FEN BILIMLERI ENSTITÜSÜ

FİZİK ANABİLİM DALI

DOKTORA TEZİ

ÇİFT FARKLI YAPI SEÇİMİ VE KUANTUM İLETKENLERİNDE UYGULANMASI İLE KUANTUM NOKTALI LAZERİN GELİŞİMİNİN VE ÜSTÜNLÜKLERİNİN İNCELENMESİ

DAVUT OLGUN

ARALIK 2007

T.C.

Fen Bilimleri Enstitü Müdürünün onayı.

#### 26/12/2007

Müdür

Bu tezin Doktora tezi olarak Fizik Anabilim Dalı standartlarına uygun olduğunu onaylarım.

Prof.Dr.İhsan ULUER Anabilim Dalı Başkanı

Bu tezi okuduğumuzu ve Doktora tezi olarak bütün gerekliliklerini yerine getirdiğini onaylarız.

Doç.Dr.Sedat AĞAN Ortak Danışman

<u>Prof. Dr. Thsan UI</u> Danışman

Jüri Üyeleri

Prof.Dr.Mehmet ZENGİN Prof.Dr.Mirzahan HIZAL Prof.Dr.İhsan ULUER Doç.Dr.Saffet NEZİR

Doç.Dr.Şerafettin EREL

VUNU

### ÖZET

# ÇİFT FARKLI YAPI SEÇİMİ VE KUANTUM İLETKENLERİNDE UYGULANMASI İLE KUANTUM NOKTALI LAZERİN GELİŞİMİNİN VE ÜSTÜNLÜKLERİNİN İNCELENMESİ

OLGUN, Davut Kırıkkale Üniversitesi Fen Bilimleri Enstitüsü Fizik Anabilim Dalı, Doktora Tezi Danışman: Prof. Dr. İhsan ULUER Aralık 2007, 261 sayfa

Bu tez çalışmasında, Kuantum Lazerlerinde bazı çift farklı yapı seçimleri için kullanılan Verim programı ve Kuantum Lazer tasarımı için gereken parametreleri hesaplayan Dalga Kılavuzu programı kullanılarak; çift faklı yapı seçimi ve kuantum iletkenlerinde uygulamaları yedi malzeme ile gerçekleştirilmiş ve kuantum noktalı lazerin diğer kuantum lazerlere olan üstünlükleri incelenmiştir.

Verim bilgisayar programı kullanılarak; her bir malzeme sistemi için giriş parametreleri, çıkış parametreleri, band hesaplamaları, malzeme seçimi, iletim bandı, değerlik bandı ve zayıf deşik bandları için enerji değerleri, hapis faktörleri, verim hesaplamaları, eşik akım yoğunluğu  $J_{th}$  ve verim eğim

i

hesaplamaları yapılmıştır. Bu hesaplamalardan elde edilen sonuçlar ile uygun QWs sayısı, QWs sayısı, verim eğimi (%), eşik akım yoğunluğu  $J_{th}$  $(A/cm^2)$ , eşik akımı  $I_{th}(mA)$  ve her bir malzeme için band offset değerleri ayrı ayrı elde edilmiş ve malzemelerin veriminin pik değerinin bulunması sağlanmıştır.

Dalga kılavuzu programı kullanılarak hapis faktörü, uzak alan, yakın alan, dalga kılavuzu parametreleri ile formüllerin kullanımı, karmaşık modun dalga kılavuzu ile çözümü, dalga kılavuzu ile numerik metod kullanımı ile ilerleme sabitinin çözümü, giriş dosyaların oluşturulması ve dalga kılavuzlu yapı ile bu bilgiler ışığında analiz yapılması ve bu bilgilerin grafiklerle değerlendirilmesi üzerinde durulmuş ve bu verilerle yedi malzeme üzerinde değişik dalga boylarında hesaplamalar yapılmıştır.

Elde edilen değerlerin daha önce yapılmış deneysel ve teorik çalışma sonuçları ile uyum içinde olduğu gözlenmiştir.

**Anahtar Kelimeler:** Eşik akım yoğunluğu J<sub>th</sub>, verim eğimi (%)J<sub>th</sub> (A/cm<sup>2</sup>), eşik akımı I<sub>th</sub>(mA), hapis faktörü, band offset oranı, uzak alan, yakın alan, dalga kılavuzu parametreleri.

ii

#### ABSTRACT

### DOUBLE HETEROSTRUCTURE SELECTION AND THE APPLICATION IN QUANTUM CONDUCTORS FOR THE INVESTIGATION OF THE DEVELOPMENT OF QUANTUM DOT LASERS AND THEIR ADVANTAGES

OLGUN, Davut

Kırıkkale University Graduate School of Natural and Applied Sciences Department of Physics, Ph.D.Thesis Supervisor: Prof. Dr. İhsan ULUER December 2007, 261 Pages

In this thesis, by using the program code of Gain for the selection of double hetero-structure, and program code of Waveguide which calculate the needed parameters for designing Quantum Lasers; the selection of double hetero-structure and the aplication of Quantum Conductures are realised with seven materials and its priority of Quantum dot lasers on other Quantum Lasers are observed.

By using Gain computer program; for each material systems, input parameters, output parameters, band calculations, selection of materials, conduction band, valance band and weak hole bands for energy values,

iii

confinement factors, efficiency caculations, threshold current density  $J_{th}$  and calculations for slope of efficiency are carrid out. The outputs handed from calculations and suitable number of Quantum wells, slope of efficiency (%), threshold current density  $J_{th}$  ( $A/cm^2$ ), threshold current  $I_{th}(mA)$  and band offset values for each materials are handed one by one and it is ensured the determination of peak values of efficiency of materials.

By using waveguide program, confinement factor, far field, near field, parameters of waveguide with the use of formulas, the solution of complex mode by using waveguide, the solution of propagation constant by using the numeric method of waveguide the establishment of input files, under the light of these information are analysed and stressed on the evaluation of graphics, and with these data at various wavelengths on seven materials have been calculated.

It is observed that the values obtained are in agreement with the previous experimental and theoretical results.

**Key Words:** Threshold current density  $J_{th}$ , efficiency slope (%) $J_{th}$  (*A*/*cm*<sup>2</sup>), threshold current  $I_{th}(mA)$ , confinement factor, band ofset ratio, far field, near field, parameters of waveguide.

iv

Aileme

### TEŞEKKÜR

Çalışmalarımda bana verdiği destek ve özveri dolayısı ile danışman hocam ve bölüm başkanım Sayın Prof.Dr.İhsan ULUER'e, yoğun çalışmalarımda bana gösterdikleri anlayıştan dolayı anneme, eşime, çocuklarıma ve bana emeği geçmiş tüm büyüklerime teşekkür ederim.

## İÇİNDEKİLER

ÖZETi
ABSTRACTiii
İTHAFv
TEŞEKKÜRvi
İÇİNDEKİLERvii
ÇİZELGELER DİZİNİxi
ŞEKİLLER DİZİNİxv
SİMGELER DİZİNİxxvi
KISALTMALARxxix
1. GİRİŞ1
1.1. Kaynak Özeti2
1.2. Çalışmanın Amacı7
2. MATERYAL VE YÖNTEM8
2.1. Kuantum Lazerlerin Yük Düzeylerinin Kuantumlu Olması8
2.2. Kuantum Nokta Lazerlerin Avantajları
2.3. Kuantum Nokta Gereksinimleri11
2.4. Noktaların Üretimi12
2.4.1. Eritme Yöntemi12
2.4.2. Engel Arası İç Yayılma Yöntemi ve Kuantum Kuyusu14
2.4.3. Seçici Büyütme Yöntemi ile Kuantum Noktası
Üretilmesi15
2.4.4 Yarı İletken Mikrokristaller16

2.4.5 Elektrik Alanı Modülasyonu Yöntemi	17
2.5 Kuantum Nokta Lazerlerin Çalışması ve Özellikleri	19
2.6. Kuantum Nokta VCSELs	23
2.6.1 Optik Haberleşme	24
2.6.2 Dikey-oyuk lazerleri	25
2.6.3 VCL'lerin Avantajları	27
2.6.4 Uzun-Dalgaboylu VCL'ler Önündeki Engeller	28
2.6.5 VCL Temelleri	30
2.7. Genel Tasarım Meseleleri	30
2.7.1.Optik Oyuk	30
2.7.2.Kazanç-Oyuk Ayarı	33
2.7.3. Aktif Bölge Malzemeleri	36
2.8. Verim Programı İle Hesaplamalar	
2.8.1.Birleşik Malzeme ve Band Kenarı Hesabı	40
2.8.2. Enerji ve Band Hesaplamaları	44
2.9. Verim Programı İle Simulasyonlar ve Lazer Özellikleri	47
2.9.1.Üç Tabakalı Dalga Kılavuzu Örneği	48
2.9.2.Çapraz Matrix Yöntemi (TMM)	48
2.9.3. Nümerik Metod	49
2.9.4. Uzak Alan ve Yakın Alan	50
2.9.5. Hapis Faktörü	54
2.9.6. Hapis Faktörü Hesaplamaları	54
2.9.7. Çapraz(Enine) Modlar	55
2.9.8. Yan Modları	57
2.9.9. Toplam Hapis Faktörü	57

2.10. Optiksel Verim57
2.11. Mod Verimi59
2.12. Türevsel Verim59
2.13. Topluluğun Geri Çevrilmesi63
2.14. Durgunlaşma Titreşim Frekansı64
2.15. Yarı İletken Lazerlerin Tek Mod Denklem Oranları65
2.16. Verim Önleme68
2.17. Taklit Frekans Oluşumu69
2.18. Kuantum Kuyusu70
2.19. Lazer Diyot Parametreleri ve Özellikleri
2.19.1. P-I Eğrisi ve İlgili Parametreleri
2.19.2. G-Enerji Eğrisi ve İlgili Parametreler77
2.19.3. G-J Eğrisi ve İlgili Parametreler
2.20. Luttinger-Kohn Hamiltonian Denklemi
2.21. İletim ve Değerlik Bandlarında Taşıyıcı Yoğunluğu85
3. ARAŞTIRMA BULGULARI90
3.1.1. AlGaAs malzeme için Verim programı ile yapılan
hesaplamalar90
3.1.2.AlGaAs malzeme için Dalga Kılavuzu programı ile yapılan
hesaplamalar108
3.2.1. InGaAs/InGaAlAs/InP malzeme için Verim programı ile yapılan
hesaplamalar116
3.2.2. InGaAs/InGaAlAs/InP malzeme için Dalga Kılavuzu programı
ile yapılan hesaplamalar128
3.3.1. InGaAs/InGaAsP/InP malzeme için Verim programı ile yapılan

hesaplamalar132
3.3.2. InGaAs/InGaAsP/InP malzeme için Dalga Kılavuzu programı ile
yapılan hesaplamalar146
3.4.1.InGaAlAs/InGaAlAs/InP malzeme için Verim programı ile yapılan
hesaplamalar149
3.4.2. InGaAlAs/InGaAlAs/InP malzeme için Dalga Kılavuzu programı
ile yapılan hesaplamalar159
3.5.1.InGaAs/AlGaAs/AlGaAs malzeme için Verim programı ile yapılan
hesaplamalar162
3.5.2. InGaAs/AlGaAs/AlGaAs malzeme için Dalga Kılavuzu programı
ile yapılan hesaplamalar172
3.6.1 AlyInxGa1-x-yAs/AlzGa1-zAs/GaAs (Zemin: GaAs) malzeme için
Verim programı ile yapılan hesaplamalar175
3.6.2. AlyInxGa1-x-yAs/AlzGa1-zAs/GaAs (Zemin: GaAs) malzeme
için Dalga Kılavuzu programı ile yapılan hesaplamalar183
3.7.1. ln(y)Ga(1-y)As(x)N(1-x)/GaAs (Zemin: GaAs) malzeme için
Verim programı ile yapılan hesaplamalar187
4. TARTIŞMA VE SONUÇ194
KAYNAKLAR212
EK227
ÖZGEÇMİŞ261

### ÇİZELGELER DİZİNİ

### ÇİZELGE

2.1. Farklı malzemelerin iletkenlik bandı of Fset oranları
3.1.1. Verim programı için programa giriş parametre değerleri91
3.1.2. Verim Programı İçin Kullanılan Malzeme Bileşenleri ve denklemleri91
3.1.3. Tasarlanabilecek kuantum lazeri için AlGaAs malzeme için elde edilen
karakteristik değerler92
3.1.4. Tasarlanabilecek kuantum lazeri için AlGaAs malzeme için elde edilen
karakteristik değerleri93
3.1.5. Tasarlanabilecek kuantum lazeri için AlGaAs malzeme için elde edilen
karakteristik değerler94
3.1.6. İletim ve değerlik bantları öz değer fonksiyonları ve bant off set95
3.1.7. Öz değer fonksiyonları ve konum değişimi101
3.1.8. Tasarlanabilecek kuantum lazeri için AlGaAs malzeme için elde edilen
karakteristik değerler108
3.1.9. AlGaAs malzeme .için Dalga Kılavuzu programı ile elde edilen
parametre değerleri110
3.1.10. AlGaAs malzeme için Dalga Kılavuzu program çıktıları115
3.2.1. Verim programı için programa giriş parametre değerleri117
3.2.2. Verim programı için kullanılan malzeme bileşenleri ve denklemler117
3.2.3. Tasarlanabilecek kuantum lazeri için InGaAlAs malzeme için elde
edilen karakteristik iletim bandı kenar enerjisi ve tabaka kalınlığı değerleri118

3.2.4. Tasarlanabilecek kuantum lazeri için InGaAlAs malzeme için elde
edilen karakteristik değerlik bandı kenar enerjisi ve tabaka kalınlığı
değerleri119
3.2.5. n ve p tipi taşıyıcılar ve Fermi enerjileri120
3.2.6. İletim ve değerlik bantları (ağır ve hafif ) öz değer fonksiyonları ve bant
off set değer değişimleri124
3.2.7. Verim programını ile tasarlanmış kuantum lazerin karakteristik
özellikleri128
3.2.8. InGaAlAs malzeme için Dalga Kılavuzu programı ile elde edilen
parametre değerleri128
3.2.9. InGaAlAs malzeme için Dalga Kılavuzu programı ile elde edilen
parametre değerleri130
3.3.1. Verim programı için programa giriş parametre değerleri
3.3.2. Verim programı için kullanılan malzeme bileşenleri ve eşitlikler133
3.3.3. Verim programından elde edilen enerji hapis faktörü değerleri134
3.3.4. Tasarlanabilecek kuantum lazeri için InGaAsP malzeme için elde
edilen karakteristik değerler135
3.3.5. Tasarlanabilecek kuantum lazeri için InGaAsP malzeme için elde
karakteristik değerler136
3.3.6. InGaAsP malzeme için elde edilen öz değer fonksiyonu ve band off-
set enerji değerleri137
3.3.7. InGaAsP malzeme n ve p taşıyıcılar için elde edilen Fermi enerjisi
değerleri138
3.3.8. Tasarlanabilecek kuantum lazeri için InGaAsP malzeme için elde
edilen karakteristik değerleri145

3.3.9. InGaAsP malzeme için Dalga Kılavuzu programı ile elde edilen
parametre değerleri146
3.3.10. InGaAsP malzeme için Dalga Kılavuzu çıktıları147
3.4.1. Verim programı için programa giriş değerleri150
3.4.2. Verim programı için kullanılan malzeme bileşenleri ve eşitlikler150
3.4.3. Tasarlanabilecek kuantum lazeri için InGaAlAs malzeme için elde
edilen iletim bandı karakteristik değerleri151
3.4.4. Tasarlanabilecek kuantum lazeri için InGaAlAs malzeme için elde
edilen değerlik bandı karakteristik değerleri151
3.4.5. Tasarlanabilecek kuantum lazeri için AlGaAs malzeme için elde edilen
karakteristik değerler158
3.4.6. InGaAlAs malzeme için Dalga Kılavuzu programı ile elde edilen
parametre değerleri159
parametre değerleri
parametre değerleri
parametre değerleri
parametre değerleri
parametre değerleri
parametre değerleri
parametre değerleri
parametre değerleri
parametre değerleri
parametre değerleri
parametre değerleri

3.6.1. Verim programı için programa giriş değerleri176
3.6.2 .Verim programı için kullanılan malzeme bileşenleri ve eşitlikler176
3.6.3 .Tasarlanabilecek kuantum lazeri için AlyInxGa1-x-yAs/AlzGa1
zAs/GaAs malzeme için elde edilen iletim bandı karakteristik
değerleri177
3.6.4. Tasarlanabilecek kuantum lazeri için AlyInxGa1-x-yAs/AlzGa1-
zAs/GaAs malzeme için elde edilen değerlik bandı karakteristik
değerleri178
3.6.5. Tasarlanabilecek kuantum lazeri için InGaAs/AlGaAs malzeme için
elde edilen karakteristik değerler183
3.6.6. AllnGaAs malzeme için Dalga Kılavuzu programı ile elde edilen
parametre değerleri183
3.6.7. AllnGaAs malzeme için Dalga Kılavuzu programı çıktı değerleri185
3.7.1. Verim programı için programa giriş parametre değerleri187
3.7.2. Verim programı için kullanılan malzeme bileşenleri ve eşitlikler188
3.7.3. Tasarlanabilecek kuantum lazeri için In(y)Ga(1-y)As(x)N(1-x)/ GaAs
malzeme için elde edilen iletim bandı karakteristik değerleri189
3.7.4. Tasarlanabilecek kuantum lazeri için In(y)Ga(1-y)As(x)N(1-x)/ GaAs
malzeme için elde edilen değerlik bandı karakteristik değerleri189
4.1. $\Delta E_c / \Delta E_v$ (bant off set oranları) değerlerinin karşılaştırılması
4.2. $\Delta P/\Delta I$ (L-l eğrisinden elde edilen verim eğimi) değerlerinin
karşılaştırılması206
4.3. Seçilen malzemeler için iletim bandı yarı Fermi enerjileri

### ŞEKİLLER DİZİNİ

ŞEKİL
2.1 Seviyelerdeki yoğunluğun kuantumlanmış olmasının karşılaştırılması9
2.2. Eritme yöntemi kullanılarak kuantum noktalarının elde edilmesi13
2.3. Lazer ışın demeti ile ısıtılarak belirli genişlikteki kuantum kuyusundan
kuantum noktasının elde edilmesi14
2.4. Seçici büyütme yöntemi kullanılarak kuantum noktalarının elde
edilmesi16
2.5. Kuantum kuyusu üzerinde oluşturulan elektrotlar yardımıyla kuantum
noktalarının elde edilmesi18
2.6. Kuantum nokta lazer (QDL)19
2.7.Bir QDL VCSEL'in şematik gösterimi19
2.8. QDL yapının ürün spektrumu20
2.9. İki yapının sıcaklık sonuçları (T) ile eşik akımı arasındaki ilişki22
2.10. Sıcaklık eşik akımı ilişkisi23
2.11. Düzlem lazerle, Dikey-oyuk lazeri arasındaki temel farklar
2.12. Bir VCL'deki 1λ kalınlığındaki optik oyuğa ait yansıtıcılık indeksi ve
dikine optik alan yoğunluğu31
2.13. Kazanç faktörüne karşılık duran dalga deseninin aktif bölgeden
normalize edilmiş yer değiştirmesi33
2.14. Kazanç spektrumu ve oyuk rezonansı arasındaki ilişki
2.15. Farklı alaşım kompozisyonları için SQW çözümleri
2.16.Basit SCH40
2.17. SCH derecelenmiş indisi40

2.18. Yarı iletken yapılarda enerji bandı. kuantum kuyulu, barierli ve kaplama
tabakalı bir yarı iletken yapı için, iletim , değerlik , potansiyelleri42
2.19. Bir kuantum kuyusu içerisine hapsedilmiş parçacığın, elektronların, ağır
boşlukların(deşiklerin), hafif boşlukların(deşiklerin) enerji düzeylerinin
şematik gösterimi46
2.20. Üç tabakalı dalganın uzak alanının koordinat sistemindeki şematik
gösterimi52
2.21. Üç tabakalı dalga dilimi modeli56
2.22. Bir kuantum kuyusunda iletim ve değerlik bantları arasındaki
geçişler60
2.23. Toplam geçiş oranları62
2.24. Zaman ve taşıyıcı yoğunluğu değişimi64
2.25. Grup frekansı değişimi68
2.26. Ters güç ve ışık tayfı doğru genişliği değişimi71
2.27. Yakalama ve kaçma yoluyla taşıyıcı yayılması72
2.28. Frekans ve SCH genişliğine göre sistemin cevabı72
2.29. AlGaAs malzeme için bant yapısı74
2.30. Kuantum noktaları75
2.31. Genel çıkış gücü ve girilen akım yoğunluğu ilişkisi77
2.32. Sonlu sıcaklık-verim tayfı77
2.33. Verim tayfı (spektrumu)78
2.34. a) Bir kuantum kuyulu lazer için devreye verilen akım yoğunluğun $(J_w)$
nin Verim $g_w$ ile değişimi. <b>b)</b> $n_w$ (birden fazla) kuantum kuyulu bir

lazer yapı için devreye verilen akım yoğunluğu $(n_{_w}J_{_w})$ ile verim $(n_{_w}g_{_w})$
in değişimi79
2.35. Sıcaklık eşik akım yoğunluğu ile değişimi81
2.36. Eşik akım yoğunluğu ile sıcaklık artışı değişimi. Grafikteki ters eğim
karakteristik sıcaklık değerini verir. $J_{th}$ değerleri yerine $I_{th}$ değerleri
kullanılması halinde de aynı sonuçlar elde edilir82
3.1.1. Çift yapılı AlGaAs malzeme için enerji band diyagramı90
3.1.2. AlGaAs malzeme için tabaka kalınlığı ve iletim bandı enerji değerleri
3.1.3. AlGaAs malzeme için tabaka kalınlığı ve değerlik bandı enerji değerleri
arasındaki ilişki93
3.1.4. Fermi enerji düzeyleri ve n taşıyıcı değerleri arasındaki ilişki94
3.1.5. Fermi enerji düzeyleri ile p taşıyıcılar arasındaki ilişki94
3.1.6. İletim Bandı için SCH yapı ve öz değer fonksiyonu ilişkisi96
3.1.7. Ağır değerlik bandı için SCH yapı ve öz değer fonksiyonu ilişkisi97
3.1.8. Hafif değerlik bandı için SCH yapı ve öz değer fonksiyonu ilişkisi97
3.1.9.Türevsel verim ve taşıyıcı yoğunluğu ilişkisi
3.1.10. Pik malzeme verimi (1/cm) ve taşıyıcı yoğunluğu*(E+18) ilişkisi99
3.1.11. Pik malzeme verimi (1/cm) ve eşik akım yoğunluğu (A/cm <sup>2</sup> ) ilişkisi
3.1.12. Pik mod verimi (1/cm) ve akım yoğunluğu (A/cm <sup>2</sup> ) ilişkisi100
3.1.13. Sızıntı akımı (A/cm <sup>2</sup> ) ve taşıyıcı yoğunluğu (1/cm <sup>3</sup> ) ilişkisi100
3.1.14. Kırılma indisi değişimi ve foton enerjisi100
3.1.15. Enerji ve konum değişimi102

3.1.16. Sızıntı akımı (A/cm <sup>2</sup> ) ve taşıyıcı yoğunluğu (1/cm <sup>3</sup> ) ilişkisi102
3.1.17. Kırılma indisi değişimi ve taşıyıcı yoğunluğu ilişkisi102
3.1.18. Taşıyıcı sayısı ve kırılma indisindeki değişme ilişkisi103
3.1.19. Güç ve akım ilişkisi105
3.1.20. Dinlenme titreşim frekansı ve akım yoğunluğu ilişkisi105
3.1.21. Işıma dalga boyu ve malzeme verimi ilişkisi106
3.1.22. Kıvrımsal mod verimi106
3.1.23. Kıvrımsal optiksel verim107
3.1.24. Kıvrımsal mod verimi107
3.1.25. QZMR ve dalga boyu-tabaka parametresi ilişkisi110
3.1.26.QZMR-PHM grafiği114
3.1.27. THETA-FFIELD grafiği114
3.2.1. Tek kuantum kuyulu yapı için enerji band diyagramı116
3.2.2. InGaAlAs malzeme için tabaka kalınlığı ve iletim bandı enerji değerleri
3.2.3. InGaAlAs malzeme için tabaka kalınlığı ve değerlik bandı enerji
değerleri119
3.2.4. Fermi enerji düzeyleri ve n taşıyıcı değerleri arasındaki ilişki121
3.2.5. Fermi enerji düzeyleri ile p taşıyıcılar arasındaki ilişki121
3.2.6. Konum ve öz değer fonksiyonu iletim bandı ilişkisi122
3.2.7. Ağır değerlik bandı için SCH yapı ve öz değer fonksiyonu ilişkisi122
3.2.8. Hafif değerlik bandı için SCH yapı ve öz değer fonksiyonu ilişkisi122
3.2.9. Türevsel verim (cm <sup>2</sup> ) ve taşıyıcı yoğunluğu *(E+18) ilişkisi123
3.2.10. Pik malzeme verimi (1/cm) ve taşıyıcı yoğunluğu*(E+18) ilişkisi123
3.2.11. Pik malzeme verimi ve akım yoğunluğu değişimi123

3.2.12. Pik mod verimi (1/cm) ve akım yoğunluğu (A/cm <sup>2</sup> ) ilişkisi124
3.2.13. Taşıyıcı sayısı ve kırılma indisi değişimi125
3.2.14. Güç ve akım ilişkisi125
3.2.15. Dinlenme titreşim frekansı ve akım yoğunluğu ilişkisi126
3.2.16. Kıvrımsal mod verim126
3.2.17. Kıvrımsal optik verimi126
3.2.18. Mod verimi (1/cm) ve foton enerjisi (eV) değişimi127
3.2.19. Malzeme verimi (1/cm) ve foton enerjisi (eV) değişimi127
3.2.20. QZMR ve dalga boyu-tabaka parametresi ilişkisi129
3.2.21. QZMR-PHM grafiği129
3.2.22. THETA-FFIELD grafiği129
3.2.23. FWHPF ve FWHPN değerleri değişimi130
3.3.1. Tek kuantum kuyulu yapı için enerji band diyagramı132
3.3.2. InGaAsP malzeme için enerji öz değer ve hapis faktörü değerleri135
3.3.3.InGaAsP malzeme için tabaka kalınlığı ve iletim bandı enerji değerleri
3.3.4. InGaAsP malzeme için tabaka kalınlığı ve değerlik bandı enerji
değerleri arasındaki ilişki136
3.3.5. InGaAsP malzeme için normalleştirilmiş genişlik ve band offset enerji
değerleri değişimi137
3.3.6. Fermi enerji düzeyleri ve n taşıyıcı değerleri arasındaki ilişki137
3.3.7. Fermi enerji düzeyleri ile p taşıyıcılar arasındaki ilişki138
3.3.8. Akım yoğunluğu ve anti kılavuz faktörü değişimi138
3.3.9. Türevsel verim ve taşıyıcı yoğunluğu değişimi139
3.3.10. Güç-akım ilişkisi139

3.3.11. Konum ve iletim bandı öz değer fonksiyon değeri-1-2 değerleri
değişimi140
3.3.12. Konum ve ağır değerlik bandı öz değer fonksiyonu değerleri değişimi-
band offset değerleri değişimi141
3.3.13. Konum ve hafif değerlik bandı öz değer fonksiyonu-1-2-band offset
değerleri değişimi141
3.3.14. Türevsel verim (cm <sup>2</sup> )141
3.3.15. Pik malzeme verimi (1/cm) ve akım yoğunluğu (A/cm <sup>2</sup> ) değişimi
3.3.16. Pik malzeme verimi (1/cm) ve akım yoğunluğu (A/cm <sup>2</sup> )142
3.3.17. Pik mod verimi (1/cm) ve akım yoğunluğu (A/cm <sup>2</sup> )143
3.3.18. Taşıyıcı konsantrasyonu (1/cm3) ve sızıntı akımı (A/cm2)143
3.3.19. Kırılma indisi değişimi ve taşıyıcı sayısı değişimi143
3.3.20. Malzeme verimi (1/cm) ve ışıma dalga boyu (µm) değişimi144
3.3.21. Mod verimi (1/cm) ve ışıma dalga boyu (µm)144
3.3.22. Malzeme verimi (1/cm) ve foton enerjisi (eV)144
3.3.23. Mod verimi (1/cm) ve foton enerjisi (eV)145
3.3.24. QZMR ve dalga boyu-tabaka parametresi ilişkisi146
3.3.25. QZMR-PHM grafiği146
3.3.26. THETA-FFIELD grafiği147
3.4.1. Tek kuantum kuyulu yapı için enerji band diyagramı149
3.4.2. InGaAsP malzeme için tabaka kalınlığı ve iletim bandı enerji değerleri
3.4.3.InGaAsP malzeme için tabaka kalınlığı ve değerlik bandı enerji
değerleri152

3.4.4. İletim Bandı için SCH yapı ve öz değer fonksiyonu ilişkisi152
3.4.5. Ağır değerlik bandı için SCH yapı ve öz değer fonksiyonu ilişkisi153
3.4.6. Hafif değerlik bandı için SCH yapı ve öz değer fonksiyonu ilişkisi153
3.4.7. Türevsel verim ve taşıyıcı yoğunluğu ilişkisi154
3.4.8. Pik malzeme verimi (1/cm) ve eşik akım yoğunluğu (A/cm <sup>2</sup> ) ilişkisi
3.4.9. Pik malzeme verimi (1/cm) ve eşik akım yoğunluğu (A/cm²) ilişkisi
3.4.10. Güç (mW) ve akım (mA) ilişkisi155
3.4.11. Pik mod verimi (1/cm) ve akım yoğunluğu (A/cm <sup>2</sup> ) ilişkisi155
3.4.12. Sızıntı akımı (A/cm <sup>2</sup> ) ve taşıyıcı yoğunluğu (1/cm <sup>3</sup> ) ilişkisi156
3.4.13. Taşıyıcı sayısı ve kırılma indisindeki değişme ilişkisi156
3.4.14. Işıma dalga boyu ve malzeme verimi ilişkisi156
3.4.15. Kıvrımsal mod verimi157
3.4.16. Kıvrımsal optiksel verim157
3.4.17. Kıvrımsal mod verimi157
3.4.18. PHM ve FWHPN-PWHPF değişimi158
3.4.19. QZMR ve dalga boyu-tabaka parametresi ilişkisi159
3.4.20. QZMR ve TL (23) değerleri değişimi159
3.4.21. QZMR ve WZI değerleri değişimi160
3.4.22. QZMR-PHM grafiği160
3.4.23. THETA-FFIELD grafiği160
3.4.24. FWPHP ve FWPHF-IT değerleri değişimi161
3.5.1. Tek kuantum kuyulu yapı için enerji band diyagramı

3.5.2. InGaAs/AlGaAs malzeme için tabaka kalınlığı ve iletim bandı enerji
değerleri164
3.5.3. InGaAs/AlGaAs malzeme İçin p ve n taşıyıcılar ve Fermi enerji
değerleri165
3.5.4. InGaAs/AlGaAs malzeme için türevsel verim taşıyıcı yoğunluğu
değişimi165
3.5.5. InGaAs/AlGaAs malzeme için taşıyıcı yoğunluğu ile değişen malzeme
pik verimi (1/cm) değişimi166
3.5.6. InGaAs/AlGaAs malzeme için tabaka kalınlığı ve Al malzeme için iletim
ve değerlik bandı değerleri değişimi166
3.5.7. InGaAs/AlGaAs malzeme için konum ve iletim bandı öz değer
fonksiyon değeri-1-2 değerleri değişimi167
3.5.8. InGaAs/AlGaAs malzeme türevsel verim (cm <sup>2</sup> ) ve taşıyıcı
yoğunluğu*(E+18)167
3.5.9. InGaAs/AlGaAs malzeme için akım yoğunluğu (A/cm <sup>2</sup> ) ve pik malzeme
verimi (1/cm)168
3.5.10. InGaAs/AlGaAs malzeme için akım yoğunluğu (A/cm <sup>2</sup> ) ve pik
malzeme verimi (1/cm)168
3.5.11. InGaAs/AlGaAs malzeme için pik mod verimi (1/cm) ve akım
yoğunluğu (A/cm²) değişimi168
3.5.12. InGaAs/AlGaAs malzeme için taşıyıcı konsantrasyonu (1/cm3) ve
sızıntı akımı (A/cm <sup>2</sup> ) değişimi169
3.5.13. InGaAs/AlGaAs malzeme için kırılma indisi ve taşıyıcı sayısı değişimi
3.5.14. InGaAs/AlGaAs malzeme için güç akım değişimi169

3.5.15. InGaAs/AlGaAs malzeme için malzeme verimi (1/cm) ve Işıma dalga
boyu değişimi (µm)170
3.5.16. InGaAs/AlGaAs malzeme için mod verimi ve ışıma dalga boyu
değişimi170
3.5.17. InGaAs/AlGaAs malzeme için malzeme verimi ve foton enerji değişimi
3.5.18. InGaAs/AlGaAs malzeme için mod verimi ve foton enerjisi değişimi
3.5.19. QZMR ve dalga boyu-tabaka parametresi ilişkisi172
3.5.20. QZMR ve WZI değerleri değişimi172
3.5.21. QZMR-PHM grafiği173
3.5.22. THETA ve FFIELD-FFPHASE değişimi173
3.6.1. Çift yapılı AllnGaAs malzeme için enerji band diyagramı175
3.6.2. AllnGaAs malzeme için tabaka kalınlığı ve iletim bandı enerji değerleri
3.6.3. AllnGaAs malzeme için tabaka kalınlığı ve değerlik bandı enerji
değerleri178
3.6.4. AllnGaAs malzeme için iletim bandı için SCH yapı ve öz değer
fonksiyonu ilişkisi179
3.6.5. AllnGaAs malzeme için ağır değerlik bandı için SCH yapı ve öz değer
fonksiyonu ilişkisi179
3.6.6.AllnGaAs malzeme için hafif değerlik bandı için SCH yapı ve öz değer
fonksiyonu ilişkisi180
3.6.7.AlInGaAs malzeme akım yoğunluğu ile anti taşıyıcı yoğunluğu ilişkisi

3.6.9. Güç (mW) ve akım (mA) değişimi181
3.6.10. lşıma dalgaboyu ve mod verimi değişimi
3.6.11. lşıma dalgaboyu ve malzeme verimi değişimi182
3.6.12. Mod verimi ve foton enerjisi değişimi182
3.6.13. Malzeme verimi ve foton enerjisi değişimi183
3.6.14. QZMR ve dalga boyu-tabaka parametresi ilişkisi184
3.6.15. QZMR ve TL (6) değerleri değişimi184
3.6.16. QZR ve WZI değerleri184
3.6.17. GAMMA (2) – PHM grafiği185
3.6.18.THETA ve FFIELD-FFPHASE değişimi186
3.6.19.NFINT ve XXFT-PHASE değişimi186
3.7.1. Tek kuantum kuyulu yapı için enerji bant diyagramı187
3.7.2. Güç (mW) ve akım (mA) değişimi190
3.7.3. İletim bandı için yarı Fermi enerji düzeyinin n taşıyıcı sayısına göre
değişimi190
3.7.4. Değerlik bandı için yarı Fermi enerji düzeyinin p taşıyıcı sayısına göre
değişimi191
3.7.5. Taşıyıcı yoğunluğu ve türevsel verim değişimi191
3.7.6. Verim sıkışıklığı değişimi191
3.7.7. Pik malzeme verimi ve eşik akım yoğunluğu değişimi192
3.7.8. Pik mod verimi ve eşik akım yoğunluğu değişimi192
3.7.9. Taşıyıcı sayısına göre kırılma indisi değişimi192
3.7.10. Taşıyıcı sayısına göre azaltılmış kırılma indisi değişimi193

3.6.8.AllnGaAs malzeme için akım yoğunluğu ve pik mod verimi değişimi

3.7.12. Foton enerjisi ve malzeme verimi değişimi......193

- 4.3. InGaAsP ve AlGaInAs malzemeleri için toplam akım yoğunluğu-ışımalı akım yoğunluğu ve taşıyıcı yoğunluğu değişiminin, bu çalışmadaki ve deneysel olarak çizilmiş grafiklerinin değişiminin karşılaştırılması....203
- 4.5. InGaAsN malzeme için bu çalışmada elde edilen  $\frac{\Delta P}{\Delta I}$  değerleri ile

deneysel olarak yapılan hesaplamaların karşılaştırılması......207

### SIMGELER DIZINI

M<sub>B</sub>: momentum Matris elementi

E: Optik enerji

N: Kırılma indisi

W: Kuyu genişliği

m<sub>r,ij</sub>: Azaltılmış etkin kütle

C<sub>ij</sub>: Üst üste binme faktörü

A<sub>ii</sub>: Anisotropic factorü

f<sub>c</sub>, f<sub>v</sub>: İletim be değerlik bandlarının Fermi-Dirac dağılımı.

H: Basamak fonksiyonu

L(E): Lorentz dönüşümü

 $f_c$  ve  $f_{v}$ : Fermi dağılımları

 $|M_{T}|$ : Geçiş matris elementi

 $\rho_{\rm red}$  : Düzeylerin azaltılmış yoğunluğu

Ao: Sabit olarak alınabilen vektör potansiyeli

C: lşık hızı (cm/s)

 $\alpha$ :Malzeme kaybı (1/cm)

R: Aynanın yansıtıcı kısmının gücü

n: Kırılma indisi

L: Oyuk uzunluğu (cm)

N: Taşıyıcı yoğunluğu (1/cm<sup>3</sup>)

V: Aktif bölgenin hacmi (cm<sup>3</sup>)

- I: Pompalanmış akım (mA)
- V g: Fotonun grup hızı (cm/s)
- n<sub>i</sub>: İç kuantum Verimi
- q: Elektron
- $\tau$ :Taşıyıcı yarı ömrü (1/s)
- P: Foton yoğunluğu (1/cm<sup>3</sup>)
- Γ: Hapis faktörü
- $\beta_{sp}$ : Kendiliğinden ışıma faktörü
- $R_{sp}$ : Kendiliğinden ışıma oranı (1/s.cm<sup>3</sup>)
- $\tau_p$ : Oyuk yarı ömrü (1/s)

 $g \cong a(N - N_{tr})$  : türevsel Verim

- $N_{tr}$ : Saydam taşıyıcı yoğunluğu
- P<sub>0</sub>: Kararlı düzey foton yoğunluğu
- $\varepsilon$ : Engelleme katsayısı
- P: Foton yoğunluğu
- $\delta v_0$ : Maksimum değişim ve  $f_R$  pik değişimi
- $w_m$ : Frekans ayarlaması
- $\beta_c$ : Doğru yükseltme faktörü
- I<sub>p</sub>: Akım ayarlama pik değeri
- P<sub>0</sub>: Optiksel olarak elde edilen çıkış gücü

- $\alpha_{\rm H}$ : Doğrusal genişlik ilerleme faktörü
- $4\pi P$ : Kendiliğinden ışıma faz değişiminden
- $\alpha_{H}^{2}$ : Taşıyıcı düzensizliğinden kaynaklanmaktadır
- $\Delta L_L$ : l nın artışı dolayısıyla sızıntı akımında meydana gelen ek artışı hesaplar.
- $\alpha_i$ : Gerçek kayıp
- $\alpha_m$ : Aynaların iki uç yüzeyi arasındaki geçişleri hesaplar
- $\eta_i$ : İç kuantum Verimidir ve radyoaktif yeniden birleşmelere katkıda bulunan devreye girilen taşıyıcıarın yüzdesini tanımlar.
- $\eta_{e}$ : Dış türevsel kuantum Verimi
- $\Delta E_c / \Delta E_v$ : Bant off set oranı
- k<sub>B</sub>: Boltzman sabiti
- $\Delta P/\Delta I$ : Verim eğimi

#### **KISALTMALAR**

- CASE Genel program değişkeni
- STRUCT Genel yapı bilgisi
- LAYER Özel tabaka bilgisi
- MODCON Sınır şartları
- GAMOUT Hapis faktörü (Gamma)
- LOOPXn Düşük düzey çevirim (Nreal, Nloss, Tl)
- LOOPZn Yüksek düzey çevirim (Wvl, Grw, Qw)
- OUTPUT –Çıktılar
- NREAL- Etkin indis
- NLOSS-Kayıp
- STRUCTURE WAVELENGTH-Yapı dalga boyu
- NEAR FIELD Yakın alan
- FAR FIELD Uzak alan
- GAMMA Hapis faktörü
- db Çıkış çizim dosyaları
- ly Tabaka giriş dosyaları
- ot Program çalıştırma dosyaları
- nf Yakın alan çizim dosyası
- ff Uzak alan çizim dosyası
- PHM Faz integrali
- GAMMA Hapis faktörü

- WZR Eigenvalue Kökü (gerçek kısmı)
- WZI Eigenvalue Kökü (sanal kısmı)
- QZR WZR karesi alınmış hali
- QZI WZI karesi alınmış hali
- FWHPN Yarım güç,tam genişlikte yakın alan
- FWHPF Yarım güç,tam genişlikte uzak alan
- XXFT X yerleşim
- NFINT Yakın alan şiddeti
- PHASE Yakın alan fazı
- NFREAL Yakın alan (gerçek kısmı)
- NFIMAG Yakın alan (sanal kısmı)
- THETA X yerleşim
- FFIELD Uzak alan
- PHASE Uzak alan fazı
- BW Engel genişliği
- GRW Derecelenmiş tabaka genişliği
- GRW1 İlk derecelenmiş tabaka genişliği
- GRW2 İkinci derecelenmiş tabaka genişliği
- GRW3 Üçüncü Derecelenmiş Tabaka Genişliği
- GRW4 Dördüncü derecelenmiş tabaka genişliği
- LGRAD Derecelenmiş tabaka genişliği için tabaka numarası
- LN Yapı içindeki toplam tabaka sayısı
- LSTART Yapı için tabaka sayısına giriş
- NBAR Etkin engel indisi
- NQW Kuantum kuyusunun etkin indisi

NSLC1 - Derecelenmiş birinci tabaka için dilim sayısı

NSLC2 – Derecelenmiş ikinci tabaka için dilim sayısı

NUMQWS - Kuantum kuyusu sayısı

QW – Kuantum kuyusunun genişliği

TMM – Çapraz matrix yöntemi

#### 1. GİRİŞ

Kuantum Lazerlerinde bazı çift farklı yapı seçimleri için kullanılan Verim programı ile verim hesabı ve yarı iletken kuantum lazer yapılarının ilgili parametreleri hesaplanabilir. Bu program genellikle optoelektronik ve fotonik alanlarda kullanılabilir. DOS ve Windows temel üzerine kurulan sistemlerde kullanılabilir.

Bu program çeşitli farklı çift yapıların; iletim ve değerlik bantlarının her ikisinin de enerji seviyelerinin bant yapılarını ve dalga boyu ile akım yoğunluğuna bağlı verim eğrilerinin grafiklerini bulmamıza yarar. Program bir boyutlu hesaplama analizi kullanır ve pratik ve kesin sonuçlar verir.

Verim programı; malzeme seçimi ve bant kenarlarının hesaplarında, enerji bandı hesaplamalarında, lazerlerin özelliklerinin incelenmesinde ve verim simülasyonlarında çok kullanışlı bir programdır.

Dalga kılavuzu bir CAD analiz aletidir ve çeşitli optoelektronik aygıtlarla çalışabilir ve simülasyon yapılabilir. Çapraz Matris Yöntemi (TMM) çok tabakalı Dalga kılavuzu yapıların eigen (öz değer) modlarını bulmada kullanılır. Her bir tabakanın çapraz matrisleri hesaplanır ve etkin kırılma indislerinin öz değerleri, rakamsal öz değer fonksiyonlarının çözümü ile bulunabilir. Böylece karmaşık değerler ile etkin kırılma indisleri bulunabilir. Dalga kılavuzu öz değer modları ve zayıf modları bulabilir. Bununla birlikte bir tabakanın optik hapis faktörü, dalga çiftleri, yakın alan, uzak alan ve diğer optik parametreler hesaplanabilir ve grafikleri çizilebilir.

1

Dalga kılavuzu bir Windows sistemi ile çalışabilir. Bu program cihaz tasarımının ötesinde elektromanyetik teorinin anlaşılmasına da yardım eder. Dalga kılavuzu, aktif ve pasif fotonik cihaz analizinde güçlü bir programdır. Bu program ile çeşitli cihaz tasarımları yapılabilir.

Dalga kılavuzu, yarı iletken kuantum lazerlerin tabakalarının tasarımında, malzemelerin kırılma indislerinin bulunmasında, tabakalardaki renklerin dağılımında, yönlü çiftlerin tasarlanmasında, değişik yarı iletken lazerlerin tasarlanmasında kullanılan çok kullanışlı bir programdır.

Hesaplamalar kısmında bu iki program ile çeşitli malzemeler ile değişik dalga boylarında hesaplamalar yapılmıştır.

#### 1.1. Kaynak Özeti

Son zamanlarda küçük boyutlu yarı iletken malzemelerin üretimindeki ilerlemeler şu an kullanılan aygıtların boyutlarını üç boyutlu genişlikteki malzemelerden iki boyutlu kuantum kuyu sistemlerine, bir boyutlu kuantum tellerine ve hatta sıfır boyutlu kuantum noktalarına indirmeyi mümkün hale getirmiştir. Bu kuantum sınırlamalarına sahip ve yapının tasarımına uygun bir dereceye indirilebilen, kontrol edilebilen yapıların değişen görsel ve elektronik özellikleri oldukça ilgi uyandırdı. Bu yarı iletken lazerler mikro elektronikler, doğrusal olmayan optikler ve birçok alandaki mevcut aygıtlardaki yapılacak yenilikler için umut verici bir ortam oluşturdu. Kuantum noktaları bir yarı iletken içerisindeki çok küçük ileticilerdir. Bu noktaların çok sayıda yük taşıyıcısı olanları vardır(1'den 1000'e kadar). Bu noktalar çok iyi

2

tanımlanmıştır ve farklı kuantum enerji seviyelerindedirler. Bunlar genellikle yapay atomlara benzer şekilde tanımlanırlar. Yarı iletken titreşimli tünel diyotlar (kuantum mekanik sınırlarına dayanan), süper iletken Josephson eklem devreleri(büyük ölçekli durumlardaki mantığa dayanan), metalik tek elektron transistörleri (yükün kuantumlaşması temeline dayanan), moleküler elektronik aygıtlar(bir çift kuantum nokta yapısındaki iç nokta çiftlenmeleri temeline dayanan) gibi kuantum özelliklerinin kullanıldığı çeşitli aygıtlar vardır. Bu tezde belirli bir kuantum nokta veya kuyusuna sahip olan kuantum lazerleri ile ilgili çalışmalar yapılacaktır.

1974'de Bell Laboratuarı'ndan Raymond Dingle ilk kez yük taşıyıcıların kuantum sınırlarını ispatlamıştır<sup>(1,2,4)</sup>. Ayrıca 1979'da yine Bell Laboratuarı'ndan Won-Tien Tsang ilk kez kuantum sınırlarına dayalı yarı iletken lazeri yapmıştır<sup>(3,4)</sup>. Bundan sonra kuantum kuyu lazerleri lifli yapıdaki görsel iletişim sistemlerinin bel kemiği olmuştur. Kuantum tel lazerleri ise seksenli yılların sonunda yapılmıştır.

Yasuhito Arakawa ve sonra Mashahiro Ashada'nın 1986'da Tokyo Üniversitesindeki çalışmaları optoelektronik iletişime olan ilgiyi kuantum kuyu lazerlerden, kuantum nokta lazerlerine çevirmiştir<sup>(4)</sup>. Son zamanlarda ise araştırmacılar mikro boşlukların aktif ışık yayıcılar ile yapılmasına yönelmişlerdir. Bu boşluklu yapılar yüksek verimli, düşük güçlü , tek noktalı, dikey boşluklu yüzeyinden ışın yayıcı lazerlerin (VCSELs) yapılmasına ışık tutmuştur<sup>(5-8)</sup>. Bu lazerler paralel iç bağlantılar için son derece uygundur.

1960'ların başında yarı iletken lazerin keşfi<sup>(9,10)</sup> fotonik teknolojisinde büyük bir adım olarak kabul edilir. Günümüzde bu cihazlar optik veri kaydı ve

3
veri okumada, lazer yazıcılarda, optik pompalamada ve katı-hal lazerleri yapımında geniş ölçekte kullanılmaktadır<sup>(11-12)</sup>. Bunun dışında yarı iletken lazerler, optik iletişim sistemleri için ışık kaynağı olarak kolayca kendine yer edinmiştir. Bununla eş güdümlü olarak gelişen optik yükselteçler, detektörler ve yüksek-hızlı elektronik, fiber optiğin keşfi, iletişim teknolojisinde bir devrim yaratmış ve çok sayıda veriyi yüksek hızda dünyanın istediğiniz yerine taşınmasını sağlamıştır<sup>(13-20)</sup>. Yükselen veri trafiği, kapasitede ve kullanımda sürekli talepler oluşturmuştur.

Çift-sarım bakır kablolar bu talebe karşılık verememiş ve limitlerine çabuk erişmiştir. Sonuç olarak optik teknoloji, birçok ağ'da tercih edilen bir seçenek durumuna gelmiştir<sup>(21-27)</sup>. Uzun-erimli ağlarda verici-alıcı sayısı çok olmamakla birlikte cihaz maliyeti çok önemli değildir. Kısa-erimli şehir içi ya da ofis içi ağlarda çok verici-alıcı ve düşük maliyet önem kazanır. Bunun yanında kısa-erimli ağlarda genellikle, verimliliğine karşı ucuzluğuyla ve düşük güç harcamasına karşın sunduğu yüksek hızlarla 850 nm dalga boylu GaAs tabanlı VCL' ler kullanılır<sup>(27-32)</sup>. Günümüzde ticari olarak satılan 12 paralel vericili lineer dizilerle standart çok-modlu optik hatlarda yüzlerce metre uzaklığa 3,5 Gbit/s hızında veri aktarımı yapılabilmektedir<sup>(6,33-38)</sup>. Uzakerimli uygulamalar için 1,3 – 1,6 µm dalga boylu lazer kaynaklarına ihtiyaç duyulmaktadır. 1,3 ve 1,55µm'lik laser uygulamaları veri transferleri için uygundur. İlk dalga boyu, tek-modlu fiberlerde düşük dağılanlığıyla, ikinci dalga boyuda az kayıbıyla dikkat çeker. Fabry-Pèrot (FP) ve dağıtılmış geri besleme (DFB) gibi geleneksel yüzey lazerleri orta ve uzak-erimli uygulamalarda kullanılagelmiştir. 10 Gigabit Ethernet (10 Gb E)<sup>(6,31-32,41,140-</sup> <sup>151)</sup> gibi yeni bir standartla daha düşük maliyetli alıcı-vericiler ile 10 km ötesi

hızlı iletişim beklenmektedir. Orta ve uzun-erimli tek-modlu fiber uygulamaları için ucuz 1,3 ve 1,55 µm dalga boylu VCL' ler yeni kuşak optik iletişim için uygun bir seçenek olarak karşımıza çıkar<sup>(6,44-50,100-137)</sup>.

Dikey-oyuk lazer fikri ilk olarak 1978'de Tokyo Teknoloji Enstitüsünde Iga ve arkadaşları tarafından ileri sürülmüştür<sup>(6,41,44)</sup>. Bu tür lazerlerin oda sıcaklığında (OS) atmalı ve düzenli dalgalı (CW) çalışan ilk örnekleri aynı grup tarafından 1984 ve 1989 yıllarında yapıldı<sup>(6,42,43)</sup>. 1980'lerin sonuna doğru VCL' ler tüm dünya da araştırılan bir konu haline geldi. 1990'ların ortalarından itibaren VCL' ler araştırma laboratuarlarından çıkıp üretim alanına girdi ve sonunda ticari olarak bulunur hale geldi. VCL' lerin alet geometrisi, geleneksel düzlem lazer diyotlarından farklılık gösterir ve birçok potansiyel avantaj sunar<sup>(6,44-51)</sup>. Düzlem lazerlerde lazer emisyonu ve titreşimi, lazer yonga yüzeyine paralel meydana gelirken, VCL'ler titreşimi ve ışık yayılımını dik olarak yaparlar<sup>(52)</sup>. Oyuk boyu düzlem lazerlerin yüzlerce mikronla ölçülecek boyutuna karşın, yayılan ışığın dalga boyu mertebesindedir<sup>(53)</sup>. Bu çalışmaların yanında;

K. Iga ve arkadaşları dikey oyuklu ve yüzeyden ışımalı kuantum lazerler üzerinde önemli çalışmalar yapmışlardır<sup>(41-43,53,68,80,96-97,119,111,169)</sup>.

J. Thibeault ve arkadaşları, dikey oyuklu yüzeyden ışımalı lazer sistemlerinin optik özelliklerini, offset oranlarını, lazer verimlerini ve boşluk enerji değerlerini incelemişlerdir.<sup>(47,57,111)</sup>.

P.S. Zory ve arkadaşları çift farklı yapılı kuantum lazerler ile ilgili araştırmalar yapmışlardır<sup>(82,154,159,170,178,188,193)</sup>.

Sandra R. ve arkadaşları kuantum kuyu lazer tasarımları üzerinde çalışmalar yapmışlardır<sup>(152)</sup>.

S. Adachi III-V yarı iletken malzemelerin fiziksel özelliklerini araştırmıştır<sup>(112,114)</sup>.

M. Ustinov ve arkadaşları düşük eşik değerlerine sahip kuantum nokta ve kuyularına sahip lazer sistemleri üzerinde çalışmalar yapmışlardır<sup>(20,30,72)</sup>.

Y. Zou ve arkadaşları uzun dalga boyuna sahip lazer sistemlerini incelemislerdir<sup>(19,21,31,212)</sup>.

Shun Lien Chung optoelektronik cihazların fiziksel özelliklerini incelemiştir<sup>(153)</sup>

Stephen R. ve arkadaşları diyot lazerler üzerinde çalışmalar yapmışlardır<sup>(154)</sup>.

Tso-Min Chou ve arkadaşları çift farklı yapıya sahip kuantum kuyu lazerlerin hapis faktörleri ve tasarımları üzerinde araştırma ve çalışmalar yapmışlardır<sup>(155)</sup>.

P. W. A. McIlroy ve arkadaşları kuantum kuyu lazerler ile ilgili olarak teoriksel çalışmalar yapmışlardır<sup>(156)</sup>.

A. R. Adams ve arkadaşları kuantum kuyu lazerleri oluşturan tabakaların optiksel özelliklerini incelemişlerdir<sup>(179,198,205,207,209)</sup>.

#### 1.2. Çalışmanın Amacı

Hesaplamaların yapılmasında kullanılan, verim ve dalga kılavuzu paket programları ile her bir malzeme sistemi için giriş parametreleri ve çıkış parametreleri ile bant hesaplamaları, malzeme seçimi, iletim bandı, değerlik bandı ve zayıf deşik bantları için enerji değerleri, hapis faktörleri, türevsel verim, optiksel verim, malzeme verimi, pik malzeme ve mod verimi, eşik akım yoğunluğu  $J_{th}$ , verim eğimi, QWs sayısını bulma, eşik akımı  $I_{th}(mA)$ , hapis faktörü, uzak alan, yakın alan,  $\lambda$  (dalga boyu) nın pik değerlerinin bulunması hesaplamaları yapılacaktır. Bu hesaplamalar yapılırken seçilen her bir malzeme sistemi için değişik zor sabitleri, malzeme kalınlıkları ve dalga boyları kullanılarak, bu malzemelerin ayrı ayrı grafiklerinin çiziminin yapılması sağlanacaktır. Bu değer ve grafiklerin daha önceden yapılan deneysel veya teorik değerler ile karşılaştırmalarının yapılması ile deney yapmadan da bu değerlere veya yakın değerlere ulaşılıp ulaşılamayacağı incelenecektir.

## 2. MATERYAL VE YÖNTEM

#### 2.1. Kuantum Lazerlerin Yük Düzeylerinin Kuantumlu Olması

Çift karışımlı yapıya sahip lazerlerin geleneksel yapısında yüksek yasak enerji bandına sahip malzeme(Örneğin: AlGaAs) ile düşük yasak enerji bandına sahip ve kalınlığı 0.1-0.3µm olan malzeme'nin (Örneğin: GaAs) her iki tarafı da kaplanmıştır. Bu aktif bölgeler elektronlar ve boşluklar için birer tuzak vazifesi görürler. Böylece elde edilen eşik akımının azalması sağlanır. Eğer aktif tabakanın kalınlığı 50-100 A<sup>0</sup>, a kadar azaltılabilirse, boyut termik(ısıtılmış) elektronların dalga boyları ile karşılaştırılabilir hale gelir ve bağlanmış elektron ve boşluklar kuantum etkisi gösterirler<sup>(8, 9, 10)</sup>. Bir kuantum noktasındaki bütün üç boyutların içerisinde yük taşıyıcılarının hareketi sınırlandırıldığı için, enerji düzeylerindeki bozulma büyük oranda ortadan kaldırılır ve zamandan bağımsız üç boyutlu Schrodinger denkleminin çözümünün bulunmasıyla seviyelerdeki yoğunluk son derece kuantumlanmış olur. Kuantum noktasının daha küçük boyutları ve komşu enerji düzeyleri arasındaki büyük ayrılmalar ve farklı bağlı biçimlerde enerji düzeylerindeki yoğunlukların karşılaştırılmaları Şekil.2.1' de gösterilmiştir. İdeal olarak bir kuantum noktası sıfır boyutlu bir noktadır. Bu yüzden enerji düzeylerindeki yoğunluk müsaadeli enerjilerdeki delta fonksiyonunun bir dizisi olmalıdır<sup>(20,24)</sup>.

Fakat üç yönde de birleştirilmiş sonlu boyutlar olduğu için fiziksel yapıları bir noktadan çok hacmi d<sub>1</sub>d<sub>2</sub>d<sub>3</sub> olan bir kuantum kutusuna benzer. DOS spektrumu sonsuz küçük yollarla sonlu doğrusal bir genişliği gösterir. Enerji denklem (2.1) deki gibi kuantumlaşmayla elde edilir.

$$E = E_{c} + E_{q1} + E_{q2} + E_{q3}, \qquad (2.1)$$

Burada;

$$E_{qn} = h^2 (q_n \pi / d_n)^2 / (8\pi^2 m_c), n = 1, 2, 3$$
 (2.2)

Denklem (2.1) deki,  $q_{1,2,3}$  temel (alt) enerji bandı ile birleştirilmiş üçlü kuantum sayılarıdır.  $q_{1,2,3}$  ün her biri integral değerleri alır ve  $d_{1,2,3}$  nokta boyutlarındadır.



**Şekil 2.1** Seviyelerdeki yoğunluğun kuantumlanmış olmasının karşılaştırılması<sup>(4)</sup>: **a)**hacim, **b)** kuantum kuyusu, **c)** kuantum teli, **d)** kuantum noktası iletim ve değerlik bantları üst üste binmiş alt bantlara bölünmesiyle daha büyük boyutlarda elektronun hareketi sınırlandırıldığı için dar sınırlar elde edilir

Verim elde edebilmek için, kenar bandına yakın enerjilerdeki boşluk ve elektronların her ikisinin de içindeki taşıyıcıların büyük bir yoğunluğa sahip olmaları tasarlanır. Böylece taneciklerin sayısının tersine çevrilmesi kolaylaşmış olur. Elektronlar uyarılmış seviyede temel seviyeden daha fazla olmalıdır. Kuantum nokta lazerlerde temel seviyedeki kısa bulunma süresi birim hacimdeki optiksel geçiş sayısının büyük olmasını sağlar. Bu geçişlerin çoğu yüksek iç verimle sonuçlanan radyoaktif yeniden birleşmelerden oluşurlar. Sisteme pompalanan enerji bir enerji seviyesinden diğerine geçen yük taşıyıcılarını artırır. Bu yük taşıyıcılarının hiçbiri rast gele hareket etmezler. Çünkü orada diğer bir serbestlik derecesi yoktur. Böylece kuantum kuyuları ve tellerinin her ikisinden de daha düşük eşik akımında ve yüksek verimli noktalardan kayıp olmaması beklenir<sup>(30)</sup>.

#### 2.2. Kuantum Nokta Lazerlerin Avantajları

a. Kuantum nokta lazerler yasak enerji bandı enerjilerinin yanında, noktaların enerji düzeyleri ile tanımlanmış dalga boylarında ışık yayabilmelidirler.
 Böylece Kuantum nokta lazerler dalga boyunu ayarlayabilmek için yüksek esneklik ve gelişmiş aygıt performansı sunarlar.

b. Kuantum nokta lazerlerin maksimum malzeme ve türevsel kazançları vardır. Bu kazançları kuantum kuyu lazerlere göre en azından 2-3 kat daha fazladır.

**c.** Küçük aktif hacmin birçok yararı vardır. Örneğin; düşük güçte yüksek frekansta çalışma, büyük modülasyon bant genişliği, küçük dinamik sesler, küçük doğru genişliğini artırıcı faktör ve düşük eşik akımı.

**d.** Kuantum nokta lazerler eşik akımındaki, yüksek sıcaklık dengesini de gösterirler. Eşik akımı denklem (2.3) den bulunabilir.

$$I_{eşik}(T) = I_{eşik}(T_{ref}). exp((T-T_{ref})/T_o),$$
(2.3)

Denklem (2.3)' deki, T: aktif bölge sıcaklığı,  $T_{ref}$ : referans sıcaklık ve  $T_0$ : deneysel olarak bulunmuş karakteristik sıcaklıktır. Karakteristik sıcaklık cihazın boyunun ve sıcaklığının bir fonksiyonudur. Kuantum nokta lazerlerde  $T_0$  yüksek olabilir. Çünkü iç alt bantlardaki ayırımın yüksek olmasıyla elektron-fonon etkileşimi etkili bir şekilde çiftlenebilir. Bu durum dış termal denge olmadan da oda sıcaklığı performansının azalmamasını sağlar.

**e.** Ayrıca kuantum nokta lazerleri, eşit olmayan ışık yayılmasını engelleyerek aktif bölgeden sızmaların azalmasına neden olurlar.

**f.** Daha yeni yapılar, örneğin; dağıtıcı geri beslemeli lazerler ve tek nokta VCSELs son derece güvenilir olmasının yanında tek mod çalışması ile ilgili olarak da umut vermektedirler<sup>(47-49)</sup>.

#### 2.3. Kuantum Nokta Gereksinimleri

Bir kuantum noktasının büyüklüğünün limiti kuantum noktasının içerisinde yalnızca bir elektronik seviyenin büyüklüğü ile tanımlanır. Bu kritik boyut ( $D_{min}$ ), güçlü olarak denklem (2.4)' e göre kuantum noktalarının yapılması için kullanılan uygun birleşik yapıdaki süreksiz iletim bandına ( $\Delta E_c$ ) bağlıdır<sup>(11)</sup>.

$$\Delta E_{\rm c} = (h_{\rm bar})^2 \pi^2 / (2.m_{\rm e}.D_{\rm min}^2), \qquad (2.4)$$

Genellikle,  $\Delta E_c \sim 0.3 \text{ eV}$  (GaAs-AlGaAs sistemi için ),  $D_{min} \sim 40$ Å.

Büyüklüğün üst limitine ihtiyaca göre karar verilir.

Isısal enerji, kT>enerji düzeyleri arasındaki mesafe ye bağlıdır.

Bu şartlar üst seviyedeki toplanmayı azaltmak için gereklidir. Genellikle, D<sub>max</sub> ~ 120 Å.

Ayrıca diğer optoelektronik aygıtlarla çalışabilmek için kuantum noktaları bozukluklar veya eksiklikler içermemelidir. Kuantum noktasının yoğunluk düzeni lazerin yüksek mod kazancını anlamamız için gereklidir. Kuantum noktalarının bir düzlemde dizilişi ve periyodik kafeslerin oluşma olasılığı küçük bir numune içerisinde de tasarlanabilir.

### 2.4 Noktaların Üretimi

Noktalar mümkün olduğu ölçüde şekil ve büyüklük olarak tek biçimde olabilirlerse kuantum nokta yapılarının birçok avantajı elde edilebilir. Fakat yapısal olarak birbirinin aynı verimli ve tekrar üretilebilir bir şekilde yapmak önemli bir deneysel başarıdır. Geleneksel yarı iletken işlem teknikleri esasında birçok problemlerle karşı karşıyadır. Örneğin sınırlı çözümler ve üretim sırasında yüzey bozukluklarına giriş gibi. Böylece birçok araştırma grubu kuantum nokta yapıların doğrudan doğruya sentezini yapabilmek için çeşitli teknikler üzerinde çalışmaya başlamışlardır. Bunlardan bazı teknikler ve özellikleri şöyledir;

### 2.4.1. Eritme Yöntemi

Bu yöntemde önce bir veya daha fazla kuantum kuyusundan meydana gelmiş olan yapının yüzeyi polimer bir tabaka ile kaplanır ve nanometre

büyüklüğünde bir yüzey elde edilir. Bu bölgenin şekli ve sınırları elektron demeti yardımıyla tespit edilir (Şekil 2.2.a).



Şekil 2.2. Eritme yöntemi kullanılarak kuantum noktalarının elde edilmesi

Elektron demeti yardımıyla seçilen bölgenin yüzeyi temizlenir (Şekil 2.2.b). Görünür bölge elektromanyetik dalgaları polimer tabakanın yüksek çözünürlüğü nedeniyle kuantum noktasının sınırlarını belirlemede ve seçilen yüzeyin temizlenmesinde kullanılmaz. Daha sonra tüm yüzey(kuantum noktası olarak belirlenen yüzey de dahil) altın veya benzeri bir metal tabaka ile kaplanır (Şekil 2.2.c). Sonra seçilmiş olan yüzeyin dışında kalan tüm yüzey aktif iyon demetine maruz bırakılır ve alttaki polimer yapı temizlenerek basit yapı elde edilir (Şekil 2.2.d). Sınırlandırıcı yüzeyin üzerindeki metal tabaka elektrot olarak kullanılır. Son olarak eritme yöntemi ile diğer alt tabakalara erişilir ve sütun elde edilir (Şekil 2.2.e). Bu yöntem kullanılarak boyutları 10 A<sup>°</sup> ile 100 A<sup>°</sup> arasında olan düzgün ve sıralı olarak dizilmiş kuantum noktaları veya kuantum noktası elde edilmektedir<sup>(33)</sup>.

# 2.4.2. Engel Arası İç Yayılma Yöntemi ve Kuantum Kuyusu

Bu yöntemde kuantum kuyusunun belirli bir bölümü lazer ışın demeti ile ısıtılır. Bunun için genellikle kalınlığı 2 nm olan GaAs kuyusu kullanılır. GaAs tabaka kalınlıkları 15 nm olan iki adet Al<sub>0.35</sub> Ga<sub>0.65</sub> As tabaka arasına yerleştirilir ve bir kuantum kuyusu elde edilir. Sonra kalınlığı 2 nm olan GaAs , AlGaAs tabaka üzerine yerleştirilir. Lazer ışınından kaynaklanacak erime ve oksitlenmeyi engellemek amacıyla üst yüzey kalınlığı 80 nm olan Si<sub>3</sub>N<sub>4</sub> tabakası ile kaplanır.



**Şekil 2.3.** Lazer ışın demeti ile ısıtılarak belirli genişlikteki kuantum kuyusundan kuantum noktasının elde edilmesi

Seçilen belirli genişliği olan yüzey, lazer ışın demeti ile ısıtılır. Isıtılan kısmın altında kalan Ga ile Al atomları birbirine karışarak bölgesel bant yapısının oluşmasına neden olurlar

Lazer ışını ile ısıtılan bölgedeki yasak enerji aralığı, ısıtılmayan bölgeye göre daha küçüktür. Bu şekilde işlemler tekrar edilmek suretiyle daha büyük malzemelerin kullanılmasıyla aralarında yasak enerji aralığı bulunan ve içine bir veya birden çok elektronun hapsedilebileceği kuantum noktaları elde edilebilir<sup>(34)</sup>.

## 2.4.3. Seçici Büyütme Yöntemi ile Kuantum Noktası Üretilmesi

GaAs gibi oldukça küçük yasak enerji aralığına sahip yarı iletken bir malzemenin üzeri daha geniş yasak enerji aralığına sahip AlGaAs malzemeyle kaplanır. Bu malzemenin yüzeyi de koruyucu tabaka olarak SiO<sub>2</sub> ile kaplanır. Yüzey üzerinde büyütme yapılacak alan belirlenir ve yüzey üzerinde eritme yapılarak küçük üçgenler oluşturulur. Bu küçük üçgen yüzeyler üzerine MOCVD (Metal Organic Chemical Vapor Deposition) tekniği uygulanarak sıcaklık 800 °C' ye kadar yükseltilebilir. Bu şekilde bu üçgen yüzeylerin hacmi büyültülmüş olur. Üçgenler dört yüzlü piramit haline dönüşür ve büyütme işlemi tamamlanmış olur (Şekil 2.4).



Şekil 2.4. Seçici büyütme yöntemi kullanılarak kuantum noktalarının elde edilmesi

Ga As elde edilen kristal yapının üst kısmında bulunur. Bu şekilde boyutları 100 nm veya daha küçük olan kuantum noktaları elde edilebilir<sup>(35, 36)</sup>.

Benzer tekniklerle kuantum noktasını seçici büyütme yöntemiyle de elde edebiliriz. Bunun için 5 nm kalınlığındaki GaAs yarı iletken malzemenin yüzeyi önce 1µm kalınlığındaki AlGaAs ile ve daha sonrada 10 nm kalınlığındaki Si<sub>3</sub>N<sub>4</sub> bileşiği ile kaplanır. Yüzey üzerinde seçilen küçük üçgen şeklindeki yüzeylerin elektron demetine tabii maruz bırakılması ile Si<sub>3</sub>N<sub>4</sub> bileşiğinden temizlenir. Sonra ise MOVPE (Metal Organic Vapor Phase Epitaxy) yöntemiyle GaAs çökeltisi elde edilir. Bu şekilde elde edilen kuantum noktası boyut olarak 100 nm veya daha küçüktür.

## 2.4.4 Yarı İletken Mikro kristaller

Cam gibi dielektrik malzemelerin içerisine yarı iletken mikro kristal yapıların yerleştirilmesi ile de kuantum nokta yapılar elde edilir. Bunun için

belirli ölçülerdeki CdS, CuCl, CdSe ve CuBr benzeri bileşikler ile silikat cam bileşiklerle birlikte birkaç yüz derece sıcaklıkta ısıtılırlar. Sıcaklığa ve süreye bağlı olarak istenilen şekil ve boyutta kuantum noktaları elde edilebilir.

$$a^{-3} = t e^{-\frac{\varepsilon}{k_b T}}$$
(2.5)

Kuantum noktasının genişliğinin bulunması ifadesinden yararlanılarak nokta genişliği kontrol edilebilir<sup>(37)</sup>. Bu yöntem kullanılarak kuantum noktalarının büyüklükleri 1,2 nm ve 18 nm aralığında elde edilebilir.

#### 2.4.5. Elektrik Alanı Modülasyonu Yöntemi

Bu yöntem litografik yöntem olarak bilinen ve kuantum kuyusu yüzeyine oldukça küçük elektrotların yerleştirilmesiyle uygulanan yöntemdir. Bu elektrotların üzerine uygun miktarda gerilim uygulanmasıyla elektronun hareketlerini sınırlandıran küçük bir elektrik alan oluşturulur. Elektrik alanın uygulanan gerilim ile ayarlaması yapılabilir. Bu şekilde elde edilen kuantum noktalarında malzeme nedeniyle oluşan kenar kusurları da oluşmaz. Bu yöntemle eritme yöntemindeki gibi düzgün olarak dizilmiş çok sayıda kuantum noktası oluşturulabilir.



**Şekil 2.5.** Kuantum kuyusu üzerinde oluşturulan elektrotlar yardımıyla kuantum noktalarının elde edilmesi

Litografi yöntemi ile önce malzeme yüzeyi üzerinde küçük GaAs adacıkları oluşturulur. Sonra bu adacıkların yüzeyi metal tabaka ile kaplanır. Bu metal tabaka elektrot olarak kullanılır. Bu elektrot tabakaya gerilim uygulanarak elektriksel potansiyel ve elektriksel alan oluşturulur. Bu elektriksel potansiyel ve elektrik alan ile elektrot ile kuantum kuyusunun yüzeyi arasındaki mesafenin genişliği ayarlanabilir. Elektriksel potansiyel tepeciğin altındaki malzemenin değerlik ve iletkenlik band yapıları değişime uğrar. Diğer bir şekilde malzemenin alt kısmındaki n<sup>+</sup> GaAs de bir elektrot olarak kullanılabilir (Şekil 2.5). Oluşan potansiyel yardımıyla kuyu şekline dönüşen iletkenlik bandının genişliği ve derinliği de ayarlanabilir. Böylece elde edilmiş olan kuantum noktası içindeki hareketi sınırlandırılabilen elektronların sayısı da istenildiği gibi ayarlanabilir<sup>(38,89)</sup>.

## 2.5 Kuantum Nokta Lazerlerin Çalışması Ve Özellikleri

Yarı iletken yapılar optik sınırlamalara ihtiyaç duyarlar. Kuantum nokta lazer üretimi için bu durum, birbirinden ayrılmış yapıların içindeki kuantum noktalarının sandviç edilmesi ile elde edilebilir (Şekil 2.6).

1995 yılında Stuttgard Max Plank Enstitüsündeki araştırmacılar, 690 nm dalga boyunda pike sahip 6.7 MeV bant genişliğindeki, oda sıcaklığında optiksel olarak uyarılmış InP kuantum nokta lazerleri yapmayı başarmışlardır. Bunun yanında, değişik nokta büyüklüklerinin küçük olması, üst üste toplanmış olan noktaların dar doğrusal bir genişlikte yerleşmiş olduğu ve elektriksel olarak uyarılmış olan lazerlerde, oda sıcaklığındaki kuantum kuyu lazerlerin eşik akımının eşlenememesindeki başarısızlık nedenlerinin araştırılması ile ilgili çalışmalarda yapılmıştır<sup>(6,7)</sup>.



Şekil 2.6. Kuantum nokta lazer (QDL)<sup>(163)</sup>



Şekil 2.7.Bir QDL VCSEL'in şematik gösterimi<sup>(163)</sup>



Şekil 2.8. QDL yapının ürün spektrumu<sup>(20,163)</sup>

Kuantum nokta lazerlerdeki günümüze kadar gelen gelişmelerle dalga boyu bakımından esnek olan yapılar elde edilmiştir. Son zamanlarda özellikle dalga boyu 690-710 nm lik <sup>(15, 16)</sup>, 0.9-1.1 mikron<sup>(17)</sup>, 1.14 mikron<sup>(18)</sup>, 1.27-1.3 mikron<sup>(19-21)</sup>, 1.84 mikron<sup>(20)</sup> ve 1.9 mikron<sup>(22-24)</sup> lük ışık yayan değişik ve farklı yapılar geliştirilmiştir. Bu değişiklik, malzeme tasarımlarındaki ve değişikliklerden elde edilebilir. Örneğin; son raporlara göre bazıları, InGaAs matris kafeslere InAs noktalar yerleştirilmiş ve etrafı 1.8-1.9 mikron kalınlığında malzeme ile kaplanmıştır. Fakat diğerleri InGaAs<sup>(17)</sup> noktaları silikon veya kalınığı 1 mikron olan GaAs malzemelerin üzerinden elde etmişlerdir. Gerçekten de bu çeşit yapılar için dalga boyunun sınırı yaklaşık olarak 1.3 mikron civarındadır. Şekil 2.8, QDL için spektrum sonuçlarını göstermektedir. İncelenen çok sayıdaki kuantum noktası göstermiştir ki; kuantum noktalarının birçok özelliği spektrum sonuçlarının beklenen ve malzeme yapısının spektrum sonuçları ile karşılaştırılması ile elde edilebilmektedir. InAs/GaAs kuantum malzemelerdeki malzeme kazancının yaklaşık 6000 cm<sup>-1</sup> olduğu bulunmuştur. Bu oran kuantum kuyu yapılara göre oldukça iyi bir orandır.

Dikey olarak bir GaAs/AlGaAs GRINSCH lazerin aktif bölgesindeki dikey olarak çiftlenerek (InGa)noktalarının büyümesiyle elde edilmiş olan kuantum nokta lazerler için düşük akım yoğunluğu 77 K de 65 A/cm<sup>2</sup> ve 300 K de 65 A/cm<sup>2</sup> olarak bulunmuştur<sup>(20)</sup>. Son zamanlardaki çalışmalar uygun bir lazer yapısı için eşik akımının 45 mA olduğunu göstermiştir<sup>(17)</sup>. Fakat ışık dalgasını iletim sistemleri fiber teknolojinin gerçekleşebilmesi için daha yüksek dalga boylarına ihtiyaç duymaktadırlar. Yukarıda açıklanan yapı için bu oran 1-1.3 mikron arasındadır. Daha yüksek dalga boyları da elde edilmiştir. Örneğin; InP üzerindeki büyüyen InGaAs malzemesinin içerisine yerleştirilen InAs noktaları için ışığın 1.84 mikron da yayıldığı tespit edilmiştir. Bu da bize eşik akımı yoğunluğunun 77 K de 64 A/cm<sup>2</sup> olduğunu göstermiştir<sup>(20)</sup>. Daha sonra GaAs üzerine 1.3 mikron değerli InGaAs kullanılarak ve GaAs 'in dış yüzeyini yüksek yansıtıcı kaplama ile kaplayarak eşik akımı 90 A/cm<sup>2'</sup> e çıkarılmıştır<sup>(21)</sup>.

Kuantum nokta lazer yapılardaki diğer bir beklenti ise bu yapıların dikkate değer ölçülerde sıcaklık dengelerine sahip olmalarıdır. Bu yapılar eşik akımını 180 K e kadar 80 A/cm<sup>2</sup> civarında koruduğu görülmüştür<sup>(11)</sup>. Hesaplamalar hemen hemen 380 K civarındaki bir deneysel T<sub>0</sub> değerinin azaltılabileceğini göstermiştir. Örneğin; InP kuantum kuyu lazerler 60 K civarında deneysel T<sub>0</sub> değerine sahiptir. Fakat bu sıcaklığın üzerindeki

sıcaklıklarda eşik akımı yükselmeye başlamaktadır. Bu durum kısmen uyarılma seviyesi ışıma hareketine yardımıyla oluşan yetersiz artışından kaynaklanmaktadır. Bu durum bazen oda sıcaklığında denge sıcaklığının yükseltilmesi için geliştirilebilir.



**Şekil 2.9.** İki yapının sıcaklık sonuçları (T) ile eşik akımı arasındaki ilişki.  $J_{th}(T) = J_{th}(0) \exp^{(T/T_0)} T_0$  lazerin karakteristik sıcaklığı<sup>(5)</sup>



Şekil 2.10. Sıcaklık eşik akımı ilişkisi<sup>(19)</sup>

Şekil 2.10' daki yapı temel seviyedeki durumunu 324  $^{0}$ K ve daha da ilerisine kadar korumayı başarmıştır. Fakat T<sub>0</sub> değeri yinede 250  $^{0}$ K den daha ilerideki değerler için düşmeye devam etmektedir<sup>(19)</sup>.

Bu durumun üstel artıştan kaynaklandığını savunan birçok kaynak vardır. Buna göre homojen olmayan doğru genişlemesi, taşıyıcıların ıslak tabakadan kaynak dalga bölgesine ve heterojen bölgeye doğru kaçışlarının neden olduğuna inanılmaktadır. Bu problemi çözmeye yönelik çalışmalar devam etmektedir.

#### 2.6. Kuantum Nokta VCSELs

Düzlem lazerlere göre çok avantajlıdırlar. VCSELs lerin bazı temel özellikleri aşağıdaki gibidir;

#### 2.6.1 Optik Haberleşme

1960'ların başında yarı iletken lazerin keşfi<sup>(39)</sup> foton teknolojisinde büyük bir adım olarak kabul edilir. Günümüzde bu cihazlar optik veri kaydı ve veri okumada, lazer yazıcılarda, optik pompalamada ve katı-hal lazerleri yapımında geniş ölçekte kullanılmaktadır. Bunun dışında yarı iletken lazerler, optik iletişim sistemleri için ışık kaynağı olarak kolayca kendine yer edinmiştir. Bununla eş güdümlü olarak gelişen optik yükselteçler, detektörler ve yüksek-hızlı elektronik, fiber optiğin keşfi, iletişim teknolojisinde bir yenilik oluşturmuş ve çok sayıda veriyi yüksek hızda dünyanın istediğiniz yerine taşınmasını sağlamıştır. Yükselen veri trafiği, kapasitede ve kullanımda sürekli talepler oluşturmuştur.

Çift-sarım bakır kablolar bu talebe karşılık verememiş ve limitlerine çabuk erişmiştir. Sonuç olarak optik teknoloji, birçok iletişim alanında tercih edilen bir seçenek durumuna gelmiştir. Uzun-erimli sistemlerde verici-alıcı sayısı çok olmamakla birlikte cihaz maliyeti çok önemli değildir, kısa-erimli şehir içi ya da ofis içi ağlarda çok verici-alıcı ve düşük maliyet önem kazanır. Son yıllarda gelişen Dikey-oyuk lazerleri (VCL) etkilediği optik iletişim teknolojisine çok çeşitli avantajlar sunmuştur. Kısa-erimli ağlarda genellikle, verimliliğine karşı ucuzluğuyla ve düşük güç harcamasına karşın sunduğu yüksek hızlarla 850nm dalga boylu GaAs tabanlı VCL'ler kullanılır. Günümüzde ticari olarak satılan 12 paralel vericili lineer dizilerle standart çokmodlu optik hatlarda yüzlerce metre uzaklığa 3,5 Gbit/s hızında veri aktarımı yapılabilmektedir<sup>(40)</sup>. Uzak-erimli uygulamalar için 1,3 – 1,6µm dalga boylu lazer kaynaklarına ihtiyaç duyulmaktadır. 1,3 ve 1,55µm'lik lazer uygulamaları

veri transferleri için uygundur. İlk dalga boyu, tek-modlu fiberlerde düşük dağılganlığıyla, ikinci dalga boyuda az kaybıyla dikkat çeker. Fabry-Pèrot (FP) ve dağıtılmış geri besleme (DFB) gibi geleneksel yüzey lazerleri orta ve uzak-erimli uygulamalarda kullanılagelmiştir<sup>(86-88)</sup>. 10 Gigabit Ethernet (10 GbE) gibi yeni bir standartla daha düşük maliyetli alıcı-vericiler ve 10 km. ötesi hızlı iletişim beklenmektedir. Orta ve uzun-erimli tek-modlu fiber uygulamaları için ucuz 1,3 ve 1,55 µm dalga boylu VCL'ler yeni kuşak optik iletişim için uygun bir seçenek olarak karşımıza çıkar<sup>(6,45,46,148)</sup>.

### 2.6.2 Dikey-oyuk lazerleri

Dikey-oyuk lazer fikri ilk olarak 1978'de Tokyo Teknoloji Enstitüsünde Iga ve arkadaşları tarafından ileri sürülmüştür<sup>(41,97)</sup>. Bu tür lazerlerin oda sıcaklığında (OS) atmalı ve düzenli dalgalı (CW) çalışan ilk örnekleri aynı grup tarafından 1984 ve 1989 yıllarında yapıldı<sup>(42-43)</sup>. 1980'lerin sonuna doğru VCL'ler tüm dünya da araştırılan bir konu haline geldi. 1990'ların ortalarından itibaren VCL'ler araştırma laboratuarlarından çıkıp üretim alanına girdi ve sonunda ticari olarak bulunur hale geldi. VCL' lerin cihaz geometrisi, geleneksel düzlem lazer diyotlarından farklılık gösterir ve birçok potansiyel avantaj sunar<sup>(44)</sup>. Düzlem lazerlerde lazer ışıması ve titreşimi, lazer yonga yüzeyine paralel meydana gelirken, VCL' ler titreşimi ve ışık yayılımını dik olarak yaparlar (Şekil. 2.11). VCL'lerde oyuk boyu düzlem lazerlerin yüzlerce mikronla ölçülecek boyutuna karşın, yayılan ışığın dalga boyu mertebesindedir. Bu nedenle VCL' ler boyuna geniş mod aralığı ile kısa kazanç bölgesi özelliği gösterir. Daha uzun kazanç bölgesine sahip olan

düzlem lazerler, başarılı bir lazer titreşimi yapabilmesi için parlak yarı iletken/hava düzleminde yaklaşık %30'luk yansıtmaya sahipken, daha kısa kazanç bölgeli VCL' lerde bu durum üretilen yüksek yansıtmalı aynalarla %99,5 civarındadır. Bu aynalar, düşük ve yüksek kırılma indisli çoklu çeyrek dalga katmanlarından oluşur ve Dağıtılmış Bragg Yansıtıcıları (DBR) olarak adlandırılırlar<sup>(89-101)</sup>.



**Şekil 2.11.** Düzlem lazerle (sol), Dikey-oyuk lazeri (sağ) arasındaki temel farklar<sup>(6)</sup>

Buna karşın düzlem lazerlere benzer olarak fotonları enine sınırlama ölçümleri ve iyi kazançlı lazer işlemi oluşturmak için gerekli olan VCL oyuğundaki yük taşıyıcıları benzerlik göstermektedir<sup>(6)</sup>.

#### 2.6.3 VCL'leri Avantajları

Düzlem lazerlere göre VCL'in en büyük avantajı ince silikon parçası yüzeyine dik olan lazer ışıması sağlamasıdır. Bu ince silikon parçası düzeyinde düşük masrafının yanında ayrıca, cihazı kılıflamadan önce ince silikon parçası üzerinden test edilebilmesine olanak sağlamaktadır. Düzlem lazerlerdeki lazerin optik oyuğunun parlak yüzeylerini oluşturma işlemi olmadığından, VCL'ler daha ucuz ve daha kısa sürede yapılabilmektedir. Bu özelliğiyle bir ya da iki boyutlu VCL dizilerini yapmak kolaylaşır. Bu diziler, bircok cihazın tek bir cihaz gibi işlem görmesi demek olduğundan ekstra masraf getirmez. VCL' ler ince silikon parçası düzeyinde de kontrol edilebildiklerinden dolayı, sorunlu lazerler daha ince silikon parçası üzerinde belirlenip işleme sokulmazlar. VCL' leri fiber-optik iletişimde kullanılmasını sağlayan bir kaç önemli özellik daha bulunur. Düzlem lazerler, dalga-kılavuzu dikdörtgen yapıda olduğundan, eliptik bir ışık demeti oluştururlar. Fakat VCL' lerin dairesel simetrisi, VCL' lerin düşük dağılğanlığa sahip dairesel bir demet oluşturmasına olanak sağlar. Buda tek ya da çok modlu fiber hatların optik yönelimleri ile uyumludur. Çifttenim verimlerinin, hiçbir ilave optik sistemi kullanılmadan tek-modlu hatlarda %80, çok modlu hatlarda %90 dolaylarında olduğu anlaşılmıştır. Düzlem lazerlerde, çiftlenim verimleri oldukça düşüktür. Bu düşük çiftlenim verimi ilave lens takılarak çözülebilir. Fakat bu ilave masraf ve kılıflama sorunu demektir<sup>(45,46)</sup>. Dikey-oyuk lazerleri, geniş dikeymod boşluğuna ait dikey tek-modlu işlem gösterirler. Bu durumda optik kazanç spektrumu çizgi şeklinden daha geniştir. Buna karşın düzlem lazerlerin gelişmiş oyuk tasarımları, tek dikey modlu işlem yapması için tasarlanmıştır (Örneğin ;DBR ve DFB lazerlerde ızgara kullanılması). Düzlem

lazerlerin aksine VCL' lerin küçük aktif bölgesinin yüksek yansıtma özellikli DBR' lerle kullanımı cihazların düşük akımlarla eşiğe ulaşmasını ve çalışmasını sağlar. Ek olarak bu küçük hacim, düşük akımlarda yüksek modülasyon bant genişliği sağlar. Bazı gruplar VCL' lerin 10,000 saatlik kullanım ömürlerine ulaştığını bildirmiştir<sup>(47,48,149-150)</sup>. Bu değerin bağlı olduğu bazı faktörler vardır: düşük güç tüketimi ve DBR kullanımıdır<sup>(49,50)</sup>. Doğaları gereği DBR' ler açıkta değildirler. Bu durum düzlem lazerlerdeki parlatılmış yüzeyler için sorun teşkil eder<sup>(113-118)</sup>. Bu sayede DBR' nin mekanik hasar görmesinin de önüne geçilir. Dahası düzlem lazerlerde yüksek alan yoğunluğunda ortaya çıkabilen çok kötü optik hasar DBR' ler de geçerli olmayan bir problemdir<sup>(6,106-112)</sup>.

## 2.6.4 Uzun-Dalga boylu VCL' ler Önündeki Engeller

Piyasadaki geniş kullanım alanlarına, dünya çapında son on sene boyunca yapılan araştırmalara rağmen uzun-dalga boylu VCL'ler (LW VCL) konusundaki gelişmeler kısa-dalga boylu benzerlerine göre daha yavaş ilerlemekte ve ticari kullanıma daha uzun bir yol var gibi görülmektedir. Bunun sebebi LW VCL'ler de temel malzeme olarak kullanılan InGaAsP/InP sisteminin yetersiz olmasıdır. 780-980nm kısa dalga boyunda çalışan GaAs VCL' lerin aksine 1300-1600 nm civarında çalışan bu sistemde yüksekyansıtıcılı aynalar oluşturma zorluğu ve yükselen sıcaklıklarda aktif katlarda yeterli kazanç sağlanamaması sorunları ortaya çıkar. İdeal olarak hem aynalar hem de aktif bölge VCL' in bütün-tek parça büyümesini sağlamak için zemin ile aynı yapıda olur. Düşük ve yüksek-dalga boyları için yüksek-

yansıtıcılı aynalar GaAs sistemde kristal yapıları uyan AlGaAs ile yapılabilirken, bu klasik ve verimli GaAs-tabanlı yapı 1000 nm'den yüksek dalga boylarında çalışmamaktadır. Daha uzun dalga boylarında InGaAsP/InP, aktif kat yapımında düzlem lazerde başarılı sonuçlar verir ve bu sebeplere yaygın olarak kullanılır. Fakat InP zemin üzerinde ayna oluşturmada, GaAs-yapıda olanların aksine yüksek verimli VCL oluşturmak için yetersiz sonuçlar alınır. Kristal parametrelerinin farkı dolayısıyla da GaAs ve InP sistemler ince kaplama tabakalı yöntemlerle de birbirilerinin üzerinde büyütülemez. InGaAsP sisteminin diğer bir sorunu da InGaAsP ve InP arasındaki düşük iletim bandı dengesidir. Bu yükselen sıcaklıklarda taşıyıcı kaçağı olarak da adlandırılan düşük elektron hapsine neden olur. Yüksekperformanslı işlem sağlayan GaAs 'a yanal oxide edilen AlGaAs gibi güçlü tekniklerin, InP' nin sistemde bulunmaması da sorunlara sebep olarak gösterilebilir. Bu malzeme tabanlı sorunların yanı sıra uzun-dalga boylarının doğasına özgü bazı sorunlarda bulunmaktadır. Bunlar arasında serbesttaşıyıcı ve ara-değerlik bandı soğurulması sebebiyle kaynaklanan taşıyıcı ile ilgili optik kayıplar, Auger-yeniden birleşmesi' ne ait yayıcı olmayan kayıplar bulunur<sup>(44,50,51)</sup>.

Bu iki sorunda dalga boyu arttıkça artar. Yetersiz ayna ve aktif bölge sorunları yüksek eşik akımı, düşük çıkış gücü ve başarısız yüksek sıcaklık çalışması olarak kendini gösterir<sup>(44,51,52)</sup>. Fiber-optik ağların yapısına göre maksimum çalışma sıcaklığı 70-85 °C olarak belirlenmiştir. VCL' lerin, düzlem-lazerlere olan fiyat avantajını koruyabilmesi için termoelektrik soğutucular kullanmadan bu sıcaklarda çalışabilmesi gerekir. LW VCL' lerin gerçekleşmesi kısa dalga boyunda çalışan benzerleri gibi kolay olmayacaktır.

InGaAsP malzeme sisteminin getirdiği yetersizlikler yeni malzeme araştırmaları ya da cihaz fikrinin oluşması ile kapatılabilir.

## 2.6.5 VCL Temelleri

Bu bölüm LW VCL' ler hakkında bazı temel bilgiler içerir. Genel tasarım meseleleri ile başlar, DBR ve Aktif bölge gibi VCL bloklarının açıklamalarıyla devam eder. LW VCL' ler hakkında geçmiş yıllarda gelişen önemli olayların sıralandığı bir kısımda bulunmaktadır. Bu bölüm konu hakkında doyurucu bilgi içermemektedir. VCL' lerin tasarımı, fabrikasyonu ve uygulamaları için ilgili referanslara bakılabilir.<sup>(52,53,54)</sup>

#### 2.7. Genel Tasarım Problemleri

#### 2.7.1.Optik Oyuk

Herhangi bir lazerde olduğu gibi VCL'lerde içine kazanç maddesi konulmuş Fabry-Pèrot optik çınlatıcı temellidir. Kazanç maddesi optik alanı yükseltirken, FP çınlatıcı geri besleme sağlar. VCL' lerde böyle bir çınlatıcı aralarında L mesafesi bulunan iki yüksek yansıtma özellikli DBR' den oluşur. Optik alanın titreşim dalga boyu olan ilerleyen dalga, bir dönülük hareketinin fazının 2π'nin katları olması gereken faz şartıyla belirlenir.

$$2kL = m2\pi \qquad \qquad k = 2\pi\overline{n} / \lambda \tag{2.6}$$

Burada m bir tam sayı, k dalga yayılım sabiti ve n ise etkin yansıtma indisidir. Denklem (2.6) ya göre oyuk boyu L,  $\lambda/2$ 'nin katlarına sahip optik kalınlık  $\overline{n}L$ ile ilişkilidir. İdeal olarak yüksek-kaliteli bir çınlatıcı için, titreşim

dalga boyu her iki DBR' nin de Bragg dalga boyuna uyumlu olmalıdır. **Şekil 2.12**' de kazanç maddesi eklenmiş bir VCL optik oyuğu görülmektedir. VCL 'in katkılama profili, aktif bölgenin, lazer diyotun tam p-n kavşağında olacak şekilde seçilmiştir. Aktif bölge normalde, birbirleri ile bariyer katmanlarıyla ayrılmış belli sayıda QW' lerden oluşur<sup>(52,53)</sup>.



**Şekil 2.12** - Bir VCL'deki  $1\lambda$  kalınlığındaki optik oyuğa ait yansıtıcılık indeksi ve dikine optik alan yoğunluğu<sup>(6)</sup>

Bunun yanında, değerlik bandı arası soğurma ve serbest taşıyıcılardan kaynaklanan optik kaybı minimuma indirmek için katkılanmamıştır. VCL oyuğun titreşim dalga boyu için iyi bir optik kazanım sağlamak amacıyla, QW malzemesi üzerinde değişiklik yapılır. Düzlem lazerlerin aksine, aktif kazanç bölgesi, tam oyuğa yayılmaz ve aktif

katmalarla (toplam kalınlık: L) duran dalga deseni çakışması hesaba katılır. Maksimum optik kazanımı sağlamak için duran dalga deseni göz önüne alınarak QW' ler uygun mesafelerle oluşturulurlar<sup>(55)</sup>. Bu katmanların yüksek hassasiyetle konulması zorunluluğunu getirir. Yoksa duran dalga deseninde ki kaymalar kazancın düşmesine sebep olur<sup>(54)</sup>. Bu kazanç faktörü:

$$T_{enh} = 1 + \frac{\sin(2\pi\bar{n}L_{\alpha}/\lambda)}{2\pi\bar{n}L_{\alpha}/\lambda}\cos(4\pi\bar{n}d_{0}/\lambda)$$
(2.7)

ile gösterilir d<sub>0</sub> duran dalga pikinin aktif bölgeden yer değiştirmesini verir (Şekil. 2.12). T<sub>enh</sub> 'nin ince aktif bölgeye göre normalleştirilmiş yer değiştirmesini  $d_o /(\lambda/\bar{n})$ verir. Mükemmel ayarlanmış ince aktif katman için  $T_{enh} \rightarrow 2$  sonucu bulunur. Öbür taraftan  $L_{\alpha} = m\lambda/(2\bar{n})$  için düzlem lazerlerdeki gibi  $T_{enh} = 1$  bulunur ( Denklem 2.7). Şekil 2.11' de gösterilen oksitlenme katmanı, p-DBR' nin ilk periyodunda yanal oksitlenme ile akım boşluğu oluşturmaya yarar. Buna göre bu oksitlenme katmanı yansıtıcılık indisinde yanal bir tedirginliğe yol açarak optik modun indis rehberliğini yapar. Dağılma kayıplarını önlemek için genellikle duran dalga deseninin düğüm noktalarına yakın yerleştirilir<sup>(55,56)</sup>.



**Şekil 2.13** - Kazanç faktörüne karşılık duran dalga deseninin aktif bölgeden normalleştirilmiş yer değiştirmesinin grafiği. Barlar duran dalga deseninin aktif kazanç bölgesiyle çakışma kısımlarını temsil eder<sup>(6)</sup>.

### 2.7.2.Kazanç-Oyuk Ayarı

Standart düzlem lazerlerde, yüzlerce mikrometrelik enine optik oyuğun yanında, boyuna oyuk modları birbirine çok yakındır. Bu yüzden birçok boyuna modlar, aktif bölgenin kazanç profili ile üst üste gelir. Bu durum, lazer işleminin kazanç pik dalga boyuna yakın dalga boyunda olmasını sağlar. Eğer etkin oyuk uzunluğu ya da kazanç spektrumu ısınma ile değişiyorsa, lazer işlemi kazanç spektrumu maksimumuna en yakın bir oyuk bölgesini atlar. Sonuç olarak düzlem lazerlerde lazer işlemi dalga boyu, sıcaklığa bağlı olan kazanç spektrumu piki pozisyonuna bağlıdır. Benzer şekilde düzlem lazerde yükselen sıcaklıkla, aktif bölgenin daha az kazanç vermesi sebebiyle, eşik akımı da sıcaklığa bağlıdır. VCL' ler için optik oyuk birkaç mikrometre civarındadır. Bu durum, boyuna mod aralıklarının geniş olması ve lazer kazanç bölgesiyle tipik olarak sadece bir modun üst üste gelmesi anlamına gelir. Bunun sonucunda lazer modu sıcaklık değişimiyle atlama yapmaz. Burada cihaz karakteristikleri, tek modun sebep olduğu boyuna titreşim ile kazanç spektrumu arasındaki tayf ile ilgili düzenlenişe bağlıdır. Yansıtıcılık indisi<sup>(55,56)</sup> ve enerji bant aralığının<sup>(55,57)</sup> sıcaklığa bağlılığı sebebiyle, sıcaklık yükseldikçe oyuk modu ve kazanç piki daha uzun dalga boylarına kayar. Fakat, kazanç piki, oyuk titreşim değerine göre uzun dalga boylarına daha hızlı kayar. Lazer işlemi dalga boyu, oyuk boyu ile sabit olduğundan, bir VCL' in yayılım dalga boyunun sıcaklığa bağımlılığı, düzlem lazerlere göre daha azdır<sup>(55)</sup>.



**Şekil 2.14** Kazanç spektrumu ve oyuk rezonansı arasındaki ilişki **a)** düzlem lazer için **b)** dikey-oyuk lazer için<sup>(6)</sup>

sıcaklıktaki farktan kaynaklanan dalga boyu Bunun yanında, kaymasının sebep olduğu kazanç piki ve oyuk modu arasında tayf ile ilgili uyuşumsuzluk bulunur. Bu durum cihazların sıcaklığa bağlı performanslarını önemli ölçüde etkiler. Şekil 2.14' düzlem lazerler ve VCL'lerde oyuk modu ve spektrumu davranışlarını göstermektedir. kazanc Kazancın sıcaklık değişiminden etkilenmediğini varsayarsak, kazanç pik dalga boyu ile uyuşan oyuk modunda, mevcut sıcaklık için ideal olan minimum eşik akımı bulunabilir. Bu noktadan daha düşük ya da daha yüksek sıcaklıklara hareket, eşik akımında yükselişe sebep olur. Sıcaklıkta ki yükseliş, Fermi-Dirac dağılımın genişlemesinden kaynaklanan kazancın düşüşüne neden olur. Bu nedenle minimum eşik akımı, oyuk moduyla kazanç pikinin tam uyuştuğu sıcaklıkta gerçekleşmez. Oyuk modu ve kazanç pikinin sıcaklığa göre kaymalarının farklı olması, sıcaklığın kazançta değişikliğe yol açmasıyla birlikte, bazı sıcaklık aralıklarında, eşik akımında küçük değişiklere sahip cihazlar yapılabilmesine olanak tanır. Bu kazanç pikinden daha yüksek dalga boyunda oyuk titreşimi oluşturularak başarılır. Yükselen sıcaklıkla oyuk modu ve kazanç pikinin kırmızıya kayma hızları farklılık gösterir. Bu esnada da kazanç düşer. Genel olarak oyuk modunun daha yüksek kazançlı bir pozisyona gelmesine rağmen, artan sıcaklık yüzünden toplam kazanç düşer. Bu sebepten, VCL' lerin ince kaplama tabakalı üretiminde değişen sıcaklıklarda göreli olarak sabit kalan eşik akımı oluşturacak şekilde kazançoyuk hesabi yapılır<sup>(59,60)</sup>. Kazanç piki ve oyuk modu arasında büyük tayf ile ilgili fark bulunan VCL' lerde, kazanç piki dalga boyu sadece 1200 nm civarına yerleşmiş olmasına rağmen, 1260nm'ye kadar lazer titreşimleri elde edilmistir<sup>(61)</sup>.

#### 2.7.3. Aktif Bölge Malzemeleri

İlk LW VCL<sup>(41)</sup>, bu gibi birçok cihazda olduğu gibi, InGaAsP (hacim) aktif bölgesi yapısı üzerine kurulmuştur. Sonradan, LW VCL' lerin OS üzerinde çalışabilmeleri için sıkıca sıralanmış QW' lerin bulunması gerektiği farkedilmiştir. Bunun sebebi, böyle aktif bölgelerin gösterdiği daha düşük açıklık ve yüksek türevsel kazançtır. Bunun dışında gergin QW' leri ve Augertekrar-birleşim sebebiyle oluşan kayıpları azalttığıda anlaşılmıştır. LW yarı iletken lazerlerde InP zemin üzerine büyültülmüş InGaAsP QW' ler çok sayıda yapılmış ve en iyi incelenen yapılar olmuştur. Bu malzemeye dayalı VCL' lerde düşük-kayıplı optik oyukların fabrikasyonu, QW kazanç doyumu ve yüksek taşıyıcı yoğunlukları ve sıcaklıklardaki taşıyıcı kayıpları<sup>(41)</sup> göz önüne alınarak 5-15 kadar çok sayıda QW oluşturulur. Çok sayıda QW içeren aktif bölge ancak bozukluk oluşumunda önemli olan kritik kalınlığın üstünde yapılarak sağlanabilir. Bu gergin QW' lerin gerginliğini azaltmak için bariyerler kullanılır. QW'ler ve etrafındaki bariyerlerin gerginliği yaklaşık %1 civarındadır<sup>(62)</sup>. Elektron hapsi ve sıcaklığa bağlı dengeyi arttırma amaçlı istekleri bu malzemedeki düşük iletkenlik bant offseti karşılar<sup>(63,64)</sup>. Gelişmiş elektron hapsetme özelliğine sahip rakip bir malzemede InP zemin üzerine büyültülmüş AlGaAs' dir. 1µm dalga boyu altında çalışan GaAs tabanı bazı aktif bölgelerde de yüksek iletkenlik bandı offset' i ile karşılaşırız. Bu sebeple son yıllarda 1,3 µm üzeri lazer araştırmalarında GaAs- tabanlı aktif malzemeler arastırmalarda ilgi cekmeye başlamıştır<sup>(64,65)</sup>.

materyal sistemi	$\Delta E_c / \Delta E_g$
$\begin{array}{l} \mathrm{In}_{x}\mathrm{Ga}_{1-x}\mathrm{As}/\mathrm{GaAs}\\ \mathrm{Ga}_{1-x}\mathrm{In}_{x}\mathrm{N}_{y}\mathrm{As}_{1-y}/\mathrm{GaAs}\\ \mathrm{Al}_{x}\mathrm{Ga}_{y}\mathrm{In}_{1-x-y}\mathrm{As}/\mathrm{InP}\\ \mathrm{In}_{1-x}\mathrm{Ga}_{x}\mathrm{As}_{y}\mathrm{P}_{1-y}/\mathrm{InP} \end{array}$	$0.65 \\ 0.80 \\ 0.72 \\ 0.40$

**Cizelge 2.1** Farklı malzemelerin iletkenlik bandı offset oranları <sup>(82-85)</sup>

Aktif bölgesinin beklenen sıcaklık performansı InGaAsP için iyi olmamasına rağmen, ince kaplama tabakalı büyültülmüş bütün-tek parça GaAs tabanlı LW VCL yapıları oluşturmada çok yol kat edilmiş ve AlGaAs/GaAS DBR içeren LW VCL teknolojileri başarı ile geliştirilmiştir. Gelecek vadeden yeni aktif bölgelerden biride 1996'de Kondow ve arkadaşları tarafından araştırılan NAs/GaAs QW' lerin verimleridir<sup>(66,67)</sup>. InGaAs alaşımındaki Grup V malzemesi yaklaşık %1'lik bir N yoğunluğun, gerginliği azalttığı gibi bant aralığını da etkilediği görülmüştür. InP tabanlı sistemlere göre en olası rakip olarak, bu malzeme görünmektedir<sup>(68)</sup>. Fakat dalga boyuna kuvvetlice bağlı parlaklık becerisi, ısısal tavlanmaya bağlı maviye kayma gibi karmaşık ve kontrolü zor özellikleri bulunmaktadır. QW' den daha karmaşık GaAs tabanlı malzeme yapılar<sup>(69)</sup>, InAs kuantum nokta<sup>(70)</sup>, tür-II GaAsSb QW's<sup>(71,72)</sup> de bulunmaktadır. GaAs tabanlı LW aktif malzeme üretiminde başka bir yapıda yüksek gerginlikli InGaAs/GaAs'dır. Aslında bu sistem 1µm'dan daha ötesine pek geçemez. Fakat kristal büyütme metodunun, PL pik dalga boyuna<sup>(73,74)</sup> ve düzlem lazerlerde CW işlemine<sup>(72,74-</sup> <sup>77)</sup> ait dalga boylarını 1,2 µm' nin ötesine geçirdiği görülmüştür. Büyümenin,

gevşeme mekanizmalarını saklı tutması için, QW' lerin kalınlığı bozukluk oluşmaya başladığı kritik kalınlıktan fazla olmalıdır. LW yarı iletken lazerlerde genel aktif bölge yapımında kullanılan alaşımların iletkenlik bandı offset oranlarını vermektedir<sup>(62)</sup> (Çizelge 2.1). Bu değerler ortalama değerler olup, ilgili alaşım için literatüre bakılmalıdır. Çizelge 2.1' e bağlı olarak Şekil 2.15 'de tek QW (SQW) için hesaplanmış alt bant enerji seviyeler diyagramı görünmektedir. Sıfır değeri InP' nin değerlik bant kenarını verir. Gergin katman durumunda değerlik bandı ağır-deşik (kesiksiz çizgi) ve hafif-deşik (kesikli çizgi) ile gösterilmiştir. Gösterilen değerlik bandında ki alt bant enerji seviyeleri sadece ağır-deşik çözümleridir. Daha geniş iletkenlik bandı devamsızlığına sahip (a) ve (d) malzemelerin elektron hapsediciliğinin klasik (b) ve (c) malzemelerinden daha iyi olduğu görülmektedir.



**Şekil 2.15.** Farklı alaşım kompozisyonları için SQW çözümleri. Katmanlardaki gerginlikler, değerlik bandı ağır(kesiksiz çizgi) ve hafif deşikler (kesikli çizgi) olarak böler. Enerji çizgilerinde, sıfır InP'nin değerlik bandı kenarını gösterir. InP 1,35 eV'luk doğru enerji aralığına sahiptir. Ana geçiş ayrıca gösterilmiştir<sup>(6)</sup>

### 2.8. Verim Programı İle Hesaplamalar

Verim bilgisayar programı kullanılarak; her bir malzeme sistemi için giriş parametreleri ve çıkış parametreleri ile bant hesaplamaları ve malzeme seçimi yapılmıştır. Daha sonra iletim bandı, değerlik bandı ve zayıf deşik bantları için enerji değerleri, hapis faktörleri, verim hesaplamaları, eşik akım yoğunluğu  $J_{th}$  ve verim eğim hesaplamaları yapılmıştır. Verim programının kullanımı için bilinmesi gerekli olan bazı temel kavramlar ve bunların programda kullanılmasıyla elde edilen hesaplamalar ile elde edilen sonuçlar aşağıda çıkarılmıştır.
#### 2.8.1.Birleşik Malzeme ve Band Kenarı Hesabı

Bu bölüm için her bir malzeme sistemi için programa giriş parametreleri programa girilir ve programdan çıkış dosyaları oluşturulur.

#### Malzeme sistemleri için programa giriş parametreleri:

Her bir malzeme sistemi için dört çeşit programa giriş parametresi (I, II, III ve IV) vardır. Bu parametreler şunlardır;

a) Kuantum kuyusunun dışındaki tabaka sayısı (N): Örneğin basit bir SCH kuantum kuyu yapısının sahip olduğu N sayısı 2 ise, tek kuantum kuyulu SCH yapının indis derecesi için kaplama bölümü ile kuantum bölümü arasında 10 basamak vardır ve N 'i 11 e eşit olarak almamız gerekir. N -1 kaplama tabakasını içermez. Şekil 2.16 ve Şekil 2.17, basit ve derecelenmiş SCH indislerin farklı iletim yapılarını göstermektedir.



Q W

**Şekil 2.16.**Basit SCH indisi

**Şekil 2.17.** SCH derecelenmiş indisi

**b) Kuyu, engel ve kaplama dalga boyu:** Malzeme sistemlerine göre dalga boyları farklılık gösterir. QW dalga boyları farklı tabakalardaki farklı boşluk bantlarından dolayı en yüksek dalga boylarına, engel dalga boyuna ve kaplama dalga boyuna sahiptir. QW deki dalga boyu tasarlanmış olan ışıma dalga boyu ile ilgilidir. Fakat programa girilen dalga boylarına malzemenin enerji bant boşluğuna göre yaklaşılır. Eğer kuantum kuyusunun bileşenleri için engel ve kaplama tabakası bilinirse dalga boyu formül ile hesaplanabilir.

**c) Kaplama, engel ve kuantum kuyusunun genişliği:** Bu genişlik değerleri A<sup>0</sup> cinsindendir. Eğer GRINSCH ve çok sayıdaki kuantum kuyulu yapılar tasarlanmışsa, engel genişliğinin programa giriş değerleri dikkate alınmalıdır. Program, kuantum kuyuları arasındaki engel genişliğinden dolayı, programa giriş engel genişliğini N -1 'e böler<sup>(11/)</sup>.

d) Programa giriş zoru: (ε) zor sabitinden

$$\varepsilon = \frac{(a_b - a_q)}{a_b} \tag{2.8}$$

Burada  $a_q$  ve  $a_b$  sırasıyla kuantum kuyusunun ve engel tabakasının kafes sabitleridir. Yarı iletkenlerin enerji band yapısından, gerilme zor değeri  $a_q \langle a_b$  için pozitiftir (Şekil 2.18). Sıkıştırılmış zor değeri ise  $a_q \rangle a_b$  değeri için negatiftir. Denklem (2.8) zorsuz bir engel için iyi bir açıklamadır. Engel tabaka üzerine kafes eşlemesidir. Denklem (2.9) için  $a_q$  zor tabakası ve  $a_b$  zorsuz tabaka olarak kullanılır. Bu değerleri zoru hesaplamak için tabaka üzerine kafes eşlemesi olarak kullanırız. Örneğin, eğer engel içerisine zor koyarsak, engel kafesine  $a_q$  ve taban kafesine  $a_b$  olarak sahip olabiliriz<sup>(117)</sup>.

Zor sabiti için kullanılan diğer bir tanım ise,

$$\varepsilon = \frac{(a_s - a_u)}{a_u} \tag{2.9}$$

Burada, a<sub>u</sub> zorsuz tabaka ve genellikle temel tabaka ile eşleşen

kafestir.  $a_s$  ise zor tabakasıdır.



**Şekil 2.18.** Yarı iletken yapılarda enerji bandı. kuantum kuyulu, engelli ve kaplama tabakalı bir yarı iletken yapı için, iletim  $V_c$ , değerlik  $V_{hh}$ ,  $V_{lh}$  potansiyelleri.  $\delta_h$ : hidrostatik potansiyel,  $E_g$ : kuantum kuyusu için enerji boşluk bandı,  $E_{gb}$ : engel için enerji boşluk bandı,  $\Delta V_c^b$ : engel için denge iletim bandı,  $\Delta V_v^c$ : kaplama tabakası için denge iletim bandı,  $\Delta V_v^b$ : engel için değerlik denge bandı,  $\Delta V_v^c$ : kaplama değerlik denge bandı,  $\Delta V_v^c$ :

Bu tanıma göre,  $a_s \rangle a_u$  sıkıştırılmış zor'dur ve pozitif zor sabitini elde ederiz. Eğer  $a_s \langle a_u$  ise gerilmiş zor için negatif zor sabitini elde ederiz. Fakat Verim programı için zor sabiti olarak denklem (2.8) kullanılır<sup>(117)</sup>.

Farklı malzeme sistemleri için biraz farklı programa giriş parametreleri ve işlem basamakları olabilir.

#### Malzeme sistemleri için programdan çıkış parametreleri:

Seçilmiş malzeme sistemleri için gerekli bütün programa giriş değerleri programa girildikten sonra, iki tane programdan çıkış dosyaları( cbandeg.dat ve vbandeg.dat) oluşturulur. Her iki dosya içerisinde de ilk sütun zor ve kuantum kuyusunun kafes sabitini gösterir. Birinci, ikinci ve üçüncü sütunlar sırasıyla tabaka kalınlığını, her bir tabaka için x ve y bileşenlerini, cbandeg.dat ın dördüncü sütunu her bir tabakanın iletim bandının denge değerini ve vbandeg.dat ın dördüncü sütunu ise her bir tabakanın değerlik bandının denge değerini verir.

Cbandeg.dat ve vbandeg.dat dosyalarındaki tabaka kalınlığı ve kafes sabitinin birimleri angstrom (A<sup>0</sup>) cinsindendir. Enerji denge bandının birimleri ise elektron volt (eV) cinsindendir. Zor ile sıkıştırılmış kuantum kuyusu, gerilerek zorlanmış kuantum kuyusunun pozitif değerine zıt, negatif bir değere sahiptir. Denge iletim bandı için sıfır enerji referans düzeyi, sıkıştırılmamış kuantum kuyusu hacimli malzemenin iletim bandının kenarıdır. Denge değerlik bandı için sıfır enerji referans düzeyi, sıkıştırılmamış kuantum kuyusu hacimli malzemenin değerlik bandının kenarıdır. Bu nedenle Şekil 2.18' de gösterildiği gibi; kuantum kuyusu denge iletim bandı sıkıştırılmamış kuantum kuyusu için sıfır, sıkıştırılmış ve zorlanmış kuantum kuyusunun değerlik bandı için tam terside geçerlidir. Engel ve denge kaplama bandı iletim bandı için daima pozitif ve değerlik bandı için daima negatiftir.

QW, BR ve CL kelimelerini kuantum, engel ve kaplama anlamlarında

43

kullanırsak her bir tabakanın malzeme bileşenleri A(x)B(1-x)C(y)D(1-x) genel formundadır. A,B,C ve D harfleri 4 tane malzemeyi temsil eder ve x,1-x,y,1-y A,B,C ve D nin bileşenlerini gösterir.

### 2.8.2. Enerji ve Band Hesaplamaları

Aktif bölgenin kalınlığı de Broglie dalga boyu ile karşılaştırılabilir duruma geldiği zaman, yüksek enerji boşluklu yarı iletkenler arasına hapsedilmiş düşük enerji boşluklu yarı iletken tabakalar bulunabilir. Bu durumda kuantum mekaniksel etkiler beklenir. Bu etkiler lazerlerde soğurulma ve yayılma karakteristiği şeklinde gözlemlenir<sup>(86,117,192)</sup>.

Bir çift yapı içerisindeki bir taşıyıcı (elektron veya boşluk) bir üç boyutlu potansiyel kuyusu içine hapsedilir. Böyle taşıyıcıların enerji düzeyleri, Hamiltonian sisteminin uygun kinetik enerjili x,y ve z yönlerinde ayrılmasıyla bulunabilir. Çift yapıların kalınlığı de Broglie dalga boyu ile karşılaştırıldığı zaman, z ekseni boyunca taşıyıcı hareketine uygun kinetik enerji kuantumlanabilir<sup>(117)</sup>. Sürekli düzeyin enerji seviyeleri,

$$E = \frac{h^2}{2m} \left( k_x^2 + k_y^2 \right)$$
(2.10)

Burada  $k_x$  ve  $k_{y,}$  x ve y yönleri boyunca uzanan dalga vektörü bileşenleridir. m ise taşıyıcının etkin kütlesidir.

Denklem (2.10) dan, z yönündeki enerji düzeyleri, bir boyutlu potansiyel kuyusunda Shrödinger denkleminin çözümüyle (2.11) bulunabilir.

44

$$E_{\psi} = -\frac{h^2}{2m} \cdot \frac{d^2 \psi}{dz^2} \quad \text{kuyunun içinde } \left(0 \le z \le L_z\right)$$
(2.11)

$$E_{\psi} = -\frac{h^2}{2m} \cdot \frac{d^2 \psi}{dz^2} \cdot V \psi \quad \text{kuyunun dışında} \quad (z \ge L_z; z \le 0)$$
(2.12)

Sonlu bir kuyu için enerji düzeyleri ve dalga fonksiyonları denklem (2.13) ve z=0 ile z=L<sub>z</sub> sürekli yüzeylerindeki  $\psi$ ....ve....d $\psi$  / dz sınır şartları kullanılarak bulunabilir. Çözümü;

$$\psi_{n} = \begin{cases} A \exp(k_{1}z) \dots (z \leq 0) \\ B \sin(k_{2}z + \delta) \dots (0 \leq z \leq L_{z}) \\ C \exp(-k_{1}z) \dots (z \geq L_{z}) \end{cases}$$
(2.13)

Burada, 
$$k_1 = \left[\frac{2m(V-E)}{h^2}\right]^{\frac{1}{2}} \dots k_2 = \left(\frac{2mE}{h^2}\right)^{\frac{1}{2}}$$
 (2.14)

Bu formüllerdeki A,B,C ve  $\delta$  sabit değerlerdir. Yukarıdaki denklemlerde sınır şartları kullanılırsa, aşağıdaki eigen (öz değer) denklemi elde edilir.  $\tan k_2 L_z = k_1 / k_2$  bir potansiyel kuyusundaki bir taneciğin enerji düzeylerini (E<sub>n</sub>) elde etmek için sayısal olarak çözülür (denklem (2.14)).

z ekseni boyunca farklı düzeylerde ve x-y yönleri boyunca sürekli düzeylerde hesaplamalar yapılırsa, kuantum kuyusuna hapsedilmiş bir parçacık için enerji öz değerleri (2.15) denkleminden bulunur.

$$E(n,k_x,k_y) = E_n + \frac{h^2}{2m_n^*} (k_x^2 + k_y^2)$$
(2.15)

Burada  $E_n$ , taşıyıcı hareketi için n.hapsedilmiş parçacığın enerji düzeyi ve  $m_n^*$  bu düzeyin etkin kütlesidir.



**Şekil 2.19.** Bir kuantum kuyusu içerisine hapsedilmiş parçacığın, elektronların, ağır boşlukların(deşiklerin), hafif boşlukların(deşiklerin) enerji düzeylerinin şematik gösterimi<sup>(117)</sup>

Şekil 2.19' da kuantum kuyusuna hapsedilmiş olan elektronların ve deşiklerin enerji düzeylerini  $E_n$  şematik olarak göstermektedir. Hapsedilmiş olan parçacığın enerji düzeyleri elektronlar için  $E_{1C}$ ,  $E_{2C}$ ,  $E_{3C}$  ile, ağır deşikler için  $E_{1hh}$ ,  $E_{2hh}$ ,  $E_{3hh}$  ile ve hafif deşikler için ise  $E_{1lh}$ ,  $E_{2lh}$ ,  $E_{3lh}$  ile gösterilir. Bu büyüklükler verilmiş bir potansiyel bariyeri için ( $\Delta E_c...veya...\Delta E_v$ ) denklem (2.15) çözümü ile hesaplanabilir.

Kuantum kuyusu, bariyeri ve kaplama tabakası bulunan çok tabakalı yapılar için, enerji öz değer denklemi, Çapraz Matris Yöntemi (TMM)' u kullanılarak elde edilebilir.

# 2.9. Verim Programı İle Simulasyonlar ve Lazer Özellikleri

Verim programı ile tasarlanmış olan ve verimi, eşik akım yoğunluğu ve verim eğiminin spektrumunu içeren kuantum yarı iletken lazerlerin simülasyonu yapılabilir. Lazerlerin aktif bölgelerinin optik verim simülasyonları güçlüklerle karşılaşılan işlemlerdir. Verim programı Lorentz dönüşümlerini içeren doğru ve güvenilir olarak optik verim hesaplayan bir programdır.

$$G(E') = \frac{q^2 |M_B|^2}{E' \varepsilon_0 m^2 c \hbar NW} \sum_{ij} \int_{E_g}^{E_b} m_{r,ij} C_{ij} A i_j [f_c - (1 - f_v)] L(E) dE$$
(2.16)

Burada,

M <sub>B</sub>	 momentum Matris elementi
E	 Optik enerji
N	 Kırılma indisi
W	 Kuyu genişliği
С	 lşık hızı
m <sub>r,ij</sub>	 Azaltılmış etkin kütle
C <sub>ij</sub>	 Üst üste binme faktörü
A <sub>ij</sub>	 Anisotropic factorü
f <sub>c</sub> , f <sub>v</sub>	 İletim be değerlik bantlarının Fermi-Dirac dağılımı.
Н	 Basamak fonksiyonu
L(E)	 Lorentz dönüşümü

İletim ve değerlik bantlarının Fermi-Dirac dağılımlarını hesaplayan denklem

(2.16) için  $f_c$ ,  $f_v$  lerin bilinmesine ihtiyaç vardır. Bunun için de denklem (2.17) yi iletim bandı için, denklem (2.18) de değerlik bandı için kullanarak yarı Fermi seviyelerini  $E_{fc}$ ,  $E_{fv}$  hesaplamak gerekir<sup>(152-160)</sup>.

$$N = \frac{m_n^* kT}{\pi \hbar^2 Lz} \sum_i \ln[1 + e^{(E_{f_c} - E_i)/kT}], \qquad (2.17)$$

$$P = \frac{m_{hh}^* kT}{\pi \hbar^2 Lz} \sum_{i} \ln[1 + e^{(E_{ip} - E_{hi})/kT}] + \frac{m_{lh}^* kT}{\pi \hbar^2 Lz} \sum_{i} \ln[1 + e^{(E_{ip} - E_{ii})/kT}]$$
(2.18)

öz değer fonksiyonları sayısal çözüm ile bulunur. Bunun yanında, etkin kırılma indisi bir karmaşık değer olabilir, etkin kırılma indisi dalga kılavuzu nun zayıf modlarını bulmaya veya bir zayıf malzemenin öz değer modlarını bulmaya yardımcı olur. Buna ek olarak, bir özel tabakadaki optik hapis faktörü, dalga kılavuzu çifti, yakın alan, uzak alan, ve diğer optik parametreler hesaplanabilir ve çizilebilir<sup>(156)</sup>.

# 2.9.1.Üç Tabakalı Dalga kılavuzu Örneği

Bu bölüm üç tabakalı bir dalga kılavuzu için karmaşık modların nasıl çözüleceğini gösterir. İlk önce dalga kılavuzu kullanılarak 2x2 matrisinin çözülmesi ile üç tabakanın ilerleme sabiti bulunur.

#### 2.9.2. Çapraz Matris Yöntemi (TMM)

Dalga kılavuzu keyfi olarak seçilen çok tabakalı malzemeler ile de kullanılabilir. Maxwell denkleminden düzlem dalga ele alınırsa, bir skaler dalga denklemini i.dalga için aşağıdaki gibidir.

$$\frac{\partial^2}{\partial x^2} \psi_i + \left(k_0^2 \varepsilon_i + \gamma^2\right) \varphi_i = 0$$
(2.19)

Burada  $\varphi_i$  i. tabakanın TE modu için E<sub>y</sub> ve TM modu için H<sub>y</sub> dir.  $\gamma$ , mod ilerleme sabiti(=  $\alpha + j\beta$ ), ve  $k_0^2 \quad \omega^2 \mu_0 \varepsilon_0$  dır.

TE modu için, sınırlar farklı tabaklar üzerinde sürekli  $\varphi_i$  ve  $\partial \psi_i / \partial x$  ye sahip olması gerekir. Eğer verim veya kayıpsız sınırlı modu düşünürsek, (bunun anlamı üç tabakalı bir dalga kılavuzu için  $\varepsilon_i$  ve  $\gamma$  nın gerçek olmasıdır) iç tabaka için Matris şeklinde bir çift denklem elde edebiliriz.

$$\begin{bmatrix} \varphi_i \\ \frac{\partial \varphi_i}{\partial x} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \cos(h_i x) \dots \sin(h_i x) \\ -h\sin(h_i x) \dots h_i \cos(h_i x) \end{bmatrix} \begin{bmatrix} A_i \\ B_i \end{bmatrix}$$
(2.20)

Burada h<sub>i</sub>,  $\sqrt{\left|k_0^2 \varepsilon_i + \gamma^2\right|} v e \left|\gamma^2\right| \left|k_0^2 \varepsilon\right|$  dir

Dış tabakanın matris formu;

$$\begin{bmatrix} \gamma_i \\ \frac{\partial \varphi_i}{\partial x} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 - h_{1orL} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} A_0 \\ A_0 \end{bmatrix} \quad \text{dir.}$$
(2.21)

Burada  $A_0$  birinci tabakanın  $A_1$  i ve son tabaka için de  $A_L$  dir. TMM 2x2 matrisinin temel karakteristiğidir. Dalga kılavuzu karmaşık matris elementlerini kullanır.

#### 2.9.3. Nümerik Metod

Dalga kılavuzu farklı tabakalardaki verim ve kaybı bulunduğu karmaşık modlar ile çalışır. Bu nedenle sınır şartları karmaşık modlar için farklıdır. Alan çözümü yarı sonsuz tabakaların çözümü ile sınırlandırılır. Yarı sonsuz tabakadaki mod karakteristiği, modun düzgün olup olmadığını belirler. Mod karakteristiği, faz ilerlemesi ve üslü davranışlar, iletilen sabit düzlemin ilerlemesinden tanımlanabilir. Sınırlı modlar için öz değer problemi iyi bir şekilde tanımlanır ve bütün kökler fiziksel olarak kabul edilebilir. Bir karmaşık mod için karmaşık kökler araştırıldığı zaman, tek değerli karakteristik fonksiyonlar ile iyi bir şekilde tanımlanmış problemleri çözümüne yardımcı olunur. Karmaşık mod araştırmaları için dalga kılavuzu iyi sonuçlar vermektedir. Karmaşık düzlemler için Muller-Traub yöntemi dalga kılavuzu içinde kullanılır.

#### 2.9.4. Uzak Alan ve Yakın Alan

Uzak alan ve yakın alan kavramı, bir yayılmış optik alanın iki önemli karakteristik özelliğidir. Yakın alan, yüzlerin bitiminde dalga kenarlarındaki yayılmış ışığın uzaysal dağılım şiddetidir. Yüzeyden uzaktaki açısal dağılım şiddeti de uzak alan olarak bilinir.

Uzak alan çiftlerin verimliliğini tanımlamak için önemli bir kavramdır. Matematiksel olarak, uzak alan numunesi yakın alan şiddeti dağılımına Fourier dönüşümü kullanılarak yaklaştırılabilir. Fakat anten alanlarında kabul edilmesine rağmen, dielektrik dalgalar için bu yöntem kesin değildir. Dalga kılavuzu uzak alan hesaplamaları esnasında " zorunluluk faktörü" fikrini de içerir. Dalganın kalınlığı dalganın genişliği ile karşılaştırıldığında, dalganın genişliği çok büyükse, mod alanlarının y yönünden bağımsız olduğunu söyleyebiliriz. Optik alanın uzaysal dağılımı, çapraz mod ile  $\psi(x)$ birleştirilir. Çapraz modu dalga denkleminden ve sınır şartlarından çözülebilir. TE modu için elektrik alan, aşağıdaki gibi yazılabilir,

50

$$E_{y} = F\psi(x)e^{jx(wx-\beta_{z})}$$
(2.22)

z ekseni boyunca ilerleyen mod dağılımı, her üç tabakada da farklı formlara sahiptir,

$$\psi(x) = \begin{cases} ce^{-px} \dots (x \ge d) \\ A\cos(qx) + B\sin(qx) \\ De^{r(x+d)} \dots (x \le d) \end{cases} (d \ge x \ge 0)$$
(2.23)

Burada, p,q ve r her bir tabakanın dalga sayılarıdır ve z yönündeki ilerleme sabiti ile uygun aşağıdaki şartları sağlar,

$$\begin{pmatrix} p^{2} + \varepsilon_{1}k_{0}^{2} = \beta^{2} \\ -q^{2} + \varepsilon_{2}k_{0}^{2} = \beta^{2} \\ r^{2} + \varepsilon_{3}k_{0}^{2} = \beta^{2} \end{pmatrix}$$
(2.24)

Sınır şartları ile birleştirildiği zaman ve normalleştirildiği zaman, (iç yüzlerdeki tanjant alanları ve onların türevleri süreklidir), p,q ve r değerlerini ve A,B,C ve D sabitlerini çözebiliriz. Böylece  $\psi(x)$  bulunabilir.

 $\psi(x)$  Fourier dönüşüm teorisi ile düzlem dalgası şeklinde yazılırsa,

$$\overline{\psi}(s) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \psi(x) e^{jsx} dx$$
(2.25)

Burada s, x yönünde ilerleme sabitidir.

Elektrik alan ise denklem (2.26) daki gibi yazılabilir;

$$E_{y}(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} F \int_{-\infty}^{\infty} \overline{\psi}(s) e^{j(wx - sx - \beta z)} ds$$
(2.26)

Dalganın uç kısmından ışık yayıldığı zaman, yansıma ve geçişin her ikisi de olur ve iletilmiş alan,

$$E_{y}(x)^{iletme} = \tau F^{i} \int_{-\infty}^{\infty} \overline{\psi}(s) e^{j(wx - sx - \beta z)} ds$$
(2.27)

Burada au iletim sabitidir ve ,

$$\tau = \frac{2\eta_{hava}}{\eta_{hava} + \eta_{da_{1g}akikilavu}} = \frac{2\beta}{\left(k_{0}^{2} - s^{2}\right)^{1/2} + \beta}$$
(2.28)

Şekil 2.20' deki koordinat sistemi düşünüldüğünde, burada elektromanyetik alanın havaya ışıma yaptığı görülür ve aşağıdaki denklemleri elde ederiz.

$$x = r \sin \theta....z = r \cos \theta$$
  

$$s = k_0 \sin \phi...ds = k_0 \cos \phi d\phi$$
(2.29)



**Şekil 2.20.** Üç tabakalı dalganın uzak alanının koordinat sistemindeki şematik gösterimi<sup>(117,192)</sup>

Daha sonra (r,  $\theta$ ) daki toplam alan şiddeti : ( $e^{jwx}$  yi ihmal edin),

$$E(r,\theta) = F \int_{-\infty}^{\infty} \frac{2\beta}{k_0 \cos\phi + \beta} \overline{\psi}(k_0 \sin\phi) e^{-jk_0 r \cos(\theta - \phi)} k_0 \cos\phi d\phi$$
(2.30)

ye dönüşür ve "nokta yükleme yöntemi" uzak mesafeler için  $E(r, \theta)$  değerine yaklaşık olarak kullanılır. "Nokta yükleme yöntemi" aşağıdaki gibi gösterilir;

$$\int_{-\infty}^{\infty} g(x)e^{kh(x)}dx \approx g(a)e^{kh(a)}\sqrt{\frac{-2\pi}{kh^{u}(a)}}$$
(2.31)

Burada a bu durumda h'(x) = 0 dan oluşur h'(x) = 0

 $\sin(\theta - \phi) = 0 \Longrightarrow \theta = \phi$  ve

$$\sqrt{\frac{-2\pi}{kh^{"}}} = \sqrt{\frac{-2\pi}{-jk_{0}r(-\cos(\theta - \phi))}} = \sqrt{\frac{2\pi}{k_{0}r}}$$
(2.32)

Bu nedenle uzak alan dağılımı için denklem;

$$E(r,\theta) = F' \sqrt{\frac{2\pi}{k_0 r}} \frac{2\beta}{k_0 \cos \theta + \beta} k_0 \cos \theta \overline{\psi}(k_0 \sin \theta) e^{-jk_0 r}$$

(2.33)

ve uzak alan şiddeti;

$$I(\theta) = \left| E(r,\theta) \right|^2 = I_0 \frac{\cos^2 \theta}{\left| k_0 \cos \theta + \beta \right|^2} \left| k_0 \sin \theta \right|^2$$
(2.34)

Burada  $\cos\theta$  "Huygens zor faktörü" ve  $\cos^2\theta$  "zor faktörünün şiddetidir". Dalga kılavuzu de g( $\theta$ ) bütün Huygens zor faktörlerini birleştirmede kullanılır ve kırılma indisinin daha önceki basamaklardan hesaplanmış etkin değeri g( $\theta$ ) değerinden bulunabilir.

$$g(\theta) = 2\cos\frac{\beta/k_0 + \sqrt{n_{eff}^2 - \sin^2\theta}}{\cos\theta + \sqrt{n_{eff}^2} - \sin\theta}$$
(2.35)

Daha sonra dalga kılavuzu deki uzak alan şiddeti aşağıdaki gibi hesaplanabilir;

$$I(\theta) = I_0 \left| \overline{\psi(k_0 \sin \theta)} \right|^2 g(\theta)^2$$

(2.36)

Buna ilaveten,  $\theta = 0^0$  için maksimum değeri 1 olacak kadar, bütün uzak alanlarda dalga kılavuzu normalleştirilmiştir.

#### 2.9.5. Hapis Faktörü

Fiziksel olarak hapis faktörü, verimlilikteki azalma için bir hesaplamadır Aktif bölgenin ötesinde, optik modun yayılmasından dolayı oluşur. Aktif bölgedeki oluşmuş enerjinin parçalarını gösterir. Özetle, dalganın hapis faktörünün hesaplaması çapraz mod şeklinde sunulabilir.

#### 2.9.6. Hapis Faktörü Hesaplamaları

Maxwell denkleminden, zamandan bağımsız dalga denklemini;

$$\nabla E + \mathcal{E}k_0^2 E = 0 \tag{2.37}$$

şeklinde elde edebiliriz. Burada ε karmaşık dielektrik sabitidir.

$$\varepsilon = \varepsilon' + \varepsilon'' \tag{2.38}$$

Burada k<sub>0</sub> vakum dalga sayısıdır;

$$k_0 = w/c = 2\pi/\lambda \tag{2.39}$$

E ise elektrik alandır;

$$E \simeq e\phi(y; x)\psi(x)\exp(i\beta z)$$
(2.40)

β ilerleme sabiti, e birim vektör ve z ilerleme yönüdür.

(Denklem 2.39) in (2.36) da yazılması ile,

$$\frac{1}{\psi}\frac{\partial^2\psi}{\partial^2x^2} + \frac{1}{\phi}\frac{\partial^2\phi}{\partial y^2} + \left[\varepsilon(x,y)k_0^2 - \beta^2\right] = 0$$
(2.41)

elde ederiz. Denklem (2.40) dan çapraz alan dağılımını  $\phi(y; x)$ 'i

$$\frac{\partial^2 \phi}{\partial y^2} + \left[ \varepsilon(x, y) k_0^2 - \beta_{eff}^2(x) \right] \phi = 0$$
(2.42)

yi çözerek elde edebiliriz.

Burada  $\beta_{e\!f\!f}(x)$  x in bir sabit değeri için etkin ilerleme sabitidir.

Denklem (2.39) dan, son alan dağılımını,

$$\frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + \left[ \beta_{eff}^2 \left( x \right) - \beta^2 \right] \psi = 0$$
(2.43)

in çözümüyle elde edebiliriz<sup>(152-160)</sup>.

## 2.9.7. Çapraz(Enine) Modlar

Bir yarı iletken lazer oluşturulurken kullanılan değişik tabakaların enine modları, kırılma indisleri ve kalınlığına bağlıdır. Genel olarak, enine modların hesaplamalarını yaparken dört veya beş tabaka olarak düşünmek gereklidir. Fakat, dielektrik dalgadaki temel fikir, üç tabakalı dalganın simetriği kullanılarak anlaşılabilir.



Şekil 2.21. Üç tabakalı dalga dilimi modeli<sup>(192)</sup>

Yukarıdaki şekil u2>u1 şeklinde kırılma indisli bir yarı iletkenin üç tabakalı dalga dilimi modelini göstermektedir. Şekil de dalga modunun temelinin şiddet dağılımı gösterilmiştir. Kapak bölgesi aktif bölgeli modun küçük bir parçasını temsil etmektedir. Enine hapis faktörü aşağıdaki gibi verilebilir:

$$\Gamma_{T} = \frac{\int_{-d/2}^{d/2} \phi^{2}(y) dy}{\phi^{2}(y) dy}$$
(2.44)

Burada:

 $\Gamma_T$ : enine hapis faktörü

 $\Phi(y)$ : enine alan dağılımı, denklem (2.44) den çözülebilir

d: aktif tabaka kalınlığıdır.

## 2.9.8. Yan Modları

Yarı iletken lazerlerdeki yan mod davranışlarının farklı olması verimliliğin öncülük edip etmemesine ve yan modları hapsedip hapsetmemesine bağlıdır.

$$\Gamma_{L} = \frac{\int_{+\infty}^{w/2} |\psi^{2}(x)dy|}{\int_{-\infty}^{+\infty} |\psi^{2}(x)|dy}$$
(2.45)

Burada:

 $\Gamma_L$ : Yan hapis faktörü

 $\psi(x)$ : yan elektrik dağılımı, denklem (2.42) den çözülebilir.

w: merkezi bölgenin genişliği.

### 2.9.9. Toplam Hapis Faktörü

Dalga kılavuzu tanımında,

$$\Gamma = \Gamma_T * \Gamma_L \tag{2.46}$$

Tipik olarak  $w \cong 2\mu m, T \cong 1$  dir ve  $\Gamma_{\Gamma}$ ,  $\Gamma$  yerine kullanılabilir.

#### 2.10. Optiksel verim

Uyarılmış salınım (ışıma) ve soğurulma oranı arasındaki farktır. Yukarı geçişler bir foton soğururken, her bir aşağı geçiş bir foton oluşturur. Saniyede aşağı geçişlerin sayısı yukarı geçişlerin sayısını geçerse, net bir foton oluşumu gözlenir ve optiksel verim elde edilebilir. Malzemenin optiksel verimi N<sub>tr</sub> nin ötesinde taşıyıcı yoğunluğu eklendiğinde elde edilebilir. Böylece
 Fermi düzeylerinin yarısı boşluk bandından daha fazla bir enerji ile ayrılabilir.

Optiksel verim: 
$$g \equiv \frac{1}{\phi} \frac{d\phi}{dz}$$
 (2.47)

Burada  $\phi$  foton akısı (birim alandan birim zamanda geçen foton sayısı) ve z elektromanyetik alanın ilerleme yönüdür.

$$\frac{d\phi}{dz} = W_{c \to v} - W_{v \to c} \tag{2.48}$$

Foton Akısı:

$$\phi(w) = \frac{1}{\hbar w} \left( \frac{c}{\overline{n}_g} \right) \left( \frac{1}{2} n^{-2} \varepsilon_0 w^2 A_0^2 \right)$$
(2.49)

$$\overline{n}_{g} = \overline{n}_{eff} + w \left( d\overline{n}_{eff} / dw \right)$$
(2.50)

Burada;

- $\overline{n}$ : Kristalin kırılma indisi
- $\overline{n}_{g}$ : Kırılma indisi grubu
- $\overline{n}_{\rm eff}$  : Klavuz modun etkin kırılma indisi

$$g(\hbar w) = \left(\frac{1}{\hbar w}\right) \frac{\pi e^2 \hbar \overline{n}_g}{\varepsilon_0 c m_0^2 \overline{n}^2} |M_T|^2 \cdot \rho_{red} \left(E_{eh} - E_g^i\right) (f_c - f_v)$$
(2.51)

Toplam verim bütün alt band geçiş çiftlerinin toplanmasıyla bulunur.

$$g(\hbar w) = \sum_{n_c} \sum_{n_c} g_{sub}(\hbar w, n_c, n_v)$$
(2.52)

Burada n<sub>c ve</sub> n<sub>v</sub> iletim ve değerlik bantlarının kuantum sayılarıdır. Her bir alt bant geçişi, alt bant boşluğuna ve öz değer fonksiyonuna sahip olmalıdır. Yeni fotonlarla elde edilen optik veriminin fotonun enerjisine bağımlılığı çok fazladır.  $f_c(E_e)$ ,  $f_v(E_h)$ ,  $g(\hbar w)$  pozitif olduğu zaman,  $\hbar w$  foton enerjili gelen ışık dalgası malzeme ile yükseltilir. Bir foton enerjisinin verimi için  $E_g \langle \hbar w \langle E_{fc} - E_{fv} \rangle$  olmalıdır.  $E_{fc,fv}$  İletim ve değerlik bantlarının eşit olmayan yarı Fermi düzeyleridir. Yarı Fermi düzey ayırımı, malzemenin optiksel verimini elde edebilmek için boşluk bandından fazla olmalıdır.  $E_{fc} = E_{fv}$ eşitliği durumunda optiksel verimi elde etmek mümkün değildir. Kuantum kuyusu fazla olan lazerlerde optiksel verim yüksektir<sup>(117,152-160,192)</sup>.

#### 2.11. Mod verimi

Kuantum kuyularındaki elektron envelope (örtü) fonksiyonu ve optik mod arasında daima olan üst üste gelmeyi hesaplayan ayarlanmış malzeme verimidir.

Mod verimi=Malzeme verimi x Hapis faktörü

Mod verimi verim katsayısı ve verim hapis faktörü ile açıklanır<sup>(117,155,192)</sup>.

## 2.12. Türevsel (differensial) verim G<sup>I=</sup>(dg/dN)

Daha fazla taşıyıcı alınması ile verim artışı oranıdır. Şekil 2.22' de bir kuantum kuyusunda iletim ve değerlik alt bantları arasındaki geçişler görülmektedir<sup>(117)</sup>.



**Şekil 2.22.** Bir kuantum kuyusunda iletim ve değerlik alt bantları arasındaki geçişler<sup>(12)</sup>

Kabul edilebilir bütün geçişler kuvvetli geçiş olasılıklarına sahiptirler. Bir sonsuz engele sahip kuantum kuyusu içerisindeki yasaklanmış geçişler sıfır geçiş olasılığına sahiptirler ve en iyi ihtimalle sonlu engele sahip kuantum kuyuları içerisinde ise zayıf geçiş olasılığına sahiptir. Türevsel verim, optiksel şiddetin artırılması ile azalır.  $W_r \propto \sqrt{G^{\prime}} \Rightarrow$  yüksek türevsel verim yüksek bant genişliği ayarlamasına sebep olur. Anti kılavuz faktörü veya doğru genişliği artırma faktörü  $\alpha \propto G^{I^{-1}} \Rightarrow$  yüksek türev verimi, düşük frekans oluşumuna ( $\alpha$ ) parametresi ve dar doğru genişliği kapasitesine neden olur. Fermi'nin Altın Kuralı (Geçiş oranı  $W_{e \rightarrow h}$ ):

$$W_{e \to h} = \frac{2\pi}{h} \left| H'_{eh} \right|^2 \delta(E_e - E_h - \hbar w)$$
(2.53)

Burada;

$$H_{eh}^{\prime} \equiv \left\langle \psi_{h} \left| H^{\prime}(r) \right| \psi_{e} \right\rangle = \int_{v} \psi_{h}^{*} H^{\prime}(r) \psi_{e} d^{3}r$$
(2.54)

$$H'(r) = \frac{e}{2m_0} A(r)\hat{e}.P$$
(2.55)

H'(r) zamana bağlı ve esas Hamiltonian a göre düzensizliktir. İletim ve değerlik bantları arasındaki geçişleri azaltır.  $E_{e,h}$  elektronun başlangıç ve sonuç enerjisidir.

#### Fermi' nin Altın Kuralı ile ilgili bazı tanımlar:

\*Yarı iletkenlerdeki optiksel verim iletim bandından değerlik bandına doğru geçen fotonların elektriksel geçişleri ile oluşur.

\*Fermi' nin Altın Kuralı kristal içerisindeki elektron-foton iletişimini karakterize eder. Bir tek çift için iletim bandı düzeyinden değerlik bandı düzeyine geçiş oranını verir.

\*Bu kurala göre elektron başlangıçta bir düzeye yerleşir. Bu durum daha büyük sayılı bir düzeye geçişi sağlar ve foton iletişimi olan birçok sistemde kullanılır.

\*Delta fonksiyonu elektronun sonuç ve başlangıç enerjileri arasındaki farkı verir. Uyarılmış geçişi ve fotonun enerjisine  $\hbar w$  ya eşittir.

 $W_{e \rightarrow h}$  sürekli düzeyler arasındaki bir tek geçişi gösterir.

# Toplam Geçiş Oranları:

$$W = \frac{1}{v} \int W_{e \to h} dN_s = \int W_{e \to h} \frac{1}{v} \frac{dN_s}{dk} dk$$
  
$$= \frac{2\pi}{\hbar} \int |H_{eh}^i|^2 \delta(E_e - E_h - \hbar w) \rho(k) dk$$
 (2.56)



Şekil 2.23. Toplam geçiş oranları<sup>(12)</sup>

Yukarı yönde ve aşağı yönde geçiş oranları:

$$W_{c \to v} = \frac{2\pi}{\hbar} |H_{eh}|^{2} \rho_{red} f_{c} (1 - f_{v})$$

$$W_{v \to c} = \frac{2\pi}{\hbar} |H_{eh}^{i}|^{2} \rho_{red} f_{v} (1 - f_{c})$$
Burada
$$|H_{eh}^{i}|^{2} = \left(\frac{eA_{0}}{2m_{0}}\right)^{2} |M_{T}|^{2}$$
(2.57)

- $f_c$  ve  $f_{v}$ . Fermi dağılımları
- $|M_T|$ : Geçiş matris elementi

 $ho_{\scriptscriptstyle red}$  : Düzeylerin azaltılmış yoğunluğu

Ao: Sabit olarak alınabilen vektör potansiyeli

### 2.13. Topluluğun geri çevrilmesi

Uyarılmış atom topluluğu  $\rangle$  temel düzey yoğunluğu olması, saydamlık ile başlar. Yarı iletkenlerde, elektron ve deşiklerin yarı Fermi düzeylerini düşünmeye ihtiyaç vardır.  $E_{fc} - E_{fv} \rangle E_g$  ışıma yapmak için gereklidir. Yeniden birleşme; ışımalı ve ışımasız yeniden birleşme genellikle taşıyıcı yoğunluğuna (N) bağlıdır ve birlikte bir sabit olarak düşünülebilir.

Taşıyıcı yarı ömrü: Yeniden birleşme oranı:  $R(N) = N / \tau$ 

τ: Ortalama taşıyıcı yarı ömrü

Bunun yanında, uyarılmış ışımanın yarı ömrü ( kendiliğinden ışımanın yarı ömrü olmalıdır.

### Foton (oyuk) yarı ömrü:

Bir Fabry-Perot lazeri için, aynanın her iki ucu da aynı yansıtma faktörüne sahiptir. Oyuk şiddeti için bozulma oranı;

$$dI/dT = -I/\tau_p \Longrightarrow I(t) = I_0 e^{t/\tau_p}$$
(2.58)

Dairesel dolanımın eşik şiddeti ile birleştirilirse, fotonun yarı ömrü elde edilir.

$$\frac{1}{\tau_p} = \frac{c}{n} \left( \alpha + \frac{1}{L} \ln \frac{1}{R} \right)$$
(2.59)

bulunur.

Burada;

- c: lşık hızı (cm/s)
- $\alpha$ : Malzeme kaybı (1/cm)

R: Aynanın yansıtıcı kısmının gücü

n: Kırılma indisi

L: Oyuk uzunluğu (cm)

Yarı iletken lazerlerde, genellikle oyuk yarı ömrü birkaç ps ve eşik taşıyıcı yarı ömrü ise birkaç ns civarındadır.

#### 2.14. Durgunlaşma Titreşim Frekansı

Lazer çalışmaya başladıktan sonra; bir süre için genlik değişime uğrar, bir süre sonra ise sabit bir denge konumuna gelir. Lazerin genliğinin denge konumuna gelmeden önceki frekansı durgunlaşma titreşim frekansı olarak adlandırılır. Durgunlaşma titreşim frekansı sistemin dengeye gelmeden önceki dengeye yakın olan frekansıdır<sup>(172,177,206)</sup>.



Şekil 2.24. Zaman ve taşıyıcı yoğunluğu değişimi<sup>(177)</sup>

## 2.15. Yarı İletken Lazerlerin Tek Mod Denklem Oranları

Taşıyıcı oran denklemi:

$$\frac{dN}{dt} = \frac{n_i I}{qV} - \frac{N}{\tau} - v_g gP \tag{2.60}$$

Burada;

N: Taşıyıcı yoğunluğu (1/cm<sup>3</sup>)

V: Aktif bölgenin hacmi (*cm*<sup>3</sup>)

I: Pompalanmış akım (mA)

V <sub>g</sub>: Fotonun grup hızı (cm/s)

n<sub>i</sub>: İç kuantum verimi

q: Elektron

 $\tau$ :Taşıyıcı yarı ömrü (1/s)

g: Optiksel verim

Buna göre foton oran denklemi:

$$\frac{dP}{dt} = \Gamma v_g P + \Gamma \beta_{sp} R_{sp} - \frac{P}{\tau_p} \qquad \text{elde edilir.}$$
(2.61)

Burada;

P: Foton yoğunluğu (1/cm<sup>3</sup>)

 $\Gamma$ : Hapis faktörü

 $\beta_{sp}$ : Kendiliğinden ışıma faktörü

 $R_{sp}$ : Kendiliğinden ışıma oranı (1/s.cm<sup>3</sup>)

 $\tau_p$ : Oyuk yarı ömrü (1/s)

Denklem (2.60) ve (2.61) deki optiksel verime bir doğru ile yaklaşılabilir.

 $g \cong a(N - N_{tr})$ : türevsel verim

Bir lazer diyota küçük bir ac akımı  $(I_1)$  ile eşik dc akımının  $(I_c)$  üzerinde bir akım uygulandığında;

$$I = I_0 + Ie^{jwt}, N = N_0 + N_1 e^{jwt}, P = P_0 + P_1 e^{jwt}$$
(2.62)

(2.62) denklemini (2.60) ve (2.61) de yerine yazarsak,  $e^{j^{2wt}}$ yi bulunduran ikinci uyum terimini ihmal ederek,  $e^{jwt}$  ye bölersek, bileşenler elde edilebilir.

$$jwN_{1} = \frac{\eta_{i}I_{1}}{qV} - \frac{N_{1}}{\tau} - \frac{P_{1}}{\Gamma\tau_{p}} - v_{g}aN_{1}P_{0}$$
(2.63)

$$jwP_1 = \Gamma v_g a N_1 P_0 \tag{2.64}$$

 $N_1$  ve  $P_1$  bileşenleri birbirine bağlıdır.

## Titreşim durumunda:

- \*  $P_1$  ve zamanın artışı ile  $N_1$  artar ve pozitif olur.
- \*Uyarılmış ışıma yoluyla  $P_1$  artışı,  $N_1$  azalmasına neden olur.
- \*  $P_1$  azalırsa N<sub>1</sub> azalır ve negatif olur.
- \*İlk önce  $P_1$  negatif olur ve bu durum  $N_1$  in artışına neden olur.

\*Daha sonra bu döngü devam eder gider.

# $f_R$ nin bulunuşu:

Denklem (2.63) ve (2.64)' i çarparsak, uyarılma teriminin dışındaki bütün terimleri ihmal edersek ;

$$w_R^2 = \frac{v_g a P_0}{\tau_p} \tag{2.65}$$

$$f_R = \frac{w_R}{2\pi} \tag{2.66}$$

elde edilir.

Burada;

 $f_R$ : Gevşeme titreşim frekansı olup; türevsel verimin karekökü, oyuktaki ortalama foton yoğunluğu ve fotonun yarı ömrü ile ilgilidir.

# Gevşeme Çıkış Gücü ve Gevşeme Titreşim Frekansı ( $f_R$ ) :

 $f_{\scriptscriptstyle R}$ yi akım terimlerini kullanarak yazarsak;

\* P<sub>0</sub>: Kararlı düzey foton yoğunluğudur ve

$$P_{0} = \frac{\eta_{i}(I - I_{th})}{q v_{g} g_{th} V}$$
(2.67)

$$g_{th}(eşşikverim) = \frac{1}{\Gamma v_g \tau_g}$$
(2.68)

Denklem (2.67) ve (2.68) kullanılarak;

$$w_{R} = \left[\frac{\Gamma v_{g} a}{q V} \eta_{i} \left(I - I_{th}\right)\right]^{1/2}$$
(2.69)

elde edilir. Gevşeme frekanslı çıkış gücü (OP) nün modülasyona göre denklemi;

$$\frac{OP_{ac}(w)}{I_{1}} = \frac{\eta_{d} hv/q}{1 - (w/w_{R})^{2} + j(w/w_{R})[w_{R}\tau_{p} + 1/w_{R}\tau]}$$
(2.70)



Şekil 2.25. Grup frekansı değişimi<sup>(177)</sup>

Modülasyon frekansı için, modülasyon verimindeki azalma  $\rangle f_R$  dir. Lazer çalışırken bir geçici titreşim oluşturur. Uygun bir frekans dağılımı içinde, modülasyondaki artış bir küçük sinüs akımına neden olur.  $f_R$  piki kendiliğinden ışıma, taşıyıcı yayılması ve deşik ışık tayfı ışıması ile önlenebilir. Doğru genişliği ilerleme faktörü (AM ve FM nin birbiri ile olan bağlılığı), verimin bastırılması, frekans oluşması, kısa ötesi atma oluşumu, taşıma etkisi ile ilgilidir.

### 2.16. Verim önleme (Doğrusal olmayan verim etkisi)

Bir optiksel dalga ile oyukta oluşturulan optiksel verim daha düşük optik şiddetine neden olabilir. Bu durum verim doyumuna neden olur. Toplam elektron yoğunluğu sabittir ve titreşim taşıyıcılarının yoğunluğundaki azalmadır (elektron ve deşik içerir).

$$G(N) = \frac{G_0 + G'(N - N_0)}{1 + \varepsilon P}$$
(2.71)

Burada  $G_0 = G(N_0), G' = (\partial G / \partial n)_{N=N_0}$ 

 $\varepsilon$ : Engelleme katsayısıdır ve genellikle deneysel olarak hesaplanır.

P: Foton yoğunluğudur.

-1+*eP*: foton yoğunluğu yüksek olduğu zaman doğrusal olmayan verim doyumunu hesaplar.

Doğrusal olmayan verim ile oran denklemini;

$$\left(w_{R}\right)_{\max} = \frac{a}{\sqrt{2\varepsilon}}$$
(2.72)

elde edilir.

## 2.17. Taklit Frekans Oluşumu

Modülasyon (ayarlanma) esnasında, akım optik frekansı etkiler ve frekans değişimine neden olur. P ve N nin periyodik titreşimleri akım ayarlamasına verilen bir yanıttır. Faz değişimi düşünülürse, taklit frekansı elde ederiz.

$$\delta(t) = \delta v_0 \sin(w_m + \theta_c) \tag{2.73}$$

Burada;

 $\delta v_0$ : Maksimum değişim ve  $f_R$  pik değişimi

w<sub>m</sub> : Frekans ayarlaması

Eğer maksimum taklit frekansını incelersek;

$$\delta v_0 \propto \frac{\beta_c I_p}{4\pi q GP} f\left(w_m, P, R_{sp}, G, w_R G'\right)$$
(2.74)

olur.

Burada;

 $\beta_c$ : Doğru yükseltme faktörü

I<sub>p</sub>: Akım ayarlama pik değeri

 $I_p$  nin genliğinin artırılması, optik spektrumu genişletir ve simetrik olmayan çift pik oluşturur.  $R_{sp}$  verimi öncü indis değerinden büyüktür. G ile ilgili  $\beta_c$  ve  $\tau_p$  önce indis ile hesaplanabilir.

## 2.18. Kuantum kuyusu

Kuantum kuyu lazerler yüksek türev verimine sahiptir ve bu durum yüksek ayarlanabilen bant genişliği sağlar. Gerilmiş kuantum kuyu lazer daha fazla bant genişliği ayarlaması verir.

Tek kuantum kuyusuna sahip kuantum kuyulu lazer sistemleri için optiksel verim denklem (2.75) ile bulunur<sup>(171)</sup>.

$$g(w) = w \sqrt{\frac{\mu}{\varepsilon}} \sum_{n=0}^{\infty} \left( \frac{m_r}{\pi \hbar^2 W} \right)_{e_g + E_{cn} + E_{vn}}^{\infty} \langle R_{cv}^2 \rangle (f_c - f_v) F_\tau(E_{cv}) dE_{cv}$$
(2.75)

Burada w ışığın açısal frekansı,  $\mu$  geçirgenlik katsayısı,  $\epsilon$  dielektrik sabiti, m<sub>r</sub> azaltılmış etkin kütle,  $\langle R_{cv}^2 \rangle$  sadece geçişler için matris elementi,  $F_T(E_{cv)g}$  geçiş sınırlarını açıklayan fonksiyondur.



Şekil 2.26. Ters güç ve ışık tayfı doğru genişliği değişimi<sup>(171)</sup>

### Taşıma etkisi

Kuantum lazerler için taşıma etkisi için aşağıdakilere ihtiyaç vardır; Taşıyıcıların SCH bölgeler ve kuantum kuyuları arasında, sonlu yakalama ve kaçma zamanı arasında;

SCH⇒yakalama ve ısı ışınımı⇒kaçma yoluyla taşıyıcı yayılması, ilişkisi vardır.

Üçlü oran denklemi kullanımı için, taşıyıcı denklemi yedek denklemlerle yer değiştirir. Bunlardan biri engel bölgesi için diğerleri ise merkez aktif bölge içindir. Buradaki zaman doğrudan doğruya ayarlama sıralamasıyla karşılaştırıldığında çok küçüktür. Fakat bütün bunlar türev verimine katkıda bulunabilirler. SCH boyunca taşıma türev verimini ve gevşeme frekansını düşürür. Böylece geniş SCH bölgesi daha düşük gevşeme frekansına sahiptir.



Şekil 2.27. Yakalama ve kaçma yoluyla taşıyıcı yayılması<sup>(171)</sup>



Şekil 2.28. Frekans ve SCH genişliğe göre sistemin cevabı<sup>(171)</sup>

## Doğrusal Genişlikteki Artış

Doğrusal genişlikteki artma, şiddet değişimi (karmaşık dielektrik sabitinden) kendiliğinden ışımanın şiddeti ve faz değişimi nedeniyle oluşur.

$$\Delta f = \frac{\hbar w v_g \alpha_m R_{sp}}{8\pi P_0} \left(1 + \alpha^2_H\right)$$
(2.76)

Burada;

P<sub>0</sub>: Optiksel olarak elde edilen çıkış gücü

 $\alpha_{H}$ : Doğrusal genişlik ilerleme faktörü

Doğrusal genişlik ilerleme faktörü devreye girilen türev verimi ile taşıyıcıların kırılma indisi değişimi ile ilgilidir.

$$\alpha_{H} = -\frac{4\pi}{\lambda} \frac{dn/dN}{dg/dN}$$
(2.77)

Son zamanlarda ilerleme faktörünü azaltma çalışmaları ile kuantum aktif bölge gerilimi sağlanmış ve taşıyıcı sayısını azaltarak, indis değişiminin azaltılması sağlanmıştır.

#### Enerjide düzensizlik

Şiddet düzensizliği ve faz düzensizliği olarak ikiye ayrılır;

#### Şiddet düzensizliği:

Bütün dalgalanmalar ve düzensizlikler ışıma işleminin kuantum doğasından kaynaklanmaktadır. Şiddetin düzensizliği; eşik etrafında pik değerine ulaşır. Bu pik değeri gevşeme titreşim frekansının yanındadır. Şiddet düzensizliği, bağıl şiddet düzensizliği (RIN) ile karakterize edilir ve ışıma gücündeki artış ile azalır.

### Faz düzensizliği:

lşık tayfındaki her bir boyuna mod ve doğru genişliği ile ilgilidir.



Şekil 2.29. AlGaAs malzeme için bant yapısı<sup>(154)</sup>

$$S_{v_{FW}} = \frac{1}{2\pi} \frac{\Gamma R_{sp}}{4\pi P} \left( 1 + \alpha_{H}^{2} |H(W)|^{2} \right)$$
(2.78)

 $4\pi P$ : Kendiliğinden ışıma faz değişiminden

 $\alpha_{\rm H}^{\rm 2}$ : Taşıyıcı düzensizliğinden kaynaklanmaktadır.

# Kuantum kuyusu:

\*hapis z ekseni üzerindedir ve  $E_z$  kesiklidir.

\*Kabul edilen enerjiler alt bantların kesikli enerjileridir.

\*Taşıyıcılar en düşük enerji düzeyinde bulunmak isterler.

\*Deşiklerin ve elektronların yakınlığı daha fazla yeniden birleşme olasılığı sağlar.

Bütün üç boyutlu hapis faktörlerinde  $E_x, E_y, E_z$  kuantumlaşmıştır ve kesiklidir. Yeniden birleşme oranının yüksek olması daha fazla ışımaya neden olur.



Şekil 2.30. Kuantum noktaları<sup>(154)</sup>

# 2.19. Lazer Diyot Parametreleri ve Özellikleri

# 2.19.1. P-I Eğrisi ve İlgili Parametreleri

## Genel çıkış gücü ve devreye girilen akım ilişkisi:

Çıkış optiksel gücü ( $P_{cuki}$ ) nün girilen akım I ile ilişkisi denklem (2.79) deki gibidir.
$$P_{guki} = \frac{\hbar w}{q} \frac{\alpha_m}{\alpha_m + \alpha_i} \eta_i (I - I_{th} - \Delta I_L)$$
(2.79)

Burada;

 $\Delta L_L$ : I nın artışı dolayısıyla sızıntı akımında meydana gelen ek artışı hesaplar.

 $\alpha_i$ : Gerçek kayıp

 $\alpha_m$ : Aynaların iki uç yüzeyi arasındaki geçişleri hesaplar.

 $\eta_i$ : İç kuantum verimidir ve radyoaktif yeniden birleşmelere katkıda bulunan devreye girilen taşıyıcıların yüzdesini tanımlar.

 $\eta_e$ : Dış türevsel kuantum verimidir ve denklem (2.80) deki gibi tanımlanır.

$$\eta_e = \frac{dP_{\text{guk}} / dI}{\hbar w / q} = \eta_i \frac{\alpha_m}{\alpha_m + \alpha_i}$$
(2.80)

Eşik akımının altındaki değerler için çıkış ışık şiddeti ihmal edilecek kadar küçüktür. Yukarısında ise, doyum etkisi görülene kadar çıkış gücü doğrusal olarak artar.

#### Doyum etkisinin nedenleri:

\*Devreye girilen akım ile sızıntı akımı azalır.

\*Eşik akımı, eklem ısınmasından dolayı devreye girilen akıma da bağlı olabilir. Bu durumda, sıcaklıktaki artış tekrar birleşme yarı ömrünü azaltır.
\*İç soğurulma devreye verilen akım ile artar.



Şekil 2.31. Genel çıkış gücü ve girilen akım yoğunluğu ilişkisi

## 2.19.2. G-Enerji (Dalga boyu) Eğrisi ve İlgili Parametreler

Sonlu sıcaklık verim tayfı denklem (2.81) ile gösterilir.

$$g(\hbar w) = \sum_{n,m} g_m \Big[ f_c^n \Big( E_t = \hbar w - E_{hm}^{en} \Big) - f_c^m \Big( E_t = \hbar w - E_{hm}^{en} \Big) \Big] H \Big( \hbar w - E_{hm}^{en} \Big)$$
(2.81)

Verim  $f_c^n \rangle f_v^m$  olduğu zaman gerçekleşir.



Şekil 2.32. Sonlu sıcaklık-verim tayfı<sup>(13)</sup>



Şekil 2.33. Verim Tayfı (Spektrumu)<sup>(13)</sup>

Yukarıdaki şekilden de görülebileceği gibi, verim kenar geçişindeki bir atma ile başlar. Burada  $E_t = 0$  ve  $\hbar w = E_{h1}^{e1}(0) = E_g + E_{e1} - E_{h1}$  değeri  $E_g + F_c - F_v$  de 0 değerine doğru azalmaya başlar. Daha sonra daha yüksek optik enerji değerlerinde soğurulma oluşur. 3D hacimli, hafif verim artışı ile karşılaştırılmış bant kenarı yakınlarındaki keskin verim artışı 2D hacimdeki düzey yoğunluğunun, 3D deki düzey yoğunluğunun karekökündeki yavaş artıştan kaynaklanmaktadır. Fermi-Dirac dağılımı, bu keskin basamaklı fonksiyondan sapar ve yarı- Fermi düzeyinde  $\frac{1}{2}$  ye eşitlenir. Deşik toplanması denklem (2.82) ile elde edilir.

$$p = \sum_{m=1}^{\infty} n_{v} \ln(1 + e^{(E_{hm} - F_{v})/k_{B}T}$$
(2.82)

Burada;

$$n_{v} = \frac{m_{h}^{*}k_{B}T}{\pi\hbar^{2}L_{z}}$$
(2.83)

Denklem (2.82) ve denklem (2.83) ağır ve hafif deşik alt bantlarını hesaplayabilir. m deşik alt bantları için hesaplamadır.

#### 2.19.3. G-J Eğrisi ve İlgili Parametreler

Yalnızca ilk kuantumlaşmış elektron ve deşik alt bantlı bir kuantum lazerin ışıması için deneysel ve logaritmik atma verimi-akım yoğunluğu ilişkisini açıklayan denklem (2.84) kullanılır<sup>(117,192)</sup>.

$$g_{w}(J) = g_{0}\left(1 + \ln\frac{J_{w}}{J_{0}}\right)$$
(2.84)

Burada  $J_w$  ve  $g_w$  sırasıyla devreye girilen akım yoğunluğu ve tek kuantum kuyusuna sahip (SQW) lazerin zayıf verim katsayısıdır.

 $J_{tr} = J_0 e^{-1}$  de saydam akım yoğunluğu oluşur.



**Şekil 2.34. a)** Bir kuantum kuyulu lazer için devreye verilen akım yoğunluğun  $(J_w)$  nin verim  $g_w$  ile değişimi. **b)**  $n_w$  (birden fazla) kuantum kuyulu bir lazer yapı için devreye verilen akım yoğunluğu  $(n_w J_w)$  ile verim  $(n_w g_w)$  in değişimi<sup>(13)</sup>

#### Çoklu Kuantum Kuyulu Lazer:

Bir çoklu kuantum kuyulu  $n_w$  lazer için verimin  $(n_w g_w)$  nin devreye verilen akım yoğunluğu  $(n_w J_w)$  ile değişimi denklem (2.85) deki gibidir.

$$n_w g_w = n_w g_0 \left[ \ln \left( \frac{n_w J_w}{n_w J_0} \right) + 1 \right]$$
(2.86)

İşlemi basitleştirmek için kuyu-kuyu eşlemesi ihmal edilebilir. Yatay kesişim 2 faktörü ile değiştirilmektedir.

 $n_w$  kuantum kuyusu için eşik akım yoğunluğu:

$$J_{th} = \frac{n_w j_w}{\eta} = \left(\frac{n_w J_0}{\eta}\right) \exp\left[\left(\frac{g_w}{g_0}\right) - 1\right]$$
(2.86)

Burada;  $\eta$  devreye verilen akımın iç kuantum verimidir.

### J<sub>th</sub> – T İlişkisi:

Eşik akım yoğunluğu sıcaklıkta değişim yapılarak denklem (2.87) deki gibi bulunabilir.

$$J_{th} = J_0 \exp[T / T_0]$$
(2.87)

Burada,  $J_0$  bir sabit ve  $T_0$  ise eşik akım yoğunluğunun sıcaklığa bağlılığını gösteren karakteristik bir sıcaklıktır.  $T_0$  ın değerinin yüksek olması; sıcaklık artışının yavaş olmasını sağlayan cihazın, dış türev kuantum verimini ve eşik akım yoğunluğunu açıklar. InGaAsP lazerlerin eşik akım yoğunluğunun yüksek sıcaklıklardaki hassasiyeti yüksek sıcaklıklar altında çalışmasını kısıtlar<sup>(121-129)</sup>.

# Logaritmik ölçülerde J<sub>th</sub> ile T değişimi:

Denklem (2.88) den karakteristik sıcaklık  $T_0$  elde edilebilir.

$$\ln(J_{th}) = \frac{T}{T_0} + \ln(J_0)$$

$$T_0 = \frac{\Delta T}{\Delta \ln(J_{th})}$$
(2.88)



Şekil 2.35. Sıcaklığın eşik akım yoğunluğu ile değişimi<sup>(13)</sup>



**Şekil 2.36.** Eşik akım yoğunluğu ile sıcaklık artışı değişimi. Grafikteki ters eğim karakteristik sıcaklık değerini verir.  $J_{th}$  değerleri yerine  $I_{th}$  değerleri kullanılması halinde de aynı sonuçlar elde edilir<sup>(13)</sup>

#### 2.20. Luttinger-Kohn Hamiltonian Deklemi

QW malzemenin verimini bulabilmek için, QW in önce bant yapısının hesaplaması yapılmıştır.  $L_w$  genişliğin de ki bir QW in büyümesi z ekseni üzerinde düşünülmüştür. QW in değerlik yapısının hesaplanmasında Luttinger-Kohn Hamiltonian' ı kullanılmıştır<sup>(117,192)</sup>. Hamiltonian aşağıdaki gibidir.

$$H = \begin{pmatrix} P+Q......-S.....R....0\\ -S^*.....P-Q.....0...R\\ R^*.....P-Q.....P-Q.....P+Q\\ 0.....R^*.....P-Q....P+Q \end{pmatrix}$$
(2.89)

Buradaki matris elementleri ;

$$P = P_{k} + P_{e}$$

$$Q = Q_{k} + Q_{e}$$

$$P_{k} = \frac{\hbar^{2}}{2m_{0}} \gamma_{1} (k_{x}^{2} + k_{y}^{2} + k_{z}^{2})$$

$$Q_{k} = \frac{\hbar^{2}}{2m_{0}} \gamma_{2} (k_{x}^{2} + k_{y}^{2} + k_{z}^{2})$$

$$S = \frac{\hbar^{2}}{2m_{0}} 2\sqrt{3} \gamma_{3} (k_{x} - ik_{y}) k_{z}$$

$$R = -\frac{\hbar^{2}}{2m_{0}} 2\sqrt{3} (\gamma_{2} (k_{x}^{2} - ik_{y}^{2}) - 2i\gamma_{3} k_{x} k_{y})$$

$$P_{e} = -a_{v} (\varepsilon_{xx} + \varepsilon_{yy} + \varepsilon_{zz})$$

$$Q_{e} = -\frac{b}{2} (\varepsilon_{xx} + \varepsilon_{yy} - 2\varepsilon_{zz})$$
(2.90)

Burada k düzlem dalga vektörü,  $\gamma_1$ ,  $\gamma_2$  ve  $\gamma_3$  Luttinger parametreleri ve m<sub>0</sub> serbest elektronun kütlesidir. QW ler için  $k_z i(d/d_z)$ , z eksenindeki hapis faktörünü değiştirir.  $P_e$  ve  $Q_e$  sırasıyla hidrostatik enerji değişimi ve kesme gerilimidir. Düzlemdeki büyümenin gerilim zoru;

$$\varepsilon_{xx} = \varepsilon_{yy} = \frac{a_0 - a}{a} \tag{2.91}$$

Burada  $a_0$  zemin tabakasının kafes katsayısı, *a* büyüme tabakasının kafes sabitidir. Dik gerilim zoru denklem (2.92) deki gibidir.

$$\varepsilon_{zz} = -\frac{2C_{12}}{C_{11}}\varepsilon_{xx} \tag{2.92}$$

Burada  $C_{11}$  ve  $C_{12}$  esnek sertlik sabitleri,  $a_v$  değerlik bantı için hidrostatik deformasyon potansiyeli ve b kesme bozulma potansiyelidir. QW in envelope (öz değer) fonksiyonları ve daha sonra alt bant enerjileri etkin kütle denklemleri kullanılarak bulunmuştur.

$$\sum_{m} \left[ H_{vv'}\left(k_{u}, -i\frac{\partial}{\partial z}\right) + V(z)\delta_{vv'} \right] x F_{m}^{v'}\left(k_{u}, z\right) = E_{m}F_{m}^{v'}\left(k_{u}, z\right)$$
(2.93)

Burada  $H_{yy'}$  Luttinger-Kohn Hamiltonian' ıdır.  $E_m(k)$  değerlik bant kenarından ölçülmüş toplam deşik enerjisi iken,  $F_m^v$  deşik envelope fonksiyonudur.  $V_z$  deşik potansiyelidir ve  $k_u = k_x \hat{x} + k_y \hat{y}$  dir. InGaAsN<sup>(138,140)</sup> dışındaki malzemelerin iletim bant yapıları ve hapsedilmiş elektron düzeyleri için yaygın olarak kullanılan parabolik yaklaşım, Schrodinger dalga eşitliği çözülerek bulunur. InGaAsN malzeme için ise, malzemedeki azot malzemenin kısıtlı olmasından dolayı, hapsedilmiş elektron düzeyleri üzerinde sınırlı azot düzeylerindeki bant kesişmeme etkisi hesaplanır. Denklem (2.94) deki matrisin öz değerleri malzemenin bant yapısını verir.

$$\begin{bmatrix} E_0(x,z) + \frac{\hbar^2 k^2}{2m_e(z)} \dots V_{MN}(x,z) \\ V_{MN}(x,z) \dots E_N(x,z) \end{bmatrix}$$
(2.94)

Burada k hacim dalga vektörü, x azot yoğunlaşması,  $m_e$  elektronun etkin kütlesi ve  $V_{MN}$  kuyunun içindeki  $L_w$  uzunluğunda ve  $2.4\sqrt{x}$  eV ve 0 değerlerine sahip etkileşim terimidir.  $k_z$  2D yapılar için genel bir ifade olan  $i(d/d_z)$  ile yer değiştirir.  $E_0(x, z)$  denklem (2.95) ile tanımlanır.

$$E_{0}(x,z) = \begin{bmatrix} E_{0}(z) - 1.55xeV, \dots, |z| \le \frac{L_{w}}{2} \\ E_{0}(z), \dots, |z| \ge \frac{L_{w}}{2} \end{bmatrix}$$
(2.95)

Burada,  $E_o(z)$  malzemenin azotsuz kenar iletim bandıdır. QW içindeki azot enerji düzeyi  $E_N(x,z) = 1.52 - 3.9 xeV$  ile bulunur.

#### 2.21. İletim ve Değerlik Bantlarında Taşıyıcı Yoğunluğu

Bir bandın taşıyıcı yoğunluğu; bütün bant üzerindeki yoğunluk düzeylerinin ve taşıyıcıların bulunma olasılığının çarpımının integrali alınarak bulunur. Düzey yoğunluğu; iletim ve değerlik bandındaki birim enerjilerine enerji düzeylerinin nasıl dağıtıldığını açıklar. Bulunma olasılığı olarak tanımlanan denklem (2.96) (Fermi fonksiyonu) de; E elektronun enerjisi,  $E_{fc,fv}$  iletim ve değerlik bantlarının yarı Fermi düzeyleri, T <sup>°</sup>Kelvin cinsinden sıcaklık ve  $k_B$  Boltzmann sabitidir.

$$f_{c,v}(E, E_{fc}, E_{fv}) = \frac{1}{1 + \exp\left[\frac{(E - E_{fc, fv})}{k_B T}\right]}$$
(2.96)

Elektron ve deşik taşıyıcı yoğunluklarının hesaplamasında, düzey doldurma etkisi ve taşıyıcıların aşırı derecede engel/SCH ' a dolmaları kullanılır. QW lerin bütün enerjileri ve hapsedilmiş alt bantları ile, engel/SCH bölgesindeki düzeyler kadar iyi bir şekilde hesaplamalarda yer alır. Böylece, toplam taşıyıcı yoğunluğunun her ikisi de  $N_{tot}$  veya  $P_{tot}$  ile, QW bölgedeki toplam taşıyıcı yoğunluğu  $N_w$  veya  $P_w$ ile, SCH/bölge engelindeki taşıyıcı yoğunluğu ise  $N_B$  veya  $P_B$  ile gösterilir ve aralarında;

$$N_{tot} = N_w + N_B \tag{2.97}$$

ilişkisi vardır.

$$N_{w} = \frac{m_{e}k_{b}T}{\pi\hbar^{2}L_{w}}\sum \ln\left\{1 + \exp\left(\frac{-E_{fc} + E_{cn}}{k_{B}T}\right)\right\}$$
(2.98)

Bu toplam QW deki bütün enerji düzeyleri ( $E_{cn}$ ) üzerinde gerçekleştirilebilir.  $m_e$  elektronun etkin kütlesidir. Parabolik olmayan bant yapıları için k yüzeyinde integral alınabilir <sup>(178,190)</sup>.

$$P_{w} = \sum_{h_{HH}, n_{LH}} \int_{0}^{k_{max}} \rho(k) \left[ 1 - f_{v} \left( E_{vn}(k), E_{fv} \right) \right] dk$$
(2.99)

$$N_{w} = \sum_{n} \int_{0}^{k_{max}} \rho(k) [f_{c}(E_{cn}(k), E_{fc})] dk$$
(2.100)

QW lerin bütün enerji düzeylerinin üzerinden tekrar toplam alınır. Burada  $E_{cn,vn}$  sırasıyla iletim ve değerlik bantlarının n. alt bant enerjileridir. Bizim yaptığımız çalışmaya göre SCH bölgedeki engel, bölünmemiş 3D düzeyleri gibi ele alınır. SCH engel bölgesindeki taşıyıcılar denklem (2.101) deki gibidir.

$$N_{B} = \frac{1}{2\pi^{2}} \left(\frac{2m_{e}}{\hbar^{2}}\right)^{3/2} \int_{E_{B}}^{\infty} \frac{\sqrt{E - E_{B}}}{1 + \exp\left[\frac{(E - E_{fc})}{k_{B}T}\right]} dE$$
(2.101)

Burada  $E_B$  engel malzemesinin kenar iletim bandının enerjisidir. Benzer diğer bir işlemde değerlik bandının deşik taşıyıcın yoğunluğunu hesaplayabilmek için yapılabilir. Kaplama tabakasındaki SCH dan sızan taşıyıcıları nitelikli olarak, statik yaklaşım kullanarak tahmin etmek mümkündür. Kaplama tabakasının kenarında toplanan elektron  $N_{PO}$  denklem (2.102) deki gibidir.

$$N_{PO} = 2 \left( \frac{m_e k_b T}{2\pi^2 \hbar^2} \right)^{3/2} \exp \left[ \frac{\left( E_{fc} - E_B^{\,\prime} \right)}{(k_b T)} \right]$$
(2.102)

 $E_{B}^{\prime}$  kaplama tabakasının engel yüksekliğidir. Bu yaklaşım Burada kullanılarak, yüksek sıcaklıklarda, InGaAsP malzemenin kaplama tabakasının enerjisinin üzerindeki enerji değerlerinde toplam elektron taşıyıcı yoğunluğu ihmal edilebilir (tahmini olarak InP kaplama tabakasının üzerindeki toplam elektron taşıyıcı yoğunluğu % 3 civarındadır. Bu yüksek enerjili taşıyıcılar ısısal sızıntı akımına katkıda bulunurlar. Özellikle AlGaInAs ve InGaAsN malzeme sistemlerinde, bu yüksek enerjili taşıyıcılar % 5 den az ve ihmal edilebilen etki ile verim hesaplamasını azaltan ısısal sızıntı akımının oluşmasını sağlarlar. Bunun yanında, kaplama tabakasına doğru sızan taşıyıcılar aletin yapısından etkilenirler<sup>(173-181)</sup>.

Fermi' nin Altın Kuralı yaklaşımı malzeme veriminin hesaplanmasında kullanılır. Alt bant verimi denklem (2.103) deki gibidir <sup>(172-179)</sup>.

$$g_{sub}(\hbar w, E_{eh}) = \frac{\pi e^2 \hbar}{\varepsilon_0 c m_0^2 \overline{n}} |M_t|^2 \frac{\rho^{2D}(k)}{\frac{\partial E_{eh}}{\partial k}} (f_c - f_v)$$
(2.103)

Kuantum lazerlerin bant genişliklerinin ayarlanmasında taşıma zamanı ile InGaAsP, AlGaInAs ve InGaAsN malzemeler için SCH daki taşıyıcı yakalama ve kaçış zamanının önemli etkileri vardır <sup>(193)</sup>.

Denklem (2.103) deki  $E_{eh}$  geçiş enerjisidir.

$$E_{eh} = E_{cn}(k, n_c) - E_{vn}(k, n_v)$$

Burada  $E_{cn}(k,n_c)$  elektronların yeniden birleşme enerjileri,  $E_{vn}(k,n_v)$ deşik yeniden birleşme enerjileri,  $n_c$  ve  $n_v$  uygun kuantum sayıları,  $\rho^{2D}$  2D düzey yoğunluğu ve  $|M_t|^2$ spin bozunmasını içeren çapraz matris elementidir<sup>(173,179)</sup>.

Bu çalışmada da görülebileceği gibi, incelenen bütün QW malzeme sistemlerinin genişliğinin azaltılması ile türevsel verim artırılabilmektedir. Devreye verilen akın yoğunluğu denklem (2.104) deki gibi yazılabilir.

$$J = J_{rad} + J_{mon} + J_{Aug}$$
(2.104)

Burada  $J_{rad}$  yeniden birleşme akım yoğunluğu,  $J_{mon}_{on}$  ışımasız yeniden birleşme akım yoğunluğu ve  $J_{Aug}$  ise ışımasız Auger yeniden birleşme akım yoğunluğudur.  $J_{rad}$  toplam kendiliğinden ışıma oranından denklem (2.105) deki gibi bulunur.

$$J_{rad} = eL \int R_{sp}(\hbar w) d\hbar w$$
(2.105)

Burada e elektronun yükünü, L kuyu ve engel genişliğinin her ikisini,  $R_{sp}(E)$  toplam kendiliğinden ışıma oranını temsil eder. Tek bir iletim-değerlik alt bandındaki geçişten kendiliğinden ışıma oranı denklem (2.106) daki qibidir<sup>(173,187)</sup>.

$$\tau_{sp}(\hbar w) = \left(\frac{4\bar{n}\pi e^2}{\varepsilon_0 c m_0^2}\right) \hbar w |M_T|^2 \frac{\rho(k)}{\frac{\partial E_{eh}}{\partial k}} f_c(1 - f_v)$$
(2.106)

Burada  $\rho(k)$  QW deki ve engel bölgesindeki düzey yoğunluğudur.

$$J_{moon}(eL(AN)) \tag{2.107}$$

Burada A tek moleküllü yeniden birleşme katsayısıdır.  $J_{moon}$  yüksek taşıyıcı yoğunluğu ve yüksek kalite malzemeleri için ihmal edilebilir <sup>(181,206)</sup>. Bu durum AlGalnAs ve InGaAsP malzemeler için kabul edilebilir olmasına rağmen InGaAsN için malzemedeki yeniden birleşme işlemi hala belirsizliğini korumasına rağmen radyoaktif olmayan yeniden birleşme akımı eksikliğine rağmen önemli olabilmektedir<sup>(207,209,210)</sup>. Çünkü malzemelerin N saflık düzeyi eksik yeniden birleşme merkezi olarak görev yapmaktadır. Bu nedenle  $J_{moon}$  InGaAsN malzeme sistemi için ihmal edilemez ve A değeri 1x10<sup>8</sup> s<sup>-1</sup> olarak alınır <sup>(211)</sup>.

Auger yeniden birleşme akım yoğunluğu ise denklem (2.107) deki gibidir<sup>(191,207)</sup>.

$$J_{Aug} = eL(CN^3)$$
(2.108)

Burada C Auger katsayısıdır ve C nin sıcaklılığa bağımlılığı olarak denklem (2.109) ile tanımlanır<sup>(187,188)</sup>.

$$C = C_0 \exp\left(\frac{-\Delta E_a}{kT}\right) \tag{2.109}$$

#### 3. ARAŞTIRMA BULGULARI

Bu çalışmada VERİM VE DALGA KILAVUZU paket programları ile hesaplamalar yapılmıştır.

#### 3.1.1 AlGaAs malzeme için Verim programı ile yapılan hesaplamalar

VERİM programı ile hesaplama yaparken yapılacak işlem, malzeme bileşenlerini ve her bir tabakanın bant kenarlarının enerjilerini hesaplamaktır. Bunun için ilk önce ışıma dalga boyunun, QW-SCH zorunun, kalınlığının ve kaplama tabakalarının bilinmesi gerekir (Çizelge 3.1.1).



Şekil 3.1.1. Çift yapılı AlGaAs malzeme için enerji bant diyagramı

Verim programı ile hesaplama yaparken yapılacak ilk işlem, malzeme bileşenlerini ve her bir tabakanın bant kenarlarının enerjilerini hesaplamaktır. Bunun için ilk önce ışıma dalga boyunun, QW-SCH zorunun, kalınlığının ve kaplama tabakalarının bilinmesi gerekir<sup>(152-163,192)</sup>.

Bu parametreler programa girildikten sonra program iki tane output (program çıktıları) dosyası oluşturulur (Çizelge 3.1.1). Bunlar malzeme bileşenlerini, iletim bant kenarı enerjilerini, değerlik bant kenarı enerjilerini ihtiva eden cbanteg.dat ve vbanteg.dat dosyalarıdır (Çizelge 3.1.2).

Çizelge 3.1.1. Verim programı için programa giriş parametre değerleri

Tabaka	λum	Zor	Kalınlık (Å)
$QW (Al_xGa_{1-x} As)$	0.98	0.009	40
SCH (Al $_x$ Ga <sub>1-x</sub> As)	0.87		50
Kaplama (Al <sub>x</sub> Ga <sub>1-x</sub> As)	0.74		60

**Çizelge 3.1.2.** Verim programı için kullanılan malzeme bileşenleri ve denklemler

Malzeme	AlGaAs/AlGaAs
Malzomo	
Maizerrie	AIXGAT-XAS/AIYGAT-YAS
bileşenleri	
Giriş	QW' in çoğunluk malzemesinin dalga boyu, QW' in
Parametreleri	iletim ve değerlik bandının engel ve kaplama, kalınlık
	değerleri
lşıma dalga boyu	<870nm
Ekran çıktısı	QW boşluk bandı
Dalga boyu ile x	$E_{a}(\Gamma) = 1.424 + 1.247 x(eV)x(0.4300Kde$
hesaplama	
denklem	$= 1.519 + 1.447x - 0.15x^{2}(eV) \dots x \langle 0.4, \dots, 0, \dots, K,de$
definderin	

Farklı malzeme sistemleri için, dalga boyu farklı değerler alır. QW dalga boyu en büyük dalga boyuna sahiptir. Daha sonra engel ve kaplama dalga boyları gelir. QW dalga direkt olarak ışıma dalga boyu ile ilgilidir. Programa giriş dalga boyu boşluk enerji bandındaki çoğunluk malzemesi ile uyumlu olmalıdır. Dalga boyu, 1.24 / boşluk bandı enerjisinden elde edilebilir.

Verim programı için son basamak ise simülasyon basamağıdır. Daha önce hesaplanan malzeme bileşenleri, enerji seviyeleri, malzeme kaybı, auger sabiti v.b parametreler ile program eşik akımı, eşik akım yoğunluğu, verimin eğimi, optik kazanç ve mod kazancını foton enerjisinin ve dalga boyunun bir fonksiyonu olarak hesaplar.

Verim programı ile AlGaAs malzeme için, cbanteg.dat ve vbanteg.dat dosyaları ile elde edilen verilerden kenar iletim bandı, kenar değerlik bandı ve tabaka kalınlıkları verilerinin, birbirleri ile hemen hemen uyum içinde olduğu anlaşılmaktadır (Şekil 3.1.2 ve Şekil 3.1.3).

**Çizelge 3.1.3.** Tasarlanabilecek kuantum lazeri için AlGaAs malzeme için elde edilen karakteristik değerler

Tabaka Kalınlığı	Malzeme (Al)	Kenar İletim Bandı Enerji Değerleri				
0.6000000E+02	0.0000000E+00	0.4806046	0.4882942	Kaplama Tabakası		
0.25000000E+02	0.63203887E+00	0.1711442	-0.0374689	SCH Tabakası		
0.4000000E+02	0.13014575E+00	0.1711442	0.0524536	Kuantum Kuyusu		
0.25000000E+02	0.63203887E+00	-0.0374728	-0.0264689	SCH Tabaka		
0.6000000E+02	0.00000000E+00	0.4806046	0.4882942	Kaplama Tabakası		



**Şekil 3.1.2.** AlGaAs malzeme için tabaka kalınlığı ve iletim bandı enerji değerleri

Tabaka Kalınlığı	Malzeme (Al)	Kenar İletim Bandı Enerji Değerleri				
0.6000000E+02	0.0000000E+00	0.4806046	-0.1898922	Kaplama Tabakası		
0.25000000E+02	0.63203887E+00	-0.0374728	0.0159165	SCH Tabakası		
0.4000000E+02	0.13014575E+00	0.1711442	-0.0262268	Kuantum Kuyusu		
0.25000000E+02	0.63203887E+00	-0.0374728	0.0159165	SCH Tabaka		
0.6000000E+02	0.0000000E+00	0.4806046	-0.1898922	Kaplama Tabakası		

**Çizelge 3.1.4.** Tasarlanabilecek kuantum lazeri için AlGaAs malzeme için elde edilen karakteristik değerler



Şekil 3.1.3. AlGaAs malzeme için tabaka kalınlığı ve değerlik bandı enerji değerleri arasındaki ilişki

QW  $(\Delta E_{gap})$  in boşluk bandı ve engel boşluk bandı arasındaki fark sırasıyla iletim ve değerlik  $(\Delta E_c ... ve ... \Delta E_v)$  bantlarına bölünür.  $\Delta E_c / \Delta E_v$  oranı bant-offset oranı olarak adlandırılır

AlGaAs malzeme için;

$$\frac{\Delta E_c}{\Delta E_v} = \frac{-0.30}{-1.43} = 0.22$$

Çizelge 3.1.5.	Tasarlanabilecek	kuantum	lazeri i	için	AlGaAs	malzeme	için
elde edilen kara	akteristik değerler						

N-PTAŞIYICI	FERMI-N	FERMI-P
SAYISI	ENERJİSİ	ENERJİSİ
1,00E+17	8,02E-02	-9,88E-02
1,20E+17	8,52E-02	-9,41E-02
1,40E+17	8,94E-02	-9,01E-02
1,59E+17	9,32E-02	-8,67E-02
1,79E+17	9,65E-02	-8,36E-02
1,99E+17	9,95E-02	-8,09E-02
2,19E+17	1,02E-01	-7,84E-02
2,39E+17	1,05E-01	-7,62E-02
2,58E+17	1,07E-01	-7,41E-02
2,78E+17	1,09E-01	-7,21E-02
2,98E+17	1,12E-01	-7,03E-02
3,18E+17	1,14E-01	-6,86E-02
3,38E+17	1,15E-01	-6,70E-02
3,57E+17	1,17E-01	-6,55E-02
3,77E+17	1,19E-01	-6,41E-02
3,97E+17	1,21E-01	-6,27E-02



Şekil 3.1.4. Fermi enerji düzeyleri ve n taşıyıcı değerleri arasındaki ilişki



Şekil 3.1.5. Fermi enerji düzeyleri ile p taşıyıcılar arasındaki ilişki

Verim programı ile elde edilen verilerden; İletim ve değerlik bandı, ağır ve hafif değerlik bantları SCH yapıları ve öz değer fonksiyonu arasındaki bağlantıyı açıklayan, türevsel ve pik malzeme verimi ile pik malzeme verimi ve taşıyıcı yoğunluğu ilişkisini açıklayan, pik malzeme ve mod verimi ile akım yoğunluğu arasındaki bağlantıyı gösteren, sızıntı akımı' nın taşıyıcı yoğunluğu' na bağlılığını gösteren, taşıyıcı sayısı ve kırılma indisi değişimi ilişkisini gösteren, güç-akım bağlantısını açıklayan, frekans-akım yoğunluğu arasındaki bağlantıyı gösteren, işıma dalga boyu ve malzeme-mod verimi ilişkisini gösteren ve foton enerjisi ile mod-malzeme ilişkisini açıklayan grafikler aşağıda çizilmiştir.

Konum	İletim bandı Öz değer fonksiyon değeri-1	İletim bandı Öz değer fonksiyon değeri-2	<u>Ağır</u> <u>Değerlik</u> <u>bandı</u> <u>fonksiyonu-</u> <u>1</u>	Ağır Değerlik bandı öz değer fonksiyonu- 2	Bant off set değerleri	Konum	Hafif Değerlik bandı öz değer fonksiyon u-1	Hafif Değerlik bandı fonksiyon u-2
- 5,10E+01	1,50E-02	3,57E-02	<u>1,02E-05</u>	-2,74E-01	9,07E-05	-3,31E+01	9,20E-02	9,20E-02
- 4,90E+01	1,80E-02	4,16E-02	<u>2,32E-05</u>	-2,74E-01	1,92E-04	-3,11E+01	9,95E-02	9,95E-02
- 4,70E+01	2,17E-02	4,86E-02	<u>5,27E-05</u>	-2,74E-01	4,06E-04	-2,91E+01	<u>1,08E-01</u>	1,08E-01
- 4,50E+01	2,61E-02	5,67E-02	<u>1,20E-04</u>	-2,74E-01	8,60E-04	-2,71E+01	1,16E-01	1,16E-01
- 4,30E+01	3,15E-02	6,62E-02	<u>2,74E-04</u>	-2,74E-01	1,82E-03	-2,51E+01	1,26E-01	1,26E-01
- 4,10E+01	3,79E-02	7,72E-02	<u>6,23E-04</u>	-2,74E-01	3,85E-03	-2,31E+01	1,36E-01	1,36E-01
- 4,10E+01	3,79E-02	7,72E-02	<u>6,23E-04</u>	-9,33E-02	3,85E-03	-2,31E+01	1,36E-01	1,36E-01
- 3,85E+01	4,70E-02	9,21E-02	<u>1,09E-03</u>	-9,33E-02	6,28E-03	-2,18E+01	1,42E-01	1,42E-01
- 3,59E+01	5,61E-02	1,05E-01	<u>1,82E-03</u>	-9,33E-02	9,45E-03	-2,05E+01	1,45E-01	1,45E-01
- 3,33E+01	6,50E-02	1,16E-01	<u>2,97E-03</u>	-9,33E-02	1,38E-02	-1,92E+01	1,46E-01	1,46E-01
- 3,08E+01	7,38E-02	1,24E-01	4,80E-03	-9,33E-02	1,97E-02	-1,79E+01	1,45E-01	1,45E-01
- 2,82E+01	8,24E-02	1,30E-01	7,76E-03	-9,33E-02	2,80E-02	-1,67E+01	1,42E-01	1,42E-01
- 2,56E+01	9,07E-02	1,34E-01	1,25E-02	-9,33E-02	3,96E-02	-1,54E+01	1,37E-01	1,37E-01

**Çizelge 3.1.6.** İletim, ağır ve hafif değerlik bantları öz değer fonksiyonları enerji değerleri ve bant offset değerleri

-	0.005.00	1.045.01	0.005.00	0.005.00		1.415.01	1 005 01	1 005 01
2,31E+01	9,89E-02	1,34E-01	2,02E-02	-9,33E-02	5,60E-02	-1,41E+01	1,29E-01	1,29E-01
2,05E+01	1,07E-01	1,32E-01	<u>3,26E-02</u>	-9,33E-02	7,90E-02	-1,28E+01	1,20E-01	1,20E-01
- 1,79E+01	1,14E-01	1,27E-01	<u>5,26E-02</u>	-9,33E-02	1,11E-01	-1,15E+01	1,09E-01	1,09E-01
- 1,54E+01	1,22E-01	1,20E-01	<u>8,48E-02</u>	-9,33E-02	1,57E-01	-1,03E+01	9,59E-02	9,59E-02
- 1,54E+01	1,22E-01	1,20E-01	<u>8,48E-02</u>	-2,40E-02	1,57E-01	-1,03E+01	9,59E-02	9,59E-02
- 1,23E+01	1,32E-01	1,04E-01	<u>1,29E-01</u>	-2,40E-02	2,02E-01	-8,20E+00	7,83E-02	7,83E-02
- 9,23E+00	1,40E-01	8,27E-02	<u>1,67E-01</u>	-2,40E-02	2,05E-01	-6,15E+00	5,96E-02	5,96E-02
- 6,15E+00	1,46E-01	5,75E-02	<u>1,95E-01</u>	-2,40E-02	1,66E-01	-4,10E+00	4,02E-02	4,02E-02
- 3,08E+00	1,50E-01	2,95E-02	<u>2,13E-01</u>	-2,40E-02	9,24E-02	-2,05E+00	2,02E-02	2,02E-02
0,00E+00	1,51E-01	-1,94E-13	<u>2,19E-01</u>	-2,40E-02	-4,97E-07	0,00E+00	4,61E-13	4,61E-13
3,08E+00	1,50E-01	-2,95E-02	<u>2,13E-01</u>	-2,40E-02	-9,24E-02	2,05E+00	-2,02E-02	-2,02E-02
6,15E+00	1,46E-01	-5,75E-02	1,95E-01	-2,40E-02	-1,66E-01	4,10E+00	-4,02E-02	-4,02E-02
9,23E+00	1,40E-01	-8,27E-02	1,67E-01	-2,40E-02	-2,05E-01	6,15E+00	-5,96E-02	-5,96E-02
1,23E+01	1,32E-01	-1,04E-01	1,29E-01	-2,40E-02	-2,02E-01	8,20E+00	-7,83E-02	-7,83E-02
1,54E+01	1,22E-01	-1,20E-01	8,48E-02	-2,40E-02	-1,57E-01	1,03E+01	-9,59E-02	-9,59E-02
1,54E+01	1,22E-01	-1,20E-01	8,48E-02	-9,33E-02	-1,57E-01	1,03E+01	-9,59E-02	-9,59E-02
1,79E+01	1,14E-01	-1,27E-01	5,26E-02	-9,33E-02	-1,11E-01	1,15E+01	-1,09E-01	-1,09E-01
2,05E+01	1,07E-01	-1,32E-01	3,26E-02	-9,33E-02	-7,90E-02	1,28E+01	-1,20E-01	-1,20E-01
2,31E+01	9,89E-02	-1,34E-01	2,02E-02	-9,33E-02	-5,60E-02	1,41E+01	-1,29E-01	-1,29E-01
2,56E+01	9,07E-02	-1,34E-01	1,25E-02	-9,33E-02	-3,96E-02	1,54E+01	-1,37E-01	-1,37E-01
2,82E+01	8,24E-02	-1,30E-01	7,76E-03	-9,33E-02	-2,80E-02	1,67E+01	-1,42E-01	-1,42E-01
3,08E+01	7,38E-02	-1,24E-01	4,80E-03	-9,33E-02	-1,97E-02	1,79E+01	-1,45E-01	-1,45E-01
3,33E+01	6,50E-02	-1,16E-01	2,97E-03	-9,33E-02	-1,38E-02	1,92E+01	-1,46E-01	-1,46E-01
3,59E+01	5,61E-02	-1,05E-01	1,82E-03	-9,33E-02	-9,45E-03	2,05E+01	-1,45E-01	-1,45E-01







Şekil 3.1.7. Ağır değerlik bandı için SCH yapı ve öz değer fonksiyonu ilişkisi



Şekil 3.1.8. Hafif değerlik bandı için SCH yapı ve öz değer fonksiyonu ilişkisi

Türevsel verim G<sup>I=</sup>(dg/dN); Daha fazla taşıyıcı alınması ile verim artışı oranıdır. Kuantum kuyusunda kabul edilebilir bütün geçişler kuvvetli geçiş olasılıklarına sahiptirler. Bir sonsuz engele sahip kuantum kuyusu içerisindeki yasaklanmış geçişler sıfır geçiş olasılığına sahiptirler ve en iyi ihtimalle sonlu engele sahip kuantum kuyuları içerisinde ise zayıf geçiş olasılığına sahiptir. Türevsel verim optiksel şiddetin artırılması ile azalır.  $W_r \propto \sqrt{G'} \Rightarrow$  yüksek türevsel verim yüksek bant genişliği modülasyonuna sebep olur. Anti kılavuz faktörü veya doğru genişliği artırma faktörü  $\alpha \propto G^{T^{-1}} \Rightarrow$  yüksek türev verimi, düşük frekans oluşumuna ( $\alpha$ ) parametresi ve dar doğru genişliği kapasitesine neden olur. Yarı iletkenlerdeki optiksel verim iletim bandından değerlik bandına doğru geçen fotonların elektriksel geçişleri ile oluşur. Fermi' nin Altın Kuralı kristal içerisindeki elektron-foton iletişimini karakterize eder. Bir tek çift için iletim bandı düzeyinden değerlik bandı düzeyine geçiş oranını verir. Bu kurala göre elektron başlangıçta bir düzeye yerleşir. Bu durum daha büyük sayılı bir düzeye geçişi sağlar ve foton iletişimi olan birçok sistemde kullanılır. Delta fonksiyonu elektronun sonuç ve başlangıç enerjileri arasındaki farkı verir. Uyarılmış geçişi ve fotonun enerjisine  $\hbar w$  ya eşittir.



Şekil 3.1.9. Türevsel verim ve taşıyıcı yoğunluğu ilişkisi



Şekil 3.1.10. Pik malzeme verimi (1/cm) ve taşıyıcı yoğunluğu\*(E+18) ilişkisi



**Şekil 3.1.11.** Pik malzeme verimi (1/cm) ve eşik akım yoğunluğu (A/cm<sup>2</sup>) ilişkisi

Mod verimi; Kuantum kuyularındaki elektron envelope (öz değer-örtü) fonksiyonu ve optik mod arasında daima olan üst üste gelmeyi hesaplayan ayarlanmış malzeme verimidir.

Mod verimi=Malzeme verimi x hapis faktörü

Mod verimi verim katsayısı ve verim hapis faktörü ile açıklanır.



Şekil 3.1.12. Pik mod verimi (1/cm) ve akım yoğunluğu (A/cm<sup>2</sup>) ilişkisi



Şekil 3.1.13. Sızıntı Akımı (A/cm<sup>2</sup>) ve taşıyıcı yoğunluğu (1/cm<sup>3</sup>) ilişkisi



Şekil 3.1.14. Kırılma indisi değişimi ve foton enerjisi eV

Ozdeğer Ozdeğer Özdeğer	
fonksiyonu fonksiyonu fonksiyo	nları
Konum iletim değerlik farkı	
-5,10E+01 1,50E-02 3,57E-02 2,07E-02	2
-4,90E+01 1,80E-02 4,16E-02 2,36E-02	2
-4,70E+01 2,17E-02 4,86E-02 2,69E-02	2
-4,50E+01 2,61E-02 5,67E-02 3,06E-02	2
-4,30E+01 3,15E-02 6,62E-02 3,47E-02	2
-4,10E+01 3,79E-02 7,72E-02 3,94E-02	2
-4,10E+01 3,79E-02 7,72E-02 3,94E-02	2
-3,85E+01 4,70E-02 9,21E-02 4,50E-02	2
-3,59E+01 5,61E-02 1,05E-01 4,89E-02	2
-3,33E+01 6,50E-02 1,16E-01 5,08E-02	2
-3,08E+01 7,38E-02 1,24E-01 5,05E-02	2
-2,82E+01 8,24E-02 1,30E-01 4,79E-02	2
-2,56E+01 9,07E-02 1,34E-01 4,29E-02	2
-2,31E+01 9,89E-02 1,34E-01 3.54E-02	2
-2,05E+01 1,07E-01 1,32E-01 2,53E-02	2
-1.79E+01 1.14E-01 1.27E-01 1.29E-02	2
-1.54E+01 1.22E-01 1.20E-01 -1.79E-0	3
-1.54E+01 1.22E-01 1.20E-01 -1.79E-0	3
-1.23E+01 1.32E-01 1.04E-01 -2.81E-0	2
-9.23E+00 1.40E-01 8.27E-02 -5.74E-0	2
-6.15E+00 1.46E-01 5.75E-02 -8.85E-0	2
-3.08E+00 1.50E-01 2.95E-02 -1.20E-0	1
0.00E+00 1.51E-01 -1.94E-13 -1.51E-0	1
3.08E+00 1.50E-01 -2.95E-02 -1.79E-0	1
6.15E+00 1.46E-01 -5.75E-02 -2.03E-0	1
9.23E+00 1.40E-01 -8.27E-02 -2.23E-0	1
1.23E+01 1.32E-01 -1.04E-01 -2.36E-0	1
1.54E+01 1.22E-01 -1.20E-01 -2.42E-0	1
1.54E+01 1.22E-01 -1.20E-01 -2.42E-0	1
1.79E+01 1.14E-01 -1.27E-01 -2.42E-0	1
2.05E+01 1.07E-01 -1.32E-01 -2.39E-0	1
2.31E+01 9.89E-02 -1.34E-01 -2.33E-0	1
2.56E+01 9.07E-02 -1.34E-01 -2.24E-0	1
2.82E+01 8.24E-02 -1.30E-01 -2.13E-0	1
3.08E+01 7.38E-02 -1.24E-01 -1.98E-0	1
3.33E+01 6.50E-02 -1.16E-01 -1.81E-0	1
3.59E+01 5.61E-02 -1.05E-01 -1.61E-0	1
3.85E+01 4.70E-02 -9.21E-02 -1.39E-0	1
4.10E+01 3.79E-02 -7.72E-02 -1.15E-0	1
4.10E+01 3.79E-02 -7.72E-02 -1.15E-0	1
4.30E+01 3.15E-02 -6.62E-02 -9.76E-0	2
4.50E+01 2.61E-02 -5.67E-02 -8.28E-0	2
4.70E+01 2.17E-02 -4.86E-02 -7.03E-0	2
4.90E+01 1.80E-02 -4.16E-02 -5.97F-0	2
5.10E+01 1.50E-02 -3.57E-02 -5.06E-0	2

Çizelge 3.1.7. Öz değer fonksiyonları ve konum değişimi



Şekil 3.1.15. Enerji ve konum değişimi



Şekil 3.1.16. Sızıntı Akımı (A/cm<sup>2</sup>) ve taşıyıcı yoğunluğu (1/cm<sup>3</sup>) ilişkisi



Şekil 3.1.17. Kırılma indisi değişimi ve taşıyıcı yoğunluğu ilişkisi



Şekil 3.1.18. Taşıyıcı sayısı ve kırılma indisindeki değişme ilişkisi

Çıkış optiksel gücü ( $P_{cuki}$ ) nün girilen akım I ile değişimi denklem (3.1) deki gibidir.

$$P_{guki} = \frac{\hbar w}{q} \frac{\alpha_m}{\alpha_m + \alpha_i} \eta_i \left( I - I_{th} - \Delta I_L \right)$$
(3.1)

Burada;

 $\Delta L_L$ : I nın artışı dolayısıyla sızıntı akımında meydana gelen ek artışı hesaplar.

 $\alpha_i$ : Gerçek kayıp

 $\alpha_m$ : Aynaların iki uç yüzeyi arasındaki geçişleri hesaplar.

 $\eta_i$ : İç kuantum verimidir ve radyoaktif yeniden birleşmelere katkıda bulunan devreye girilen taşıyıcıların yüzdesini tanımlar.

 $\eta_e$ : Dış türevsel kuantum verimidir ve denklem (3.2) deki gibi tanımlanır.

$$\eta_e = \frac{dP_{\text{guki}} / dI}{\hbar w / q} = \eta_i \frac{\alpha_m}{\alpha_m + \alpha_i}$$
(3.2)

Eşik akımının altındaki değerler için çıkış ışık şiddeti ihmal edilecek kadar küçüktür. Yukarısında ise, doyum etkisi görülene kadar çıkış gücü doğrusal olarak artar.

Lazerin çıkış optiksel gücünün devreye verilen akıma göre grafiğinin eğimi verimi verir ve Verim programı ile hesaplanabilir.

$$P = \frac{(1-R_1)\left(\sqrt{R_2}\right)}{\left(\sqrt{R_1} + \sqrt{R_2}\right)\left(1 - \sqrt{R_1R_2}\right)} hv \eta_i WL \frac{\alpha_m}{(\alpha_i + \alpha_m)q} (J - J_{th})$$
(3.3)

Burada P: Lazerin çıkış gücü

 $\begin{array}{l} \alpha_i : \mbox{Gerçek kayıp} \\ \alpha_m : \mbox{Ayna kaybı} \\ \eta_i : \mbox{Iç kuantum verimi} \\ W : \mbox{Kuantum kuyusunun genişliği} \\ L : \mbox{Kuantum kuyusunun uzunluğu} \\ v : \mbox{Foton frekansı} \\ J_{th} : \mbox{Eşik akım yoğunluğu} \\ q : \mbox{Giriş yükü} \\ h : \mbox{plank constant} \\ R_1, R_2 : \mbox{Yüzlerin yansıtıcılıkları.} \end{array}$ 

Eğimin verimi, L-l eğrisinden elde edilebilir.  $\Delta P/\Delta I$  ile gösterilir.

AlGaAs malzeme için;

 $\frac{\Delta P}{\Delta I} = \frac{35}{137 - 8.58} = 0.2725 = 27.25...\%$ olarak bulunmuştur.



Şekil 3.1.19. Güç ve Akım İlişkisi

Durgunlaşma Titreşim Frekansı; lazer çalışmaya başladıktan sonra; bir süre için genlik değişime uğrar, bir süre sonra ise sabit bir denge konumuna gelir. Lazerin genliğinin denge konumuna gelmeden önceki frekansı durgunlaşma titreşim frekansı olarak adlandırılır. Durgunlaşma titreşim frekansı sistemin dengeye gelmeden önceki dengeye yakın olan frekanstır.



Şekil 3.1.20. Dinlenme titreşim frekansı ve akım yoğunluğu ilişkisi



Şekil 3.1.21. Işıma dalga boyu ve malzeme verimi ilişkisi



Şekil 3.1.22. Kıvrımsal mod verimi

Optiksel verim; uyarılmış salınım (ışıma) ve soğurulma oranı arasındaki farktır. Malzemenin optiksel verimi  $N_{tr}$  nin ötesinde taşıyıcı yoğunluğu eklendiğinde elde edilebilir. Böylece Fermi düzeylerinin yarısı boşluk bandından daha fazla bir enerji ile ayrılabilir.



Şekil 3.1.23. Kıvrımsal optiksel verim



Şekil 3.1.24. Kıvrımsal mod verimi

Verim programı' nın yukarıdaki verilerine göre göre AlGaAs malzeme için elde edilen karakteristik değerler Çizelge 3.1.8' de gösterilmiştir. Bu değerler kuantum lazer tasarımı için kullanılır. **Çizelge 3.1.8.** Tasarlanabilecek kuantum lazeri için AlGaAs malzeme için elde edilen karakteristik değerler

Uygun QWs sayısı	5
QWs sayısı	1
Verim eğimi (%)	21.46
$J_{th}$ $(A/cm^2)$	473.85 1.kontrol
in ( )	192.89 2.kontrol
$I_{th}(mA)$	10.67 1.kontrol
	4.34 2.kontrol
k Faktörü değeri	0.16652 ns
Maksimum frekans	53.3607 (GHz)
Pik malzeme verimi (1/cm)	3.11 (E+18) taşıyıcı yoğunluğunda 4000(1/cm)
Çalışma sıcaklığında dalga boyunun pik değeri (um)	1.56 um

# 3.1.2. AlGaAs malzeme için Dalga Kılavuzu programı ile yapılan hesaplamalar

Dalga Kılavuzuprogramının çalışması için:

**Programa giriş dosyasının değerlendirilmesi**: QZMR değerleri 30 (yineleme-tekrarlama) ile bütün rakamları tam olarak uyuşmayabilir. Fakat example.db dosyasını kontrol ederek, kullanıcılar bütün değerlerin gerekli olmadığını, bazılarının gerekli olduğunu tahmin edebilir. Programda beliren uyarı mesajına rağmen kökler output (programdan çıkış) dosyasında görülür<sup>(152-163,192)</sup>.

Temel modun etkin kırılma indisi:Programa giriş dosyasının değerlendirilmesinden sonra bütün output (programdan çıkış) dosyaları

108

Dalga Kılavuzu programının sağ tarafındaki ekranda listelenir. Temel modun QZMR modunu bulabilmek için, example.db dosyasına sağ tıklayıp notepad dosyasının açılması sağlanır. Bir temel modun QZMR değerlerini bulabilmek için gerekli olan parametreler; PHM, KM ve IT dir. PHM faz integralidir. KM hesaplama etiketidir ve QZM ile aynı kalitededir. IT ise yeniden tekrarlama zamanıdır. Bir temel mod için PHM 1 den küçük, KM 6 veya 7 ve IT ise 30 dan küçük olmalıdır. Bir temel modun kriterleri karşılayıp karşılamadığına bakabilmek için QZMR değerlerinin WZR ve QZR değerleri ile aynı değerler olup olmadığına bakılır. Bunlar sırasıyla etkin kırılma indisi ve WZR nin karesidir. Buradan üç tabakalı dalga kılavuzu için temel modun etkin kırılma indisini bulabiliriz.

Temel modun uzak alan, yakın alan ve hapis faktörü: Dalga Kılavuzu programı ile uzak alan, yakın alan ve hapis faktörlerinin simülasyonları gösterilmiştir. Temel modun etkin kırılma indisi (WZR) ve karesi (QZR) bulunur. Tekrar input (programa giriş) dosyası oluşturulur ve yeniden değerlendirme yapılır. Tekrar example.db dosyası oluşturulur. Burada GAMMA(2) oluşturulan 2. tabakanın hapis faktörüdür. WZR temel modun etkin kırılma indisinin gerçek kısmı, WZI ise sanal kısmıdır. QZR, WZR nin karesidir. QZI, WZI nın karesidir. FWHPN yarım güç ve tam genişlikte yakın alandan uzaklaşmadır. FWHPF ise yarım güç ve tam genişlikte uzak alandan uzaktadır. Derece olarak ölçüm sonucu verirler. Uzak alan ve yakın alan bilgileri output (programdan çıkış) dosyasında sırasıyla example.ff ve example.nf dosyalarının içerisindedir.

109

**Malzeme sistemi ve Dalga Kılavuzu programdan çıkış parametreleri:** III-V yapılı malzemeler Dalga Kılavuzu programına tabaka-tabaka girilebilir. Kırılma indisini programa girebilmek için iki yol vardır. Birincisinde kırılma indisi doğrudan programa girilir. İkincisinde ise malzeme düğmesi seçilerek kırılma indisleri programa girilir. Her iki durumda da kırılma indisi değerleri (NREAL) tabaka değeri olarak alınabilir. XPERC ve YPERC parametreleri sırasıyla elementlerin x e y eksenlerindeki yüzdeleridir. Program output (programdan çıkış) dosyasında kırılma indisi değerleri (NREAL) gösterilir. Kırılma indisini düzgün olarak hesaplayabilmek için yapının dalga boyu programa girilmelidir.

**Çizelge 3.1.9.** AlGaAs malzeme için Dalga Kılavuzu programı ile elde edilen parametre değerler çizelgesi

Malzeme	Durum	Yapı	Tabaka	Cikis	GAMOUT	LOOPX
	parametresi	Dalga	Parametre	Parametesi	Parametresi	Parametre
	QZMR	Boyu	si	QZRO	GAMOUT	si
		(um)			LAYGAM	
AlGaAs	12.857	0.82	3.55	1	2	17
AlGaAs	12.40	0.92	3.48	1	1	5
AlGaAs	12.23	0.98	3.37	1	1	3
AlGaAs	10.60	0.74	3.23	1	1	3
AlGaAs	10.00	0.72	3.16	1	2	17
AlGaAs	9.96	12.8	3.23	2	2	5



Şekil.3.1.25. QZMR ve dalga boyu-tabaka parametresi ilişkisi

Dalga Kılavuzu Programı İle İşığın Cam Tabakası İçinde Dağılmasının **İncelenmesi:** İşığın bir cam malzeme içinde dağılmasını incelemek için üç tabakalı dalga kılavuzu kullanılır. Toplam dağılma, malzeme dağılması ve dalga kılavuzu dağılmasından oluşur. Toplam dağılmayı hesaplamanın iki yolu vardır. Bunlardan birincisi dalga kılavuzu programının toplam dağılmayı hesaplaması, diğeri ise dalga kılavuzu programı ile dalga kılavuzu dağılmasını hesaplamak ve bunu malzeme dağılmasına eklemektir. Tel kullanılarak yapılan iletişim için üç çeşit dağılım sinyalin bozulmasına ve dağılmasına neden olur. Çok modlu tel sistemleri için malzemenin iç şekline göre dağılım olur. Bir mod içinde iki dik olarak polarize olmuş dalga kutuplanmış mod dağılımına neden olur. Renk dağılımı dalga ve malzeme dağılımından oluşur. Her bir malzeme için kırılma indisi dalga boyu ile değişir. Bu değişme malzeme dağılımını oluşturur. Malzemelerin tabakaları dağıtıcı olmamasına rağmen, bir dalganın etkin kırılma indisi de bir sabit tabaka kalınlığı için dalga boyu ile değişir. Bu dalga kılavuzu dağılımıdır. Her iki dağılımda dalga boyu ile değişir. Genellikle, malzeme ve dalga kılavuzu dağılımı aynı zamanda olurlar. Renk dağılımı malzeme ve dalga kılavuzu dağılımlarının her ikisinin de etkisi ile oluşur.

Dalga Kılavuzu programında malzeme sistem parametreleri ile renk dağılımı hesaplanabilir. Malzeme sistemlerini kullanma yerine her bir tabaka için kırılma indisini kullanırsak, yalnızca dalga kılavuzu dağılımını bulabiliriz. Çünkü farklı dalga boylu döngüler için, program her bir tabaka için sabit kırılma indislerini kullanır.

111
Malzeme Dağılımının Hesaplanması: Malzeme dağılımı için önce cam bileşenler için kırılma indisi denklem;

Cam bileşenlerin kırılma indisi denklem (3.4) deki gibidir.

$$n^{2} - 1 = \sum_{l=1}^{3} \frac{A_{l} \lambda^{2}}{\lambda^{2} - l_{l}^{2}}$$
(3.4)

Burada n kırılma indisi, λ dalga boyu, Ai malzemenin titreşim kuvveti ile ilgili sabit, li titreşim dalga boyudur.

Her bir cam bileşen için malzeme dağılımı denklem (3.4) ile hesaplanabilir.

Yayılan atmalar malzemenin indisinin dalga boyuna göre ikinci türevi ile ilgilidir. Denklem (3.5) bu ilişkiyi gösterir.

$$\Delta(\tau/L) = -\frac{\lambda}{c} n^u \Delta \lambda = -M \Delta \lambda \tag{3.5}$$

Burada M malzeme dağılımı = $\lambda^*$ n" ve birimi ps/(nm\*km) dir. Burada  $\lambda$  dalga boyu, c ışık hızı,  $\Delta(\Gamma/L)$  birim uzunlukta yayılan atmadır ve denklem (3.4) in ikinci türevini alıp denklem (3.5) de yerine yazılırsa dalga boyuna göre malzeme dağılımı elde edilir. Dağılım eğrisi, Etkin kırılma indisinin dalga boyuna göre grafiği çizilecek olursa, bu grafiğin ikinci türevi ile malzeme dağılımı elde edilir.

**Dalga Kılavuzu dağılımının hesaplanması:** Dağılımı hesaplamak için üç tabakalı simetrik tabaka kullanılır. Programda merkez tabaka kırılma indisi her iki yüzdeki diğer tabakalardan daha büyüktür. Merkez tabakanın kalınlığı sabitlenir ve TEO modu için bir mod taslağı elde etmek için her bir tabaka için sabit kırılma indisi kullanılır. Farklı modlar d/λ eğrisine göre farklı kırılma indislerine sahiptirler. n<sub>eff</sub> değişimi kırılma indisi n gibi atma oluşturur. Bu yayılan atmalar dalga dağılmasıdır. Buna göre dalga dağılımı denklem (3.6) deki gibi yazılabilir.

$$\Delta(\tau/L) = -\frac{\lambda}{c} n_{eff}^{\ \ u} \Delta \lambda = -M_g \Delta \lambda \tag{3.6}$$

Burada n<sub>eff</sub> etkin kırılma indisidir.

 $M_g$  (dalga dağılımı)= $\lambda^* n_{eff}$  ''/c ve birimi ps/(nm\*km) dir.

**Programa giriş dosyasının oluşturulması:** Dalga Kılavuzu parametreleri ile çeşitli bileşenler oluşturulabilir. Önce merkez ve kenar (kaplama) tabakaları seçilir ve Δn hesaplanır. Genellikle dalga dağılımı hesaplamalarında merkez tabakasının kalınlığı ve kırılma indisi, aynı malzeme için farklı dalga dağılımları elde etmek için değiştirilir.

**Dağılım Eğrisi:** output (programdan çıkış).db dosyasından WZR nin dalga boyuna göre grafiği çizilir. Bu grafiğin ve denklem (3.6) in ikinci türevi alınırsa dalga dağılımının grafiği çizilir.

**Dalga Kılavuzu ile Renk Dağılımı:** Dalga Kılavuzu programı renk dağılımını direkt olarak yapabilir. Dalga Kılavuzu kesin bir dalga ile tek bir modda kırılma indisini hesaplar. Bu şekilde renk dağılımı dalga boyunun bir fonksiyonu olarak oluşur.

**İnput (programa giriş) dosyasının oluşturulması:** Dalga dağılımına benzer şekilde input (programa giriş) dosyası oluşturulur. Buradaki fark kırılma indisi olarak NREAL yerine malzeme sistemi parametrelerinin kullanılmasıdır.

**Renk Dağılımı Eğrisi:** output (programdan çıkış)\*db dosyasından WZR nin dalga boyuna göre grafiği çizilir. Bu grafiğin ve denklem (3.6) nın ikinci

113

türevinin alınması ile dalga dağılımı eğrisi çizilir. Böylece renk dağılımı ve dalga dağılımı nın karşılaştırılması yapılabilir. Bu karşılaştırmalar Δn, merkez tabaka kalınlığı ve çekirdek ve kaplama tabakaları için farklı malzeme bileşenleri için yapılabilir.



**Şekil 3.1.26.** QZMR(ortalama kırılma indisinin karesi)-PHM(faz integrali) grafiği



**Şekil 3.1.27.** THETA(uzak alan için  $\Theta$  açısı)-FFIELD(kırılma indisinin gerçek kısmı) grafiği

QZMR değeri, minimum kırılma indisinin karesi ( $n_{\min}^2$ ) ile maksimum kırılma indisinin karesi  $n_{\max}^2$  arasında değer almalıdır. Buna göre QZMR değeri,  $n_{\min}^2$  değeri 7.2 den 12.80  $n_{\max}^2$  değerine kadar bir çevrim yapar. QZMR çevriminden sonra Çizelge 3.1.10 deki sonuçlar elde edilir. TE modunun QZMR pik değerine ulaşabilmek için PHM<sup> $\langle$ </sup> 1.0, KM=6 ve IT=3 olmalıdır. Bu kriterlere göre, TE modu için QZMR değeri 9.96 dır. QZMR(ortalama kırılma indisinin karesi)-PHM(faz integrali) ve THETA(uzak alan için  $\Theta$  açısı)-FFIELD(kırılma indisinin gerçek kısmı) grafiklerinin çizilmesi ile elde edilen değerler kırılma indisi hesaplamasında kullanılmıştır.

3-	3-								3		-
QZMR	TL( 2	PHM	GAMMA(2)	WZR	WZI	QZR	QZI	FWHP	FWHPF	KM	IT
1,28E+01	5,00E-02	3,23E-01	0,00E+00	9,18E-01	3,17E-01	7,43E-01	5,83E-01	0,00E+00	0,00E+00	4	30
1,28E+01	1,50E-01	4,17E-01	0,00E+00	1,14E+00	1,51E-01	1,28E+00	3,46E-01	0,00E+00	0,00E+00	4	30
1,28E+01	2,50E-01	6,06E-01	3,99E-01	1,09E+00	3,56E-02	1,19E+00	7,77E-02	2,56E-01	5,02E+01	6	4
1,28E+01	3,50E-01	6,81E-01	5,95E-01	1,16E+00	2,21E-02	1,35E+00	5,13E-02	2,92E-01	5,66E+01	6	4
1,28E+01	4,50E-01	7,35E-01	7,17E-01	1,21E+00	1,39E-02	1,46E+00	3,36E-02	3,44E-01	5,59E+01	6	4
1,28E+01	5,50E-01	7,76E-01	7,95E-01	1,23E+00	9,27E-03	1,52E+00	2,29E-02	4,02E-01	5,32E+01	6	4
1,28E+01	6,50E-01	8,08E-01	8,48E-01	1,25E+00	6,47E-03	1,57E+00	1,62E-02	4,60E-01	5,04E+01	6	4
1,28E+01	7,50E-01	8,35E-01	8,83E-01	1,27E+00	4,71E-03	1,61E+00	1,19E-02	5,18E-01	4,71E+01	6	4
1,28E+01	8,50E-01	8,57E-01	9,09E-01	1,28E+00	3,53E-03	1,63E+00	9,03E-03	5,73E-01	4,40E+01	6	4
1,28E+01	9,50E-01	8,75E-01	9,28E-01	1,29E+00	2,72E-03	1,65E+00	6,99E-03	6,23E-01	4,12E+01	6	4
1,28E+01	1,05E+00	8,91E-01	9,42E-01	1,29E+00	2,14E-03	1,67E+00	5,53E-03	6,73E-01	3,88E+01	6	4
1,28E+01	1,15E+00	9,05E-01	9,52E-01	1,30E+00	1,71E-03	1,68E+00	4,45E-03	7,25E-01	3,64E+01	6	3
1,28E+01	1,25E+00	9,18E-01	9,61E-01	1,30E+00	1,40E-03	1,69E+00	3,63E-03	7,74E-01	3,44E+01	6	3
1,28E+01	1,35E+00	9,28E-01	9,66E-01	1,30E+00	1,15E-03	1,70E+00	3,01E-03	8,24E-01	3,25E+01	6	3
1,28E+01	1,45E+00	9,38E-01	9,72E-01	1,31E+00	9,62E-04	1,71E+00	2,52E-03	8,75E-01	3,08E+01	6	3
1,28E+01	1,55E+00	9,47E-01	9,76E-01	1,31E+00	8,12E-04	1,71E+00	2,13E-03	9,24E-01	2,93E+01	6	3
1,28E+01	1,65E+00	9,54E-01	9,79E-01	1,31E+00	6,92E-04	1,72E+00	1,81E-03	9,75E-01	2,79E+01	6	3
1,28E+01	1,75E+00	9,61E-01	9,82E-01	1,31E+00	5,94E-04	1,72E+00	1,56E-03	1,02E+00	2,66E+01	6	3
1,28E+01	1,85E+00	9,68E-01	9,84E-01	1,31E+00	5,14E-04	1,73E+00	1,35E-03	1,08E+00	2,54E+01	6	3
1,28E+01	1,95E+00	9,74E-01	9,86E-01	1,32E+00	4,48E-04	1,73E+00	1,18E-03	1,13E+00	2,43E+01	6	3
1,28E+01	2,05E+00	9,79E-01	9,88E-01	1,32E+00	3,92E-04	1,73E+00	1,03E-03	1,17E+00	2,34E+01	6	3
1,28E+01	2,15E+00	9,84E-01	9,89E-01	1,32E+00	3,46E-04	1,74E+00	9,11E-04	1,22E+00	2,24E+01	6	3
1,28E+01	2,25E+00	9,89E-01	9,90E-01	1,32E+00	3,06E-04	1,74E+00	8,08E-04	1,28E+00	2,16E+01	6	3
1,28E+01	2,35E+00	9,93E-01	9,92E-01	1,32E+00	2,73E-04	1,74E+00	7,20E-04	1,33E+00	2,08E+01	6	3

Çizelge 3.1.10. AlGaAs malzeme için Dalga Kılavuzu program çıktıları

# 3.2.1 InGaAs/InGaAlAs/InP malzeme için Verim programı ile yapılan hesaplamalar

Tek kuantum kuyulu, iki ayrılmış hapisli çift tabakalı ve iki kaplama tabakalı bir InGaAs/InGaAlAs/InP malzeme için simülasyon Şekil 3.2.1' deki gibidir.



Şekil 3.2.1. Tek kuantum kuyulu yapı için enerji bant diyagramı

Verim programı ile hesaplama yaparken yapılacak ilk işlem, malzeme bileşenlerini ve her bir tabakanın bant kenarlarının enerjilerini hesaplamaktır<sup>(192)</sup>. Bunun için ilk önce ışıma dalga boyunun, QW-SCH zorunun, kalınlığının ve kaplama tabakalarının bilinmesi gerekir. Bu parametreler programa girildikten sonra program iki tane output (programdan çıkış) dosyası oluşturur. Bunlar malzeme bileşenlerini, iletim bant kenarı enerjilerini, değerlik bant kenarı enerjilerini ihtiva eden cbanteg.dat ve vbanteg.dat dosyalarıdır. Programa girilen input (programa giriş) değerleri Çizelge 3.2.1 ve Çizelge 3.2.2' deki gibidir.

Tabaka	λum	Zor	Kalınlık(Å)
$QW (Ga_xAl_yIn_{1-x-y}As)$	1.50	-0.012	70
SCH ( $Ga_xAl_yIn_{1-x-y}As$ )	1.20		60
Kaplama ( $Ga_xAl_yIn_{1-x-y}As$ )	0.88		100

Çizelge 3.2.1. Verim programı için programa giriş parametre değerleri

**Çizelge 3.2.2.** Verim programı için kullanılan malzeme bileşenleri ve denklemler

Malzeme	InGaAs/InGaAlAs
Malzeme	AlyGaxIn(1-x-y)As
bileşenleri	
Giriş	QW' in çoğunluk malzemesinin dalga boyu, QW' in iletim ve
Parametreleri	değerlik bandının engel ve kaplama, kalınlık değerleri
lşıma dalga	1.3um, 1.55um, 1.6um
boyu	
Ekran çıktısı	QW boşluk bandı
Dalga boyu	$E_{g}(x, y) = (1 - x - y)E_{g}(InAs) + yE_{g}(AlAs) + xE_{g}(GaAs)$
ile x	a(x, y) = (1 - x - y)a(InAs) + ya(AlAs) + xa(GaAs)
hesaplama	
denklem	Burada :
	,
	$E_{g}(InAs) = 0.354E_{g}(AlAs) = 3.03E_{g}(GaAs) = 1.424300Kde$
	$E_g(InAs) = 0.42E_g(AlAs) = 3.13E_g(GaAs) = 1.5190Kde$
	a(InAs) = 6.0584 $a(AlAs) = 5.6600$ $a(GaAs) = 5.6533$

Farklı malzeme sistemleri için, dalga boyu farklı değerler alır. QW dalga boyu en büyük dalga boyuna sahiptir. Daha sonra engel ve kaplama dalga boyları gelir. QW dalga direkt olarak ışıma dalga boyu ile ilgilidir. Programa giriş dalga boyu boşluk enerji bandındaki çoğunluk malzemesi ile uyumlu olmalıdır. Dalga boyu 1.24/boşluk bandı enerjisinden elde edilebilir.

Verim programı için son basamak ise simülasyon basamağıdır. Daha önce hesaplanan malzeme bileşenleri, enerji seviyeleri, malzeme kaybı, auger sabiti v.b parametreler ile program eşik akımı, eşik akım yoğunluğu, verimin eğimi, optik kazanç ve mod kazancını foton enerjisinin ve dalga boyunun bir fonksiyonu olarak hesaplar.

Verim programı ile InGaAlAs malzeme için, cbanteg.dat ve vbanteg.dat dosyaları ile elde edilen verilerden kenar iletim bandı, kenar değerlik bandı ve tabaka kalınlıkları verilerinin, Şekil 3.1.2 ve Şekil 3.1.3' den de görülebileceği gibi birbirleri ile hemen hemen uyum içinde olduğu anlaşılmaktadır.

**Çizelge 3.2.3.** Tasarlanabilecek kuantum lazeri için InGaAlAs malzeme için elde edilen karakteristik iletim bandı kenar enerjisi ve tabaka kalınlığı değerleri

Tabaka	InGaAlAs(Engel)	InGaAs	İletim bandı	
Kalınlığı		(QW)	kenar enerjisi	
1,00E+02	-3,39E-02	-0,0751603	0,2271455	Kaplama tabakası
5,00E+01	2,05E-01	0,4470206	0,0806	SCH tabaka
6,00E+01	1,01E-01	0,5801419	0,0467873	Kuantum kuyusu
5,00E+01	2,05E-01	0,4470206	0,0806	SCH tabaka
1,00E+02	-3,39E-02	-0,0751603	0,2271455	Kuantum kuyusu



Şekil 3.2.2. InGaAlAs malzeme için tabaka kalınlığı ve iletim bandı enerji değerleri

**Çizelge 3.2.4.** Tasarlanabilecek kuantum lazeri için InGaAIAs malzeme için elde edilen karakteristik değerlik bandı kenar enerjisi ve tabaka kalınlığı değerleri

Tabaka	InGaAlAs(Engel)	InGaAs	Değerlik bandı	
Kalınlığı		(QW)	kenar enerjisi	
1,00E+02	-3,39E-02	-0,0751603	-0,3552788	Kaplama tabakası
5,00E+01	2,05E-01	0,4470206	-0,1260667	SCH tabaka
6,00E+01	1,01E-01	0,5801419	-0,0233937	Kuantum kuyusu
5,00E+01	2,05E-01	0,4470206	-0,1260667	SCH tabaka
1,00E+02	-3,39E-02	-0,0751603	-0,3552788	Kuantum kuyusu



Şekil 3.2.3. InGaAlAs malzeme için tabaka kalınlığı ve değerlik bandı enerji değerleri

QW  $\left(\Delta E_{_{gap}}\right)$  in boşluk bandı ve engel boşluk bandı arasındaki fark

sırasıyla iletim ve değerlik ( $\Delta E_c..ve..\Delta E_v$ ) bantlarına bölünür.  $\Delta E_c/\Delta E_v$  oranı bant-offset oranı olarak adlandırılır

InGaAlAs malzeme için;

$$\frac{\Delta E_c}{\Delta E_v} = \frac{-0.66158}{-2.30995} = 0.2864$$

N-Taşıyıcı	Fermi-N	P-Taşıyıcı	Fermi-P	
Sayısı	Enerjisi	Sayısı	Enerjisi	
1,00E+17	9,36E-02	1,00E+17	-8,83E-02	
1,20E+17	9,88E-02	1,20E+17	-8,36E-02	
1,40E+17	1,03E-01	1,40E+17	-7,96E-02	
1,59E+17	1,07E-01	1,59E+17	-7,61E-02	
1,79E+17	1,11E-01	1,79E+17	-7,31E-02	
1,99E+17	1,14E-01	1,99E+17	-7,03E-02	
2,19E+17	1,17E-01	2,19E+17	-6,78E-02	
2,39E+17	1,20E-01	2,39E+17	-6,55E-02	
2,58E+17	1,22E-01	2,58E+17	-6,34E-02	
2,78E+17	1,25E-01	2,78E+17	-6,14E-02	
2,98E+17	1,27E-01	2,98E+17	-5,96E-02	
3,18E+17	1,29E-01	3,18E+17	-5,79E-02	
3,38E+17	1,31E-01	3,38E+17	-5,63E-02	
3,57E+17	1,33E-01	3,57E+17	-5,48E-02	
3,77E+17	1,35E-01	3,77E+17	-5,33E-02	
3,97E+17	1,37E-01	3,97E+17	-5,19E-02	
4,17E+17	1,39E-01	4,17E+17	-5,06E-02	
4,37E+17	1,41E-01	4,37E+17	-4,94E-02	
4,56E+17	1,43E-01	4,56E+17	-4,82E-02	
4,76E+17	1,44E-01	4,76E+17	-4,70E-02	
4,96E+17	1,46E-01	4,96E+17	-4,59E-02	
5,16E+17	1,48E-01	5,16E+17	-4,48E-02	
5,36E+17	1,49E-01	5,36E+17	-4,38E-02	
5,55E+17	1,51E-01	5,55E+17	-4,28E-02	
5,75E+17	1,52E-01	5,75E+17	-4,18E-02	
5,95E+17	1,54E-01	5,95E+17	-4,09E-02	
6,15E+17	1,55E-01	6,15E+17	-4,00E-02	
6,35E+17	1,57E-01	6,35E+17	-3,91E-02	
6,54E+17	1,58E-01	6,54E+17	-3,82E-02	
6,74E+17	1,59E-01	6,74E+17	-3,74E-02	

Çizelge 3.2.5. n ve p tipi taşıyıcılar ve Fermi enerjileri



Şekil 3.2.4. Fermi enerji düzeyleri ve n taşıyıcı değerleri arasındaki ilişkisi



Şekil 3.2.5. Fermi enerji düzeyleri ile p taşıyıcılar arasındaki ilişki

Verim programı ile elde edilen verilerden; İletim ve değerlik bandı, ağır ve hafif değerlik bantları SCH yapıları ve öz değer fonksiyonu arasındaki bağlantıyı açıklayan, Türevsel ve pik malzeme verimi ile pik malzeme verimi ve taşıyıcı yoğunluğu ilişkisini açıklayan, pik malzeme ve mod verimi ile akım yoğunluğu arasındaki bağlantıyı gösteren, sızıntı akımı' nın taşıyıcı yoğunluğu' na bağlılığını gösteren, taşıyıcı sayısı ve kırılma indisi değişimi ilişkisini gösteren, güç-akım bağlantısını açıklayan, frekans-akım yoğunluğu arasındaki bağlantıyı gösteren, işıma dalga boyu ve malzeme-mod verimi ilişkisini gösteren ve foton enerjisi ile mod-malzeme ilişkisini açıklayan grafikler aşağıda çizilmiştir.



Şekil 3.2.6. Konum ve öz değer fonksiyonu iletim bandı ilişkisi



Şekil 3.2.7. Ağır değerlik bandı için SCH yapı ve öz değer fonksiyonu ilişkisi



Şekil 3.2.8. Hafif değerlik bandı için SCH yapı ve öz değer fonksiyonu ilişkisi



Şekil 3.2.9. Türevsel verim (cm<sup>2</sup>) ve taşıyıcı yoğunluğu\*(E+18) ilişkisi



Şekil 3.2.10. Pik malzeme verimi (1/cm) ve taşıyıcı yoğunluğu\*(E+18) ilişkisi



Şekil 3.2.11. Pik malzeme verimi ve akım yoğunluğu değişimi

## **Çizelge 3.2.6.** İletim ve değerlik bantları ağır ve hafif bantları öz değer fonksiyonları ile bant offset değişimleri

Konum	İletim bandı Öz değer fonksiy on değeri- 1	İletim bandı Öz değer fonksiyon değeri-2	Ağır Değerlik bandı öz değer fonksiyonu-1	Ağır Değerlik bandı öz değer fonksiyonu-2	Bant off set değerleri	Hafif Değerlik bandı öz değer fonksiyonu-1	Hafif Değerlik bandı öz değer fonksiyonu-2
-51	0,009	0,0267	2,3E-06	1,89E-05	-0,35528	6,23E-03	0,0223
-49	0,012	0,0323	5,7E-06	4,48E-05	-0,35528	8,81E-03	0,0296
-47	0,014	0,0391	1,5E-05	0,000106	-0,35528	1,25E-02	0,0394
-45	0,018	0,0473	3,7E-05	0,000253	-0,35528	1,76E-02	0,0523
-43	0,023	0,0572	9,4E-05	0,0006	-0,35528	2,49E-02	0,0695
-41	0,028	0,0692	0,00024	0,00142	-0,35528	3,52E-02	0,0924
-41	0,028	0,0692	0,00024	0,00142	-0,12607	3,52E-02	0,0924
-38,5	0,036	0,0844	0,00047	0,00257	-0,12607	4,24E-02	0,106
-35,9	0,044	0,0981	0,00085	0,00423	-0,12607	4,99E-02	0,118
-33,3	0,053	0,11	0,00151	0,00673	-0,12607	5,76E-02	0,127
-30,8	0,061	0,12	0,00266	0,0106	-0,12607	6,58E-02	0,133
-28,2	0,07	0,127	0,0047	0,0165	-0,12607	7,44E-02	0,137
-25,6	0,079	0,133	0,00827	0,0257	-0,12607	8,35E-02	0,137
-23,1	0,088	0,135	0,01458	0,04	-0,12607	9,32E-02	0,134
-20,5	0,098	0,136	0,02568	0,0622	-0,12607	1,04E-01	0,128
-17,9	0,109	0,133	0,04524	0,0967	-0,12607	1,14E-01	0,119
-15,4	0,12	0,129	0,0797	0,15	-0,12607	1,26E-01	0,108
-15,4	0,12	0,129	0,0797	0,15	-0,02339	1,26E-01	0,108
-12,3	0,136	0,115	0,12689	0,205	-0,02339	1,37E-01	0,0933
-9,23	0,149	0,0939	0,16676	0,214	-0,02339	1,45E-01	0,0742
-6,15	0,158	0,0663	0,197	0,176	-0,02339	1,51E-01	0,0516
-3,08	0,164	0,0343	0,21587	0,0986	-0,02339	1,55E-01	0,0264







Şekil 3.2.13. Taşıyıcı sayısı ve kırılma indisi değişimi

Eğimin verimi, L-I eğrisinden elde edilebilir.  $\Delta P/\Delta I$  ile gösterilir. InGaAlAs malzeme için;

 $\frac{\Delta P}{\Delta I} = \frac{20}{113 - 21} = 0.2173 = 21.73...\%$ olarak bulunmuştur.



Şekil 3.2.14. Güç ve Akım İlişkisi



Şekil 3.2.15. Dinlenme titreşim frekansı ve akım yoğunluğu ilişkisi



Şekil 3.2.16. Kıvrımsal mod verimi



Şekil 3.2.17. Kıvrımsal optik verimi



Şekil 3.2.18. Mod verimi (1/cm) ve foton enerjisi (eV) değişimi



Şekil 3.2.19. Malzeme verimi (1/cm) ve foton enerjisi (eV) değişimi

Verim programının yukarıdaki verilerine göre InGaAs/InGaAlAs malzeme için elde edilen karakteristik değerler Çizelge 3.2.7' de gösterilmiştir. Bu değerler kuantum lazer tasarımı için kullanılır.

**Çizelge 3.2.7.** Verim programını InGaAs/InGaAlAs malzeme ile tasarlanmış kuantum lazerin karakteristik özellikleri

Uygun QWs sayısı	5
QWs sayısı	1
Verim eğimi (%)	21.84
$J_{+}$ $(A/cm^2)$	381.42 1.kontrol
	213.82 2.kontrol
$I_{th}(mA)$	8.58 1.kontrol
	4.81 2.kontrol
Çalışma sıcaklığında dalga	1.15 um
boyunun pik değeri (um)	1.19 um
Pik malzeme verimi (1/cm)	1.6 /cm² yük yoğunluğu için
	200 /cm
k faktörü	0.16505 ns
Maksimum frekans	53.8361 GHz

### 3.2.2. InGaAs/InGaAlAs/InP malzeme için Dalga Kılavuzu programı ile

#### yapılan hesaplamalar

**Çizelge 3.2.8.** InGaAlAs malzeme için Dalga Kılavuzu programı ile elde edilen parametre değerler çizelgesi

Malzeme	Durum	Yapı	Tabaka	Çıkış	GAMOUT	LOOPX
	parametresi	Dalga	Parametresi	Parametesi	Parametresi	Parametr
	QZMR	Boyu		QZRO	GAMOUT	esi
		(um)			LAYGAM	
InGaAlAs	12.8	1.50	3.19	1	2	2
InGaAlAs	9.8	1.20	3.37	0.8	4	2
InGaAlAs	15.0	1.28	3.48	1	1	3
InGaAlAs	12.0	0.88	3.23	2	2	4
InGaAlAs	10.08	0.82	3.16	1	2	2
InGaAlAs	9.96	1.30	3.23	2	4	5



Şekil.3.2.20. QZMR(ortalama kırılma indisinin karesi) ve dalga boyu-tabaka parametresi ilişkisi



**Şekil 3.2.21.** QZMR(ortalama kırılma indisinin karesi)-PHM (faz integrali) grafiği



**Şekil 3.2.22.** THETA(uzak alan  $\Theta$  açısı)-FFIELD(kırılma indisinin gerçek kısmı) grafiği



**Şekil 3.2.23.** FWHPF(uzak alandan sapma açısı) ve FWHPN(yakın alandan sapma açısı) değerleri değişimi

**Çizelge 3.2.9.** InGaAlAs malzeme için Dalga Kılavuzu programı ile elde edilen bazı program çıktıları

QZMR	NREAL 2	PHM	GAMMA 2	GAMMA REA	GAMMA İ
1,280000E	1,079076E	1,507434E	6,17E-03	-7,36E-03	1,63E-03
1,280000E	1,179076E	1,017773E	1,07E-03	-5,30E-04	7,31E-04
1,280000E	1,279076E	1,020361E	5,45E-03	4,98E-03	4,67E-03
1,280000E	1,379076E	1,021304E	1,31E-02	2,04E-02	1,52E-02
1,280000E	1,479076E	1,021962E	2,38E-02	4,42E-02	3,33E-02
1,280000E	1,579076E	1,022644E	3,66E-02	7,34E-02	5,64E-02
1,280000E	1,679076E	1,023494E	5,00E-02	1,04E-01	7,92E-02
1,280000E	1,779076E	1,024616E	6,24E-02	1,32E-01	9,63E-02
1,280000E	1,879076E	1,026102E	7,21E-02	1,52E-01	1,04E-01
1,280000E	1,979076E	1,028057E	7,76E-02	1,62E-01	9,97E-02
1,280000E	2,079076E	1,030604E	7,79E-02	1,58E-01	8,53E-02
1,280000E	2,179076E	1,033892E	7,28E-02	1,41E-01	6,28E-02
1,280000E	2,279076E	1,038089E	6,29E-02	1,15E-01	3,59E-02
1,280000E	2,379076E	1,043378E	4,97E-02	8,59E-02	9,74E-03
1,280000E	2,479076E	1,049930E	3,56E-02	5,86E-02	-9,95E-03
1,280000E	2,579076E	1,057871E	2,30E-02	3,69E-02	-1,93E-02
1,280000E	2,679076E	1,067249E	1,33E-02	2,28E-02	-1,95E-02
1,280000E	2,779076E	1,078029E	6,97E-03	1,13E-02	-1,15E-02
1,280000E	2,879076E	1,094546E	0,000000E	1,13E-02	-1,15E-02
1,280000E	2,979076E	1,083934E	0,00000E	1,13E-02	-1,15E-02
1,280000E	3,079076E	1,161899E	0,000000E	1,13E-02	-1,15E-02

QZMR değeri, minimum kırılma indisinin karesi ( $n_{\min}^2$ ) ile maksimum kırılma indisinin karesi  $n_{\max}^2$  arasında değer almalıdır. Buna göre QZMR değeri,  $n_{\min}^2$  değeri 9.8 den 15.2  $n_{\max}^2$  değerine kadar bir çevrim yapar. QZMR çevriminden sonra Çizelge 3.2.9' deki sonuçlar elde edilir. TE modunun QZMR pik değerine ulaşabilmek için PHM<sup> $\langle$ </sup> 1.0, KM=6 ve IT=3 olmalıdır. Bu kriterlere göre,TE modu için QZMR değeri 12.8 dir.

FWHPF(uzak alandan sapma açısı) ve FWHPN(yakın alandan sapma açısı) değerleri değişimi grafiği ile uzak alandan sapma açısının dış kaplama tabakasının kalınlığındaki artış ile arttığı, *Γ(*hapis faktörü) değerinin belli bir değere kadar artarak sabit kaldığı ve kayıp değerinin dış kaplama tabakasındaki artış ile azaldığı gözlenmiştir.

# 3.3.1. InGaAs/InGaAsP/InP malzeme için Verim programı ile yapılan hesaplamalar

Tek kuantum kuyulu, iki ayrılmış hapisli çift tabakalı ve iki kaplama tabakalı bir InGaAs/InGaAsP/InP malzeme için simülasyon Şekil 3.3.1' deki gibidir.



Şekil 3.3.1. Tek kuantum kuyulu yapı için enerji bant diyagramı

Verim programı ile hesaplama yaparken yapılacak ilk işlem, malzeme bileşenlerini her bir tabakanın bant kenarlarının enerjilerini ve hesaplamaktır<sup>(192)</sup>. Bunun için ilk önce ışıma dalga boyunun, QW-SCH zorunun, kalınlığının ve kaplama tabakalarının bilinmesi gerekir. Bu parametreler programa girildikten sonra program iki tane programdan çıkış dosyası oluşturur. Bunlar malzeme bileşenlerini, iletim bant kenarı enerjilerini, değerlik bant kenarı enerjilerini ihtiva eden cbanteg.dat ve vbanteg.dat dosyalarıdır. Programa girilen programa giriş değerleri Çizelge 3.3.1 ve Çizelge 3.3.2' deki gibidir.

Çizelge	3.3.1.	Verim	programı içi	in programa	giriş	parametre değerler	i
· · · ·			1 0 3		<u> </u>		

Tabaka	λum	Zor	Kalınlık (Å)
QW (InGaAs)	1.52	0.004	90
SCH $(In_{1-x}Ga_xAs_yP_{1-y})$	1.28		70
Kaplama (InP)	0.98		500

**Çizelge 3.3.2.** Verim programı için kullanılan malzeme bileşenleri ve denklemler

Malzeme	InGaAs/InGaAsP/InP (Zemin: InP)
Malzeme	In1-xGaxAs/ In1-xGaxAsyP1-y
bileşenleri	
Giriş	QW' in çoğunluk malzemesinin dalga boyu, QW' in iletim
Parametreleri	ve değerlik bandının engel ve kaplama, kalınlık değerleri
lşıma dalga	1.2μm -1.7um
boyu	
Ekran çıktısı	QW boşluk bandı

Dalga boyu ile x hesaplama denklem;

InGaAs malzeme için:

 $E_{g}(\Gamma) = 0.36 + 0.505x + 0.555x^{2}(eV)......300...K...de$ 

$$\dots = 0.324 + 0.7x + 0.4x^{2}(eV) \dots 300..K.$$

$$\dots = 0.422 + 0.7x + 0.4x^{2} (eV) \dots 2 \dots K \dots de$$

InGaAsP malzeme için:

$$E_g(x, y) = 1.35 + 0.668x - 1.068y + 0.758x^2 + 0.078y^2 - 0.069xy - 0.032x^2y + 0.03xy^2 (eV)$$

$$a(x, y) = 5.8688 - 0.4176x + 0.1896y + 0.0125xy$$
 (Å)

InP ile eşlenildiğinde;

$$x = \frac{0.1894\,y}{0.4184 - 0.013\,y}$$

Farklı malzeme sistemleri için, dalga boyu farklı değerler alır. QW dalga boyu en büyük dalga boyuna sahiptir. Daha sonra engel ve kaplama

dalga boyları gelir. QW dalga direkt olarak ışıma dalga boyu ile ilgilidir. Programa giriş dalga boyu boşluk enerji bandındaki çoğunluk malzemesi ile uyumlu olmalıdır. Dalga boyu 1.24/boşluk bandı enerjisinden elde edilebilir.

Verim programı için son basamak ise simülasyon basamağıdır. Daha önce hesaplanan malzeme bileşenleri, enerji seviyeleri, malzeme kaybı, auger sabiti v.b parametreler ile program eşik akımı, eşik akım yoğunluğu, verimin eğimi, optik kazanç ve mod kazancını foton enerjisinin ve dalga boyunun bir fonksiyonu olarak hesaplar.

Verim programı ile InGaAsP malzeme için, cbanteg.dat ve vbanteg.dat dosyaları ile elde edilen verilerden kenar iletim bandı, kenar değerlik bandı ve tabaka kalınlıkları verilerinin, Şekil 3.3.2 ve Şekil 3.3.3' den de görülebileceği gibi birbirleri ile hemen hemen uyum içinde olduğu anlaşılmaktadır.

Enerji Eigenvalue Değerleri	1,2,3,4,5. Tabakaların Hapis	1,2,3,4,5. Tabakaların Hapis
	Faktörleri	Faktörleri
-0.231097188243E+00	0.55345182E-04	0.53470996E-02
-0.191369790031E+00	0.59643161E-01	0.28562334E+00
-0.179149998702E+00	0.88060299E+00	0.41805912E+00
-0.147261863238E+00	0.59643161E-01	0.28562334E+00
-0.649955081950E-01	0.55345182E-04	0.53470996E-02

Çizelge	3.3.3.	Verim	prog	Iramından	l elde	edilen	enerji	ha	pis	faktö	rü (	değ	erle	eri
												<u> </u>		



Şekil 3.3.2. InGaAsP malzeme için enerji öz değer ve hapis faktörü değerleri ilişkisi

**Çizelge 3.3.4.** Tasarlanabilecek kuantum lazeri için InGaAsP malzeme için elde edilen karakteristik değerler

Tabaka Kalınlığı	Malzeme (AsP)	Kenar İletim	Bandı Enerji	
_		Değerleri	-	
0.1000000E+03	0.50731155E-01	0.1116804	0.1753115	Kaplama Tabakası
0.5000000E+02	0.25335652E+00	0.5501187	0.0596546	SCH Tabakası
0.6000000E+02	0.10208711E+00	0.5923067	0.0480322	Kuantum Kuyusu
0.50000000E+02	0.25335652E+00	0.5501187	0.0596546	SCH Tabaka
0.1000000E+03	0.50731155E-01	0.1116804	0.1753115	Kaplama Tabakası



Şekil 3.3.3.InGaAsP malzeme için tabaka kalınlığı ve iletim bandı enerji değerleri

	Tabaka Kalınlığı	Malzeme (AsP)	Kenar Değer	lik	
	-	· · ·	Bandı Enerji	Değerleri	
	0.1000000E+03	0.50731155E-01	0.1116804	-0.2742052	Kaplama tabakası
	0.5000000E+02	0.25335652E+00	0.5501187	-0.0933059	SCH tabakası
	0.6000000E+02	0.10208711E+00	0.5923067	-0.0240161	Kuantum Kuyusu
	0.5000000E+02	0.25335652E+00	0.5501187	-0.0933059	SCH tabaka
ſ	0.1000000E+03	0.50731155E-01	0.1116804	-0.2742052	Kaplama tabakasi

**Çizelge 3.3.5.** Tasarlanabilecek kuantum lazeri için InGaAsP malzeme için elde edilen karakteristik değerler

QW  $(\Delta E_{gap})$  in boşluk bandı ve engel boşluk bandı arasındaki fark sırasıyla iletim ve değerlik  $(\Delta E_c..ve..\Delta E_v)$  bantlarına bölünür.  $\Delta E_c/\Delta E_v$  oranı bant-offset oranı olarak adlandırılır

InGaAlAs malzeme için;

 $\frac{\Delta E_c}{\Delta E_v} = \frac{-1.3979}{-2.2890} = 0.61$ 



**Şekil 3.3.4.** InGaAsP malzeme için tabaka kalınlığı ve değerlik bandı enerji değerleri arasındaki ilişki

**Çizelge 3.3.6.** InGaAsP malzeme için elde edilen öz değer fonksiyonu ve bant offset enerji değerleri

Normalleştirilmiş Genişlik	Öz değer Fonksiyonunun Genişliği (au)	Offset bant enerjileri
0.5101512028E+02	0.1496959865E-01	0.3567676540E-01
-0.4901512028E+02	0.1802271540E-01	0.4163570963E-01
-0.4701512028E+02	0.2169852899E-01	0.4858995193E-01
-0.4501512028E+02	0.2612404124E-01	0.5670573289E-01
-0.4301512028E+02	0.3145215656E-01	0.6617705956E-01
-0.4101512028E+02	0.3786696487E-01	0.7723034318E-01
-0.4101512028E+02	0.3786696487E-01	0.7723034318E-01
-0.3845167527E+02	0.4704254157E-01	0.9205378115E-01
-0.3588823025E+02	0.5610227973E-01	0.1050128698E+00
-0.3332478523E+02	0.6502387047E-01	0.1158451511E+00



Şekil 3.3.5. InGaAsP malzeme için normalleştirilmiş genişlik ve bant offset enerji değerleri değişimi



Şekil 3.3.6. Fermi enerji düzeyleri ve n taşıyıcı değerleri arasındaki ilişki

Çizelge 3.3.7.	InGaAsP	malzeme	n	ve	р	taşıyıcılar	için	elde	edilen	Fermi
enerjisi değerle	ri									

N-TAŞIYICI SAYISI	FERMI-N ENERJISI	FERMI-P ENERJİSİ
1,00E+17	1,00E-01	-8,23E-02
1,20E+17	1,06E-01	-7,76E-02
1,40E+17	1,10E-01	-7,35E-02
1,59E+17	1,14E-01	-7,01E-02
1,79E+17	1,18E-01	-6,70E-02
1,99E+17	1,21E-01	-6,42E-02
2,19E+17	1,24E-01	-6,17E-02
2,39E+17	1,27E-01	-5,94E-02
2,58E+17	1,30E-01	-5,72E-02
2,78E+17	1,33E-01	-5,53E-02
2,98E+17	1,35E-01	-5,34E-02
3,18E+17	1,38E-01	-5,17E-02
3,38E+17	1,40E-01	-5,01E-02
3,57E+17	1,42E-01	-4,85E-02
3,77E+17	1,44E-01	-4,70E-02
3,97E+17	1,46E-01	-4,56E-02



Şekil 3.3.7. Fermi enerji düzeylerinin n ve p tipi taşıyıcılar ile değişiminin karşılaştırılması







Şekil 3.3.9. Türevsel verim ve taşıyıcı yoğunluğu değişimi

Eğimin verimi, L-I eğrisinden elde edilebilir.  $\Delta P/\Delta I$  ile gösterilir. InGaAsP malzeme için;  $\frac{\Delta P}{\Delta I} = \frac{60}{283} = 0.2120 = 21.20...\%$ 

olarak bulunmuştur.



Şekil 3.3.10. Güç-Akım ilişkisi

Verim programı ile elde edilen verilerden; İletim ve değerlik bandı, ağır ve hafif değerlik bantları SCH yapıları ve öz değer fonksiyonu arasındaki bağlantıyı açıklayan, Türevsel ve pik malzeme verimi ile pik malzeme verimi ve taşıyıcı yoğunluğu ilişkisini açıklayan, pik malzeme ve mod verimi ile akım yoğunluğu arasındaki bağlantıyı gösteren, sızıntı akımı' nın taşıyıcı yoğunluğu' na bağlılığını gösteren, taşıyıcı sayısı ve kırılma indisi değişimi ilişkisini gösteren, güç-akım bağlantısını açıklayan, frekans-akım yoğunluğu arasındaki bağlantıyı gösteren, işıma dalga boyu ve malzeme-mod verimi ilişkisini gösteren ve foton enerjisi ile mod-malzeme ilişkisini açıklayan grafikler aşağıda çizilmiştir.



Şekil 3.3.11. Konum ve İletim bandı öz değer fonksiyon değeri-1-2 değişimi



Şekil 3.3.12. Konum ve Ağır Değerlik bandı öz değer fonksiyonu değerleri değişimi-Bant offset değerleri değişimi



Şekil 3.3.13. Konum ve Hafif Değerlik bandı öz değer fonksiyonu-1-2-bant off set değerleri değişimi



Şekil 3.3.14. Türevsel verim (cm<sup>2</sup>)



Şekil 3.3.15. Pik malzeme verimi (1/cm) ve akım yoğunluğu (A/cm<sup>2</sup>) değişimi



Şekil 3.3.16. Pik malzeme verimi (1/cm) ve Akım yoğunluğu (A/cm<sup>2</sup>)

Mod verimi; Kuantum kuyularındaki elektron öz değer-örtü fonksiyonu ve optik mod arasında daima olan üst üste gelmeyi hesaplayan ayarlanmış malzeme verimidir.

Mod verimi=Malzeme verimi x Hapis faktörü

Mod verimi verim katsayısı ve verim hapis faktörü ile açıklanır.



Şekil 3.3.17. Pik mod verimi (1/cm) ve Akım yoğunluğu (A/cm<sup>2</sup>)



Şekil 3.3.18. Taşıyıcı konsantrasyonu (1/cm<sup>3</sup>) ve sızıntı akımı (A/cm<sup>2</sup>)



Şekil 3.3.19. Akım yoğunluğu ve taşıyıcı yoğunluğu değişimi



Şekil 3.3.20. Malzeme verimi (1/cm) ve ışıma dalga boyu (µm) değişimi



Şekil 3.3.21. Mod verimi (1/cm) ve ışıma dalga boyu (um)



Şekil 3.3.22. Malzeme verimi /1/cm) ve Foton enerjisi (eV)



Şekil 3.3.23. Mod verimi (1/cm) ve Foton enerjisi (eV)

Verim programı' nın yukarıdaki verilerine göre göre InGaAsP malzeme için elde edilen karakteristik değerler Çizelge 3.3.8' de gösterilmiştir. Bu değerler kuantum lazer tasarımı için kullanılır.

**Çizelge 3.3.8.** Tasarlanabilecek kuantum lazeri için InGaAsP malzeme için elde edilen karakteristik değerleri

Uygun QWs sayısı	5
QWs sayısı	1
Verim eğimi (%)	21.88
$J = (A/cm^2)$	418.586 1.kontrol
	278.126 2.kontrol
$I_{\pm}(mA)$	9.41 mA 1.kontrol
	6.25 mA 2.kontrol
Çalışma sıcaklığında $\lambda$ at pik değeri	1.53 um
(um)	
Pik malzeme verimi (1/cm)	0.166416D+19 1/cm <sup>3</sup> yük yoğunluğu için
	28.0530 1/cm
k faktörü	0.16534 ns
Maksimum frekans	53.7421 GHz

### 3.3.2. InGaAs/InGaAsP/InP malzeme için Dalga Kılavuzu programı

#### ile yapılan hesaplamalar

**Çizelge 3.3.9.** InGaAsP malzeme için Dalga Kılavuzu programı ile elde edilen parametre değerler çizelgesi

Malzeme	Durum	Yapı	Tabaka	Çıkış	GAMOUT	LOOPX
	parametresi	Dalga	Parametresi	Parametesi	Parametresi	Parametr
	QZMR	Boyu		QZRO	GAMOUT	esi
		(um)			LAYGAM	
InGaAsP	12.80	1.52	3.19	1	2	2
InGaAsP	12.20	10.00	3.40	2	6	8
InGaAsP	10.33	1.57	3.37	3	2	2
InGaAsP	12.11	1.48	3.11	1.34	2	9
InGaAsP	13.10	1.58	3.80	1	2	14
InGaAsP	10.00	1.52	3.00	2	2	2



**Şekil.3.3.24.** QZMR(ortalama kırılma indisi) ve dalga boyu-tabaka parametresi ilişkisi







**Şekil 3.3.26.** THETA(uzak alan Ə açısı)-FFIELD(kırılma indisinin gerçek kısmı) grafiği

QZMR değeri, minimum kırılma indisinin karesi ( $n_{\min}^2$ ) ile maksimum kırılma indisinin karesi  $n_{\max}^2$  arasında değer almalıdır. Buna göre QZMR değeri,  $n_{\min}^2$  değeri 10.00 den 15.80  $n_{\max}^2$  değerine kadar bir çevrim yapar. QZMR çevriminden sonra Çizelge (3.3.10)' daki sonuçlar elde edilir. TE modunun QZMR pik değerine ulaşabilmek için PHM<sup> $\langle$ </sup> 1.0, KM=6 ve IT=3 olmalıdır. Bu kriterlere göre, TE modu için QZMR değeri 12.26 dir.

<u>QZMR</u>	TL	PHM	GAMMA	GAMMA Re	GAMMA Ima	WZR	WZI	QZR
1,229000E	8,000000E	5,634166E	1,21E-04	-8,01E-05	8,06E-05	3,413910E	1,269723E	1,004258E
1,229000E	8,100000E	5,634167E	2,72E-04	-1,45E-04	2,03E-04	3,413907E	1,269722E	1,004257E
1,229000E	8,200000E	5,634178E	1,85E-04	-1,03E-04	1,48E-04	3,413900E	1,269722E	1,004252E
1,229000E	8,300000E	5,634243E	0,000000E - 1,	025220E-04 1,	478890E-04 3,4	13879E 1,	269734E 1,0	04234E 8,
1,229000E	8,400000E	5,634148E	1,29E-04	-8,83E-05	8,88E-05	3,413844E	1,269687E	1,004223E
1,229000E	8,500000E	5,633435E	0,000000E - 8,	832805E-05 8,	879013E-05 3,4	14147E 1,	269591E 1,0	04454E 8,
1,229000E	8,600000E	5,669736E	1,86E-04	-1,11E-04	4,93E-05	3,420233E	1,284333E	1,004848E
1,229000E	8,700000E	5,664800E	1,63E-04	-8,57E-05	8,79E-05	3,420678E	1,282908E	1,005518E
1,229000E	8,800000E	5,664803E	2,47E-04	-1,40E-04	1,44E-04	3,420678E	1,282909E	1,005518E
1,229000E	8,900000E	5,662983E	1,64E-04	-8,71E-05	8,98E-05	3,421066E	1,282486E	1,005892E
1,229000E	9,000000E	5,663537E	0,000000E - 8,	712877E-05 8,	980709E-05 3,4	21048E 1,	282661E 1,0	05835E 8,
1,229000E	9,100000E	5,660247E	1,45E-04	-7,71E-05	7,86E-05	3,419157E	1,280715E	1,005040E
1,229000E	9,200000E	5,659218E	0,000000E - 7.	711446E-05 7.	860249E-05 3.4	20693E 1,	281076E 1,0	05999E 8,

Çizelge 3.3.10. InGaAsP malzeme için Dalga Kılavuzu çıktıları
1,229000E	9,300000E	5,657800E	1,79E-04	-1,16E-04	6,06E-05	3,420163E	1,280367E	1,005818E
1,229000E	9,400000E	5,657800E	1,47E-04	-7,95E-05	8,18E-05	3,420166E	1,280368E	1,005819E
1,229000E	9,500000E	5,657823E	0,000000E - 7,	951222E-05 8,	182529E-05 3,4	20176E 1,	280380E 1,0	05823E 8,
1,229000E	9,600000E	5,656603E	1,53E-04	-7,30E-05	1,24E-04	3,421061E	1,280381E	1,006428E
1,229000E	9,700000E	5,656598E	1,57E-04	-9,83E-05	4,93E-05	3,421058E	1,280379E	1,006427E
1,229000E	9,800000E	5,656504E	1,53E-04	-7,31E-05	1,24E-04	3,421068E	1,280352E	1,006441E
1,229000E	9,900000E	5,656544E	0,000000E - 7,	305610E-05 1,	235853E-04 3,4	21064E 1,	280363E 1,0	06435E 8,
1,229000E	1,000000E	5,651890E	1,54E-04	-9,07E-05	9,33E-05	3,419764E	1,278238E	1,006089E
1,229000E	1,010000E	5,652853E	1,44E-04	-8,12E-05	8,35E-05	3,419690E	1,278522E	1,005966E
1,229000E	1,020000E	5,652160E	1,74E-04	-1,17E-04	6,49E-05	3,419763E	1,278326E	1,006066E
1,229000E	1,030000E	5,652163E	1,43E-04	-8,15E-05	8,40E-05	3,419762E	1,278327E	1,006065E
1,229000E	1,040000E	5,652178E	1,43E-04	-8,15E-05	8,40E-05	3,419759E	1,278331E	1,006062E
1,229000E	1,050000E	5,652181E	3,24E-04	-1,38E-04	2,18E-04	3,419759E	1,278331E	1,006062E
1,229000E	1,060000E	5,651891E	1,43E-04	-8,16E-05	8,41E-05	3,419735E	1,278225E	1,006073E
1,229000E	1,070000E	5,651888E	0,000000E - 8,	162646E-05 8,	407319E-05 3,4	19733E 1,	278223E 1,0	06072E 8,

# 3.4.1 InGaAlAs/InGaAlAs/InP malzeme için Verim programı ile yapılan hesaplamalar

Tek kuantum kuyulu, iki ayrılmış hapisli çift tabakalı ve iki kaplama tabakalı bir InGaAlAs/InGaAlAs/InP malzeme için simülasyon Şekil 3.4.1 deki gibidir.



Şekil 3.4.1. Tek kuantum kuyulu yapı için enerji bant diyagramı

VERİM programı ile hesaplama yaparken ile yapılacak işlem, malzeme bileşenlerini ve her bir tabakanın bant kenarlarının enerjilerini hesaplamaktır. Bunun için ilk önce ışıma dalga boyunun, QW-SCH zorunun, kalınlığının ve kaplama tabakalarının bilinmesi gerekir. Bu parametreler programa girildikten sonra program iki tane program çıktıları dosyası oluşturur. Bunlar malzeme bileşenlerini, iletim bant kenarı enerjilerini, değerlik bant kenarı enerjilerini ihtiva eden cbanteg.dat ve vbanteg.dat dosyalarıdır. Programa giriş değerleri Çizelge 3.4.1' deki gibidir.

Tabaka	λum	Zor	Kalınlık (Å)
$QW (Ga_xAl_yIn_{1-x-y}As)$	1.72	-0.02	70
SCH ( $Ga_xAl_yIn_{1-x-y}As$ )	0.98	0.009	60
Kaplama(Ga <sub>x</sub> Al <sub>y</sub> In <sub>1-x-y</sub> As)	0.78		100

**Çizelge 3.4.1.** Verim programı için programa giriş değerleri

**Çizelge 3.4.2.** Verim programı için kullanılan malzeme bileşenleri ve denklemler

	InGaAlAs/InGaAlAs (Zemin: InP)			
Malzeme	AlyGaxIn(1-x-y)As			
bileşenleri				
Giriş Parametreleri	QW' in çoğunluk malzemesinin dalga boyu; QW'			
	in iletim ve değerlik bandının engel ve kaplama,			
	kalınlık değerleri			
lşıma dalga boyu	1.3um, 1.55um, 1.6um			
Ekran çıktısı	QW boşluk bandı			
Dalga boyu ile x hesap	plama denklem;			
$E_g(x, y) = (1 - x - y)H$	$E_g(InAs) + yE_g(AlAs) + xE_g(GaAs)$			
a(x, y) = (1 - x - y)a(x - y	InAs) + $ya(AlAs)$ + $xa(GaAs)$			
Burada ;				
$E_{g}(InAs) = 0.354E_{g}(AlAs) = 3.03E_{g}(GaAs) = 1.424300Kde$				
$E_{g}(InAs) = 0.42E_{g}(AlAs) = 3.13E_{g}(GaAs) = 1.5190Kde$				
a(InAs) = 6.0584 at	(AlAs) = 5.6600  a(GaAs) = 5.6533			

Verim programı için son basamak ise simülasyon basamağıdır. Daha önce hesaplanan malzeme bileşenleri, enerji seviyeleri, malzeme kaybı, auger sabiti v.b parametreler ile program eşik akımı, eşik akım yoğunluğu, verimin eğimi, optik kazanç ve mod kazancını foton enerjisinin ve dalga boyunun bir fonksiyonu olarak hesaplar.

Verim programı ile InGaAlAs malzeme için, cbanteg.dat ve vbanteg.dat dosyaları ile elde edilen verilerden kenar iletim bandı, kenar değerlik bandı ve tabaka kalınlıkları verilerinin, Şekil 3.4.2 ve Şekil 3.4.3' den de görülebileceği gibi birbirleri ile hemen hemen uyum içinde olduğu anlaşılmaktadır.

Çizelge 3.4.3.	Tasarlanabilecek	kuantum	lazeri i	için	InGaAlAs	malzeme	için
elde edilen ileti	m bandı karakteris	stik değer	leri.				

Tabaka Kalınlığı	InGaAlAs (Engel)	InGaAlAs (QW)	İletim bandı kenar enerjisi	
				Kaplama
1,00E+02	0,00E+00	0,54247	0,6255456	tabakası
6,00E+01	3,14E-01	0,2860684	0,3451963	SCH tabaka
7,00E+01	1,93E-01	0,1073898	0,0533999	Kuantum kuyusu
6,00E+01	3,14E-01	0,2860684	0,3451963	SCH tabaka
1,00E+02	0,00E+00	0,54247	0,6255456	Kuantum kuyusu



Şekil 3.4.2.InGaAsP malzeme için tabaka kalınlığı ve iletim bandı enerji değerleri

**Çizelge 3.4.4.** Tasarlanabilecek kuantum lazeri için InGaAlAs malzeme için elde edilen değerlik bandı karakteristik değerleri

Tabaka	InGaAlAs	InGaAlAs	Değerlik bandı	
Kalınlığı	(Engel)	(QW)	kenar enerjisi	
1,00E+02	0,00E+00	0,54247	-0,243268	Kaplama tabakası
6,00E+01	3,14E-01	0,286068	-0,129048	SCH tabaka
7,00E+01	1,93E-01	0,10739	-0,0267	Kuantum kuyusu
6,00E+01	3,14E-01	0,286068	-0,129048	SCH tabaka
1,00E+02	0,00E+00	0,54247	-0,243268	Kuantum kuyusu



Şekil 3.4.3.InGaAsP malzeme için tabaka kalınlığı ve değerlik bandı enerji değerleri

Verim programı ile elde edilen verilerden; İletim ve değerlik bandı, ağır ve hafif değerlik bantları SCH yapıları ve öz değer fonksiyonu arasındaki bağlantıyı açıklayan, Türevsel ve pik malzeme verimi ile pik malzeme verimi ve taşıyıcı yoğunluğu ilişkisini açıklayan, pik malzeme ve mod verimi ile akım yoğunluğu arasındaki bağlantıyı gösteren, sızıntı akımı' nın taşıyıcı yoğunluğu' na bağlılığını gösteren, taşıyıcı sayısı ve kırılma indisi değişimi ilişkisini gösteren, güç-akım bağlantısını açıklayan, frekans-akım yoğunluğu arasındaki bağlantıyı gösteren, ışıma dalga boyu ve malzeme-mod verimi ilişkisini gösteren ve foton enerjisi ile mod-malzeme ilişkisini açıklayan grafikler aşağıda çizilmiştir.



Şekil 3.4.4. İletim Bandı için SCH yapı ve öz değer fonksiyonu ilişkisi



Şekil 3.4.5. Ağır değerlik bandı için SCH yapı ve öz değer fonksiyonu ilişkisi



Şekil 3.4.6. Hafif değerlik bandı için SCH yapı ve öz değer fonksiyonu ilişkisi

QW  $(\Delta E_{gap})$  in boşluk bandı ve engel boşluk bandı arasındaki fark sırasıyla iletim ve değerlik  $(\Delta E_c..ve..\Delta E_v)$  bantlarına bölünür.  $\Delta E_c/\Delta E_v$  oranı bant-offset oranı olarak adlandırılır

InGaAlAs malzeme için;

$$\frac{\Delta E_c}{\Delta E_v} = 0.28$$



Şekil 3.4.7. Türevsel verim ve taşıyıcı yoğunluğu ilişkisi



Şekil 3.4.8. Pik malzeme verimi (1/cm) ve eşik akım yoğunluğu (A/cm<sup>2</sup>) ilişkisi



**Şekil 3.4.9.** Pik malzeme verimi (1/cm) ve eşik akım yoğunluğu (A/cm<sup>2</sup>) ilişkisi



Şekil 3.4.10. Güç (mW) ve Akım (mA) ilişkisi

Eğimin verimi, L-I eğrisinden elde edilebilir.  $\Delta P/\Delta I$  ile gösterilir. AlGaAs malzeme için;

 $\frac{\Delta P}{\Delta I} = \frac{20}{104 - 26,8} = 0.2590 = 25.90...\%$ olarak bulunmuştur.



Şekil 3.4.11. Pik mod verimi (1/cm) ve akım yoğunluğu (A/cm<sup>2</sup>) ilişkisi



Şekil 3.4.12. Sızıntı Akımı (A/cm<sup>2</sup>) ve taşıyıcı yoğunluğu (1/cm<sup>3</sup>) ilişkisi



Şekil 3.4.13. Taşıyıcı sayısı ve kırılma indisindeki değişme ilişkisi



Şekil 3.4.14. Işıma dalga boyu ve malzeme verimi ilişkisi



Şekil 3.4.15. Kıvrımsal mod verimi



Şekil 3.4.16. Kıvrımsal optiksel verim



Şekil 3.4.17. Kıvrımsal mod verimi

Verim programı'nın yukarıdaki verilerine göre InGaAlAs/InGaAlAs/InP

malzeme için elde edilen karakteristik değerler Çizelge 3.4.5' de gösterilmiştir. Bu değerler kuantum lazer tasarımı için kullanılır.

**Çizelge 3.4.5.** Tasarlanabilecek kuantum lazeri için InGaAlAs/InGaAlAs/InP malzeme için elde edilen karakteristik değerler

Uygun QWs sayısı	5
QWs say1s1	1
Verim eğimi (%)	21.84
$J_{++}$ $(A/cm^2)$	381.426 1.kontrol
	213.827 2.kontrol
$I_{th}(mA)$	8.58 1.kontrol
	4.81 2.kontrol
K Faktörü değeri (ns)	0.16505 ns
Maksimum frekans (GHz)	53.8361 (GHz)
Çalışma sıcaklığında $\lambda$ at pik değeri (um)	1.39 um
Pik malzeme verimi (1/cm)	0.170376D+19 1/cm <sup>3</sup> yük yoğunluğu için 28.0530 1/cm



Şekil 3.4.18. PHM ve FWHPN-PWHPF değişimi

## 3.4.2 InGaAlAs/InGaAlAs/InP malzeme için Dalga Kılavuzu

### programı ile yapılan hesaplamalar

**Çizelge 3.4.6.** InGaAlAs Malzeme İçin Dalga Kılavuzu Programı İle Elde Edilen Parametre Değerler Çizelgesi

Malzeme	Durum parametresi QZMR	Yapı Dalga Boyu (um)	Tabaka Parametresi	Çıkış Parametresi QZRO	GAMOUT Parametresi GAMOUT LAYGAM	LOOPX Parametre si
InGaAlAs	9.9	1.62	3.60	3	2	22
InGaAlAs	10.22	1.54	3.45	5	5	9
InGaAlAs	11.33	1.44	3.37	4	2	2
InGaAlAs	12.33	1.49	3.01	6	2	9
InGaAlAs	13.10	1.58	3.80	1	2	14
InGaAlAs	13.00	1.52	3.06	2	5	4



**Şekil.3.4.19**. QZMR(kırılma indisinin ortalama değeri) ve dalga boyu-tabaka parametresi ilişkisi



**Şekil.3.4.20.** QZMR(kırılma indisinin ortalama değeri) ve TL-23(kalınlık parametresi) değerleri değişimi



**Şekil.3.4.21.** QZMR(ortalama kırılma indisi) ve WZI(kayıp parametresi (cm<sup>-1</sup>) değerleri değişimi



Şekil.3.4.22. QZMR(ortalama kırılma indisi)-PHM (faz integrali)grafiği



**Şekil 3.4.23.** THETA(uzak alan  $\Theta$  açısı)-FFIELD(kırılma indisinin gerçek kısmı) grafiği



**Şekil 3.4.24.** FWPHP(uzak alandan sapma açısı) ve FWPHF-IT(yakın alandan sapma açısı) değerleri değişimi

QZMR değeri, minimum kırılma indisinin karesi ( $n_{\min}^2$ ) ile maksimum kırılma indisinin karesi  $n_{\max}^2$  arasında değer almalıdır<sup>(192)</sup>. Buna göre QZMR değeri,  $n_{\min}^2$  değeri 8.80 den 17.2  $n_{\max}^2$  değerine kadar bir çevrim yapar. QZMR çevriminden sonra Çizelge 3.4.7' deki sonuçlar elde edilir. TE modunun QZMR pik değerine ulaşabilmek için PHM<sup> $\langle$ </sup> 1.0, KM=6 ve IT=3 olmalıdır. Bu kriterlere göre, TE modu için QZMR değeri 9.00 dır.

QZMR	PHM	GAMMAReal(2)	GAMMAImag(2)	WZR	WZI	QZR	QZI	FWHPN	КМ
8,990000	3,738824E- 01	0,00E+00	3.000028	9.000093	5.178606E-02	0.000000	0.000000	4	30
8,990000	3,780039E- 01	0,00E+00	3.000136	9.000737	5.357155E-02	0.000000	0.000000	4	30
8,990000	3,438752E- 01	0,00E+00	3.001957	9.011667	5.415375E-02	0.000000	0.000000	4	30
8,990000	3,681323E- 01	0,00E+00	2.999956	8.999666	4.978111E-02	0.000000	0.000000	4	30
8,990000	3,738824E- 01	0,00E+00	3.000028	9.000093	5.178606E-02	0.000000	0.000000	4	30
9,000000	4,444919	0,00E+00	3.044801	8.161658	6.413347	0.000000	0.000000	3	30
9,000000	6,516768	3,62E-06	3.465278	7.714153	1.436147E+01	-1.064952	9.625378E+01	5	19
9,000000	6,516792	1,61E-06	3.465277	7.714105	1.436153E+01	-2.532011	9.577738E+01	5	9
9,000000	6,516807	6,77E-06	3.465278	7.714086	1.436158E+01	-2.569265	9.559465E+01	5	3
9,000000	6,516796	1,57E-06	3.465288	7.714161	1.436161E+01	-2.585127	9.615845E+01	5	2
9,000000	6,516786	6,46E-06	3.465280	7.714136	1.436154E+01	-2.539294	9.635103E+01	6	9
9,000000	6,516786	1,57E-06	3.465280	7.714135	1.436154E+01	-2.524932	9.615843E+01	5	3
9,000000	6,516810	3,75E-06	3.465279	7.714088	1.436160E+01	-2.539293	9.568524E+01	5	7
9,000000	6,516809	-1,26E-03	3.465279	7.714086	1.436160E+01	-2.577121	8.753399E+01	6	7

Çizelge 3.4.7. Dalga Kılavuzu program çıkış değerleri

# 3.5.1 InGaAs/AlGaAs/AlGaAs malzeme için Verim programı ile yapılan hesaplamalar

Tek kuantum kuyulu, iki ayrılmış hapisli çift tabakalı ve iki kaplama tabakalı bir InGaAs/AlGaAs/AlGaAs malzeme için simülasyon Şekil 3.5.1' deki gibidir.



Şekil 3.5.1. Tek kuantum kuyulu yapı için enerji bant diyagramı

Verim programı ile hesaplama yaparken yapılacak ilk işlem, malzeme bileşenlerini ve her bir tabakanın bant kenarlarının enerjilerini hesaplamaktır. Bunun için ilk önce ışıma dalga boyunun, QW-SCH zorunun, kalınlığının ve kaplama tabakalarının bilinmesi gerekir. Bu parametreler programa girildikten sonra program iki tane program çıktıları dosyası oluşturur. Bunlar malzeme bileşenlerini, iletim bant kenarı enerjilerini, değerlik bant kenarı enerjilerini ihtiva eden cbanteg.dat ve vbanteg.dat dosyalarıdır. Programa (programa giriş değerleri Çizelge 3.5.1' deki gibidir.

Tabaka	λum	Zor	Kalınlık (Å)
$QW (In_xGa_{1-x}As_{1-y})$	1.08	-0.012	80
SCH ( $Al_xGa_{1-x}As_{1-y}$ )	0.84	-	100
Kaplama (Al <sub>x</sub> Ga <sub>1-x</sub> As <sub>1-y</sub> )	0.50	-	100

Çizelge 3.5.1. Verim programı için programa giriş parametre değerleri

**Çizelge 3.5.2.** Verim programı için kullanılan malzeme bileşenleri ve denklemler

Malzeme		In1-xGaxAs/AlyGa1-yAs (Zemin: GaAs)				
Malzeme bila Giriş Parama Işıma dalga I Ekran çıktısı Dalga boyu	eşenleri etreleri boyu ile x ve y	İn1-xGaxAs/AlyGa1-yAs Dalga boyları 980nm QW boşluk bandı, İnGaAs/AlGaAs maleme için zor denk1em;				
InGaAs mal	zeme için:					
$E_{g}(\mathbf{I})$	) = 0.36+0	$0.505x + 0.555x^2$ (eV)	at 300K.			
AlGaAs malacma	= 0.324 +	$0.7x + 0.4x^2$ (eV)	at 300K			
(x<0.4	= 0.422 +	$0.7x + 0.4x^2$ (eV)	at 2K			
645nm < λ	< 87.8nm.):					
	$E_g(\Gamma) = 1.4$	424 + 1.247 <i>x</i> (eV)	at 300K for <i>x</i> < 0.4			
	= 1.5	519 + 1.447 <i>x</i> -0.15x <sup>2</sup>	at 0K for <i>x</i> < 0.4			

Farklı malzeme sistemleri için, dalga boyu farklı değerler alır. QW dalga boyu en büyük dalga boyuna sahiptir. Daha sonra engel ve kaplama dalga boyları gelir. QW dalga direkt olarak ışıma dalga boyu ile ilgilidir. Programa giriş dalga boyu boşluk enerji bandındaki çoğunluk malzemesi ile uyumlu olmalıdır. Dalga boyu 1.24/boşluk bandı enerjisinden elde edilebilir.

Verim programı için son basamak ise simülasyon basamağıdır. Daha önce hesaplanan malzeme bileşenleri, enerji seviyeleri, malzeme kaybı, auger sabiti v.b parametreler ile program eşik akımı, eşik akım yoğunluğu, verimin eğimi, optik kazanç ve mod kazancını foton enerjisinin ve dalga boyunun bir fonksiyonu olarak hesaplar.

Verim programı ile InGaAs/AlGaAs malzeme için, cbanteg.dat ve vbanteg.dat dosyaları ile elde edilen verilerden kenar iletim bandı, kenar değerlik bandı ve tabaka kalınlıkları verilerinin, Şekil 3.5.2 ve Şekil 3.5.3' den de görülebileceği gibi birbirleri ile hemen hemen uyum içinde olduğu anlaşılmaktadır.

**Çizelge 3.5.3.** Tasarlanabilecek kuantum lazeri için InGaAs/AlGaAs malzeme için elde edilen iletim bandı karakteristik değerleri

Tabaka Kalınlığı	Malzeme (AI)	Kenarİletim Bandı Enerji Değerleri	Kenar.Değerlik Bandı.Enerji Değerleri	
0.1000000E+03	0.56115438E+00	0.6184729	-0.4123153	Kaplama Tabakası
0.1000000E+03	0.26551149E-01	0.2099799	-0.1399866	SCH Tabakası
0.8000000E+02	0.21096921E+00	0.0961180	-0.0480590	Kuantum Kuyusu
0.1000000E+03	0.26551149E-01	0.2099799	-0.1399866	SCH Tabaka
0.1000000E+03	0.56115438E+00	0.6184729	-0.4123153	Kaplama Tabakası





**Çizelge 3.5.4.** Tasarlanabilecek kuantum lazeri için InGaAs/AlGaAs malzeme için taşıyıcı yoğunluğu ve Fermi enerji değerleri

Taşıyıcı yoğunluğu (E+18)	n taşıyıcılar için Fermi enerji değerleri (eV)	p taşıyıcılar için Fermi enerji değerleri (eV)	Türevsel verimi (cm <sup>2</sup> )	Malzeme pik verimi (1/cm)
1,00E+17	7,44E-02	-9,04E-02	3,12E-17	-17,58887904
1,20E+17	7,93E-02	-8,57E-02	3,12E-17	-15,69870488
1,40E+17	8,35E-02	-8,17E-02	3,12E-17	-14,08926474
1,59E+17	8,71E-02	-7,83E-02	3,12E-17	-12,68842677
1,79E+17	9,04E-02	-7,52E-02	3,12E-17	-11,44863827
1,99E+17	9,33E-02	-7,25E-02	3,11E-17	-10,33675959
2,19E+17	9,60E-02	-7,00E-02	3,11E-17	-9,32872975
2,39E+17	9,85E-02	-6,77E-02	3,11E-17	-8,406513871
2,58E+17	1,01E-01	-6,56E-02	3,11E-17	-7,5562561
2,78E+17	1,03E-01	-6,36E-02	3,11E-17	-6,767084513



**Şekil 3.5.3.** InGaAs/AlGaAs malzeme için p ve n taşıyıcılar ve Fermi enerji değerleri



**Şekil 3.5.4.** InGaAs/AlGaAs malzeme için türevsel verim taşıyıcı yoğunluğu değişimi



**Şekil 3.5.5.** InGaAs/AlGaAs malzeme için taşıyıcı yoğunluğu ile değişen malzeme pik verimi (1/cm) değişimi



**Şekil 3.5.6.** InGaAs/AlGaAs malzeme için tabaka kınlığı ve Al malzeme için iletim ve değerlik bandı değerleri değişimi

Verim programı ile elde edilen verilerden; İletim ve değerlik bandı, ağır ve hafif değerlik bantları SCH yapıları ve öz değer fonksiyonu arasındaki bağlantıyı açıklayan, türevsel ve pik malzeme verimi ile pik malzeme verimi ve taşıyıcı yoğunluğu ilişkisini açıklayan, pik malzeme ve mod verimi ile akım yoğunluğu arasındaki bağlantıyı gösteren, sızıntı akımı' nın taşıyıcı yoğunluğu' na bağlılığını gösteren, taşıyıcı sayısı ve kırılma indisi değişimi ilişkisini gösteren, güç-akım bağlantısını açıklayan, frekans-akım yoğunluğu arasındaki bağlantıyı gösteren, işıma dalga boyu ve malzeme-mod verimi ilişkisini gösteren ve foton enerjisi ile mod-malzeme ilişkisini açıklayan grafikler aşağıda çizilmiştir.



**Şekil 3.5.7.** InGaAs/AlGaAs malzeme için konum ve iletim bandı öz değer fonksiyon değeri-1-2 değerleri değişimi

QW  $(\Delta E_{gap})$  in boşluk bandı ve engel boşluk bandı arasındaki fark sırasıyla iletim ve değerlik  $(\Delta E_c ... ve ... \Delta E_V)$  bantlarına bölünür.  $\Delta E_c / \Delta E_V$  oranı bant-offset oranı olarak adlandırılır.

InGaAs/AlGaAs malzeme için;

$$\frac{\Delta E_c}{\Delta E_v} = 0.63$$



**Şekil 3.5.8.** InGaAs/AlGaAs malzeme türevsel verim (cm<sup>2</sup>) ve taşıyıcı yoğunluğu\*(E+18)



**Şekil 3.5.9.** InGaAs/AlGaAs malzeme için akım yoğunluğu (A/cm<sup>2</sup>) ve pik malzeme verimi(1/cm)



**Şekil 3.5.10.** InGaAs/AlGaAs malzeme için akım yoğunluğu (A/cm<sup>2</sup>) ve pik malzeme verimi (1/cm)



**Şekil 3.5.11.** InGaAs/AlGaAs malzeme için pik mod verimi (1/cm) ve akım yoğunluğu (A/cm<sup>2</sup>) değişimi



**Şekil 3.5.12.** InGaAs/AlGaAs malzeme için taşıyıcı yoğunluğu (1/cm<sup>3</sup>) ve sızıntı akımı(A/cm<sup>2</sup>) değişimi



**Şekil 3.5.13.** InGaAs/AlGaAs malzeme için kırılma indisi ve taşıyıcı sayısı değişimi



Şekil 3.5.14. InGaAs/AlGaAs malzeme için güç akım değişimi

Eğimin verimi, L-l eğrisinden elde edilebilir.  $\Delta P/\Delta I$  ile gösterilir.

#### InGaAs/AlGaAs malzeme için;

$$\frac{\Delta P}{\Delta I} = \frac{15}{69,4-4,63} = 0.2358 = 23.58...\%$$
olarak bulunmuştur.

Malzeme verimi (1/cm) ve lşıma dalga boyu değişimi (µm) 500 -1000 -1500 -5000 -1500 -5000 -1500 -500

**Şekil 3.5.15.** InGaAs/AlGaAs malzeme için malzeme verimi (1/cm) ve lşıma dalga boyu değişimi (µm)



**Şekil 3.5.16.** InGaAs/AlGaAs malzeme için mod verimi ve ışıma dalga boyu değişimi



Şekil 3.5.17. InGaAs/AlGaAs malzeme için malzeme verimi ve foton enerji değişimi



Şekil 3.5.18. InGaAs/AlGaAs malzeme için mod verimi ve foton enerjisi değişimi

Çizelge	3.5.6.	Tasarlanabilecek	kuantum	lazeri	için	InGaAs/AlGaAs
malzeme	için elde	e edilen karakteristi	k değerler			

Uygun QWs sayısı	5
QWs sayısı	1
Verim eğimi (%)	21.71
$J_{th}$ $(A/cm^2)$	201.46 1.kontrol
<i>m</i> ( <i>)</i>	106.28 2.kontrol
$I_{ib}(mA)$	0.45 1.kontrol
	0.24 2.kontrol
K faktörü değeri	0.16743 ns
Maksimum frekans	53.0708 GHz
Çalışma sıcaklığında $\lambda$ at pik değeri (um)	1.50 um
Pik malzeme verimi (1/cm)	0.170376D+19 1/cm <sup>3</sup> yük yoğunluğu için 28.0530 1/cm

#### 3.5.2 InGaAs/AIGaAs/AIGaAs malzeme için Dalga Kılavuzu programı ile

#### yapılan hesaplamalar

**Çizelge 3.5.7.** AlGaAs malzeme için Dalga Kılavuzu programı ile elde edilen parametre değerler çizelgesi

Malzeme	Durum	Yapı	Tabaka	Çıkış	GAMOUT	LOOPX
	parametresi	Dalga	Parametresi	Parametesi	Parametresi	Parametresi
	QZMR	Boyu		QZRO	GAMOUT	
		(um)			LAYGAM	
AlGaAs	0.50	1.08	3.60	3	2	2
AlGaAs	0.78	1.02	3.02	4	2	6
AlGaAs	0.60	1.00	3.11	5	2	2
AlGaAs	8.0	1.06	3.01	5	2	7
AlGaAs	9.0	1.10	3.80	1	2	10
AlGaAs	9.2	1.11	3.06	2	6	8



**Şekil.3.5.19.** QZMR(ortalama kırılma indisi) ve dalga boyu-tabaka parametresi ilişkisi



**Şekil.3.5.20.** QZMR(ortalama kırılma indisi) ve WZI(kayıp parametresi) değerleri değişimi



Şekil.3.5.21. QZMR(ortalama kırılma indis)-PHM(faz integrali) grafiği



**Şekil.3.5.22.** THETA(uzak alandan sapma açısı) ve FFIELD(kırılma indisinin gerçek kısmı)-FFPHASE (kırılma indisinin sanal kısmı) değişimi

QZMR değeri, minimum kırılma indisinin karesi ( $n_{\min}^2$ ) ile maksimum kırılma indisinin karesi  $n_{\max}^2$  arasında değer almalıdır. Buna göre QZMR değeri,  $n_{\min}^2$  değeri 6.0 den 1.08  $n_{\max}^2$  değerine kadar bir çevrim yapar. QZMR çevriminden sonra Çizelge 3.5.9' deki sonuçlar elde edilir. TE modunun QZMR pik değerine ulaşabilmek için PHM<sup> $\langle$ </sup> 1.0, KM=6 ve IT=3 olmalıdır. Bu kriterlere göre, TE modu için QZMR değeri 6.28 dir.

QZMR	TL(2)	PHM	WZR	WZI	QZR	QZI	THETA	FFIELD
1,08E+06	1,00E+08	5,47E+08	1,11E+06	6,91E+04	1,23E+06	1,53E+05	-9,00E+05	2,08E-16
1,09E+06	1,00E+08	5,57E+08	9,75E+05	8,02E+04	9,43E+05	1,56E+05	-8,90E+05	1,49E+00
1,10E+06	1,00E+08	5,56E+08	9,80E+05	7,98E+04	9,53E+05	1,56E+05	-8,80E+05	5,83E+00
1,11E+06	1,00E+08	5,56E+08	9,85E+05	7,94E+04	9,64E+05	1,56E+05	-8,70E+05	1,27E+01
1,12E+06	1,00E+08	5,56E+08	9,90E+05	7,89E+04	9,74E+05	1,56E+05	-8,60E+05	2,18E+01
1,13E+06	1,00E+08	5,55E+08	9,95E+05	7,85E+04	9,84E+05	1,56E+05	-8,50E+05	3,25E+01
1,14E+06	1,00E+08	5,55E+08	1,00E+06	7,80E+04	9,94E+05	1,56E+05	-8,40E+05	4,39E+01
1,15E+06	1,00E+08	5,54E+08	1,00E+06	7,76E+04	1,00E+06	1,56E+05	-8,30E+05	5,54E+01
1,16E+06	1,00E+08	5,54E+08	1,01E+06	7,72E+04	1,01E+06	1,56E+05	-8,20E+05	6,57E+01
1,17E+06	1,00E+08	5,54E+08	1,01E+06	7,66E+04	1,02E+06	1,56E+05	-8,10E+05	7,42E+01
1,18E+06	1,00E+08	5,53E+08	1,02E+06	7,63E+04	1,03E+06	1,56E+05	-8,00E+05	8,01E+01
1,19E+06	1,00E+08	5,53E+08	1,02E+06	7,59E+04	1,04E+06	1,56E+05	-7,90E+05	8,32E+01
1,20E+06	1,00E+08	5,53E+08	1,03E+06	7,55E+04	1,05E+06	1,55E+05	-7,80E+05	8,37E+01
1,21E+06	1,00E+08	5,52E+08	1,03E+06	7,51E+04	1,06E+06	1,55E+05	-7,70E+05	8,19E+01
1,22E+06	1,00E+08	5,52E+08	1,04E+06	7,47E+04	1,07E+06	1,55E+05	-7,60E+05	7,87E+01
1,23E+06	1,00E+08	5,52E+08	1,04E+06	7,43E+04	1,08E+06	1,55E+05	-7,50E+05	7,49E+01
1,24E+06	1,00E+08	5,51E+08	1,05E+06	7,39E+04	1,09E+06	1,55E+05	-7,40E+05	7,10E+01
1,25E+06	1,00E+08	5,51E+08	1,05E+06	7,34E+04	1,11E+06	1,55E+05	-7,30E+05	6,77E+01
1,26E+06	1,00E+08	5,51E+08	1,06E+06	7,31E+04	1,12E+06	1,55E+05	-7,20E+05	6,54E+01
1,27E+06	1,00E+08	5,50E+08	1,06E+06	7,28E+04	1,13E+06	1,55E+05	-7,10E+05	6,43E+01

# Çizelge 3.5.8. Dalga Kılavuzu çıktı değerleri

#### 3.6.1 AlyInxGa1-x-yAs/AlzGa1-zAs/GaAs (Zemin: GaAs) malzeme için

#### Verim programı ile yapılan hesaplamalar

Tek kuantum kuyulu, iki ayrılmış hapisli çift tabakalı ve iki kaplama tabakalı bir AlyInxGa1-x-yAs/AlzGa1-zAs/GaAs malzeme için simülasyon Şekil (3.6.1)' deki gibidir.



Şekil 3.6.1. Çift yapılı AllnGaAs malzeme için enerji bant diyagramı

Verim programı ile hesaplama yaparken yapılacak ilk işlem, malzeme bileşenlerini ve her bir tabakanın bant kenarlarının enerjilerini hesaplamaktır. Bunun için ilk önce ışıma dalga boyunun, QW-SCH zorunun, kalınlığının ve kaplama tabakalarının bilinmesi gerekir. Bu parametreler programa girildikten sonra program iki tane program çıktıları dosyası oluşturur. Bunlar malzeme bileşenlerini, iletim bant kenarı enerjilerini, değerlik bant kenarı enerjilerini ihtiva eden cbanteg.dat ve vbanteg.dat dosyalarıdır. Programa giriş değerleri Çizelge 3.6.1' deki gibidir.

Tabaka	λ um)( (	Zor	Kalınlık(Å)
$QW (Al_y In_x Ga_{1-x-y} As)$	0.97	-0.014	80
SCH ( $Al_zGa_{1-z}As$ )	0.76		100
Kaplama (Al <sub>z</sub> Ga <sub>1-z</sub> As)	0.52		100

**Çizelge 3.6.1.** Verim programı için programa giriş değerleri

**Çizelge 3.6.2.** Verim programı için kullanılan malzeme bileşenleri ve denklemler

Malzeme AlyInxGa1-x-yAs/AlzGa1-zAs/GaAs (Zemin: GaAs)						
Malzeme bileşenleri	AlyInxGa1-x-yAs/AlzGa1-zAs/GaAs					
Giriş Parametreleri QW' in çoğunluk malzemesinin dalga boyu, x ve y						
değerleri; QW' in iletim ve değerlik bandının engel						
	kaplama, kalınlık değerleri					
lşıma dalga boyu	808nm-980nm					
Ekran çıktısı	QW boşluk bandı					
Ľ	alga boyu ile x, y ve z denklem;					
	AlInGaAs malzeme için;					
$E_{g}(x, y) = 1.424$	$1+1.455y+0.191y^2-1.614x+0.55x^2+0.043xy$					
a(x, y) = (1 - x - y)a(InAs) + xa(AlAs) + ya(GaAs)						
$E_{g}(\Gamma) = 1.424 + 1.247 x(eV) \dots x(0.4 \dots 300 \dots K \dots de$						
=1.519+1	$=1.519+1.447x-0.15x^{2}(eV)x(0.40Kde)$					

Farklı malzeme sistemleri için, dalga boyu farklı değerler alır. QW dalga boyu en büyük dalga boyuna sahiptir. Daha sonra engel ve kaplama dalga boyları gelir. QW dalga direkt olarak ışıma dalga boyu ile ilgilidir. Programa giriş dalga boyu boşluk enerji bandındaki çoğunluk malzemesi ile uyumlu olmalıdır. Dalga boyu 1.24/boşluk bandı enerjisinden elde edilebilir.

Verim programı için son basamak ise simülasyon basamağıdır. Daha önce hesaplanan malzeme bileşenleri, enerji seviyeleri, malzeme kaybı, auger sabiti v.b parametreler ile program eşik akımı, eşik akım yoğunluğu, verimin eğimi, optik kazanç ve mod kazancını foton enerjisinin ve dalga boyunun bir fonksiyonu olarak hesaplar.

Verim programı ile AlyInxGa1-x-yAs/AlzGa1-zAs/GaAs malzeme için, cbanteg.dat ve vbanteg.dat dosyaları ile elde edilen verilerden kenar iletim bandı, kenar değerlik bandı ve tabaka kalınlıkları verilerinin, Şekil 3.6.2 ve Şekil 3.6.3' den de görülebileceği gibi birbirleri ile hemen hemen uyum içinde olduğu anlaşılmaktadır.

**Çizelge 3.6.3.** Tasarlanabilecek kuantum lazeri için AlyInxGa1-xyAs/AlzGa1-zAs/GaAs malzeme için elde edilen iletim bandı karakteristik değerleri

Tabaka Kalınlığı	Al(Engel)	AI(QW)	İletim bandı kenar enerjisi	
				Kaplama
1,00E+03	7,09E-01	0	0,7522601	tabakası
1,00E+02	1,66E-01	0	0,2401954	SCH tabaka
8,00E+01	1,93E-01	0,0985311	0,0868082	Kuantum kuyusu
1,00E+02	1,66E-01	0	0,2401954	SCH tabaka
1,00E+03	7,09E-01	0	0,7522601	Kuantum kuyusu





**Çizelge 3.6.4.** Tasarlanabilecek kuantum lazeri için AlyInxGa1-xyAs/AlzGa1-zAs/GaAs malzeme için elde edilen değerlik bandı karakteristik değerleri

Tabaka Kalınlığı	Al(Engel)	AI(QW)	Değerlik bandı kenar enerjisi	
				Kaplama
1,00E+03	7,09E-01	0	-0,3540048	tabakası
1,00E+02	1,66E-01	0	-0,1130331	SCH tabaka
8,00E+01	1,93E-01	0,0985311	-0,0434041	Kuantum kuyusu
1,00E+02	1,66E-01	0	-0,1130331	SCH tabaka
1,00E+03	7,09E-01	0	-0,3540048	Kuantum kuyusu



Şekil 3.6.3. AllnGaAs malzeme için tabaka kalınlığı ve değerlik bandı enerji değerleri

Verim programı ile elde edilen verilerden; İletim ve değerlik bandı, ağır ve hafif değerlik bantları SCH yapıları ve öz değer fonksiyonu arasındaki bağlantıyı açıklayan, türevsel ve pik malzeme verimi ile pik malzeme verimi ve taşıyıcı yoğunluğu ilişkisini açıklayan, pik malzeme ve mod verimi ile akım yoğunluğu arasındaki bağlantıyı gösteren, sızıntı akımı' nın taşıyıcı yoğunluğu' na bağlılığını gösteren, taşıyıcı sayısı ve kırılma indisi değişimi ilişkisini gösteren, güç-akım bağlantısını açıklayan, frekans-akım yoğunluğu arasındaki bağlantıyı gösteren, ışıma dalga boyu ve malzeme-mod verimi ilişkisini gösteren ve foton enerjisi ile mod-malzeme ilişkisini açıklayan grafikler aşağıda çizilmiştir.







**Şekil 3.6.5.** AllnGaAs malzeme için ağır değerlik bandı için SCH yapı ve öz değer fonksiyonu ilişkisi



**Şekil 3.6.6.**AllnGaAs malzeme için hafif değerlik bandı için SCH yapı ve öz değer fonksiyonu ilişkisi

QW  $(\Delta E_{gap})$  in boşluk bandı ve engel boşluk bandı arasındaki fark sırasıyla iletim ve değerlik  $(\Delta E_c..ve..\Delta E_V)$  bantlarına bölünür.  $\Delta E_c/\Delta E_V$  oranı bant-offset oranı olarak adlandırılır

AlInGaAs/AlGaAs malzeme için;

$$\frac{\Delta E_c}{\Delta E_v} = 2.1$$



Şekil 3.6.7. AllnGaAs malzeme akım yoğunluğu ile anti kılavuz faktörü ilişkisi



Şekil 3.6.8. Allın GaAs malzeme için türevsel verim değişimi



Şekil 3.6.9. Güç (mW) ve Akım (mA) değişimi

Eğimin verimi, L-I eğrisinden elde edilebilir.  $\Delta P/\Delta I$  ile gösterilir. AlGaAs malzeme için;

 $\frac{\Delta P}{\Delta I} = 25,00$ olarak bulunmuştur.



Şekil 3.6.10. Işıma dalga boyu ve mod verimi değişimi



Şekil 3.6.11. Işıma dalga boyu ve malzeme verimi değişimi



Şekil 3.6.12. Mod verimi ve foton enerjisi değişimi



Şekil 3.6.13. Malzeme verimi ve foton enerjisi değişimi

**Çizelge 3.6.5.** Tasarlanabilecek kuantum lazeri için InGaAs/AlGaAs malzeme için elde edilen karakteristik değerler

QWs sayısı	1
Verim eğimi (%)	21.52
$J_{th}$ $(A/cm^2)$	218.92 1.kontrol
	97.77 2.kontrol
$I_{th}(mA)$	4.92 1.kontrol
	2.19 2.kontrol
K faktörü değeri	0.16650 (ns)
Maksimum frekans	53.3688 GHz
Çalışma sıcaklığında $\lambda$ at pik değeri	1.54 um
(um)	
Pik malzeme verimi (1/cm)	0.297093D+19 1/cm <sup>3</sup> yük yoğunluğu için
	28.0530 1/cm

### 3.6.2. AlyInxGa1-x-yAs/AlzGa1-zAs/GaAs (Zemin: GaAs) malzeme için

#### Dalga Kılavuzu programı ile yapılan hesaplamalar

**Çizelge 3.6.6.** AllnGaAs malzeme için Dalga Kılavuzu programı ile elde edilen parametre değerler tablosu

Malzeme	Durum	Yapı	Tabaka	Çıkış	GAMOUT	LOOP
	parametre	Dalga	Parametresi	Parametre	Parametresi	X Para
	si	Boyu		si	GAMOUT	metresi
	QZMR	(um)		QZRO	LAYGAM	
AlInGaAs	5.20	0.97	3.04	3	6	2
AlInGaAs	7.60	0.96	3.02	4	6	6
AlInGaAs	5.60	0.95	2.94	6	2	2
AlInGaAs	7.2	0.92	2.88	5	2	7
AllnGaAs	6.2	1.00	2.90	1	2	8
AllnGaAs	6.8	1.02	3.21	3	6	4


**Şekil.3.6.14.** QZMR(ortalama kırılma indisi) ve dalga boyu-tabaka parametresi ilişkisi



**Şekil.3.6.15.** QZMR(ortalama kırılma indisi) ve TL-6 (kalınlık parametresi) değerleri değişimi



**Şekil.3.6.16.** QZR(kırılma indisinin gerçek kısmının karesi) ve WZI(kırılma indisinin sanal kısmının karesi)değerleri



Şekil.3.6.17. GAMMA -2(hapis faktörü) – PHM(faz integrali) grafiği

THETA	FFIELD	FFPHASE	XXFT	NFINT	PHASE	NFREAL	NFIMAG
-9,00E+05	1,42E-15	-7,52E+01	-2,60E+03	2,64E+02	1,62E+06	-1,55E+03	5,06E-02
-8,90E+05	1,03E+01	-7,70E+01	-2,40E+03	2,64E+02	1,49E+06	-1,40E+03	8,26E-02
-8,80E+05	4,14E+01	-8,23E+01	-2.20E+03	2.64E+02	1.37E+06	-1.19E+03	1.11E-01
-8,70E+05	9,16E+01	-9,09E+01	-2.00E+03	2.63E+02	1.25E+06	-9.20E+02	1.34E-01
-8,60E+05	1,47E+02	-1,03E+02	-1 80E+03	2.63E+02	1.12E+06	-6 10E+02	1 50E-01
-8,50E+05	1,75E+02	-1,21E+02	-1 60E+03	2,63E+02	9.96F+05	-2 71E+02	1,60E-01
-8,40E+05	1,52E+02	-1,50E+02	-1 40E+03	2,63E+02	8 72E+05	8.01E+01	1,62E-01
-8,30E+05	1,43E+02	1,59E+02	1,102+03	2,63E+02	7.47E+05	4.27E+02	1,56E 01
-8,20E+05	2,87E+02	1,05E+02	1.00E+03	2,62E+02	6 22E+05	7.54E+02	1.42E.01
-8,10E+05	5,32E+02	6,60E+01	-1,00E+03	2,02E+02	4.09E+05	1.04E+02	1,45E-01
-8,00E+05	5,76E+02	2,40E+01	-8,00E+02	2,02E+02	4,98E+05	1,04E+03	1,24E-01
-7,90E+05	5,46E+02	-3,72E+01	-6,00E+02	2,62E+02	3,74E+05	1,29E+03	9,81E-02
-7,80E+05	8,16E+02	-1,01E+02	-4,00E+02	2,61E+02	2,49E+05	1,47E+03	6,81E-02
-7,70E+05	8,84E+02	-1,62E+02	-2,00E+02	2,61E+02	1,25E+05	1,58E+03	3,48E-02
-7 60E±05	9.67E±02	1.21E+02	-2,08E-13	2,61E+02	2,28E-10	1,61E+03	6,43E-17
-7,002105	9,07E102	1,212102	7,50E+04	1,21E+02	-1,27E+06	-6,62E+02	-8,79E-02
-7,50E+05	1,22E+03	4,72E+01	1,50E+05	1,01E+02	1,41E+06	-7,79E+02	6,34E-02
-7,40E+05	1,21E+03	-3,78E+01	2,25E+05	1,48E+02	4,47E+04	1,21E+03	9,47E-03
-7,30E+05	1,54E+03	-1,23E+02	3,00E+05	2,91E+01	-1,31E+06	-3,56E+02	-4,05E-02
-7,20E+05	1,53E+03	1,42E+02	3,75E+05	6,41E+01	1,67E+06	-7,79E+02	1,84E-02
-7,10E+05	1,85E+03	4,72E+01	4.50E+05	1.05E+02	1.87E+04	1.02E+03	3.35E-03
-7,00E+05	1,98E+03	-5,97E+01	5.25E+05	3.07E+00	1.63E+06	-1.68E+02	5.11E-03
-6,90E+05	2,10E+03	-1,64E+02	6.00E+05	7 94E+01	-1 72E+06	-8.82E+02	-1 24E-02
-6,80E+05	2,62E+03	8,13E+01	6 75E+05	1.05E+02	-9 40E+04	1.01E+03	-1 67E-02
-6,70E+05	2,65E+03	-3,72E+01	7 50E+05	2.91E+01	9.00E+05	2.97E-01	5 40E-02
-6,60E+05	3,52E+03	-1,54E+02	8 25E+05	1.43E+02	-1 64F+06	-1 15E+03	-3 28E-02
-6,50E+05	2,98E+03	9,16E+01	9.00E±05	1.59E±02	-2 53E±05	1.14E±03	-5 38E-02
-6,40E+05	2,33E+03	-6,03E+01	9,00E+03	1,390+02	-2,35E+03	2.45E+02	1 12E 01
-6,30E+05	2,27E+03	1,63E+02	9,/JE+03	1,51E+02	7,77E+05	2,43E+02	1,12E-01
	1		1.00E+06	1 2.61E+02	2.48E-08	1 1 61E+03	6.99E-15

Çizelge 3.6.7. Dalga Kılavuzu program çıktı değerleri



**Şekil 3.6.18.** THETA(uzak alandan sapma açısı) ve FFIELD(kırılma indisinin gerçek kısmı parametresi)-FFPHASE(kırılma indisinin sanal kısım parametresi) değişimi



**Şekil 3.6.19.** NFINT(yakın alanın ışık şiddeti büyüklük parametresi) ve XXFT(yakın alanın konum parametresi)-PHASE(yansıtıcılık parametresi) değişimi

QZMR değeri, minimum kırılma indisinin karesi ( $n_{\min}^2$ ) ile maksimum kırılma indisinin karesi  $n_{\max}^2$  arasında değer almalıdır. Buna göre QZMR değeri,  $n_{\min}^2$  değeri 5.2 den 1.02  $n_{\max}^2$  değerine kadar bir çevrim yapar. QZMR çevriminden sonra Çizelge 3.6.7' deki sonuçlar elde edilir. TE modunun QZMR pik değerine ulaşabilmek için PHM<sup>(</sup>1.0, KM=6 ve IT=3 olmalıdır. Bu kriterlere göre, TE modu için QZMR değeri 5.82 dir

## 3.7.1 In(y)Ga(1-y)As(x)N(1-x)/GaAs malzeme için VERİM programı ile yapılan hesaplamalar



Şekil 3.7.1. Tek kuantum kuyulu yapı için enerji bant diyagramı

Verim programı ile hesaplama yaparken yapılacak ilk işlem, malzeme bileşenlerini ve her bir tabakanın bant kenarlarının enerjilerini hesaplamaktır. Bunun için ilk önce ışıma dalga boyunun, QW-SCH zorunun, kalınlığının ve kaplama tabakalarının bilinmesi gerekir. Bu parametreler programa girildikten sonra program iki tane program çıktıları dosyası oluşturur. Bunlar malzeme bileşenlerini, iletim bant kenarı enerjilerini, değerlik bant kenarı enerjilerini ihtiva eden cbanteg.dat ve vbanteg.dat dosyalarıdır. Programa giriş değerleri çizelge 3.7.1' deki gibidir.

3 0 1	0 3 1 0	0 31	e e
Tabaka	λum	Zor	Kalınlık (Å)
$QW (In_xGa_{1-x}As_{1-y})$	1.30	-0.018	70
SCH $(Al_xGa_{1-x}As_{1-y})$	0.84	-	100
Kaplama (Al <sub>x</sub> Ga <sub>1-x</sub> As <sub>1-y</sub> )	0.60	-	100

**Çizelge 3.7.1.** Verim programı için programa giriş parametre değerleri

**Çizelge 3.7.2.** Verim programı için kullanılan malzeme bileşenleri ve denklemler

Malzeme	InyGa1-yAsxN1-x (Zemin: GaAs)							
Malzeme bileşenleri	InyGa1-yAsxN1-x							
Giriş Parametreleri	Dalga boyları ve zor							
lşıma dalga boyu	1.3 um							
Ekran çıktısı	QW boşluk bandı, zor vektörü, zor							
Dalga boyu ile x denklem;	Dalga boyu ile x denklem;							
InGaAsN malzeme için:								
$Q(x, y) = xyQ(GaAs) + x(1-y)Q(GaN) + (1-x)yQ(InAs) + (1-x)^*(1-y)^*Q(InN)$								
$E_{g}(GaAs) = 1.424$ $E_{g}(InAs)$	$E_{g}(GaN) = 0.355$ $E_{g}(GaN) = 3.44$ $E_{g}(InN) = 1.95$							

Farklı malzeme sistemleri için, dalga boyu farklı değerler alır. QW dalga boyu en büyük dalga boyuna sahiptir. Daha sonra engel ve kaplama dalga boyları gelir. QW dalga direkt olarak ışıma dalga boyu ile ilgilidir. Programa giriş dalga boyu boşluk enerji bandındaki çoğunluk malzemesi ile uyumlu olmalıdır. Dalga boyu 1.24/boşluk bandı enerjisinden elde edilebilir.

Verim programı için son basamak ise simülasyon basamağıdır. Daha önce hesaplanan malzeme bileşenleri, enerji seviyeleri, malzeme kaybı, auger sabiti v.b parametreler ile program eşik akımı, eşik akım yoğunluğu, verimin eğimi, optik kazanç ve mod kazancını foton enerjisinin ve dalga boyunun bir fonksiyonu olarak hesaplar.

Verim programı ile In(y)Ga(1-y)As(x)N(1-x)/GaAs malzeme için, cbanteg.dat ve vbanteg.dat dosyaları ile elde edilen verilerden kenar iletim bandı, kenar değerlik bandı ve tabaka kalınlıkları verilerinden band-offset değerleri elde edilmiş ve deneysel değerler ile karşılaştırılmıştır.

**Çizelge 3.7.3.** Tasarlanabilecek kuantum lazeri için ln(y)Ga(1-y)As(x)N(1-x)/ GaAs malzeme için elde edilen iletim bandı karakteristik değerleri

Tabaka Kalınlığı	Malzeme (Ga)	Malzeme (Al)	Kenar.İletim	
			Bandı.Enerji	
			Değerleri	
0.1000000E+03	0.51185140E+00	0.0000000	0.7789743	Kaplama Tabakası
0.1000000E+03	0.10000000E+01	-0.0064845	0.3656410	SCH Tabakası
0.70000000E+02	0.99457830E+00	0.2663635	0.0980229	Kuantum Kuyusu
0.1000000E+03	0.10000000E+01	-0.0064845	0.3656410	SCH Tabaka
0.1000000E+03	0.51185140E+00	0.0000000	0.7789743	Kaplama Tabakası

**Çizelge 3.7.4.** Tasarlanabilecek kuantum lazeri için ln(y)Ga(1-y)As(x)N(1-x)/ GaAs malzeme için elde edilen değerlik bandı karakteristik değerleri

Tabaka Kalınlığı	Malzeme (Ga)	Malzeme	Kenar.Değerlik	
		(AI)	Bandı.Enerji Değerleri	
0.1000000E+03	0.51185140E+00	0.0000000	-0.3338462	Kaplama Tabakası
0.1000000E+03	0.1000000E+01	-0.0064845	-0.1567033	SCH Tabakası
0.7000000E+02	0.99457830E+00	0.2663635	-0.0490115	Kuantum Kuyusu
0.1000000E+03	0.1000000E+01	-0.0064845	-0.1567033	SCH Tabaka
0.1000000E+03	0.51185140E+00	0.0000000	-0.3338462	Kaplama Tabakası

Bu bölümde deneysel değerler ile karşılaştırma yapılacak iki hesaplama yapılmıştır.

QW  $(\Delta E_{gap})$  in boşluk bandı ve engel boşluk bandı arasındaki fark sırasıyla iletim ve değerlik  $(\Delta E_c...ve..\Delta E_V)$  bantlarına bölünür.  $\Delta E_c/\Delta E_V$  oranı bant-offset oranı olarak adlandırılır.

In(y)Ga(1-y)As(x)N(1-x)/ GaAs malzeme için;

$$\frac{\Delta E_c}{\Delta E_v} = 2.39$$

Verim programının pi çıktı dosyasından, güç-akım ilişkisinin grafiğinin çiziminden verim eğimini bulabiliriz. Bu değerin diğer deneysel değerler ile karşılaştırılması sonuç bölümündedir.



Şekil 3.7.2. Güç (mW) ve Akım (mA) değişimi

Eğimin verimi, L-l eğrisinden elde edilebilir.  $\Delta P/\Delta I$  ile gösterilir.

In(y)Ga(1-y)As(x)N(1-x)/ GaAs malzeme için;

$$\frac{\Delta P}{\Delta I} = 20,85$$

olarak bulunmuştur.

Verim programı ile elde edilen verilerin birbirleriyle nasıl değiştiğini, uygun değerler girilerek hesaplamaları yapılmış kuantum lazer tasarım verilerinin grafikleri aşağıda çizilmiştir.



Şekil.3.7.3. İletim bandı için yarı Fermi enerji düzeyinin n taşıyıcı sayısına göre değişimi



Şekil.3.7.4. Değerlik bandı için yarı Fermi enerji düzeyinin p taşıyıcı sayısına göre değişimi



Şekil.3.7.5. Taşıyıcı yoğunluğu ve türevsel verim değişimi



Şekil.3.7.6. Verim sıkışıklığı değişimi



Şekil.3.7.7. Pik malzeme verimi eşik akım yoğunluğu değişimi



Şekil.3.7.8. Pik mod verimi eşik akım yoğunluğu değişimi



Şekil.3.7.9. Taşıyıcı sayısına göre kırılma indisi değişimi



Şekil.3.7.10. Taşıyıcı sayısına göre azaltılmış kırılma indisi değişimi



Şekil.3.7.11. Taşıyıcı konsantrasyonu' na göre sızıntı akımı değişimi



Şekil.3.7.12. Foton enerjisi ve malzeme verimi değişimi

## 4. TARTIŞMA VE SONUÇ

Verim ve Dalga kılavuzu paket programları kullanılarak bazı malzemeler üzerinde çeşitli hesaplamalar yapılmıştır.

Verim bilgisayar programı kullanılarak; her bir malzeme sistemi için giriş parametreleri ve çıkış parametreleri ile bant hesaplamaları ve malzeme seçimi yapılmıştır. Daha sonra iletim bandı, değerlik bandı ve zayıf deşik bantları için enerji değerleri, hapis faktörleri, verim hesaplamaları, eşik akım yoğunluğu  $J_{th}$  ve verim eğim hesaplamaları yapılmıştır. Bu hesaplamalardan elde edilen sonuçlar ile uygun QWs sayısı, verim eğimi (%),  $J_{th}$  ( $A/cm^2$ ),  $I_{th}$  (mA), bant offset değerleri her bir malzeme için ayrı ayrı elde edilmiş, bunların grafiklerinin çizimi yapılmış ve bu grafiklerden dalga boyu ( $\lambda$ )' nın pik değerlerinin bulunması ile malzemenin veriminin pik değerleri bulunmuştur.

Verim ve dalga kılavuzu paket programları ile yedi çeşit malzeme ile hesaplama yapılmış olup lazer tasarımı için gereken bazı önemli parametre değerleri elde edilmiştir.

Dalga kılavuzu programı kullanılarak hapis faktörü, uzak alan, yakın alan, dalga kılavuzu parametreleri ile formüllerin kullanımı, dalga kılavuzu mod ve numerik metod kullanımı ile ilerleme sabitinin çözümü, programa giriş dosyalarının oluşturulması, çift farklı yapı ile bu bilgiler ışığında analiz yapılması ve bu bilgilerin grafiklerle değerlendirilmesi üzerinde durulmuştur. Bu verilerle altı malzeme üzerinde çeşitli çalışmalar yapılmıştır. Her bir

tabakanın çapraz matrisleri hesaplanmış, rakamsal eigen (öz değer) fonksiyonlarının çözümü ile etkin kırılma indisleri bulunmuş, dalga kılavuzu eigen (öz değer) modları ve zayıf modlarının bulunması üzerinde durulmuş optik hapis faktörü, dalga çiftleri, yakın alan, uzak alan ve diğer optik parametrelerinin hesaplanması, grafikleri ile kuantum lazer tasarımı ile ilgili çalışmalar yapılmıştır.

Bu çalışma ile kuantum lazerlerin hapis faktörlerinin, türevsel verimi azalttığı ve bant genişliğini sınırladığı anlaşılmaktadır. Taşıyıcı yoğunluğu üzerindeki hapis faktörü hesaplamaları ile etkin türevsel verim ve titreşim frekansı bulunur. Eğer tek kuyulu kuantum lazerlerde, hapis tabakası çok ince ve eşik taşıyıcı yoğunluğu çok yüksekse, etkin türevsel verimin önemli ölçüde azaltılabildiği görülmüştür. Hapis tabakasındaki taşıyıcılar, bu tabakalardaki modülasyonu büyük ölçüde azaltmaktadır. Türevsel verimin taşıyıcı yoğunluğu ile azaldığı, tabaka kalınlığı ile arttığı gözlenmiştir.

Yeni fotonlarla elde edilen optik veriminin fotonun enerjisine bağımlılığı çok fazladır.  $f_c(E_e) f_v(E_h), g(\hbar w)$  pozitif olduğu zaman,  $\hbar w$  foton enerjili gelen ışık dalgası malzeme ile yükseltilir. Malzemenin optiksel veriminin,  $N_{tr}$ nin ötesinde, taşıyıcı yoğunluğu eklendiğinde elde edilebilir. Böylece Fermi düzeylerinin yarısı, boşluk bandından daha fazla bir enerji ile ayrılabilir. Yarı Fermi düzey ayırımı, malzemenin optiksel verimini elde edebilmek için boşluk bandından fazla olmalıdır.  $E_{fc} = E_{fv}$  eşitliği durumunda optiksel verimi elde etmek mümkün değildir. Çalışmada; programa daha fazla kuantum kuyusu değerleri girildiğinde, optiksel verimin yükseldiği de görülmüştür.

Türevsel verim optiksel şiddetin artırılması ile azalır. Gerçekten de; uyarılmış ışımanın yarı ömrü ( kendiliğinden ışımanın yarı ömrü olmalıdır. Eşik akımının altındaki değerler için çıkış ışık şiddeti ihmal edilecek kadar küçüktür. Yukarısında ise, doyum etkisi görülene kadar çıkış gücü doğrusal olarak artar.

Kuantum lazerler, gerçek ve sanal kısımlı indise sahiptirler ve aktif bölgelerinde periyodik bir modülasyon vardır. Bu teorik çalışma ile yedi farklı aktif tabakalı malzeme ile her bir malzeme sistemi için verim hesaplaması yapılmış ve her bir malzeme sisteminin verimini etkileyen faktörleri incelenmiştir.

Uzun dalga boylu kuantum kuyu lazerler özellikle iletişim de geniş olarak kullanılırlar. Fakat yüksek sıcaklıklarda bu lazerlerin performansları sınırlıdır. Soğutma işlemleri lazerlerin maliyetini artırmamalı ve belli bir seviyenin üzerinde güç tüketmesi cihazın güvenilirliğini azaltmamalıdır. Yüksek sıcaklıkta lazerin performansındaki zayıflamanın elektron hapsinin azaltılmasından ve Auger kaybının artırılmasından kaynaklanmaktadır. Özellikle son yıllarda aktif bölge performansının artırılması üzerinde farklı malzemeler üzerinde çalışmalar yapılmıştır. Bu çalışma da bu araştırmalardan biridir. Yüksek sıcaklıklardaki bu malzemeler üzerindeki beklenti, yükseltilmiş bant-offset değerleri ve daha uygun bant-offset oranları ile daha iyi elektron ve deşik hapsi sağlamaktır. Işıma ortamındaki taşıyıcı yük yoğunluğunun verim bağımlılığı, uyarılmış ışıma olmadan önce oyuk kaybına eşit malzeme veriminden dolayı, lazerin eşik akım yoğunluğunu etkiler. Buna ilaveten, uygun türevsel verim ile lazerin bant genişliğindeki

ayarlama artırılabilir. Özellikle 1.3 µm dalga boyundaki uygun QW malzemeler çok fazla ilgi odağı olmalarına rağmen, daha önceki çalışmalar özellikle bu yedi malzemenin karşılaştırılması üzerine olmuştur. Fakat çok az çalışmada bu malzemelerin verim hesaplamalarının karşılaştırılması üzerinde durulmuştur.

Bu çalışmada, özellikle mümkün olduğu kadar özel, bağımsız cihaz tasarımları yapabilmek, genel tasarım kuralları bulabilmek ve devreye verilen akımın yanında, malzeme veriminin taşıyıcı yoğunluğuna göre fonksiyonunun özellikleri üzerinde durulmuştur. Devreye verilen akıma göre malzeme verimi özellikle kayıp işlemlerini (radyoaktif olmayan ışıma ve Auger olayı) ihtiva eder. Kayıp işlemleri farklı hapisli çift farklı yapılar ile ilgilidir.

Optiksel verim ise malzeme veriminin ve optiksel hapis faktörünün bir ürünüdür. Bu nedenle özellikle kaybı minimuma indirmek ve verimi maksimuma çıkarmak gerekir. Bu çalışmada, tek kuyulu bir standart SCH engelli bir yapının verimi üzerinde durulmuştur. QW ve engel malzemesinin her ikisinin de bant yapısı, verim için zor ve önemli bir kavramdır. Bu nedenle QW ve engel malzemenin her ikisi de, uygun olarak bulunmuş sıcaklık ve dalga boyundaki maksimum verime ihtiyaç duyarlar. QW malzemenin verimini bulabilmek için, QW in önce bant yapısının hesaplaması yapılmıştır.  $L_w$  genişliğin de ki bir QW in büyümesi z ekseni üzerinde düşünülmüştür. QW in değerlik yapısının hesaplanmasında Luttinger-Kohn Hamiltonian' ı kullanılmıştır. Hamiltonian hesaplamaları Bölüm 2.20' de açıklandığı gibidir.

QW  $(\Delta E_{gap})$  in boşluk bandı ve engel boşluk bandı arasındaki fark sırasıyla iletim ve değerlik  $(\Delta E_c...ve..\Delta E_V)$  bantlarına bölünür.  $\Delta E_c/\Delta E_V$  oranı

bant-offset oranı olarak adlandırılır. Yüksek sıcaklıklardaki çalışmalarda  $\Delta E_c \rangle \Delta E_v$  olması önemlidir. Çünkü zayıf etkin kütleli elektronlar sıcaklık artışı ile daha yüksek düzeylere kolaylıkla yükseltilebilirler. Bu işlem verimi azaltır ve ısısal sızıntı akımını artırır. Bunun yanında, bütün QW leri ağır deşiklerin eşit olarak doldurduğu zaman  $\Delta E_v$  lerin çok fazla sayıda olmasının önemi yoktur. Bu çalışmada elde edilen  $\Delta E_c / \Delta E_v$  değerleri ve diğer çalışmalarda elde edilen  $\Delta E_c / \Delta E_v$  değerlerinin karşılaştırılması Çizelge 4.1' de yapılmıştır.

Malzeme	Deney	sel çalışma	alardan (	elde edile	en band	offset de	eğerleri	
	çalışm ada $\Delta E_a/$	(172, 196)	(143,196, 168,172, 184,218)	(184, 196, 198)	(83, 164, 184)	(165 ,216)	(166 ,184 218)	(167)
	$\Delta E_V$							
AlGaAs-GaAs	0.22	-	-	-	-	0.6	0.6	0.45
	•					0.0	0.0	0.10
InGaAsP-InP	0.61	0.67	0.66	-	0.4	0.66	0.5	-
AlGaInAs-GaAs	2.1	-	2.57	-	0.72	-	2.57	-
InGaAsN-GaAs	2.39			3.7	4.1	-	4.0	-
InGaAs-GaAs	0.63	-	-	-	0.65	-	-	-
InGaAlAs-InP	0.28	0.36	0.42	-	-	-	-	-

**Çizelge 4.1.**  $\Delta E_c / \Delta E_v$  (bant off set oranları) değerlerinin karşılaştırılması

**Çizelge 4.1'** den de görüleceği gibi bu çalışmada elde edilen bant offset oranları ile diğer bazı çalışmalardan elde edilen bant offset oranlarının birbiri ile uyum içinde olduğunu ve verim programının bant offset oranı hesaplamada da kullanılabilecek bir program olduğunu göstermektedir. Bu çalışmadan da görülebileceği gibi; InGaAsN-GaAs diğer malzemeler içerisinde en büyük  $\Delta E_c$  sahip olduğu için yüksek sıcaklık değerlerinde taşıyıcıların sistemden dışarıya olacak taşıyıcı sızıntısını önleyecek önemli bir malzeme olduğunu göstermektedir<sup>(217)</sup>.

Farklı kuyu genişlikleri ile daha önceki çalışmalardan elde edilen veriler ile bu çalışmada elde edilen 8 nm kuyu genişliğindeki AlGalnAs-InP malzeme veriminin foton enerjisine göre ve taşıyıcı yoğunluğunun mod verimine göre değişiminin karşılaştırılması Şekil 4.1' de gösterilmiştir. Daha önceki yapılan çalışmalarda mod veriminin kuyu genişliği ile ters orantılı olarak değiştiği Şekil 4.1' den anlaşılmaktadır<sup>(218)</sup>. Deneysel çalışmada kuyu genişliği artırıldığı zaman malzeme veriminin azaldığı görülmektedir<sup>(218)</sup>. Bu çalışmada ise kuyu genişliği olarak daha büyük bir genişlik kullanılmış ve çıkan sonucun daha önceki çalışmalardaki değerler ile uyumlu olduğu görülmüştür.

Bir bandın taşıyıcı yoğunluğu; bütün bant üzerindeki yoğunluk düzeylerinin ve taşıyıcıların bulunma olasılığının çarpımının integrali alınarak bulunur. Denklem (2.92) deki gibi düzey yoğunluğu; iletim ve değerlik bandındaki birim enerjilerine, enerji düzeylerinin nasıl dağıtıldığını ve bulunma olasılığını açıklar.



**Şekil 4.1. a-c)** Bu çalışmada AlGalnAs malzeme için malzeme verimi foton enerjisi – akım yoğunluğu mod verimi değişimi (teorik- 8 nm kuyu genişliğinde ) **b-d)** Diğer çalışmalarda AlGalnAs malzeme için malzeme verimi foton enerjisi – akım yoğunluğu mod verimi değişimi (deneysel- 5 ve 6 nm kuyu genişliğinde )<sup>(218)</sup>

Elektron ve deşik taşıyıcı yoğunluklarının hesaplamasında, düzey doldurma etkisi ve taşıyıcıların aşırı derecede engel/SCH' a dolmaları önemlidir. QW lerin enerjileri ve hapsedilmiş alt bantları ile ilgili hesaplamalar, engel/SCH bölgesindeki hesaplamalarda kullanılır. Böylece, toplam taşıyıcı yoğunluğunun her ikisi de  $N_{tot}$  veya  $P_{tot}$  ile, QW bölgedeki toplam taşıyıcı yoğunluğu  $N_w$  veya  $P_w$ ile, SCH/bölge engelindeki taşıyıcı yoğunluğu ise  $N_B$  veya  $P_B$  ile gösterilir ve aralarında denklem (2.93) de görülen ilişki vardır. Özellikle AlGalnAs ve InGaAsP malzeme sistemlerinin bant yapılarının parabolik olduğu ve deneysel değerlere hemen hemen yakın değerler elde edildiği görülmektedir<sup>(173,179,189,190)</sup>.

Denklem (2.98) deki yaklaşım kullanılarak, yüksek sıcaklıklarda, InGaAsP malzemenin kaplama tabakasının enerjisinin üzerindeki enerji değerlerinde toplam elektron taşıyıcı yoğunluğu ihmal edilebilir. Tahmini olarak InP kaplama tabakasının üzerindeki toplam elektron taşıyıcı yoğunluğunun % 3' ü civarında olduğu görülebilir . Bu yüksek enerjili taşıyıcılar ısısal sızıntı akımına katkıda bulunurlar. Özellikle AlGalnAs ve InGaAsN malzeme sistemlerinde bu yüksek enerjili taşıyıcılar, % 5 den az ve ihmal edilebilen etki ile verim hesaplamasını azaltan ısısal sızıntı akımının oluşmasını sağlarlar. Bunun yanında, kaplama tabakasına doğru sızan taşıyıcılar aletin yapısından etkilenirler<sup>(173-181)</sup>.



**Şekil 4.2. a)** Bu çalışmada InGaAsP malzeme için pik malzeme verimi taşıyıcı yoğunluğu değişimi (teorik) **b)** Bu çalışmada AlGalnAs malzeme için pik malzeme verimi taşıyıcı yoğunluğu değişimi (teorik) **c)** Diğer çalışmalarda InGaAsP- AlGalnAs malzeme için pik malzeme verimi taşıyıcı yoğunluğu değişimi - deneysel <sup>(173,179,184,189,190)</sup>

Fermi' nin Altın Kuralı yaklaşımı malzeme veriminin hesaplanmasında kullanılır. Alt bant verimi denklem (2.99) daki gibidir <sup>(172-179)</sup>.

Kuantum lazerlerin bant genişliklerinin ayarlanmasında taşıma zamanı ile InGaAsP, AlGaInAs ve InGaAsN malzemeler için SCH daki taşıyıcı yakalama ve kaçış zamanının önemli etkileri vardır <sup>(193)</sup>(denklem (2.99)).

Bu çalışmada da görülebileceği gibi, incelenen bütün QW malzeme sistemlerinin genişliğinin azaltılması ile türevsel verim artırılabilmektedir. Devreye verilen akım yoğunluğu denklem (2.100) deki gibi yazılabilir.

Denklem (2.100) deki,  $J_{rad}$  radyoaktif yeniden birleşme akım yoğunluğu,  $J_{mon}_{on}$  ışımasız yeniden birleşme akım yoğunluğu ve  $J_{Aug}$  ise ışımasız Auger yeniden birleşme akım yoğunluğudur.  $J_{rad}$  toplam kendiliğinden ışıma oranını denklem (2.101) deki gibi bulunur.



**Şekil 4.3. a)** Bu çalışmada InGaAsP malzeme için ışımalı akım yoğunluğu taşıyıcı yoğunluğu değişimi (teorik) **b)** Bu çalışmada AlGaInAs malzeme için ışımalı akım yoğunluğu taşıyıcı yoğunluğu değişimi (teorik) **c)** Diğer çalışmada InGaAsP- AlGaInAs malzeme için ışımalı akım yoğunluğu taşıyıcı yoğunluğu değişimi ( deneysel) <sup>(173,184)</sup>

Şekil 4.3 farklı malzeme sistemleri için ışımalı akım yoğunluğunun hesaplamalarını göstermektedir. Şekilden de görülebileceği gibi toplam akım yoğunluğu için gereken  $J_{moon}$  ve  $J_{Aug}$  in de  $J_{rad}$  (ışımalı akım yoğunluğu) na eklenmesi ile denklem (2.101) in sağlanabileceği görülmektedir.

Bu durum AlGalnAs ve InGaAsP malzemeler için kabul edilebilir olmasına rağmen, InGaAsN için malzemedeki yeniden birleşme işlemi hala belirsizliğini korumaktadır. Radyoaktif olmayan yeniden birleşme akımı eksikliğine rağmen önemli olabilmektedir<sup>(207,209,210)</sup>. Çünkü malzemelerin N saflık düzeyi eksik yeniden birleşme merkezi olarak görev yapmaktadır. Bu nedenle

 $\Delta E_a$  Auger işleminin harekete geçirme enerjisi olup değer olarak 60 meV kullanılır<sup>(187,207)</sup>. InGaAsP çok ciddi ölçüde radyoaktif olmayan Auger

yeniden birleşmesinden çok ciddi ölçüde zarar görür <sup>(173,212)</sup>. Burada Auger akım yoğunluğu toplam akım yoğunluğuna daha baskındır. AlGalnAs malzemede durum daha da gelişmiştir <sup>(173-212)</sup>. InGaAsP malzeme sisteminin ölçülmesi sonucunda, Auger katsayısı değerlerinin 2x10<sup>-29</sup> cm<sup>6</sup>s<sup>-1</sup> ile 1x10<sup>-27</sup> cm<sup>6</sup>s<sup>-1</sup> arasında olduğu, AlGalnAs malzeme sistemi için ise bu değerlerin 3.6x10<sup>-29</sup>cm<sup>6</sup>s<sup>-1</sup> ile 1x10<sup>-28</sup>cm<sup>6</sup>s<sup>-1</sup> arasında olduğu tespit edilmiştir<sup>(84,173,210,212)</sup>. Daha önceki çalışmalar da ve bu çalışmada Auger katsayısının malzeme sisteminin ve kuyu genişliğinin zorunun ayarlanması ile en düşük seviyeye getirilebileceği görülmüştür<sup>(173, 214, 207)</sup>.



Şekil 4.4. a) Bu çalışmada AlGaAs malzeme için kırılma indisi değişimi ve foton enerjisi değişimi (teorik) (980 nm dalga boyu için-teorik) b) AlGaAs malzeme için kırılma indisi değişimi ve foton enerjisi değişimi (deneysel) <sup>(215)</sup>
c) Bu çalışmada AlGaAs malzeme için konum ve enerji (eV) değişimi (teorik)
d) AlGaAs malzeme için konum ve enerji (eV) değişimi (deneysel) <sup>(215)</sup> e) Bu çalışmada AlGaAs malzeme için konum ve enerji değişimi (deneysel) <sup>(215)</sup>
e) Bu çalışmada AlGaAs malzeme için konum ve enerji değişimi (deneysel) <sup>(215)</sup>

Şekil 4.3 ve Şekil 4.4' den de görülebileceği gibi InGaAsP malzemenin en yüksek toplam akım yoğunluğuna ve dolayısıyla da en yüksek ışımalı akım yoğunluğuna sahip olduğu görülmektedir. Çünkü malzemenin iletim ve değerlik bantlarındaki hapsedilmiş enerji düzeylerindeki büyük enerji ayırımı nedeniyle daha büyük gerilime sahiptir. Malzemenin büyük bant offset e sahip olması hacim bölgesinde daha az sayıda taşıyıcı bulunmasına neden sebep olmaktadır.

**Çizelge 4.2.**  $\Delta P / \Delta I$  (L-I eğrisinden elde edilen verim eğimi) değerlerinin karsılastırılması

Malzeme	Bu çalışmada AP/AI *%	Deneysel çalışmalardan elde edilen ΔP değerleri					2/ΔI (219
	değeri	225) QW kuyu	220, 222 225) kuyu	QW kuyu	221) QD nokta	QD nokta	(210, 226) QW kuyu
AlGaAs-AlGaAs	27.25	-	-	31.66	60.02	37.5	30.45
InGaAsP-InP	21.20	28.57	29.01	-	-	-	-
AlGaInAs-GaAs	25.00	-	-	37.79	-	-	28.76
InGaAsN-GaAs	20,85	45.66	-	65.67			24,50
InGaAs-GaAs	23.43	35.29	43.75	-			29.41
InGaAlAs-InP	21.73						



**Şekil 4.5.** InGaAsN malzeme için bu çalışmada elde edilen  $\frac{\Delta P}{\Delta I}$  değerleri ile deneysel olarak yapılan hesaplamaların karşılaştırılması.

Çizelge 4.2' den görülebileceği gibi quantum nokta (QD) lardaki verim eğiminin (QW) kuantum kuyuların verim eğimine göre daha yüksek olduğu görülmektedir. Bu durum kuantum noktalarının kuyulara bir üstünlüğü olarak görülebilir. İncelenen malzemeler arasında InGaAsP-InP nin verim eğiminin diğer malzemelerin eğimine göre daha yüksek olduğu görülmektedir.

Sistem ayarları yapılarak kullanılabilen verim ve dalga kılavuzu paket programları ile yapılan hesaplamalar neticesinde; özellikle bant offset oranları ve verim hesaplamalarında programların deney sonuçları ile karşılaştırılabilir sonuçlar verdiği görülmüştür.



**Şekil 4.6. a)** AllnGaAs malzeme için bu çalışmada elde edilen değerler ile çizilen dalga boyu ve verim grafiği **b)** AllnGaAs malzeme için için 330 K de deneysel olarak daha önceden elde edilmiş değerler ile çizilen verim-dalga boyu grafiği<sup>(219)</sup> **c)** InGaAsN malzemeler için oda sıcaklığında bu çalışmada elde edilen değerler ile çizilen verim-dalga boyu grafiği **d)** InGaAsN malzeme için 330 K de deneysel olarak daha önceden elde edilmiş değerler ile çizilen verim-dalga boyu grafiği **d)** InGaAsN

Bu çalışmadan Şekil 4.6' daki veriler ve bunların grafikleri incelendiğinde, sıcaklığın azaltılıp kuyu genişliği artırılması ile ışıma dalga boyunun azaldığı ve verimin arttığı görülmüştür. Bu durum seçilen parametre değerlerinin uygun olduğunu göstermektedir.



**Şekil 4.7. a)** Bu çalışmada InGaAs ve InAlGaAs malzeme için elde edilen değerler ile dalga boyu ile verim değişimi **b)** Daha önce deneysel veriler ile dalga boyu ile verim değişimi<sup>(219,221)</sup> **c)** Bu çalışmada InGaAs ve InAlGaAs malzemeler için elde edilen değerler ile akım yoğunluğu ile verim değişimi **d)** Daha önce deneysel verilerle akım yoğunluğu ile verim değişimi<sup>(219,221)</sup> **e)** Bu

çalışmada InGaAs ve InAlGaAs malzemeler için elde edilen değerler taşıyıcı yoğunluğu ile verim değişimi **f**) Daha önce deneysel veriler ile taşıyıcı yoğunluğu ile verim değişimi<sup>(219,221)</sup>

Şekil 4.7.' den InGaAs ve InAlGaAs malzemeler için malzeme veriminin, akım yoğunluğu ile taşıyıcı yoğunluğundan doğru orantılı olarak etkilendiği anlaşılmaktadır. Bunun yanında elde edilen verilerin deney verileri ile hemen hemen uyum içinde olduğu da görülmektedir.

r						
n tipi	1.malzeme	2.malzeme	3.malzeme	4.malzeme	6.malzeme	7.malzeme
taşıyıcı	(AlGaAs)	(InGaAs/	(InGaAs/	(InGaAlAs/	(AlInGaAs)	(InGaAsN)
sayısı		InGaAlAs)	InGaAsP)	InGaAlAs)		
1,00E+17	8,02E-02	9,46E-02	1,00E-01	9,46E-02	8,08E-02	6,70E-02
1,20E+17	8,52E-02	9,98E-02	1,06E-01	9,98E-02	8,58E-02	7,18E-02
1,40E+17	8,94E-02	1,04E-01	1,10E-01	1,04E-01	9,01E-02	7,59E-02
1,59E+17	9,32E-02	1,08E-01	1,14E-01	1,08E-01	9,38E-02	7,95E-02
1,79E+17	9,65E-02	1,12E-01	1,18E-01	1,12E-01	9,71E-02	8,27E-02
1,99E+17	9,95E-02	1,15E-01	1,21E-01	1,15E-01	1,00E-01	8,56E-02
2,19E+17	1,02E-01	1,18E-01	1,24E-01	1,18E-01	1,03E-01	8,83E-02
2,39E+17	1,05E-01	1,21E-01	1,27E-01	1,21E-01	1,05E-01	9,07E-02
2,58E+17	1,07E-01	1,23E-01	1,30E-01	1,23E-01	1,08E-01	9,29E-02
2,78E+17	1,09E-01	1,26E-01	1,33E-01	1,26E-01	1,10E-01	9,50E-02
2,98E+17	1,12E-01	1,28E-01	1,35E-01	1,28E-01	1,12E-01	9,70E-02
3,18E+17	1,14E-01	1,31E-01	1,38E-01	1,31E-01	1,14E-01	9,88E-02
3,38E+17	1,15E-01	1,33E-01	1,40E-01	1,33E-01	1,16E-01	1,01E-01
3,57E+17	1,17E-01	1,35E-01	1,42E-01	1,35E-01	1,18E-01	1,02E-01
3,77E+17	1,19E-01	1,37E-01	1,44E-01	1,37E-01	1,20E-01	1,04E-01
3,97E+17	1,21E-01	1,39E-01	1,46E-01	1,39E-01	1,21E-01	1,05E-01
4,17E+17	1,22E-01	1,40E-01	1,48E-01	1,40E-01	1,23E-01	1,07E-01
4,37E+17	1,24E-01	1,42E-01	1,50E-01	1,42E-01	1,24E-01	1,08E-01
4,56E+17	1,25E-01	1,44E-01	1,52E-01	1,44E-01	1,26E-01	1,10E-01
4,76E+17	1,27E-01	1,46E-01	1,54E-01	1,46E-01	1,27E-01	1,11E-01

Çizelge 4.3. Seçilen malzemeler için iletim bandı yarı Fermi enerjileri



**Şekil 4.8.** Seçilen malzemelerden altısının n taşıyıcılar için iletim bandı yarı Fermi enerjilerinin karşılaştırılması.

Diğer çalışmalarla olan karşılaştırmalarının yanında, malzemelerin bazı özellikleri bakımından kendi aralarında da karşılaştırmaları yapılmıştır. Çizelge 4.3 ve Şekil 4.8' den de görülebileceği gibi; seçilen altı malzemenin aynı n tipi taşıyıcılara göre iletim bandı Fermi enerjileri incelendiğinde, Fermi enerjileri en büyük olan malzemenin InGaAs/InGaAsP ve Fermi enerjisi en düşük olan malzemenin ise InGaAsN olduğunu görüyoruz. Bu sonuçlar ve yukarıdaki diğer karşılaştırmalı sonuçlar ve veriler kuantum lazer tasarlamasında, tasarlayıcılara önemli ipuçları sunacaktır.

## KAYNAKLAR

- 1. R. Ashoori, Nature, **379**, 413(1996).
- Raymond Dingle, Quantum Semiconductor Structures, Elsevier, Acedemic Press, 1991.
- 3. Won-Tien Tsang, **28**, pp. 596(1976).
- Madhumita Datta, Zeynep Dilli and Linda Wasiczko, Quantum Dot Lasers, ENEE 697 Term Project, 2000.
- 5. Henini, M, Microelectronic Journal, **28**, 2003
- Sebastian Mogg, Long-Wavelength Vertical-Cavity Lasers: Materials and Device Analysis, KTH, 2003.
- 7. K. Eberl, Physics World, **10**, 47,(1997).
- A. Yariv, Quantum Electronics, 3 ed. New York: John Wiley & Sons, 264, 1989.
- P. Bhattacharya, in Semiconductor Optoelectronic Devices, 2 ed. New Jersey: Prentice Hall, 301, 1997,
- B. Saleh, Teich, M., in Fundamentals of Photonics. New York: John Wiley & Sons, 569, 1995.
- 11. N. N. Ledentsov, Semiconductors, **32**, 343 (1998).
- 12. H. S. Jiang, J., IEEE Journal of Quantum Electronics, **34**, 1188 (1998).
- 13. Q. M. Xie, A.; Chen, P.; Kobayashi, N.P, Physics Review Letters, **75**, 2542 (1995).
- B. Levi, Researchers Vie to Achieve a Quantum Dot Laser, Physics Today, 22, 1996.
- 15. T. F. Riedl, E.; Hangleiter, A.; Zundel, M.K.; Eberl, K., Applied Physics Letters, **73**, 3730 (1998).
- 16. T. F. Riedl, E.; Zundel, M.K.; Eberl, K.; Hangleiter, A., Japanese Journal of Applied Physics, **38**, 597 (1999).
- 17. T. Y. Nee, N.; Shiao, P.; Chyi, J.; Lee, C., Japanese Journal of Applied Physics, **38**, 605 (1999).

- 18. M. M. Sugawara, K.; Nakata, Y., Applied Physics Letters, **74**, 1561 (1999).
- D. L. P. Huffaker, G.; Zou, Z.; Scheckin, O.B.; Deppe, D.G, Applied Physics Letters, 73, 2564 (1998).
- V. M. Ustinov, Kovsh, A.R.; Zhukov, A.E.; Egorov, A.Y.; Ledentsov, N.N.; Lunev, A.V.; Shernyakov, Y.M.; Maksimov, M.V.; Tsatsul'nikov, A.F.; Volovik, B.V.; Kop'ev, P.S.; Alferov, Z.I, Technical Physics Letters, 24, 22 (1998).
- 21. G. H. Park, D.L.; Zou, Z.; Shchekin, O.B.; Deppe, D.G., IEEE Photonics Technology Letters, **11**, 301 (1999).
- A. E. E. Zhukov, A.Y.; Kovsh, A.R.; Ustinov, V.M.; Zaitsev, S.V.; Gordeev, N.Y.; Kopchatoc, V.I.; Lunev, A.V.; Tstatsul'nikov, A.F.; Volovik, B.V.; Ledentsov, N.N.; Kop'ev, P.S., Semiconductors, **32**, 795 (1998).
- S. V. G. Zaitsev, N.Y.; Kopchatov, V.I.; Ustinov, V.M.; Zhukov, A.E.; Egorov, A.Y.; Kovsh, A.R.; Kop'ev, P.S, Japanese Journal of Applied Physics, **38**, 601 (1999).
- V. M. Z. Ustinov, A.E.; Egorov, A.Y.; Kovsh, A.R.; Zaitsev, S.V.; Gordeev, M.Y.; Kopchatov, V.I.; Ledentsov, N.N.; Tsatsul'nikov, A.F.; Volovik, B.V.; Kop'ev, P.S.; Alferov, Z.I.; Ruvimov, S.S.; Liliental-Weber, Z.; Bimberg, D., Electronics Letters, **34**, 670 (1998).
- K. K. P. Linder, J.; Qasaimeh, O.; Liu, X.F.; Krishna, S.; Bhattacharya,
  P.; Jiang, J.C., Applied Physics Letters, 74, 1355 (1999).
- H. N. Saito, K.; Ogura, I.; Sugou, S.; Sugimoto, Y., Applied Physics Letters, 69, 3140 (1996).
- 27. L. V. S. Asryan, R.A., Applied Physics Letters, **74**, 1215 (1999).
- D. L. B. Huffaker, O.; Graham, L.A.; Streetman, B.G.; Deppe, D.G., Applied Physics Letters, **70**, 2356 (1997).
- 29. D. e. a. Huffaker, IEEE Photonics Technology Letters, **10**, 1623 (1998).
- V. M. M. Ustinov, N.A.; Zhukov, A.E.; Kovsh, A.R.; Egorov, A.Y.; Lunev, A.V.; Volovik, B.V.; Krestnikov, I.L., Musikhin, Y.G.; Bert, N.A Kop'ev, P.S.; Alferov, Z.I., Applied Physics Letters, **74**, 2815 (1999).

- 31. Z. e. a. Zou, IEEE Photonics Technology Letters, **10**, 1623 (1998).
- 32. L. V. S. Asryan, R.A., IEEE Journal of Quantum Electronics, **34**, 841 (1998).
- Smith T.P.,Lee K.Y., Knoedler C.M., Hong J.M., and Kern, D.P., Phsical Review B Studies, 38, 2172, (1988).
- Brunner, K., Boockelmann, U., Abstreiter, G., Walt \*n her, M., Böhm,
   G., Trankle, G. and Weimann, G, Physical Review Letters Studies,
   69, 3216 (1992).
- 35. Raymond, S., Fafard, S., Poole, P.j., Wojs, A., Hawrylack, P. and Charbonbeau, Phsical Review B Studies **54**,11548 (1996),
- Grundmann, M., Stier, O. and Bimberg, D, ,Phsical Review B Studies
   52,11969 (1995),.
- Ekimov, A.I., Efros, Al.A. and Onushchenko, A.A, Quantum Size Effect in Semiconductor Microcrystals, Solid State Communications Studies 56,921 (1985).
- Alsmeier, J., Batke ,E. and Kotthaus, J.P, Phsical Review B Studies
   41,1699 (1990).
- M. I. Nathan, W. P. Dumke, G. Burns, F. H. Dill, Jr., and G. Lasher, Appl. Phys. Lett., 1, M, (1962).
- 40. 850APA1101 data sheet, Avalon Photonics, Z<sup>•</sup>urich, Switzerland.[Online].Available:http://www.avap.ch/850APA1101.html.
- 41. H. Soda, K. Iga, C. Kitahara, and Y. Suematsu, Jpn. J. Appl. Phys., **18**, 2329 (1979).
- 42. K. Iga, S. Ishikawa, S. Ohkouchi, and T. Nishimura, Appl. Phys. Lett.,
  45, 348, (1984).
- 43. F. Koyama, S. Kinoshita, and K. Iga, Appl. Phys. Lett., **55**, 221 81989).
- 44. K. D. Choquette and H. Q. Hou, Proceedings of the IEEE, **85**, 1730 (1997).
- 45. J. Heinrich, E. Zeeb, and K. J. Ebeling, IEEE Photon. Technol. Lett, 9, 1555(1997).
- 46. P. Schnitzer, M. Grabherr, R. Jager, J. Joos, C. Jung, R. King, R. Michalzik, W. Schmid, D. Wiedenmann, and K. J. Ebeling, High

performance "VCSEL arrays for optical interconnection, in "Proc. IEEE 48th Electronic Components and Technology Conference (ECTC'98), Seattle, WA, USA, 762, 1998.

- B. J. Thibeault, K. Bertilsson, E. R. Hegblom, E. Strzelecka, P. D. Floyd, R. Naone, and L. A. Coldren, IEEE Photon. Technol. Lett., 9, no. 1, 11(1997).
- Y. Satuby and M. Orenstein, IEEE Photon. Technol. Lett., 10, 760 (1998).
- 49. R. W. Herrick and P. M. Petro, IEEE J. Quantum Electron., **34**, 1963 (1998).
- 50. L. A. Coldren and S. W. Corzine, Diode Lasers and Photonic Integrated Circuits. New York, NY: Wiley, 1995.
- G. P. Agrawal and N. K. Dutta, Semiconductor Lasers. New York, NY: Van Nostrand Reinhold, 1993.
- 52. C. Wilmsen, H. Temkin, and L. A. Coldren, Eds., Vertical-Cavity Surface- Emitting Lasers: Design, Fabrication, Characterization, and Applications. New York, NY: Cambridge University Press, 1999.
- 53. H. Li and K. Iga, Eds., Vertical-Cavity Surface-Emitting Laser Devices. Berlin, Germany: Springer-Verlag, 2003.
- 54. S. W. Corzine, R. S. Geels, J. W. Scott, R.-H. Yan, and L. A. Coldren, IEEE J. Quantum Electron., **25**, 1513 (1989).
- 55. J. Talghader and J. S. Smith, Appl. Phys. Lett., 66, 335 (1995).
- Z. Hang, D. Yan, F. H. Pollak, G. D. Pettit, and J. M. Woodall, Phys. Rev. B., 44, 10 546, (1991).
- D. B. Young, J. W. Scott, F. H. Peters, M. G. Peters, M. L. Majewski, B. J. Thibeault, S. W. Corzine, and L. A. Coldren, IEEE J. Quantum Electron., 29, 2013(1993).
- 58. S. Rapp, J. Piprek, K. Streubel, J. Andr´e, and J. Wallin, IEEE J. Quantum Electron., **33**, 1839 (1997).
- J. Piprek, Y. A. Akulova, D. I. Babic, L. A. Coldren, and J. E. Bowers, Appl. Phys. Lett., **72**, 1814(1998).

- C. Asplund, P. Sundgren, S. Mogg, M. Hammar, U. Christiansson, V. Oscarsson, C. Runnstr<sup>-</sup>om, E. Odling, and J. Malmquist, Electron. Lett., **38**, 635 (2002).
- 61. J. W. Matthews and A. E. Blakeslee, J. Cryst. Growth, **27**, 118(1974).
- 62. K. Streubel, J. Wallin, G. Landgren, U. "Ohlander, S. Lourdudoss, and O. Kjebon, J. Cryst. Growth, **143**, 714,(1994).
- 63. C. Silfvenius, B. St°alnacke, and G. Landgren, J. Cryst. Growth, **170**, 122 (1997).
- R. Bhat, C. E. Zah, M. Koza, B. Pathak, F. Favire, W. Lin, M. C. Wang, N. Andreadakis, D.-M. Hwang, T. P. Lee, Z. Wang, D. Darby, D. Flanders, and J. J. Hsieh, J. Cryst. Growth, **145**, 858(1994).
- 65. H. Hillmer, R. Losch, W. Schlapp, A. Pocker, and H. Burkhard, Electron. Lett., **31**, 1346 (1995).
- 66. F. Hohnsdorf, J. Koch, S. Leu, W. Stolz, B. Borchert, and M. Druminski, Electron. Lett., **35**, 571 (1999).
- B. Borchert, A. Y. Egorov, S. Illek, and H. Riechert, IEEE Photon. Technol. Lett., 12, 597 (2000).
- M. Kawaguchi, E. Gouardes, D. Schlenker, T. Kondo, T. Miyamoto, F. Koyama, and K. Iga, Electron. Lett., 36, 1776 (2000).
- 69. M. Kondow, K. Uomi, A. Niwa, T. Kitatani, S. Watahiki, and Y. Yazawa, Jpn. J. Appl. Phys., **35**, 1273 (1996).
- M. Kondow, T. Kitatani, S. Nakatsuka, M. C. Larson, K. Nakahara, Y. Yazawa, M. Okai, and K. Uomi, IEEE J. Select. Topics Quantum Electron., 3, 719 (1997).
- 71. L. Largeau, C. Bondoux, G. Patriarche, C. Asplund, A. Fujioka, F. Salomonsson, and M. Hammar, Appl. Phys. Lett., **79**, 1795 (2001).34
- J. Lott, N. N. Ledentsov, V. M. Ustinov, N. A. Maleev, A. E. Zhukov, A. R. Kovsh, M. V. Maximov, B. V. Volovik, and Z. I. Alferov, Electron. Lett., 36, 1384 (2000).
- 73. G. Park, O. B. Shchekin, D. L. Hudaker, and D. G. Deppe, IEEE Photon. Technol. Lett., **12**, 230 (2000).
- 74. S.-W. Ryu and P. D. Dapkus, Electron. Lett., 36, 1387(2000).

- 75. R. Teissier, D. Sicault, J. C. Harmand, G. Ungaro, G. Le Roux, and L. Largeau, J. Appl. Phys., **89**, 5473(2001).
- 76. M. Kudo and T. Mishima, J. Appl. Phys., **78**, 1685 (1995).
- F. Bugge, M. Zorn, U. Zeimer, T. Sharma, H. Kissel, R. Hlsewede, G. Erbert, and M. Weyers, J. Cryst. Growth, 248, 354(2003).
- S. Mogg, P. Sundgren, C. Asplund, M. Hammar, U. Christiansson, T. Aggerstam, V. Oscarsson, C. Runnström, E. Odling, and J. Malmquist, Proc. SPIE Vertical-Cavity Surface-Emitting Lasers VII, 4994 (2003).
- 79. S. Sato and S. Satoh, Jpn. J. Appl. Phys. 2, **38**, 990 (1999).
- T. Kondo, D. Schlenker, T. Miyamoto, Z. Chen, M. Kamaguchi, E. Gouardes, F. Koyama, and K. Iga, Jpn. J. Appl. Phys. 1, 40, 467(2001).
- T. Takeuchi, Y.-L. Chang, A. Tandon, D. Bour, S. Corzine, R. Twist, M. Tan, and H.-C. Luan, Appl. Phys. Lett., 80, 2445 (2002).
- 82. J. J. Coleman, Strained layer quantum well heterostructure lasers in Quantum Well Lasers, San Diego, CA, USA: Academic Press, 1993.
- M. Hetterich, M. D. Dawson, A. Y. Egorov, D. Bernklau, and H. Riechert, Appl. Phys. Lett., 76, 1030 (2000).
- G. A. Evans, J. P. Sih, T. M. Chou, J. B. Kirk, J. K. Butler, and L. Y. Pang, **3284**, 205(1998).
- J. Piprek, Semiconductor Optoelectronic Devices. San Diego: Academic Press, 2003.
- I. Vurgaftman, J. R. Meyer, and L. R. Ram-Mohan, J. Appl. Phys., 89, 5815 (2001).
- T. E. Sale, Vertical Cavity Surface Emitting Lasers. Taunton, Somerset: Research Studies Press, 1995.
- R. M. A. Azzam and N. M. Bashara, Ellipsometry and Polarized Light, 2nd ed. Amsterdam: North-Holland, 1987.
- 89. R. Baets, P. Demeester, and P. E. Lagasse, J. Appl. Phys., **62**, 723(1987).
- 90. D. I. Babic, Y. Chung, N. Dagli, and J. E. Bowers, IEEE J. Quantum Electron., **29**, 1950 (1993).

- H. Wada, D. I. Babic, D. L. Crawford, T. E. Reynolds, J. J. Dudley, J. E. Bowers, E. L. Hu, J. L. Merz, B. I. Miller, U. Koren, and M. G. Young, IEEE Photon. Technol. Lett., 3, 977 (1991).
- T. Tadokoro, H. Okamoto, Y. Kohama, T. Kawakami, and T. Kurokawa, IEEE Photon. Technol. Lett., 4, 409 (1992).
- M. Ortsiefer, R. Shau, G. B"ohm, F. K"ohler, and M.-C. Amann, Appl. Phys. Lett., **76**, 2179 (2000).
- M. R. McDaniel, D. L. Hudaker, and D. G. Deppe, Electron. Lett., 33, 1704 (1997).
- J. Piprek, H. Wenzel, H. J. W<sup>"</sup>unsche, D. Braun, and F. Henneberger, 2399, 605 (1995).
- 96. T. Sakaguchi, F. Koyama, and K. Iga, Electron. Lett., 24, 928 (1988).
- 97. A. Chailertvanitkul, K. Iga, and K. Moriki, Electron. Lett., **21**, 303(1985).
- K. Streubel, J. Wallin, L. Zhu, G. Landgren, and I. Queisser, Mater. Sci. Eng. B, 28B,285 (1994).
- P. Salet, P. Pagnod-Rossiaux, F. Gaborit, A. Plais, and J. Jacquet, Gassource, Electron. Lett., 33, 1145 (1997).
- 100. J. K. Kim, E. Hall, O. Sj<sup>°</sup>olund, G. Almuneau, and L. A. Coldren, Electron. Lett., **35**, ,1085,(1999).
- I. F. L. Dias, B. Nabet, A. Kohl, and J. C. Harmand, Electron. Lett.,
   33, 716(1997).
- D. I. Babic, J. Piprek, K. Streubel, R. P. Mirin, N. M. Margalit, D. E. Mars, J. E. Bowers, and E. L. Hu, IEEE J. Quantum Electron., 33, 1369 (1997).
- 103. C. H. Henry, R. A. Logan, F. R. Merrit, and J. P. Luongo, IEEE J. Quantum Electron., **QE-19**, 947(1983).
- 104. S. A. Chalmers, K. L. Lear, and K. P. Killeen, Appl. Phys. Lett., **62**, 1585 (1993).
- 105. K. L. Lear and R. P. Schneider, Jr., Appl. Phys. Lett., 68, 605 (1996).
- 106. H. Kogelnik and C. V. Shank, J. Appl. Phys., 453, 2327(1972).
- 107. D. I. Babi´c, G. H. D"ohler, J. E. Bowers, and E. L. Hu, IEEE J. Quantum Electron., **33**, 2195(1997).

- K. Kojima, R. A. Morgan, T. Mullaly, G. D. Guth, M. W. Focht, R. E. Leibenguth, and M. T. Asom, Electron. Lett., 29, 1771(1993).
- 109. K. Kurihara, T. Numai, I. Ogura, A. Yasuda, M. Sugimoto, and K. Kasahara, J. Appl. Phys., **73**, 21(1993).
- 110. E. F. Schubert, L. W. Tu, G. J. Zydzik, R. F. Kopf, A. Benvenuti, and M. R. Pinto, Appl. Phys. Lett., 60, 466(1992).
- M. G. Peters, B. J. Thibeault, D. B. Young, J. W. Scott, F. H. Peters,A. C. Gossard, and L. A. Coldren, Appl. Phys. Lett., 63, 3411(1993).
- 112. S. Adachi, J. Appl. Phys., **54**, 1844(1983).
- 113. W. Nakwaski, J. Appl. Phys., 64, 159(1988).
- S. Adachi, Physical Properties of III–V Semiconductor Compounds: InP, InAs, GaAs, GaP, InGaAs, and InGaAsP. New York, NY: Wiley, 1992.
- 115. M. Osinski and W. Nakwaski, Electron. Lett., **29**, 1015 (1993).
- 116. M. Guden and J. Piprek, Model. Simul. Mater. Sci. Eng., 4,349(1996).
- 117. T.M. Chou, User's manual for gain program, University press, 2003
- 118. J. Piprek, T. Tr"oger, B. Schr"oter, J. Kolodzey, and C. S. Ih, IEEE Photon. Technol. Lett., **10**, 81(1998).
- 119. T. Baba, Y. Yogo, K. Suzuki, F. Koyama, and K. Iga, Electron. Lett., 29, 913(1993).
- 120. K. Uomi, S. J. B. Yoo, A. Scherer, R. Bhat, N. C. Andreadakis, C. Zah,M. A. Koza, and T. P. Lee, IEEE Photon. Technol. Lett., 6, 317(1994).
- 121. S. Uchiyama, N. Yokouchi, and T. Ninomiya, IEEE Photon. Technol. Lett., **9**, 141(1997).
- 122. M. A. Fisher, Y.-Z. Huang, A. J. Dann, D. J. Elton, M. J. Harlow, S. D. Perrin, J. Reed, I. Reid, and M. J. Adams, IEEE Photon. Technol. Lett., 7, 608(1995).
- K. Streubel, S. Rapp, J. Andre, and J. Wallin, IEEE Photon. Technol. Lett., 8, 1121(1996).
- 124. P. Salet, F. Gaborit, P. Pagnod-Rossiaux, A. Plais, E. Derouin, J. Pasquier, and J. Jacquet, Electron. Lett., **33**, 2048(1997).
- J. Debray, J. Sagnes, G. Le Roux, P. Legay, M. Quillec, C. Kazmierski, R. Madani, and J. F. Palmier, IEEE Photon. Technol. Lett., **11**, 770 (1999).
- 126. O.-K. Kwon, B.-S. Yoo, J.-H. Shin, J.-H. Baek, and B. Lee, IEEE Photon. Technol. Lett., **12**, 1132 (2000).
- 127. J. J. Dudley, M. Ishikawa, D. I. Babic, B. I. Miller, R. Mirin, W. B. Jiang, J. E. Bowers, and E. L. Hu, Appl. Phys. Lett., **61**, 3095(1992).
- D. I. Babi´c, K. Streubel, R. P. Mirin, N. M. Margalit, J. E. Bowers, E. L. Hu, D. E. Mars, L. Yang, and K. Carey, IEEE Photon. Technol. Lett., 7, 1225 (1995).
- 129. A. Karim, P. Abraham, D. Lofgreen, Y.-J. Chiu, J. Piprek, and J. Bowers, Appl. Phys. Lett., **78**, 2632(2001).
- V. Jayaraman, J. C. Geske, M. H. MacDougal, F. H. Peters, T. D. Lowes, and T. T. Char, Electron. Lett., 34, 1405(1998).
- 131. Y. Qian, Z. H. Zhu, Y. H. Lo, D. I. Huraker, D. G. Deppe, H. Q. Hou, B.
  E. Hammons, W. Lin, and Y. K. Tu, Electron. Lett., 33, 1052(1997). 95
- S. Rapp, F. Salomonsson, J. Bentell, I. Sagnes, H. Moussa, C. M'eriadec, R. Raj, K. Streubel, and M. Hammar, Electron. Lett., 35, 49(1999).
- L. Goldstein, C. Fortin, C. Starck, A. Plais, J. Jacquet, J. Boucart, A. Rocher, and C. Poussou, Electron. Lett., 34, 268(1998).
- 134. H. Gebretsadik, P. K. Bhattacharya, K. K. Kamath, O. R. Qasaimeh, D. J. Klotzkin, C. Caneau, and R. Bhat, Electron. Lett., 34, 1316(1998).
- W. Yuen, G. S. Li, R. F. Nabiev, J. Boucart, P. Kner, R. J. Stone, D. Zhang, M. Beaudoin, T. Zheng, C. He, K. Yu, M. Jansen, D. P. Worland, and C. J. Chang-Hasnain, Electron. Lett., 36, 1121 (2000).
- R. Shau, M. Ortsiefer, J. Rosskopf, G. B"ohm, F. Kohler, and M.-C. Amann, Electron. Lett., 37, 1295(2001).
- S., E. Hall, G. Almuneau, J. K. Kim, D. A. Buell, H. Kroemer, and L. A. Coldren, Appl. Phys. Lett., **78**, 1337(2001).
- A. W. Jackson, R. L. Naone, M. J. Dalberth, J. M. Smith, K. J. Malone,
   D. W. Kisker, J. F. Klem, K. D. Choquette, D. K. Serkland, and K. M.
   Geib, Electron. Lett., 37, 355(2001).

- G. Steinle, F. Mederer, M. Kicherer, R. Michalzik, G. Kristen, A. Y. Egorov, H. Riechert, H. D. Wolf, and K. J. Ebeling, Electron. Lett., 37, 632(2001).
- 140. A. Ramakrishnan, G. Steinle, D. Supper, C. Degen, and G. Ebbinghaus, Electron. Lett., **38**, 322(2002).
- 141. T. Takeuchi, Y.-L. Chang, M. Leary, A. Tandon, H.-C. Luan, D. Bour, S. Corzine, R. Twist, and M. Tan, Electron. Lett., 38, 1438(2002).
- 142. J. Vukusic, P. Modh, A. Larsson, M. Hammar, S. Mogg, U. Christiansson, V. Oscarsson, E. Odling, J. Malmquist, M. Ghisoni, P. Gong, E. Griths, and A. Joel, Electron. Lett., **39**, 662(2003).
- 143. T. Anan, M. Yamada, K. Nishi, K. Kurihara, K. Tokutome, A. Kamei, and S. Sugou, Electron. Lett., **37**, 566(2001).
- 144. S.-W. Ryu and P. D. Dapkus, Electron. Lett., **37**, 177(2001).
- 145. F. Salomonsson, C. Asplund, P. Sundgren, G. Plaine, S. Mogg, and M. Hammar, Electron. Lett., 37, 957(2001).
- J. Joos, F. Mederer, M. Kicherer, I. Ecker, R. Jger, W. Schmid, M. Grabherr, and K. J. Ebeling, IEEE Photon. Technol. Lett., 12, 344(2000).
- 147. F. Koyama, D. Schlenker, T. Miyamoto, Z. Chen, A. Matsutani, T. Sakaguchi, and K. Iga, IEEE Photon. Technol. Lett., **12**, 125(2000).
- Media Access Control (MAC) Parameters, Physical Layers, and Management Parameters for 10 Gb/s Operation, IEEE Std. 802.3ae, 2002.
- P. Sundgren, R. Marcks von W"urtemberg, J. Berggren, M. Hammar,
  M. Ghisoni, V. Oscarsson, E. "Odling, and J. Malmquist,
  Electron.Lett., 39, 1128(2003).
- F. Salomonsson, K. Streubel, J. Bentell, M. Hammar, D. Keiper, R. Westphalen, J. Piprek, L. Sagalowicz, A. Rudra, and J. Behrend, J. Appl. Phys., 83, 768(1998).
- M. Hammar, C. Asplund, P. Sundgren, S. Mogg, U. Christiansson, T. Aggerstam, V. Oscarsson, C. Runnström, E. Odling, and J. Malmquist, Proc. SPIE VCSELs and Optical Interconnects, 4942, Brugge, Belgium, (2002).

- 152. Sandra R., IEEE Journal on Selected Topics in Quantum Electronics, 7, 340(2001).
- 153. Shun Lien Chung, Physics of Optoelectronic Devices, John Wiley & Sons, Inc., 1995.
- 154. Stephen R. Chinn, Peter S. Zory, and Axel R. Reisinger, IEEE J. Quantum Electronics, **24**(1988).
- Tso-Min Chou, Theory and Design Application of Strained Separate-Confinement Heterostructure Quantum Well Lasers, SMU, Dallas, TX, 1995.
- 156. P. W. A. McIlroy, A. Kurobe, and Y. Uematsu, IEEE J. Quantum Electron., **QE-21**, 1958(1985).
- 157. N. K. Dutta, G. P. Agrawal, Semiconductor Lasers, 2<sup>nd</sup> Edition, Van Norstrand Reinhold, NY, 1993.
- 158. Chao-Suan Yeh, Theoretical and Experimental Investigation of Slab Waveguides with Periodic Grating Layer. Dallas, TX: SMU, 1992.
- 159. Peter S. Zory, Quantum Well Lasers, Academic Press Inc., 1993.
- L.A.Coldren, Diode Lasers and Photonic Integrated Circuits, John Wiley & Sons, Inc, 1993.
- 161. Myron B. Allen III, Eli L. Isaacson, Numerical analysis for applied science, New York : Wiley, 1998.
- 162. Daniel D. McCracken and William S. Dorn, Numerical methods and FORTRAN programming, with applications in engineering and science, New York, Wiley, 1964.
- 163. Victor Ustinov, Alexey E. Zhukov, Quantum Dot Lasers, Oxford, 2003.
- 164. E. P. O'Reilly and M. Silver, Appl. Phys. Lett, 63, 3318(1993).
- 165. J. O'Gorman, A. F. J. Levi, T. Tanbun-Ek, D. L. Coblentz, and R. A. Logan, *Appl. Phys. Lett.*, **60**, 1058(1992).
- 166. C. Silfvenius, G. Landgren, and S. Marcinkevicius, IEEE J. Quantum

Electron., **35**, 603(1999).

- 167. B. Chen, W. Wanf, X. J. Wang, J. Y. Zhang, and Z. Fan, Jpn. J. Appl. Phys., 38, 5096(1999).
- 168. M. Kondow, K. Uomi, A. Niwa, T. Kitatani, S. Watahiki, and Y. Yazawa, Jpn. J. Appl. Phys., **35**, 1273(1996).
- 169. T. Miyamoto, K. Takeuchi, F. Koyama, and K. Iga, IEEE Photon. Technol. Lett, **9**, 1448(1997).
- K. M. Lau, Ultralow threshold quantum well lasers in Quantum Well Laser, P. Zory, Ed. San Diego, CA: Academic, 1993.
- 171. M.Toshihiko, IEEE J. Quantum Electron., **3**, 493(1996)..
- 172. J. Minch, S. H. Park, T. Keating, and S. L. Chuang, IEEE J. Quantum Electron., **35**, 771(1999).
- 173. N. Yamamoto, S. Seki, Y. Noguchi, and S. Kondo, IEEE Photon. Technol. Lett, **12**, 137(2000).
- 174. Gain comparison for InGaAsP, AlGaInAs and InGaAsP for 1.3 fim laser diode," in Proc. CLEO, 2001.
- 175. D. A. Broido and L. J. Sham, Phys. Rev. B., **31**, 888(1985).
- 176. J. M. Luttinger and W. Kohn, Phys. Rev., **97**, 869(1955).
- 177. D. Ahn, S. L. Chuang, and Y C. Chang, J.Appl. Phys., **64**, 4056(1988).
- 178. S. W. Corzine, Quantum well lasers, San Diego, CA: Academic, 1993.
- 179. A. R. Adams, E. P. O'Reilly, and M. Silver, Strained layer quantum well lasers in Semiconductor Lasers, San Diego, CA: Academic, 1999.
- H. C. Casey and M. B. Panish, Heterostructure Lasers Part A: Fundamentals Principles. New York: Academic, 1978.
- J. Hader, S. W. Koch, J. V. Moloney, and E. P. O'Reilly, Appl. Phys. Lett, 77, 630(2000).
- 182. W. Shan, W. Walukiewicz, and J. W. Ager, Phys. Rev. Lett., **82**, 1221(1999).
- J. Hader, S. W. Koch, J. V. Moloney, and E. P. O'Reilly, Appl. Phys. Lett, 76, 3685(2000).
- 184. J. C. L. Yong, J. M. Rorison, and I. H. White, Appl. Phys. Lett, **79**, 1085(2001).

- 185. B. Zhao, T. R. Chen, and A. Yariv, Appl. Phys. Lett, 49, 1930(1992).
- S. Seki, H. Oohashi, H. Sugiura, T. Hirono, and K. Yokoyama, IEEE J. Quantum Electron., 32, 1478 (1996).
- 187. H. Ishikawa and I. Suemune, IEEE Photon. Technol. Lett, 6, 344(1994).
- 188. S. R. Chinn, P. Zory, and A. R. Reisinger, IEEE J. Quantum Electron.,24, 2191(1988).
- U. Menzel, A. Barwolff, D. Ackermann, R. Puchert, and M. Voss, Semicond. Sci Technol, **10**,1382(1995).
- 190. J. W. Pan and J. I. Chyi, IEEE J. Quantum Electron., **32**, 2133(1996).
- 191. R. Nagarajan, M. Ishikawa, T. Fukushima, R. S. Geels, and J. E. Bowers, IEEEJ. Quantum Electron., **28**, 1990(1992).
- 192. T. Min Chou, The Program Package Gain and Waveguide (2003).
- 193. M. Asada, "Intraband relaxation effect on optical spectra," in Quantum Well Laser, P. Zory, Ed. San Diego, CA: Academic, 1993.
- 194. J. C. L. Yong, J. M. Rorison, and I. H. White, IEEEJ. Quantum Electron., **38**, 1553(2002).
- 195. S. Seki, T. Yamanaka, W. Lui, Y. Yoshikuni, and K. Yokoyama, IEEEJ. Quantum Electron., **30**, 500(1994).
- 196. T. Ishikawa, T. Higashi, T. Uchida, T. Yamamoto, T. Fujii, H. Shoji, M. Kobayashi, and H. Soda, IEEE Photon. Technol. Lett, **10**, 1703(1998).
- 197. M. Hetterich, M. Dawson, A. Y Egorov, and H. Riechert, Appl. Phys. Lett, **76**, 1030(2000).
- 198. A. R. Adams, E. P. O'Reilly, and M. Silver, Strained layer quantum well lasers in Semiconductor Lasers 1, San Diego, CA: Academic, 1999.
- 199. M. Nido, K. Naniwae, J. Shimizu, S. Murata, and A. Suzuki, IEEEJ. Quantum Electron., **29**, 885(1993).
- 200. T. Ishikawa and J. E. Bowers, IEEEJ. Quantum Electron., **30**, 562(1994).
- 201. W. A. Harrison, J. Vac. Sci. Technol, 14, 1016(1977).

- K. H. Hellwege, Landolt-Bornstein: Numerical Data and Functional Relationships in Science and Technology. Berlin, Germany: Springer, 1982.
- 203. E. Yablonovitch and E. O. Kane, J. Lightwave Technol., 6, 1292(1988).
- 204. B. Zhao and A. Yariv, Quantum well semiconductor lasers in Semiconductor Lasers 1 San Diego, CA: Academic, 1999.
- A. F. Phillips, S. J. Sweeney, A. R. Adams, and P. J. A. Thijs, IEEE J. Select. Topics Quantum Electron., 5, 40.111(1999).
- M. C. Wang, K. Kash, C. E. Za, R. Bhat, and S. L. Chuang, Appl. Phys. Lett., 62, 166(1993).
- 207. T. Higashi, S. J. Sweeney, A. F. Philips, A. R. Adams, E. P. O'Reilly, T. Ucida, and T. Fujii, IEEE Photon. Technol. Lett, **11**, 409(1999).
- 208. J. Piprek, P. Abraham, and J. E. Bowers, IEEEJ. Quantum Electron.,32, 366( 2000).
- R. Fehse, S. J. Sweeney, A. R. Adams, E. P. O'Reilly, A. Y Egorov, H. Riechert, and S. Illek, Electron Lett., 37, 92(2001).
- 210. G. P. Agrawal and N. K. Dutta, Long-Wavelength Semiconductor Lasers, New York: Van-Nostrand, 1986.
- 211. G. Liu and S. L. Chuang, IEEEJ. Quantum Electron., 32, 1283(2001).
- Y Zou, S. Osinski, P. Grodzinski, P. D. Dapkus, W. C. Rideout, W. F. Sharfin, J. Schlafer, and F. D. Crawford, IEEE J. Quantum Electron., 29, 1565(1993).
- 213. L. Davis, Y Lam, D. Nichols, J. Singh, and P. K. Bhat-tacharya, IEEE Photon. Technol. Lett, **5**, 120(1993).
- 214. J. Michael, Y Chan, C. Paul, K. Kwort, IEEE Journal of selected topics in quantum electronics , **4**, (1998).
- 215. 2D Simulation of a Burried Hetorostructure Twin Guide DFB Laser Diyode, Nortel Networks Optical Components, Binzstrasse 17, Switzerland, 1998.
- 216. Integrated system laboratory, optoelektronic modeling group, ETH Zurich, 2002.

- 217. Design and characterization of AlGaInAs kuantum well lasers, Report number 92252005, 2003/16.
- 218. R. Sandra, T Chou, J. Sih, A. Mantie, IEEE Journal of selected topics in quantum electronics, **7**, (2001).
- 219. Y.K.Kuo, S.H.Yen, M.W.Yao, M.L.Chen, Science direct, Elsevier, 275, 156(2007).
- 220. Y.K.Kuo, J.R.Chen, M.L.Chen, B.T.Liou, Applied Physics B, 86, 623(2007).
- 221. Y.A.Chang, J.R.Chen, H.C.Kuo, Journal of Lightwave Technology, **24**, 536(2006).
- 222. J.Minc, S.H. Park, IEEE J.Quantum Electron, **35**, 771(1999).
- 223. N.Tansu, J.Y.Yeh, Applied Physics Lett., 83, 2112(2003).
- 224. J.W.Pan, J.I.Chyi, IEEE J.Quantum Electron, **32**, 2133(1996).
- 225. T.Tanbun, R.A.Logan, IEEE J.Quantum Electron, 26, 1323(1990).
- 226. B.T.Liou, S.H.Yen, Hsiuping Journal, **13**, 297(2006).

# EK

#### 1.MALZEME İÇİN HESAPLAMALAR

# \*

THE MAIN PROGRAM IS ONLY A CALLING PROGRAM, WHICH CONTAINS THREE MAJOR PARTS(MORE THAN 20 SUBROUTINES)

FIRST SELECT MATERIAL PARAMETERS.

SECOND SELECT ENERGY LEVELS IN BOTH BANDS.

THIRD FIND THE G(J), G(WAVELENGTH) AND RATE EQUATIONS

\*\*\*\*\*\*\*

MAKE YOUR SELECTION NOW!

ENTER 1 FOR THE NECESSARY PARAMETERS 2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND **3 FOR THE ENERGY** VALUES OF HEAVY HOLE BAND 4 FOR THE ENERGY VALUES OF LIGHT HOLE BAND 5 FOR THE LASER G-J AND G(LAMBDA) 6 FOR RATE EQUATIONS(TWO SECTION MODEL INCLUDED) 7 FOR EXIT

4 INPUT THE NUMBER OF QUANTUM WELLS NUM=? INPUT TOTAL LAYERS FOR STRUCTURE--N ODD INPUT N= 5 INPUT THE HIGHEST POTENTIAL(1st Q-WELL) LAYER IC= ? 3 INPUT THE SELECTED CENTER OF THE STRUCTURE ICR=? 3 \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\*

INPUT I=1 FOR AlGaAs

I=2 FOR InGaAsP I=3 FOR In(1x)Ga(x)As/InGaAsP/InP I=4 FOR InGaAlAs/InGaAlAs I=5 FOR GaInP/(AlGa)0.5In0.5P/AlInP I=6 FOR InGaAs/AlGaAs/AlGaAs I=7 FOR InGaAs/InGaAsP/Ga0.51In0.49P( GaAs) I=8 FOR AlyInxGa1-xyAs/AlzGa1-zAs/GaAs I=9 FOR In(z)Ga(1z)As/AlxGayIn1-x-yAs/InP I=10 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsxSb1x(InP) I=11 FOR InzGa1zAs/AlxGayIn1-x-yAs/AlAsxSb1х I=12 FOR In(y)Ga(1y)As(x)N(1-x)/GaAs I=13 FOR InGaAs/In(1x)Ga(x)As(y)P(1-y)/GaAs INPUT I=? \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\* 1 \*\*\*\*\* \*\*\*\* DOES THE STRUCTURE STRAIN OR STRAIN-COMPENSATED? IF STRAIN ONLY INPUT 1, STRAIN-COMPENSATED **INPUT 2** INPUT SELECT = ? ENERGY EIGENVALUE==> -0.124778729978E+00 ERROR= .2060679E-ENERGY EIGENVALUE==> -0.863457249087E-01 ERROR= .3459956E-ENERGY EIGENVALUE==> -0.294883093683E-01 ERROR= .1940704E-FOR CHECKING THE Schrodinger WAVE FUNCTION INPUT I==> 1 SKIP INPUT I==> 2 I=? 1 INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= -0.294883093683E-01 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE lh1.txt CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.27308958E-02 CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.12865888E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.73722046E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.12865888E+00

CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.27308958E-02 INPUT NEW EIGENVALUE--> 1, BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? 1 INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= -0.863457249087E-01 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE lh2.txt CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.42141416E-01 CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.36283020E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.19005676E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.36283020E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.42141416 E-01INPUT NEW EIGENVALUE--> 1, BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? 2 ENTER 1 FOR THE NECESSARY PARAMETERS 2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND **3 FOR THE ENERGY** VALUES OF HEAVY HOLE BAND 4 FOR THE ENERGY VALUES OF LIGHT HOLE BAND 5 FOR THE LASER G-J AND G(LAMBDA) 6 FOR RATE EQUATIONS(TWO SECTION MODEL INCLUDED) 7 FOR EXIT 5 THE INPUT FILE NAME= in1.txt SELECT MATERIAL=? 1--AlGaAs 2--InGaAsP 3--In1-zGazAs/InGaAsP/InP 4-- InGaAlAs 5--GaInP/AlzGawIn1-zwP/Al0.5In0.5P 6-- InxGa1-xAs/AlxGa1xAs/AlGaAs 7--In1-xGaxAs/InGaAsP/GaxIn1xP(X=0.51) MATCHED TO GaAs 8--AlyInxGa1-x-yAs/AlzGa1zAs/GaAs 9--InzGa1-zAs/AlxGayIn1-xyAs/InP 10---InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsSb 11--InzGa1-zAs/AlxGayIn1-xyAs/AlAsSb 12--In(y)Ga(1-y)As(x)N(1x)/GaAs 13--InGaAs/In(1x)Ga(x)As(y)P(1-y)/GaAs INPUT SELECTION 1

INPUT MODE = ? FOR TE--> MODE =1, FOR TM--> MODE =2 INPUT TE OR TM ? 1 IF EL1 BELOW EH1 THEN SELECT 1, OTHERWISE SELECT 2 SELECTION=? 1 \*\*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* CALCULATE THE EFFECTIVE MASS \*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\*\* FOR QUASI-FERMI LEVEL SELECT=1, FOR READ EXISTING OUASI-FERMI LEVEL SELECT=2 SELECT=? J(LEAKAGE)=0.393099D+00 A/cm^2 N=0.443609D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.402932D+00 A/cm^2 N=0.445589D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.413009D+00 A/cm^2 N=0.447569D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.423337D+00 A/cm^2 N=0.449549D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.433923D+00 A/cm^2 N=0.451529D+19  $1/cm^3$ J(LEAKAGE)=0.444772D+00 A/cm^2 N=0.453509D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.455891D+00 A/cm^2 N=0.455489D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.467288D+00 A/cm^2 N=0.457469D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.478968D+00 A/cm^2 N=0.459449D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.490938D+00 A/cm^2 N=0.461429D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.503207D+00 A/cm^2 N=0.463409D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.515781D+00 A/cm^2 N=0.465388D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.528669D+00 A/cm^2 N=0.467368D+19 1/cm^3 I(LEAKAGE)=0.541877D+00 A/cm^2 N=0.469348D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.555414D+00 A/cm^2 N=0.471328D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.569288D+00 A/cm^2 N=0.473308D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.583508D+00 A/cm^2 N=0.475288D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.598081D+00 A/cm^2 N=0.477268D+19 1/cm^3 I(LEAKAGE)=0.613017D+00 A/cm^2 N=0.479248D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.628326D+00 A/cm^2 N=0.481228D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.644015D+00 A/cm^2 N=0.483208D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.660095D+00 A/cm^2 N=0.485188D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.676575D+00 A/cm^2 N=0.487168D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.693465D+00 A/cm^2 N=0.489148D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.710776D+00 A/cm^2 N=0.491128D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.728518D+00 A/cm^2 N=0.493108D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.746701D+00 A/cm^2 N=0.495088D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.765338D+00 A/cm^2 N=0.497068D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.784438D+00 A/cm^2 N=0.499048D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.804013D+00 A/cm^2 N=0.501028D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.824076D+00 A/cm^2 N=0.503008D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.844638D+00 A/cm^2 N=0.504987D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.865712D+00 A/cm^2 N=0.506967D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.887310D+00 A/cm^2 N=0.508947D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.909446D+00 A/cm^2 N=0.510927D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.932133D+00 A/cm^2 N=0.512907D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.955385D+00 A/cm^2 N=0.514887D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.979215D+00 A/cm^2 N=0.516867D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.100364D+01 A/cm^2 N=0.518847D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.102867D+01 A/cm^2 N=0.520827D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.105432D+01 A/cm^2 N=0.522807D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.108062D+01 A/cm^2 N=0.524787D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.110756D+01 A/cm^2 N=0.526767D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.113518D+01 A/cm^2 N=0.528747D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.116349D+01 A/cm^2 N=0.530727D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.119250D+01 A/cm^2 N=0.532707D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.122223D+01 A/cm^2 N=0.534687D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.125270D+01 A/cm^2 N=0.536667D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.128393D+01 A/cm^2 N=0.538647D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.131594D+01 A/cm^2 N=0.540627D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.134874D+01 A/cm^2 N=0.542607D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.138236D+01 A/cm^2 N=0.544586D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.141682D+01 A/cm^2 N=0.546566D+19  $1/cm^3$ J(LEAKAGE)=0.145213D+01 A/cm^2 N=0.548546D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.148832D+01 A/cm^2 N=0.550526D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.152542D+01 A/cm^2 N=0.552506D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.156343D+01 A/cm^2 N=0.554486D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.160240D+01 A/cm^2 N=0.556466D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.164233D+01 A/cm^2 N=0.558446D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.168325D+01 A/cm^2 N=0.560426D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.172520D+01 A/cm^2 N=0.562406D+19 1/cm^3 I(LEAKAGE)=0.176818D+01 A/cm^2 N=0.564386D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.181224D+01 A/cm^2 N=0.566366D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.185739D+01 A/cm^2 N=0.568346D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.111807D+02 A/cm^2 N=0.712882D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.114588D+02 A/cm^2 N=0.714862D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.117439D+02 A/cm^2 N=0.716842D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.120361D+02 A/cm^2 N=0.718822D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.123355D+02 A/cm^2 N=0.720802D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.126424D+02 A/cm^2 N=0.722782D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.129569D+02 A/cm^2 N=0.724762D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.132792D+02 A/cm^2 N=0.726742D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.136096D+02 A/cm^2 N=0.728722D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.139481D+02 A/cm^2 N=0.730702D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.142951D+02 A/cm^2 N=0.732682D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.146507D+02 A/cm^2 N=0.734662D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.150151D+02 A/cm^2 N=0.736642D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.153886D+02 A/cm^2 N=0.738622D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.157714D+02 A/cm^2 N=0.740602D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.161637D+02 A/cm^2 N=0.742581D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.165658D+02 A/cm^2 N=0.744561D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.169778D+02 A/cm^2 N=0.746541D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.174001D+02 A/cm^2 N=0.748521D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.178329D+02 A/cm^2 N=0.750501D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.182765D+02 A/cm^2 N=0.752481D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.187310D+02 A/cm^2 N=0.754461D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.191969D+02 A/cm^2 N=0.756441D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.196744D+02 A/cm^2 N=0.758421D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.201637D+02 A/cm^2 N=0.760401D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.206652D+02 A/cm^2 N=0.762381D+19 1/cm^3 I(LEAKAGE)=0.211792D+02 A/cm^2 N=0.764361D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.217059D+02 A/cm^2 N=0.766341D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.222458D+02 A/cm^2 N=0.768321D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.227990D+02 A/cm^2 N=0.770301D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.233661D+02 A/cm^2 N=0.772281D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.239472D+02 A/cm^2 N=0.774261D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.245427D+02 A/cm^2 N=0.776241D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.251531D+02 A/cm^2 N=0.778221D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.257786D+02 A/cm^2 N=0.780201D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.264197D+02 A/cm^2 N=0.782180D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.270767D+02 A/cm^2 N=0.784160D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.277500D+02 A/cm^2 N=0.786140D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.284401D+02 A/cm^2 N=0.788120D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.291473D+02 A/cm^2 N=0.790100D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.298721D+02 A/cm^2 N=0.792080D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.306150D+02 A/cm^2 N=0.794060D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.313762D+02 A/cm^2 N=0.796040D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.321564D+02 A/cm^2 N=0.798020D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.329560D+02 A/cm^2 N=0.80000D+19 1/cm^3 \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\* G(J) PARAMETERS FROM SINGLE WELL Go=0.138394D+02 1/cm Jo=0.925880D+02 A/cm^2

G(N) PARAMETERS FROM SINGLE WELL

NGo=0.140723D+04 1/cm XNo=0.156516D+19 1/cm^3 Jtr=0.340612D+02 A/cm^2 NTR=0.575791D+18 1/cm^3 THE OPTIMUM NUMBER OF QUANTUM WELL FOLLOWS THE ARTICLE BY McIlory et al. IEEE JQE-21 1985 THE OPTIMUM NUMBER OF QUANTUM WELL Nopt = INPUT Nopt(CAN BE DIFFERENT FROM ABOVE CALCULATION)=? NUMBER OF QUANTUM WELL(MAY OR MAY NOT BE Nopt)=? 2 \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\* 1ST CHECK USE SINGLE WELL TIMES # OF WELLS \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* \*\*\*\* \*\*\*\*\* 2ND CHECK FOLLOWS FORMULA BY McIlory IN IEEE JOURNAL OF QUANTUM ELECTRONIC QE-21 1985. \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\* Gth= 28.0530 1/cm Nth=0.332732D+19 1/cm^3 IY= 164 1ST CHECK Jth= 473.85102318 A/cm^2 2ND CHECK Jth= 192.89169 A/cm^2 1ST CHECK Ith=0.106616D+02 mA NUMBER OF WELLS= 2 2ND CHECK Ith=0.434006D+01 mA \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\* CALCULATE THE P-I RELATION NDATA= 237 \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* CALCULATE THE SLOPE: mW/mA Y=A+BX CONSTANT A= -2.2887428

SLOPE B= 0.2146706

```
******
******
INPUT POWER PO FOR THE
LINEWIDTH, PO=0 FOR STOP
INPUT PO= mW
0
INPUT 1 FOR THE DYNAMIC
CALCULATION. 2 FOR SKIP
INPUT =
2
K-FACTOR= 0.16652 nS
MAXIUM FREQ.= 53.3607 GHz
*****
*****
INPUT 1 FOR CALCULATE
THE GAIN(E) RELATION.
INPUT 2 FOR CALCULATE
THE LINEWIDTH
ENHENCEMENT
FACTOR AND PHOTON
ENERGY RELATION
INPUT 3 FOR EXIT THE
PROGRAM
THE INPUT # IS
INPUT FERMILEVELS IN C-
BAND, V-BAND, AND
CARRIER DENSITY
0.851824844087E-01 -
0.941039298692E-01
0.119799498747E+18
CALCULATE THE
CONVOLUTION GAIN(E)
COEFFICIENT
****
*******
INPUT THE NAME FOR THE
CONVOLUTION OPTICAL
GAIN(LAMBDA)
COGLa.txt
****
*******
INPUT THE NAME FOR THE
CONVOLUTION MODE
GAIN(LAMBDA)
CMGLa.txt
INPUT THE NAME FOR THE
CONVOLUTION OPTICAL
GAIN(E)
COGEa.txt
*****
******
INPUT THE NAME FOR THE
CONVOLUTION MODE
GAIN(E)
CMGEa.txt
******
*******
INPUT 1 FOR REPEAT THE
G(E) CALCULATION
INPUT 2 FOR REPEAT THE
ALPHA(E) CALCULATION
INPUT 3 FOR EXIT
```

1

THE GAIN(E) RELATION.

INPUT 2 FOR CALCULATE THE LINEWIDTH ENHENCEMENT FACTOR AND PHOTON ENERGY RELATION

INPUT 3 FOR EXIT THE PROGRAM

THE INPUT # IS

INPUT FERMILEVELS IN C-BAND, V-BAND, AND CARRIER DENSITY 0.38580014741 0.0324327199946 0.798020050125E+19 CALCULATE THE CONVOLUTION GAIN(E) COEFFICIENT

\*\*\*\*\*\*\*

INPUT THE NAME FOR THE CONVOLUTION OPTICAL GAIN(LAMBDA) COGLb.txt

\*\*\*\*

3

ENTER 1 FOR THE NECESSARY PARAMETERS 2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND 3 FOR THE ENERGY VALUES OF HEAVY HOLE BAND 4 FOR THE ENERGY VALUES OF LIGHT HOLE BAND 5 FOR THE LASER G-J AND G(LAMBDA) 6 FOR RATE EQUATIONS(TWO SECTION MODEL INCLUDED) 7 FOR EXIT

### 3.MALZEME İÇİN HESAPLAMALAR

# \*\*\*\*\*\*\*

THE MAIN PROGRAM IS ONLY A CALLING PROGRAM, WHICH CONTAINS THREE MAJOR PARTS(MORE THAN 20 SUBROUTINES)

FIRST SELECT MATERIAL PARAMETERS.

SECOND SELECT ENERGY LEVELS IN BOTH BANDS.

THIRD FIND THE G(J), G(WAVELENGTH) AND RATE EQUATIONS

\*\*\*\*\*\*\*

MAKE YOUR SELECTION NOW!

ENTER 1 FOR THE NECESSARY PARAMETERS 2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND **3 FOR THE ENERGY** VALUES OF HEAVY HOLE BAND 4 FOR THE ENERGY VALUES OF LIGHT HOLE BAND 5 FOR THE LASER G-J AND G(LAMBDA) 6 FOR RATE EQUATIONS(TWO SECTION MODEL INCLUDED) 7 FOR EXIT

1

ENTER 1 FOR AlGaAs/AlGaAs 2 FOR InGaAsP/InGaAsP/InP 3 FOR InGaAs/InGaAsP/InP 4 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/InP 5 FOR GaInP/(AlGa)0.5In0.5P/AlInP 6 FOR InGaAs/AlGaAs/AlGaAs 7 FOR InGaAs/InGaAsP/Ga0.51In0.49P( MATCHED GaAs) 8 FOR AlyInxGa1-xyAs/AlzGa1-zAs/GaAs 9 FOR InzGa1zAs/AlyGaxIn1-x-yAs/InP

10 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsxSb1x(matched InP) 11 FOR InzGa1zAs/AlyGaxIn1-x-yAs/AlAsxSb1-12 FOR In(y)Ga(1y)As(x)N(1-x)/GaAs (dilute N) 13 FOR In(1-x)Ga(x)As(y)P(1y)/GaAs 14 FOR EXIT, BACK TO MAIN PAGE! 3 INPUT THE LAYER # FOR GRIN STRUCTURE(STEP) STEP N= 2 INPUT THE WELL WAVELENGTH (um) 1.52 INPUT THE BARRIER WAVELENGTH (um) 1.28 INPUT THE CLADDING WAVELENGTH (um) 0.98 BANDGAP ENERGY OF OUANTUM WELL= 0.815789473684211 INPUT CLADDING, BARRIER,QUANTUM WELL WIDTH (A) 90 70 500 FOR LATTICE MATCHED BARRIER SELECT --> 1 FOR STRAIN COMPENSATED SELECT -- 2 INPUT SELECTION===>? 1 STRAIN FOR In1-xGaxAs= 4.793626535960454E-003 WRITE CONDUCTION BAND PARAMETERS INTO CBANDEG.DAT WRITE VALENCE BAND PARAMETERS INTO VBANDEG.DAT INPUT 1 FOR NEW CALCULATION, 2 FOR EXIT I= ? 2 ENTER 1 FOR AlGaAs/AlGaAs 2 FOR InGaAsP/InGaAsP/InP 3 FOR InGaAs/InGaAsP/InP 4 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/InP 5 FOR GaInP/(AlGa)0.5In0.5P/AlInP 6 FOR InGaAs/AlGaAs/AlGaAs 7 FOR InGaAs/InGaAsP/Ga0.51In0.49P( MATCHED GaAs) 8 FOR AlyInxGa1-xyAs/AlzGa1-zAs/GaAs 9 FOR InzGalzAs/AlyGaxIn1-x-yAs/InP

10 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsxSb1x(matched InP) 11 FOR InzGa1zAs/AlyGaxIn1-x-yAs/AlAsxSb1-Х 12 FOR In(y)Ga(1y)As(x)N(1-x)/GaAs (dilute N) 13 FOR In(1-x)Ga(x)As(y)P(1y)/GaAs 14 FOR EXIT, BACK TO MAIN PAGE! 14 THIS PROGRAM STOP HERE!, BACK TO MAIN PAGE ENTER 1 FOR THE NECESSARY PARAMETERS 2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND 3 FOR THE ENERGY VALUES OF HEAVY HOLE BAND 4 FOR THE ENERGY VALUES OF LIGHT HOLE BAND 5 FOR THE LASER G-J AND G(LAMBDA) 6 FOR RATE EQUATIONS(TWO SECTION MODEL INCLUDED) 7 FOR EXIT 2 INPUT THE NUMBER OF QUANTUM WELLS NUM=? INPUT TOTAL LAYERS FOR STRUCTURE--N ODD INPUT N= 5 INPUT THE LOWEST POTENTIAL LAYER(1st Q-WELL) IC=? 3 INPUT THE SELECTED CENTER LAYER OF STRUCTURE ICR= 3 \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\* INPUT I=1 FOR AlGaAs I=2 FOR InGaAsP I=3 FOR In1xGaxAs/InGaAsP/InP I=4 FOR InGaAlAs/InGaAlAs I=5 FOR GaInP/(AlGa)0.5In0.5P/AlInP I=6 FOR InGaAs/AlGaAs/AlGaAs I=7 FOR InGaAs/InGaAsP/Ga0.51In0.49P( GaAs) I=8 FOR AlyInxGa1-xyAs/AlzGa1-zAs/GaAs I=9 FOR InzGa1zAs/AlxGayIn1-x-yAs/InP I=10 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsxSb1x(InP)

I=11 FOR InzGa1zAs/AlxGayIn1-x-yAs/AlAsxSb1х I=12 FOR In(y)Ga(1y)As(x)N(1-x)/GaAs I=13 FOR InGaAs/In(1y)Ga(x)As(y)P(1-y)/GaAs INPUT I=? \*\*\*\*\* \*\*\*\*\* 3 ENERGY EIGENVALUE==> -0.238114723616E-01 ERROR= .2674919E ENERGY EIGENVALUE==> -0.163019953654E-01 ERROR= .2993019E ENERGY EIGENVALUE==> -0.385791359192E-02 ERROR= .2595729E ENERGY EIGENVALUE===> 0.133576701604E-01 ERROR= .3258329E ENERGY EIGENVALUE==> 0.349531891607E-01 ERROR= 3152039E ENERGY EIGENVALUE==> 0.599377365955E-01 ERROR= .1813146E ENERGY EIGENVALUE==> 0.857754694343E-01 ERROR= .2193111E ENERGY EIGENVALUE===> 0.108429919116E+00 ERROR= .2887527E ENERGY EIGENVALUE==> 0.129053842324E+00 ERROR= 2351240E ENERGY EIGENVALUE==> 0.155009479760E+00 ERROR= .2398322E ENERGY EIGENVALUE==> 0.187503153353E+00 ERROR= .2239113E FOR CHECKING THE Schrodinger WAVE FUNCTION INPUT I==> 1 SKIP INPUT I==> 2 I=? 1 INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= -0.0238114723616 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE cb1.txt CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.52822897E-05 CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.19191247E-02 CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.99615119E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.19191246E-02 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.52822897E-05 INPUT NEW EIGENVALUE --> 1, BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? 1

INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE=

```
-0.0163019953654
INPUT THE NAME OF
OUTPUT FILE
cb2.txt
CONFINEMENT FACTOR OF
1 th LAYER = 0.25482706E-04
CONFINEMENT FACTOR OF
2 th LAYER = 0.77826907E-02
CONFINEMENT FACTOR OF
3 \text{ th } \text{LAYER} = 0.98438365E+00
CONFINEMENT FACTOR OF
4 th LAYER = 0.77826907E-02
CONFINEMENT FACTOR OF
5 th LAYER = 0.25482706E-04
INPUT NEW EIGENVALUE-->
1, BACK TO MAIN PAGE--> 2
SELECT=?
2
ENTER 1 FOR THE
NECESSARY PARAMETERS
   2 FOR THE ENERGY
VALUES OF CONDUCTION
BAND
   3 FOR THE ENERGY
VALUES OF HEAVY HOLE
BAND
   4 FOR THE ENERGY
VALUES OF LIGHT HOLE
BAND
   5 FOR THE LASER G-J AND
G(LAMBDA)
   6 FOR RATE
EQUATIONS(TWO SECTION
MODEL INCLUDED)
   7 FOR EXIT
FOR LATTICE MATCHED
BARRIER SELECT --> 1
FOR STRAIN COMPENSATED
SELECT -- 2
INPUT SELECTION===>?
1
STRAIN FOR In1-xGaxAs=
4.793626535960454E-003
WRITE CONDUCTION BAND
PARAMETERS INTO
CBANDEG.DAT
WRITE VALENCE BAND
PARAMETERS INTO
VBANDEG.DAT
INPUT 1 FOR NEW
CALCULATION, 2 FOR EXIT
I= ?
2
ENTER 1 FOR AlGaAs/AlGaAs
   2 FOR InGaAsP/InGaAsP/InP
   3 FOR InGaAs/InGaAsP/InP
   4 FOR
InGaAlAs/InGaAlAs/InP
   5 FOR
GaInP/(AlGa)0.5In0.5P/AlInP
   6 FOR
InGaAs/AlGaAs/AlGaAs
   7 FOR
InGaAs/InGaAsP/Ga0.51In0.49P(
MATCHED GaAs)
   8 FOR AlyInxGa1-x-
yAs/AlzGa1-zAs/GaAs
   9 FOR InzGa1-
zAs/AlyGaxIn1-x-yAs/InP
```

10 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsxSb1x(matched InP) 11 FOR InzGa1zAs/AlyGaxIn1-x-yAs/AlAsxSb1-Х 12 FOR In(y)Ga(1y)As(x)N(1-x)/GaAs (dilute N) 13 FOR In(1-x)Ga(x)As(y)P(1y)/GaAs 14 FOR EXIT, BACK TO MAIN PAGE! 14 THIS PROGRAM STOP HERE!, BACK TO MAIN PAGE ENTER 1 FOR THE NECESSARY PARAMETERS 2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND 3 FOR THE ENERGY VALUES OF HEAVY HOLE BAND 4 FOR THE ENERGY VALUES OF LIGHT HOLE BAND 5 FOR THE LASER G-J AND G(LAMBDA) 6 FOR RATE EQUATIONS(TWO SECTION MODEL INCLUDED) 7 FOR EXIT 2 INPUT THE NUMBER OF QUANTUM WELLS NUM=? INPUT TOTAL LAYERS FOR STRUCTURE--N ODD INPUT N= 5 INPUT THE LOWEST POTENTIAL LAYER(1st Q-WELL) IC=? 3 INPUT THE SELECTED CENTER LAYER OF STRUCTURE ICR= 3 \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\* INPUT I=1 FOR AlGaAs I=2 FOR InGaAsP I=3 FOR In1xGaxAs/InGaAsP/InP I=4 FOR InGaAlAs/InGaAlAs I=5 FOR GaInP/(AlGa)0.5In0.5P/AlInP I=6 FOR InGaAs/AlGaAs/AlGaAs I=7 FOR InGaAs/InGaAsP/Ga0.51In0.49P( GaAs) I=8 FOR AlyInxGa1-xyAs/AlzGa1-zAs/GaAs I=9 FOR InzGa1zAs/AlxGayIn1-x-yAs/InP I=10 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsxSb1x(InP)

I=11 FOR InzGa1zAs/AlxGayIn1-x-yAs/AlAsxSb1х I=12 FOR In(y)Ga(1y)As(x)N(1-x)/GaAs I=13 FOR InGaAs/In(1y)Ga(x)As(y)P(1-y)/GaAs INPUT I=? \*\*\*\*\* \*\*\*\*\* 3 ENERGY EIGENVALUE==> -0.238114723616E-01 ERROR= .2674919E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.163019953654E-01 ERROR= .2993019E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.385791359192E-02 ERROR= .2595729E-1 ENERGY EIGENVALUE===> 0.133576701604E-01 ERROR= .3258329E-1 ENERGY EIGENVALUE==> 0.349531891607E-01 ERROR= .3152039E-1 ENERGY EIGENVALUE==> 0.599377365955E-01 ERROR= .1813146E-1 ENERGY EIGENVALUE==> 0.857754694343E-01 ERROR= .2193111E-1 ENERGY EIGENVALUE==> 0.108429919116E+00 ERROR= .2887527E-1 ENERGY EIGENVALUE==> 0.129053842324E+00 ERROR= 2351240E-1 ENERGY EIGENVALUE==> 0.155009479760E+00 ERROR= .2398322E-1 ENERGY EIGENVALUE==> 0.187503153353E+00 ERROR= .2239113E-1 FOR CHECKING THE Schrodinger WAVE FUNCTION INPUT I==> 1 SKIP INPUT I==> 2 I=? 1 INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= -0.0238114723616 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE cb1.txt CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.52822897E-05 CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.19191247E-02 CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.99615119E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.19191246E-02 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.52822897E-05 INPUT NEW EIGENVALUE --> 1, BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? 1

INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE=

```
-0.0163019953654
INPUT THE NAME OF
OUTPUT FILE
cb2.txt
CONFINEMENT FACTOR OF
1 th LAYER = 0.25482706E-04
CONFINEMENT FACTOR OF
2 th LAYER = 0.77826907E-02
CONFINEMENT FACTOR OF
3 \text{ th } \text{LAYER} = 0.98438365E+00
CONFINEMENT FACTOR OF
4 th LAYER = 0.77826907E-02
CONFINEMENT FACTOR OF
5 th LAYER = 0.25482706E-04
 INPUT NEW EIGENVALUE-->
1, BACK TO MAIN PAGE--> 2
SELECT=?
2
ENTER 1 FOR THE
NECESSARY PARAMETERS
   2 FOR THE ENERGY
VALUES OF CONDUCTION
BAND
   3 FOR THE ENERGY
VALUES OF HEAVY HOLE
BAND
   4 FOR THE ENERGY
VALUES OF LIGHT HOLE
BAND
   5 FOR THE LASER G-J AND
G(LAMBDA)
   6 FOR RATE
EQUATIONS(TWO SECTION
MODEL INCLUDED)
   7 FOR EXIT
3
INPUT THE NUMBER OF
QUANTUM WELLS NUM=?
INPUT TOTAL LAYERS FOR
STRUCTURE--N ODD
INPUT N=
5
INPUT THE HIGHEST
POTENTIAL(1st Q-WELL)
LAYER IC=?
3
INPUT THE SELECTED
CENTER OF THE STRUCTURE
ICR=?
3
******
*****
 INPUT I=1 FOR AlGaAs
    I=2 FOR InGaAsP
    I=3 FOR In(1-
x)Ga(x)As/InGaAsP/InP
    I=4 FOR
InGaAlAs/InGaAlAs
    I=5 FOR
GaInP/(AlGa)0.5In0.5P/AlInP
    I=6 FOR
InGaAs/AlGaAs/AlGaAs
    I=7 FOR
InGaAs/InGaAsP/Ga0.51In0.49P(
GaAs)
    I=8 FOR AlyInxGa1-x-
yAs/AlzGa1-zAs/GaAs
    I=9 FOR In(z)Ga(1-
z)As/AlxGayIn1-x-yAs/InP
```

I=10 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsxSb1x(InP) I=11 FOR InzGa1zAs/AlxGayIn1-x-yAs/AlAsxSb1-Х I=12 FOR In(y)Ga(1y)As(x)N(1-x)/GaAs I=13 FOR InGaAs/In(1x)Ga(x)As(y)P(1-y)/GaAs INPUT I=? \*\*\*\*\* \*\*\*\*\* 3 \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* DOES THE STRUCTURE STRAIN OR STRAIN-COMPENSATED? IF STRAIN ONLY INPUT 1, STRAIN-COMPENSATED INPUT 2 INPUT SELECT = ? 1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.338323590457E+00 ERROR= .5454871E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.321104444741E+00 ERROR= .1851890E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.303103797970E+00 ERROR= .2379732E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.285571687424E+00 ERROR= .1939021E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.269378361371E+00 ERROR= .3488401E-1 ENERGY EIGENVALUE===> -0.254802925195E+00 ERROR= .2368402E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.241038959956E+00 ERROR= .3247589E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.226873466359E+00 ERROR= 3691247E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.212009537564E+00 ERROR= .3095561E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.197143077748E+00 ERROR= .3331966E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.183386404024E+00 ERROR= 7028974E-1 ENERGY EIGENVALUE===> -0.171834818767E+00 ERROR= 7661037E-1 ENERGY EIGENVALUE===> -0.162092925385E+00 ERROR= .2597293E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.151937111814E+00 ERROR= .3680201E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.140283174770E+00 ERROR= .8987780E-1

ENERGY EIGENVALUE==> -0.128334447911E+00 ERROR= .9785479E-1 ENERGY EIGENVALUE===> -0.118914253853E+00 ERROR= .7065863E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.113822495738E+00 ERROR= .2903846E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.108019325221E+00 ERROR= .3351184E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.980799728415E-01 ERROR= .3878189E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.868028036521E-01 ERROR= 3307498E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.757437586099E-01 ERROR= .3426417E-1 ENERGY EIGENVALUE===> -0.652796837167E-01 ERROR= .2886524E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.555374926943E-01 ERROR= 4844942E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.465748395692E-01 ERROR= .4466981E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.384231687509E-01 ERROR= .2299608E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.311016911708E-01 ERROR= .3368089E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.246230338331E-01 ERROR= 3711276E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.189959014125E-01 ERROR= .3324397E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.142264755034E-01 ERROR= .2196655E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.103192111657E-01 ERROR= .1915946E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.727731672303E-02 ERROR= .1824518E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.510305318891E-02 ERROR= .2907562E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.379792314197E-02 ERROR= .2268530E-1 FOR CHECKING THE Schrodinger WAVE FUNCTION INPUT I => 1SKIP INPUT I==> 2 I=? 1 INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= -0.0379792314197 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE hh2.txt CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.73235066E-07 CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.44857305E-01

CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.92877892E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.26363654E-01 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.50914651E-07 INPUT NEW EIGENVALUE--> 1, BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? 2 ENTER 1 FOR THE NECESSARY PARAMETERS 2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND **3 FOR THE ENERGY** VALUES OF HEAVY HOLE BAND 4 FOR THE ENERGY VALUES OF LIGHT HOLE BAND 5 FOR THE LASER G-J AND G(LAMBDA) 6 FOR RATE EQUATIONS(TWO SECTION MODEL INCLUDED) 7 FOR EXIT 4 INPUT THE NUMBER OF QUANTUM WELLS NUM=? INPUT TOTAL LAYERS FOR STRUCTURE--N ODD INPUT N= 5 INPUT THE HIGHEST POTENTIAL(1st Q-WELL) LAYER IC= ? INPUT THE SELECTED CENTER OF THE STRUCTURE ICR=? 3 \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* INPUT I=1 FOR AlGaAs I=2 FOR InGaAsP I=3 FOR In(1x)Ga(x)As/InGaAsP/InP I=4 FOR InGaAlAs/InGaAlAs I=5 FOR GaInP/(AlGa)0.5In0.5P/AlInP I=6 FOR InGaAs/AlGaAs/AlGaAs I=7 FOR InGaAs/InGaAsP/Ga0.51In0.49P( GaAs) I=8 FOR AlyInxGa1-xyAs/AlzGa1-zAs/GaAs I=9 FOR In(z)Ga(1z)As/AlxGayIn1-x-yAs/InP I=10 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsxSb1x(InP) I=11 FOR InzGa1zAs/AlxGayIn1-x-yAs/AlAsxSb1х I=12 FOR In(y)Ga(1y)As(x)N(1-x)/GaAs

I=13 FOR InGaAs/In(1x)Ga(x)As(y)P(1-y)/GaAs INPUT I=? \*\*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* 3 \*\*\*\* \*\*\*\*\* DOES THE STRUCTURE STRAIN OR STRAIN-COMPENSATED? IF STRAIN ONLY INPUT 1, STRAIN-COMPENSATED **INPUT 2** INPUT SELECT = ? ENERGY EIGENVALUE==> -0.307653901014E+00 ERROR= .2904615E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.260428235649E+00 ERROR= .3760091E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.218270529590E+00 ERROR= .2764559E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.186024843814E+00 ERROR= 4987232E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.160764073253E+00 ERROR= .1026189E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.132928870267E+00 ERROR= .2805327E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.100420542114E+00 ERROR= .5007190E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.680729638409E-01 ERROR= .4339102E-1 ENERGY EIGENVALUE===> -0.390595796385E-01 ERROR= .3997392E-1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.146486242417E-01 ERROR= 4061542E-1 ENERGY EIGENVALUE==> 0.462654708391E-02 ERROR= .2018124E-1 ENERGY EIGENVALUE==> 0.185138151300E-01 ERROR= .1655151E-1 ENERGY EIGENVALUE==> 0.268863033644E-01 ERROR= .2382479E-1 FOR CHECKING THE Schrodinger WAVE FUNCTION INPUT I==> 1 SKIP INPUT I==> 2 I=? 1 INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= 0.0268863033644 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE lh1.txt CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.13133316E-05

CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.11087720E-02 CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.99777983E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.11087720E-02 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.13133316E-05 INPUT NEW EIGENVALUE --> 1, BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= 0.0185138151300 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE lh2.txt CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.62032704E-05 CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.45212731E-02 CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.99094505E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.45212731E-02 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.62032704E-05 INPUT NEW EIGENVALUE--> 1, BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? 2 ENTER 1 FOR THE NECESSARY PARAMETERS 2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND **3 FOR THE ENERGY** VALUES OF HEAVY HOLE BAND 4 FOR THE ENERGY VALUES OF LIGHT HOLE BAND 5 FOR THE LASER G-J AND G(LAMBDA) 6 FOR RATE EQUATIONS(TWO SECTION MODEL INCLUDED) 7 FOR EXIT \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\* THE MAIN PROGRAM IS ONLY A CALLING PROGRAM, WHICH CONTAINS THREE MAJOR PARTS(MORE THAN 20 SUBROUTINES) FIRST SELECT MATERIAL PARAMETERS. SECOND SELECT ENERGY LEVELS IN BOTH BANDS. THIRD FIND THE G(J). G(WAVELENGTH) AND RATE EQUATIONS

\*\*\*\*\*\*\*

NOW! ENTER 1 FOR THE NECESSARY PARAMETERS 2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND 3 FOR THE ENERGY VALUES OF HEAVY HOLE BAND 4 FOR THE ENERGY VALUES OF LIGHT HOLE BAND 5 FOR THE LASER G-J AND G(LAMBDA) 6 FOR RATE EQUATIONS(TWO SECTION MODEL INCLUDED) 7 FOR EXIT

MAKE YOUR SELECTION

### 5

THE INPUT FILE NAME= in1.txt SELECT MATERIAL=? 1--AlGaAs 2--InGaAsP 3--In1-zGazAs/InGaAsP/InP 4-- InGaAlAs 5--GaInP/AlzGawIn1-zwP/Al0.5In0.5P 6-- InxGa1-xAs/AlxGa1xAs/AlGaAs 7--In1-xGaxAs/InGaAsP/GaxIn1xP(X=0.51) MATCHED TO GaAs 8--AlyInxGa1-x-yAs/AlzGa1zAs/GaAs 9--InzGa1-zAs/AlxGayIn1-xyAs/InP 10--InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsSb 11--InzGa1-zAs/AlxGayIn1-xyAs/AlAsSb 12--In(y)Ga(1-y)As(x)N(1x)/GaAs 13--InGaAs/In(1x)Ga(x)As(y)P(1-y)/GaAs INPUT SELECTION 3 INPUT MODE = ? FOR TE--> MODE =1, FOR TM--> MODE =2 INPUT TE OR TM ? 1 IF EL1 BELOW EH1 THEN SELECT 1, OTHERWISE SELECT 2 SELECTION=? 1 \*\*\*\* \*\*\*\*\*\* CALCULATE THE EFFECTIVE MASS \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* FOR QUASI-FERMI LEVEL SELECT=1 FOR READ EXISTING QUASI-FERMI LEVEL SELECT=2 SELECT=?

J(LEAKAGE)=0.453811D+01 A/cm^2 N=0.443609D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.477093D+01 A/cm^2 N=0.445589D+19 1/cm^3 I(LEAKAGE)=0.501569D+01 A/cm^2 N=0.447569D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.527299D+01 A/cm^2 N=0.449549D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.554347D+01 A/cm^2 N=0.451529D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.582782D+01 A/cm^2 N=0.453509D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.612673D+01 A/cm^2 N=0.455489D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.644095D+01 A/cm^2 N=0.457469D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.677127D+01 A/cm^2 N=0.459449D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.711850D+01 A/cm^2 N=0.461429D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.748351D+01 A/cm^2 N=0.463409D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.786722D+01 A/cm^2 N=0.465388D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.827056D+01 A/cm^2 N=0.467368D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.869456D+01 A/cm^2 N=0.469348D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.914025D+01 A/cm^2 N=0.471328D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.960874D+01 A/cm^2 N=0.473308D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.101012D+02 A/cm^2 N=0.475288D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.106189D+02 A/cm^2 N=0.477268D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.111630D+02 A/cm^2 N=0.479248D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.117349D+02 A/cm^2 N=0.481228D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.123361D+02 A/cm^2 N=0.483208D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.129681D+02 A/cm^2 N=0.485188D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.136323D+02 A/cm^2 N=0.487168D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.143304D+02 A/cm^2 N=0.489148D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.150642D+02 A/cm^2 N=0.491128D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.158355D+02 A/cm^2 N=0.493108D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.166461D+02 A/cm^2 N=0.495088D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.174981D+02 A/cm^2 N=0.497068D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.183936D+02 A/cm^2 N=0.499048D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.193347D+02 A/cm^2 N=0.501028D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.203238D+02 A/cm^2 N=0.503008D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.213634D+02 A/cm^2 N=0.504987D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.224559D+02 A/cm^2 N=0.506967D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.236040D+02 A/cm^2 N=0.508947D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.248106D+02 A/cm^2 N=0.510927D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.260786D+02 A/cm^2 N=0.512907D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.274110D+02 A/cm^2 N=0.514887D+19  $1/cm^3$ J(LEAKAGE)=0.288113D+02 A/cm^2 N=0.516867D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.302826D+02 A/cm^2 N=0.518847D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.318287D+02 A/cm^2 N=0.520827D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.334533D+02 A/cm^2 N=0.522807D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.351603D+02 A/cm^2 N=0.524787D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.369538D+02 A/cm^2 N=0.526767D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.388382D+02 A/cm^2 N=0.528747D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.408180D+02 A/cm^2 N=0.530727D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.428980D+02 A/cm^2 N=0.532707D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.450832D+02 A/cm^2 N=0.534687D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.473788D+02 A/cm^2 N=0.536667D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.497903D+02 A/cm^2 N=0.538647D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.523234D+02 A/cm^2 N=0.540627D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.549842D+02 A/cm^2 N=0.542607D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.577789D+02 A/cm^2 N=0.544586D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.607143D+02 A/cm^2 N=0.546566D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.637971D+02 A/cm^2 N=0.548546D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.670347D+02 A/cm^2 N=0.550526D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.704346D+02 A/cm^2 N=0.552506D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.740048D+02 A/cm^2 N=0.554486D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.777536D+02 A/cm^2 N=0.556466D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.816896D+02 A/cm^2 N=0.558446D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.858220D+02 A/cm^2 N=0.560426D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.901602D+02 A/cm^2 N=0.562406D+19  $1/cm^3$ J(LEAKAGE)=0.947143D+02 A/cm^2 N=0.564386D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.994944D+02 A/cm^2 N=0.566366D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.104512D+03 A/cm^2 N=0.568346D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.109777D+03 A/cm^2 N=0.570326D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.115303D+03 A/cm^2 N=0.572306D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.121101D+03 A/cm^2 N=0.574286D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.127184D+03 A/cm^2 N=0.576266D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.133566D+03 A/cm^2 N=0.578246D+19 1/cm^3 I(LEAKAGE)=0.140261D+03 A/cm^2 N=0.580226D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.147283D+03 A/cm^2 N=0.582206D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.154648D+03 A/cm^2 N=0.584185D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.162371D+03 A/cm^2 N=0.586165D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.170468D+03 A/cm^2 N=0.588145D+19 1/cm^3 I(LEAKAGE)=0.178957D+03 A/cm^2 N=0.590125D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.187856D+03 A/cm^2 N=0.592105D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.197183D+03 A/cm^2 N=0.594085D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.206956D+03 A/cm^2 N=0.596065D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.217197D+03 A/cm^2 N=0.598045D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.227925D+03 A/cm^2 N=0.600025D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.239162D+03 A/cm^2 N=0.602005D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.250930D+03 A/cm^2 N=0.603985D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.263252D+03 A/cm^2 N=0.605965D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.276151D+03 A/cm^2 N=0.607945D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.289652D+03 A/cm^2 N=0.609925D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.303779D+03 A/cm^2 N=0.611905D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.318560D+03 A/cm^2 N=0.613885D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.334020D+03 A/cm^2 N=0.615865D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.350188D+03 A/cm^2 N=0.617845D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.367090D+03 A/cm^2 N=0.619825D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.384757D+03 A/cm^2 N=0.621805D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.403219D+03 A/cm^2 N=0.623784D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.422505D+03 A/cm^2 N=0.625764D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.442646D+03 A/cm^2 N=0.627744D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.463676D+03 A/cm^2 N=0.629724D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.485626D+03 A/cm^2 N=0.631704D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.508529D+03 A/cm^2 N=0.633684D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.532420D+03 A/cm^2 N=0.635664D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.557331D+03 A/cm^2 N=0.637644D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.583299D+03 A/cm^2 N=0.639624D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.610358D+03 A/cm^2 N=0.641604D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.638544D+03 A/cm^2 N=0.643584D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.667893D+03 A/cm^2 N=0.645564D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.698441D+03 A/cm^2 N=0.647544D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.730223D+03 A/cm^2 N=0.649524D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.763277D+03 A/cm^2 N=0.651504D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.797638D+03 A/cm^2 N=0.653484D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.833344D+03 A/cm^2 N=0.655464D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.870430D+03 A/cm^2 N=0.657444D+19  $1/cm^3$ J(LEAKAGE)=0.908931D+03 A/cm^2 N=0.659424D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.948884D+03 A/cm^2 N=0.661404D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.990323D+03 A/cm^2 N=0.663383D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.103328D+04 A/cm^2 N=0.665363D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.107780D+04 A/cm^2 N=0.667343D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.112390D+04 A/cm^2 N=0.669323D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.117162D+04 A/cm^2 N=0.671303D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.122100D+04 A/cm^2 N=0.673283D+19 1/cm^3 I(LEAKAGE)=0.127205D+04 A/cm^2 N=0.675263D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.132482D+04 A/cm^2 N=0.677243D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.137933D+04 A/cm^2 N=0.679223D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.143560D+04 A/cm^2 N=0.681203D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.149366D+04 A/cm^2 N=0.683183D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.155354D+04 A/cm^2 N=0.685163D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.161525D+04 A/cm^2 N=0.687143D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.167882D+04 A/cm^2 N=0.689123D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.174427D+04 A/cm^2 N=0.691103D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.181162D+04 A/cm^2 N=0.693083D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.188088D+04 A/cm^2 N=0.695063D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.195207D+04 A/cm^2 N=0.697043D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.202519D+04 A/cm^2 N=0.699023D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.210028D+04 A/cm^2 N=0.701003D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.217732D+04 A/cm^2 N=0.702982D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.225634D+04 A/cm^2 N=0.704962D+19  $1/cm^3$ J(LEAKAGE)=0.233735D+04 A/cm^2 N=0.706942D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.242034D+04 A/cm^2 N=0.708922D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.250533D+04 A/cm^2 N=0.710902D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.259232D+04 A/cm^2 N=0.712882D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.268132D+04 A/cm^2 N=0.714862D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.277233D+04 A/cm^2 N=0.716842D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.286536D+04 A/cm^2 N=0.718822D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.296041D+04 A/cm^2 N=0.720802D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.305748D+04 A/cm^2 N=0.722782D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.315658D+04 A/cm^2 N=0.724762D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.325771D+04 A/cm^2 N=0.726742D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.336087D+04 A/cm^2 N=0.728722D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.346608D+04 A/cm^2 N=0.730702D+19 1/cm^3 I(LEAKAGE)=0.357333D+04 A/cm^2 N=0.732682D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.368263D+04 A/cm^2 N=0.734662D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.379400D+04 A/cm^2 N=0.736642D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.390743D+04 A/cm^2 N=0.738622D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.402294D+04 A/cm^2 N=0.740602D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.414052D+04 A/cm^2 N=0.742581D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.426020D+04 A/cm^2 N=0.744561D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.438198D+04 A/cm^2 N=0.746541D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.450587D+04 A/cm^2 N=0.748521D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.463188D+04 A/cm^2 N=0.750501D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.476000D+04 A/cm^2 N=0.752481D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.489026D+04 A/cm^2 N=0.754461D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.502264D+04 A/cm^2 N=0.756441D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.515715D+04 A/cm^2 N=0.758421D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.529379D+04 A/cm^2 N=0.760401D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.543255D+04 A/cm^2 N=0.762381D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.557341D+04 A/cm^2 N=0.764361D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.571636D+04 A/cm^2 N=0.766341D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.586137D+04 A/cm^2 N=0.768321D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.600840D+04 A/cm^2 N=0.770301D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.615743D+04 A/cm^2 N=0.772281D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.630841D+04 A/cm^2 N=0.774261D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.646127D+04 A/cm^2 N=0.776241D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.661596D+04 A/cm^2 N=0.778221D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.677240D+04 A/cm^2 N=0.780201D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.693053D+04 A/cm^2 N=0.782180D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.709024D+04 A/cm^2 N=0.784160D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.725146D+04 A/cm^2 N=0.786140D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.741408D+04 A/cm^2 N=0.788120D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.757801D+04 A/cm^2 N=0.790100D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.774313D+04 A/cm^2 N=0.792080D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.790934D+04 A/cm^2 N=0.794060D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.807654D+04 A/cm^2 N=0.796040D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.824461D+04 A/cm^2 N=0.798020D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.841344D+04 A/cm^2 N=0.80000D+19 1/cm^3 \*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* G(J) PARAMETERS FROM SINGLE WELL Go=0.151077D+02 1/cm Jo=0.982243D+02 A/cm^2 G(N) PARAMETERS FROM SINGLE WELL NGo=0.153620D+04 1/cm XNo=0.852381D+18 1/cm^3 Jtr=0.361347D+02 A/cm^2 NTR=0.313573D+18 1/cm^3 THE OPTIMUM NUMBER OF QUANTUM WELL FOLLOWS THE ARTICLE BY McIlory et al. IEEE JQE-21 1985 THE OPTIMUM NUMBER OF QUANTUM WELL Nopt = 2 INPUT Nopt(CAN BE DIFFERENT FROM ABOVE CALCULATION)=? NUMBER OF QUANTUM WELL(MAY OR MAY NOT BE

Nopt)=?

\*\*\*\*\*\*\*

1ST CHECK USE SINGLE WELL TIMES # OF WELLS

\*

\*\*\*\*\*\*\*\*\*\*\*\*

2ND CHECK FOLLOWS FORMULA BY McIlory IN IEEE JOURNAL OF QUANTUM ELECTRONIC QE-21 1985.

\*\*\*\*\*\*\*

Gth= 28.0530 1/cm Nth=0.166416D+19 1/cm^3 IY= 80 1ST CHECK Jth= 418.58690874 A/cm^2 2ND CHECK Jth= 278.12642

A/cm^2

1ST CHECK Ith=0.941821D+01 mA NUMBER OF WELLS= 2 2ND CHECK Ith=0.625784D+01 mA

NDATA= 321

mW/mA Y=A+BX CONSTANT A= -2.0612790 SLOPE B= 0.2188611

\*\*\*\*\*\*\*

INPUT 1 FOR CALCULATE THE GAIN(E) RELATION.

INPUT 2 FOR CALCULATE THE LINEWIDTH ENHENCEMENT FACTOR AND PHOTON ENERGY RELATION INPUT 3 FOR EXIT THE PROGRAM

THE INPUT # IS

INPUT FERMILEVELS IN C-BAND, V-BAND, AND CARRIER DENSITY 0.110143639248E+00 -0.735425094136E-01 0.139598997494E+18 CALCULATE THE CONVOLUTION GAIN(E) COEFFICIENT

\*\*\*\*\*\*\*

INPUT THE NAME FOR THE CONVOLUTION OPTICAL GAIN(LAMBDA) oll.txt

\*\*\*\*\*

\*

INPUT THE NAME FOR THE CONVOLUTION MODE GAIN(E) me1.txt

\*\*\*\*\*\*

INPUT 1 FOR REPEAT THE G(E) CALCULATION INPUT 2 FOR REPEAT THE ALPHA(E) CALCULATION INPUT 3 FOR EXIT

\*\*\*\*

INPUT 2 FOR CALCULATE THE LINEWIDTH ENHENCEMENT FACTOR AND PHOTON ENERGY RELATION

INPUT 3 FOR EXIT THE PROGRAM

THE INPUT # IS

INPUT FERMILEVELS IN C-BAND, V-BAND, AND CARRIER DENSITY 0.181419036533E+00 -0.254966846617E-01 0.812781954887E+18 CALCULATE THE CONVOLUTION GAIN(E) COEFFICIENT

\*\*\*\*\*

\*\*\*\*\*\*

\*\*\*\*\*\*

INPUT THE NAME FOR THE CONVOLUTION MODE GAIN(LAMBDA) ml2.txt INPUT THE NAME FOR THE CONVOLUTION OPTICAL GAIN(E) oe2.txt

\*\*\*\*\*\*

\*\*\*\*\*\*

ENTER 1 FOR THE NECESSARY PARAMETERS 2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND **3 FOR THE ENERGY** VALUES OF HEAVY HOLE BAND 4 FOR THE ENERGY VALUES OF LIGHT HOLE BAND 5 FOR THE LASER G-J AND G(LAMBDA) 6 FOR RATE EQUATIONS(TWO SECTION MODEL INCLUDED) 7 FOR EXIT

### 4.MALZEME İÇİN HESAPLAMALAR

\*\*\*\*\*\*\*

THE MAIN PROGRAM IS ONLY A CALLING PROGRAM, WHICH CONTAINS THREE MAJOR PARTS(MORE THAN 20 SUBROUTINES)

FIRST SELECT MATERIAL PARAMETERS.

SECOND SELECT ENERGY LEVELS IN BOTH BANDS.

THIRD FIND THE G(J), G(WAVELENGTH) AND RATE EQUATIONS \*\*\*\*\* \*\*\*\*\* MAKE YOUR SELECTION NOW! ENTER 1 FOR THE NECESSARY PARAMETERS 2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND **3 FOR THE ENERGY** VALUES OF HEAVY HOLE BAND 4 FOR THE ENERGY VALUES OF LIGHT HOLE BAND 5 FOR THE LASER G-J AND G(LAMBDA) 6 FOR RATE EQUATIONS(TWO SECTION MODEL INCLUDED) 7 FOR EXIT 4 INPUT THE NUMBER OF QUANTUM WELLS NUM=? INPUT TOTAL LAYERS FOR STRUCTURE--N ODD INPUT N= 5 INPUT THE HIGHEST POTENTIAL(1st Q-WELL) LAYER IC=? 3 INPUT THE SELECTED CENTER OF THE STRUCTURE ICR=? 3 \*\*\*\* \*\*\*\*\* INPUT I=1 FOR AlGaAs I=2 FOR InGaAsP I=3 FOR In(1x)Ga(x)As/InGaAsP/InP I=4 FOR InGaAlAs/InGaAlAs I=5 FOR GaInP/(AlGa)0.5In0.5P/AlInP I=6 FOR InGaAs/AlGaAs/AlGaAs I=7 FOR InGaAs/InGaAsP/Ga0.51In0.49P( GaAs) I=8 FOR AlvInxGa1-xyAs/AlzGa1-zAs/GaAs I=9 FOR In(z)Ga(1z)As/AlxGayIn1-x-yAs/InP I=10 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsxSb1x(InP) I=11 FOR InzGa1zAs/AlxGayIn1-x-yAs/AlAsxSb1х

\*\*\*\*\* 4 \*\*\*\*\* \*\*\*\* DOES THE STRUCTURE STRAIN OR STRAIN-COMPENSATED? IF STRAIN ONLY INPUT 1, STRAIN-COMPENSATED **INPUT 2** INPUT SELECT = ? ENERGY EIGENVALUE==> -0.219431227325E+00 ERROR= 4394220E ENERGY EIGENVALUE==> -0.174099299040E+00 ERROR= .2765246E ENERGY EIGENVALUE==> -0.128305224620E+00 ERROR= .1594944E FOR CHECKING THE Schrodinger WAVE FUNCTION INPUT I==> 1 SKIP INPUT I==> 2 I=? 1 INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= -0.219431227325 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE lh1.txt CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.15545726E+00CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.24588518E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.19731512E+00CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.24588518E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.15545726E+00 INPUT NEW EIGENVALUE --> 1, BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= -0.174099299040 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE lh2.txt CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.46952295E-01CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.35420538E+00CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.19768466E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.35420538E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.46952295E-01

I=12 FOR In(y)Ga(1-

I=13 FOR InGaAs/In(1-

\*\*\*\*\*

y)As(x)N(1-x)/GaAs

INPUT I= ?

x)Ga(x)As(y)P(1-y)/GaAs

INPUT NEW EIGENVALUE--> 1, BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? 2 ENTER 1 FOR THE NECESSARY PARAMETERS 2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND 3 FOR THE ENERGY VALUES OF HEAVY HOLE BAND 4 FOR THE ENERGY VALUES OF LIGHT HOLE BAND 5 FOR THE LASER G-J AND G(LAMBDA) 6 FOR RATE EQUATIONS(TWO SECTION MODEL INCLUDED) 7 FOR EXIT 5 THE INPUT FILE NAME= in1.txt SELECT MATERIAL=? 1--AlGaAs 2--InGaAsP 3--In1-zGazAs/InGaAsP/InP 4-- InGaAlAs 5--GaInP/AlzGawIn1-zwP/Al0.5In0.5P 6-- InxGa1-xAs/AlxGa1xAs/AlGaAs 7--In1-xGaxAs/InGaAsP/GaxIn1xP(X=0.51) MATCHED TO GaAs 8--AlyInxGa1-x-yAs/AlzGa1zAs/GaAs 9--InzGa1-zAs/AlxGayIn1-xyAs/InP 10---InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsSb 11--InzGa1-zAs/AlxGayIn1-xyAs/AlAsSb 12--In(y)Ga(1-y)As(x)N(1x)/GaAs 13--InGaAs/In(1x)Ga(x)As(y)P(1-y)/GaAs INPUT SELECTION Λ INPUT MODE = ? FOR TE--> MODE =1, FOR TM--> MODE =2 INPUT TE OR TM ? 1 IF EL1 BELOW EH1 THEN SELECT 1, OTHERWISE SELECT 2 SELECTION=? 1 \*\*\*\* \*\*\*\*\*\* CALCULATE THE EFFECTIVE MASS \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\* FOR QUASI-FERMI LEVEL SELECT=1 FOR READ EXISTING QUASI-FERMI LEVEL SELECT=2 SELECT=?

J(LEAKAGE)=0.731128D+00 A/cm^2 N=0.455489D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.761885D+00 A/cm^2 N=0.457469D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.793935D+00 A/cm^2 N=0.459449D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.827333D+00 A/cm^2 N=0.461429D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.862136D+00 A/cm^2 N=0.463409D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.898401D+00 A/cm^2 N=0.465388D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.936192D+00 A/cm^2 N=0.467368D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.975571D+00 A/cm^2 N=0.469348D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.101661D+01 A/cm^2 N=0.471328D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.105937D+01 A/cm^2 N=0.473308D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.110392D+01 A/cm^2 N=0.475288D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.115036D+01 A/cm^2 N=0.477268D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.119874D+01 A/cm^2 N=0.479248D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.124916D+01 A/cm^2 N=0.481228D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.130169D+01 A/cm^2 N=0.483208D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.135644D+01 A/cm^2 N=0.485188D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.141348D+01 A/cm^2 N=0.487168D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.147293D+01 A/cm^2 N=0.489148D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.153487D+01 A/cm^2 N=0.491128D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.159942D+01 A/cm^2 N=0.493108D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.166667D+01 A/cm^2 N=0.495088D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.173676D+01 A/cm^2 N=0.497068D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.180979D+01 A/cm^2 N=0.499048D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.188589D+01 A/cm^2 N=0.501028D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.196519D+01 A/cm^2 N=0.503008D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.204782D+01 A/cm^2 N=0.504987D+19 1/cm^3 I(LEAKAGE)=0.213392D+01 A/cm^2 N=0.506967D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.222364D+01 A/cm^2 N=0.508947D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.231714D+01 A/cm^2 N=0.510927D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.241455D+01 A/cm^2 N=0.512907D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.251607D+01 A/cm^2 N=0.514887D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.262184D+01 A/cm^2 N=0.516867D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.273206D+01 A/cm^2 N=0.518847D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.284691D+01 A/cm^2 N=0.520827D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.296659D+01 A/cm^2 N=0.522807D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.309129D+01 A/cm^2 N=0.524787D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.322123D+01 A/cm^2 N=0.526767D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.335662D+01 A/cm^2 N=0.528747D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.349771D+01 A/cm^2 N=0.530727D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.364471D+01 A/cm^2 N=0.532707D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.379789D+01 A/cm^2 N=0.534687D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.395751D+01 A/cm^2 N=0.536667D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.412382D+01 A/cm^2 N=0.538647D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.429712D+01 A/cm^2 N=0.540627D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.447769D+01 A/cm^2 N=0.542607D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.466584D+01 A/cm^2 N=0.544586D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.486189D+01 A/cm^2 N=0.546566D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.506616D+01 A/cm^2 N=0.548546D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.527901D+01 A/cm^2 N=0.550526D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.550079D+01 A/cm^2 N=0.552506D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.573188D+01 A/cm^2 N=0.554486D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.597266D+01 A/cm^2 N=0.556466D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.622354D+01 A/cm^2 N=0.558446D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.648495D+01 A/cm^2 N=0.560426D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.675732D+01 A/cm^2 N=0.562406D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.704111D+01 A/cm^2 N=0.564386D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.733681D+01 A/cm^2 N=0.566366D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.764490D+01 A/cm^2 N=0.568346D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.796590D+01 A/cm^2 N=0.570326D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.830037D+01 A/cm^2 N=0.572306D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.864885D+01 A/cm^2 N=0.574286D+19  $1/cm^3$ J(LEAKAGE)=0.901193D+01 A/cm^2 N=0.576266D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.939023D+01 A/cm^2 N=0.578246D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.978438D+01 A/cm^2 N=0.580226D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.101950D+02 A/cm^2 N=0.582206D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.106229D+02 A/cm^2 N=0.584185D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.110687D+02 A/cm^2 N=0.586165D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.115331D+02 A/cm^2 N=0.588145D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.120170D+02 A/cm^2 N=0.590125D+19 1/cm^3 I(LEAKAGE)=0.125211D+02 A/cm^2 N=0.592105D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.130463D+02 A/cm^2 N=0.594085D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.135935D+02 A/cm^2 N=0.596065D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.141636D+02 A/cm^2 N=0.598045D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.147575D+02 A/cm^2 N=0.600025D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.153762D+02 A/cm^2 N=0.602005D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.160208D+02 A/cm^2 N=0.603985D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.166924D+02 A/cm^2 N=0.605965D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.173920D+02 A/cm^2 N=0.607945D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.181208D+02 A/cm^2 N=0.609925D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.188800D+02 A/cm^2 N=0.611905D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.196710D+02 A/cm^2 N=0.613885D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.204949D+02 A/cm^2 N=0.615865D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.213532D+02 A/cm^2 N=0.617845D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.222473D+02 A/cm^2 N=0.619825D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.231787D+02 A/cm^2 N=0.621805D+19  $1/cm^3$ J(LEAKAGE)=0.241489D+02 A/cm^2 N=0.623784D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.251594D+02 A/cm^2 N=0.625764D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.262121D+02 A/cm^2 N=0.627744D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.273086D+02 A/cm^2 N=0.629724D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.284507D+02 A/cm^2 N=0.631704D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.296403D+02 A/cm^2 N=0.633684D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.308794D+02 A/cm^2 N=0.635664D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.321699D+02 A/cm^2 N=0.637644D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.335141D+02 A/cm^2 N=0.639624D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.349140D+02 A/cm^2 N=0.641604D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.363720D+02 A/cm^2 N=0.643584D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.378904D+02 A/cm^2 N=0.645564D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.394718D+02 A/cm^2 N=0.647544D+19 1/cm^3 I(LEAKAGE)=0.411187D+02 A/cm^2 N=0.649524D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.428337D+02 A/cm^2 N=0.651504D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.446196D+02 A/cm^2 N=0.653484D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.464794D+02 A/cm^2 N=0.655464D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.484160D+02 A/cm^2 N=0.657444D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.504325D+02 A/cm^2 N=0.659424D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.525322D+02 A/cm^2 N=0.661404D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.547184D+02 A/cm^2 N=0.663383D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.569946D+02 A/cm^2 N=0.665363D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.593645D+02 A/cm^2 N=0.667343D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.618318D+02 A/cm^2 N=0.669323D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.644004D+02 A/cm^2 N=0.671303D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.670744D+02 A/cm^2 N=0.673283D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.698579D+02 A/cm^2 N=0.675263D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.727554D+02 A/cm^2 N=0.677243D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.757714D+02 A/cm^2 N=0.679223D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.789106D+02 A/cm^2 N=0.681203D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.821779D+02 A/cm^2 N=0.683183D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.855784D+02 A/cm^2 N=0.685163D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.891172D+02 A/cm^2 N=0.687143D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.927999D+02 A/cm^2 N=0.689123D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.966320D+02 A/cm^2 N=0.691103D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.100619D+03 A/cm^2 N=0.693083D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.104768D+03 A/cm^2 N=0.695063D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.109085D+03 A/cm^2 N=0.697043D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.113575D+03 A/cm^2 N=0.699023D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.118247D+03 A/cm^2 N=0.701003D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.123106D+03 A/cm^2 N=0.702982D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.128160D+03 A/cm^2 N=0.704962D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.133417D+03 A/cm^2 N=0.706942D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.138884D+03 A/cm^2 N=0.708922D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.144568D+03 A/cm^2 N=0.710902D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.150480D+03 A/cm^2 N=0.712882D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.156626D+03 A/cm^2 N=0.714862D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.163015D+03 A/cm^2 N=0.716842D+19  $1/cm^3$ J(LEAKAGE)=0.169657D+03 A/cm^2 N=0.718822D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.176561D+03 A/cm^2 N=0.720802D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.183737D+03 A/cm^2 N=0.722782D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.191194D+03 A/cm^2 N=0.724762D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.198943D+03 A/cm^2 N=0.726742D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.206994D+03 A/cm^2 N=0.728722D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.215358D+03 A/cm^2 N=0.730702D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.224046D+03 A/cm^2 N=0.732682D+19 1/cm^3 I(LEAKAGE)=0.233070D+03 A/cm^2 N=0.734662D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.242442D+03 A/cm^2 N=0.736642D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.252173D+03 A/cm^2 N=0.738622D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.262276D+03 A/cm^2 N=0.740602D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.272765D+03 A/cm^2 N=0.742581D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.283651D+03 A/cm^2 N=0.744561D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.294949D+03 A/cm^2 N=0.746541D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.306671D+03 A/cm^2 N=0.748521D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.318834D+03 A/cm^2 N=0.750501D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.331450D+03 A/cm^2 N=0.752481D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.344534D+03 A/cm^2 N=0.754461D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.358101D+03 A/cm^2 N=0.756441D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.372168D+03 A/cm^2 N=0.758421D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.386749D+03 A/cm^2 N=0.760401D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.401860D+03 A/cm^2 N=0.762381D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.417518D+03 A/cm^2 N=0.764361D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.433739D+03 A/cm^2 N=0.766341D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.450541D+03 A/cm^2 N=0.768321D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.467939D+03 A/cm^2 N=0.770301D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.485951D+03 A/cm^2 N=0.772281D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.504595D+03 A/cm^2 N=0.774261D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.523888D+03 A/cm^2 N=0.776241D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.543848D+03 A/cm^2 N=0.778221D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.564494D+03 A/cm^2 N=0.780201D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.585843D+03 A/cm^2 N=0.782180D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.607914D+03 A/cm^2 N=0.784160D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.630725D+03 A/cm^2 N=0.786140D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.654295D+03 A/cm^2 N=0.788120D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.678642D+03 A/cm^2 N=0.790100D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.703785D+03 A/cm^2 N=0.792080D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.729743D+03 A/cm^2 N=0.794060D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.756533D+03 A/cm^2 N=0.796040D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.784174D+03 A/cm^2 N=0.798020D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.812685D+03 A/cm^2 N=0.80000D+19 1/cm^3 \*\*\*\* \*\*\*\*\*\*\* G(J) PARAMETERS FROM SINGLE WELL Go=0.158181D+02 1/cm Jo=0.954942D+02 A/cm^2 G(N) PARAMETERS FROM SINGLE WELL NGo=0.160843D+04 1/cm XNo=0.911779D+18 1/cm^3 Jtr=0.351304D+02 A/cm^2 NTR=0.335425D+18 1/cm^3 THE OPTIMUM NUMBER OF QUANTUM WELL FOLLOWS THE ARTICLE BY McIlory et al. IEEE JQE-21 1985. THE OPTIMUM NUMBER OF QUANTUM WELL Nopt = INPUT Nopt(CAN BE DIFFERENT FROM ABOVE CALCULATION)=? NUMBER OF QUANTUM WELL(MAY OR MAY NOT BE Nopt)=? 3 \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\*\* 1ST CHECK USE SINGLE WELL TIMES # OF WELLS \*\*\*\*\* \*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\* 2ND CHECK FOLLOWS FORMULA BY McIlory IN IEEE JOURNAL OF QUANTUM ELECTRONIC QE-21 1985.

Gth= 28.0530 1/cm Nth=0.170376D+19 1/cm^3 IY= 82 1ST CHECK Ith= 381.42697085 A/cm^2 2ND CHECK Jth= 213.82690 A/cm^2 1ST CHECK Ith=0.858211D+01 mA NUMBER OF WELLS= 2 2ND CHECK Ith=0.481111D+01 mA \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* CALCULATE THE P-I RELATION NDATA= 319 \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* CALCULATE THE SLOPE: mW/mA Y=A+BX CONSTANT A= -1.8744106 SLOPE B= 0.2184091 \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\* INPUT POWER PO FOR THE LINEWIDTH, PO=0 FOR STOP INPUT PO= mW 1 THE LINEWIDTH DF AND ALPHA FACTOR AT THRESHOLD ARE DF= 0.8213645344D+00 MHz ALPHA FACTOR=.1735501D+01 \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\* INPUT POWER PO FOR THE LINEWIDTH, PO=0 FOR STOP INPUT PO= mW 0 INPUT 1 FOR THE DYNAMIC CALCULATION. 2 FOR SKIP INPUT = 2 K-FACTOR= 0.16505 nS MAXIUM FREQ.= 53.8361 GHz \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* INPUT 1 FOR CALCULATE THE GAIN(E) RELATION. **INPUT 2 FOR CALCULATE** THE LINEWIDTH ENHENCEMENT FACTOR AND PHOTON ENERGY RELATION

\*\*\*\*\*\*

\*\*\*\*\*\*

INPUT 3 FOR EXIT THE PROGRAM

THE INPUT # IS 1

INPUT FERMILEVELS IN C-BAND, V-BAND, AND CARRIER DENSITY 0.108252516581 -0.0671736732157 0.159398496241E+18 CALCULATE THE CONVOLUTION GAIN(E) COEFFICIENT \*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* INPUT THE NAME FOR THE CONVOLUTION OPTICAL GAIN(LAMBDA) ol1.txt \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\*\* INPUT THE NAME FOR THE CONVOLUTION MODE GAIN(LAMBDA) ml1.txt INPUT THE NAME FOR THE CONVOLUTION OPTICAL GAIN(E) oe1.txt \*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* INPUT THE NAME FOR THE CONVOLUTION MODE GAIN(E) me1.txt \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* INPUT 1 FOR REPEAT THE G(E) CALCULATION INPUT 2 FOR REPEAT THE ALPHA(E) CALCULATION **INPUT 3 FOR EXIT** 1 \*\*\*\* \*\*\*\*\*\* INPUT 1 FOR CALCULATE THE GAIN(E) RELATION. INPUT 2 FOR CALCULATE THE LINEWIDTH ENHENCEMENT FACTOR AND PHOTON ENERGY RELATION INPUT 3 FOR EXIT THE PROGRAM THE INPUT # IS INPUT FERMILEVELS IN C-BAND, V-BAND, AND CARRIER DENSITY 0.558909216790 0.0762417809574E 0.80000000000E+19 CALCULATE THE CONVOLUTION GAIN(E) COEFFICIENT \*\*\*\*\*

\*\*\*\*\*\*

GAIN(LAMBDA) ol2.txt \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* INPUT THE NAME FOR THE CONVOLUTION MODE GAIN(LAMBDA) me2.txt INPUT THE NAME FOR THE CONVOLUTION OPTICAL GAIN(E) oe2.txt \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* INPUT THE NAME FOR THE CONVOLUTION MODE GAIN(E) ml2.txt \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\* INPUT 1 FOR REPEAT THE G(E) CALCULATION INPUT 2 FOR REPEAT THE ALPHA(E) CALCULATION INPUT 3 FOR EXIT 3 ENTER 1 FOR THE NECESSARY PARAMETERS 2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND **3 FOR THE ENERGY** VALUES OF HEAVY HOLE BAND 4 FOR THE ENERGY VALUES OF LIGHT HOLE BAND 5 FOR THE LASER G-J AND G(LAMBDA) 6 FOR RATE EQUATIONS(TWO SECTION MODEL INCLUDED) 7 FOR EXIT **6.MALZEME İCİN** HESAPLAMALAR \*\*\*\*\* \*\*\*\*\* THE MAIN PROGRAM IS ONLY A CALLING PROGRAM, WHICH CONTAINS THREE MAJOR PARTS(MORE THAN 20 SUBROUTINES) FIRST SELECT MATERIAL

INPUT THE NAME FOR THE

CONVOLUTION OPTICAL

PARAMETERS.

SECOND SELECT ENERGY LEVELS IN BOTH BANDS.

THIRD FIND THE G(J), G(WAVELENGTH) AND RATE EQUATIONS

\*\*\*\*\*\*\*

MAKE YOUR SELECTION NOW!

ENTER 1 FOR THE NECESSARY PARAMETERS 2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND **3 FOR THE ENERGY** VALUES OF HEAVY HOLE BAND 4 FOR THE ENERGY VALUES OF LIGHT HOLE BAND 5 FOR THE LASER G-J AND G(LAMBDA) 6 FOR RATE EQUATIONS(TWO SECTION MODEL INCLUDED) 7 FOR EXIT 1 ENTER 1 FOR AlGaAs/AlGaAs 2 FOR InGaAsP/InGaAsP/InP 3 FOR InGaAs/InGaAsP/InP 4 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/InP 5 FOR GaInP/(AlGa)0.5In0.5P/AlInP 6 FOR InGaAs/AlGaAs/AlGaAs 7 FOR InGaAs/InGaAsP/Ga0.51In0.49P( MATCHED GaAs) 8 FOR AlyInxGa1-xyAs/AlzGa1-zAs/GaAs 9 FOR InzGa1zAs/AlyGaxIn1-x-yAs/InP 10 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsxSb1x(matched InP) 11 FOR InzGa1zAs/AlyGaxIn1-x-yAs/AlAsxSb1-12 FOR In(y)Ga(1y)As(x)N(1-x)/GaAs (dilute N) 13 FOR In(1-x)Ga(x)As(y)P(1y)/GaAs 14 FOR EXIT, BACK TO MAIN PAGE! 8 INPUT THE LAYER # FOR GRIN STRUCTURE(STEP) STEP N= 2 INPUT THE WELL WAVELENGTH (um) 0.97 INPUT THE BARRIER WAVELENGTH (um) 0.76 INPUT THE CLADDING WAVELENGTH (um) 0.52

BANDGAP ENERGY OF OUANTUM WELL= 1.27835051546392 INPUT CLADDING, BARRIER, QUANTUM WELL WIDTH (A) 100 100 80 CALCULATE AlyInxGa1-xyAs/AlzGa1-zAs/GaAs INPUT STRAIN -0.014WELL LATTICE = 5.73244687554351 BARRIER LATTICE = 5.65459840881273 STRAIN = 1.376728480124305E-002 WRITE CONDUCTION BAND PARAMETERS INTO CBANDEG.DAT WRITE VALENCE BAND PARAMETERS INTO VBANDEG.DAT INPUT 1 FOR NEW CALCULATION, 2 FOR EXIT I= ? 2 ENTER 1 FOR AlGaAs/AlGaAs 2 FOR InGaAsP/InGaAsP/InP 3 FOR InGaAs/InGaAsP/InP 4 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/InP 5 FOR GaInP/(AlGa)0.5In0.5P/AlInP 6 FOR InGaAs/AlGaAs/AlGaAs 7 FOR InGaAs/InGaAsP/Ga0.51In0.49P( MATCHED GaAs) 8 FOR AlyInxGa1-xyAs/AlzGa1-zAs/GaAs 9 FOR InzGa1zAs/AlyGaxIn1-x-yAs/InP 10 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsxSb1x(matched InP) 11 FOR InzGa1zAs/AlyGaxIn1-x-yAs/AlAsxSb1-12 FOR In(y)Ga(1y)As(x)N(1-x)/GaAs (dilute N) 13 FOR In(1-x)Ga(x)As(y)P(1y)/GaAs 14 FOR EXIT, BACK TO MAIN PAGE! 14 THIS PROGRAM STOP HERE!, BACK TO MAIN PAGE ENTER 1 FOR THE NECESSARY PARAMETERS 2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND **3 FOR THE ENERGY** VALUES OF HEAVY HOLE BAND 4 FOR THE ENERGY VALUES OF LIGHT HOLE BAND

6 FOR RATE EQUATIONS(TWO SECTION MODEL INCLUDED) 7 FOR EXIT 2 INPUT THE NUMBER OF QUANTUM WELLS NUM=? INPUT TOTAL LAYERS FOR STRUCTURE--N ODD INPUT N= 5 INPUT THE LOWEST POTENTIAL LAYER(1st Q-WELL) IC=? INPUT THE SELECTED CENTER LAYER OF STRUCTURE ICR= 3 \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* INPUT I=1 FOR AlGaAs I=2 FOR InGaAsP I=3 FOR In1xGaxAs/InGaAsP/InP I=4 FOR InGaAlAs/InGaAlAs I=5 FOR GaInP/(AlGa)0.5In0.5P/AlInP I=6 FOR InGaAs/AlGaAs/AlGaAs I=7 FOR InGaAs/InGaAsP/Ga0.51In0.49P( GaAs) I=8 FOR AlyInxGa1-xyAs/AlzGa1-zAs/GaAs I=9 FOR InzGa1zAs/AlxGayIn1-x-yAs/InP I=10 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsxSb1x(InP)I=11 FOR InzGa1zAs/AlxGayIn1-x-yAs/AlAsxSb1х I=12 FOR In(y)Ga(1y)As(x)N(1-x)/GaAs I=13 FOR InGaAs/In(1y)Ga(x)As(y)P(1-y)/GaAs INPUT I=?\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* 8 ENERGY EIGENVALUE===> 0.123092454199E+00 ERROR= 3617095E ENERGY EIGENVALUE==> 0.212909594137E+00 ERROR= .5598330E ENERGY EIGENVALUE==> 0.272032958411E+00 ERROR= .3221017E ENERGY EIGENVALUE==> 0.295192350797E+00 ERROR= .1308078E ENERGY EIGENVALUE==> 0.353227742772E+00 ERROR= .3405371E

5 FOR THE LASER G-J AND

G(LAMBDA)

ENERGY EIGENVALUE==> 0.414388854672E+00 ERROR= .2187799E ENERGY EIGENVALUE===> 0.483142932698E+00 ERROR= .3071024E ENERGY EIGENVALUE==> 0.573689682800E+00 ERROR= .1733525E ENERGY EIGENVALUE==> 0.661483156822E+00 ERROR= .2831957E ENERGY EIGENVALUE==> 0.751329188256E+00 ERROR= .2094882E FOR CHECKING THE Schrodinger WAVE FUNCTION INPUT I==> 1 SKIP INPUT I==> 2 I=? 1 INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= 0 1230924544199 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE ce1.txt CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.68833614E-06 CONFINEMENT FACTOR OF  $2 \text{ th } \text{LAYER} = 0.38605911 \text{E} \cdot 01$ CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.92278680E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.38605912E-01 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.68833616E-06 INPUT NEW EIGENVALUE--> 1, BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= 0.414388854672 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE ce2.txt CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.15837793E-01CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.39766981E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.17298479E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.39766981E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.15837793E-01 INPUT NEW EIGENVALUE--> 1, BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? 2 ENTER 1 FOR THE NECESSARY PARAMETERS 2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND **3 FOR THE ENERGY** VALUES OF HEAVY HOLE BAND 4 FOR THE ENERGY VALUES OF LIGHT HOLE BAND

```
5 FOR THE LASER G-J AND
G(LAMBDA)
   6 FOR RATE
EQUATIONS(TWO SECTION
MODEL INCLUDED)
   7 FOR EXIT
3
INPUT THE NUMBER OF
QUANTUM WELLS NUM=?
INPUT TOTAL LAYERS FOR
STRUCTURE--N ODD
INPUT N=
5
INPUT THE HIGHEST
POTENTIAL(1st Q-WELL)
LAYER IC= ?
INPUT THE SELECTED
CENTER OF THE STRUCTURE
ICR=?
3
******
******
 INPUT I=1 FOR AlGaAs
   I=2 FOR InGaAsP
    I=3 FOR In(1-
x)Ga(x)As/InGaAsP/InP
   I=4 FOR
InGaAlAs/InGaAlAs
    I=5 FOR
GaInP/(AlGa)0.5In0.5P/AlInP
    I=6 FOR
InGaAs/AlGaAs/AlGaAs
   I=7 FOR
InGaAs/InGaAsP/Ga0.51In0.49P(
GaAs)
    I=8 FOR AlyInxGa1-x-
yAs/AlzGa1-zAs/GaAs
   I=9 FOR In(z)Ga(1-
z)As/AlxGayIn1-x-yAs/InP
    I=10 FOR
InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsxSb1-
x(InP)
   I=11 FOR InzGa1-
zAs/AlxGayIn1-x-yAs/AlAsxSb1-
х
    I=12 FOR In(y)Ga(1-
y)As(x)N(1-x)/GaAs
   I=13 FOR InGaAs/In(1-
x)Ga(x)As(y)P(1-y)/GaAs
 INPUT I=?
****
*****
****
*****
DOES THE STRUCTURE
STRAIN OR STRAIN-
COMPENSATED?
IF STRAIN ONLY INPUT 1,
STRAIN-COMPENSATED
INPUT 2
INPUT SELECT = ?
1
ENERGY EIGENVALUE===> -
0.334073023896E+00 ERROR=
.5547685E
```

ENERGY EIGENVALUE==> -0.307283170298E+00 ERROR= .4753124E ENERGY EIGENVALUE==> -0.274296518399E+00 ERROR= .2861458E ENERGY EIGENVALUE==> -0.249328361861E+00 ERROR= .1104656E ENERGY EIGENVALUE==> -0.224796972377E+00 ERROR= .3722071E ENERGY EIGENVALUE==> -0.198237574466E+00 ERROR= .8844794E ENERGY EIGENVALUE==> -0.182685825950E+00 ERROR= .2207122E ENERGY EIGENVALUE==> -0.158830818883E+00 ERROR= .5142040E ENERGY EIGENVALUE==> -0.146913403579E+00 ERROR= .3796449E ENERGY EIGENVALUE==> -0.133284263654E+00 ERROR= 2349006E ENERGY EIGENVALUE==> -0.122158420278E+00 ERROR= .1940309E ENERGY EIGENVALUE==> -0.118612878623E+00 ERROR= 1465949E ENERGY EIGENVALUE==> -0.824028509181E-01 ERROR= .2655606E ENERGY EIGENVALUE==> -0.380016625361E-01 ERROR= 2429469E ENERGY EIGENVALUE==> -0.900068964194E-02 ERROR= .2477106E FOR CHECKING THE Schrodinger WAVE FUNCTION INPUT I==> 1 SKIP INPUT I==> 2 I=? 1 INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= -0.900068964194E-02 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE hhe1.txt CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.34894223E-11 CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.84163372E-02 CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.98316733E+00CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.84163372E-02 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.34894223E-11 INPUT NEW EIGENVALUE --> 1, BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? 1 INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= -0.380016625361E-01 INPUT THE NAME OF

1 th LAYER = 0.25387512E-09CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.37775504E-01 CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.92444899E+00CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.37775504E-01 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.25387512E-09 INPUT NEW EIGENVALUE--> 1, BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? 2 ENTER 1 FOR THE NECESSARY PARAMETERS 2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND 3 FOR THE ENERGY VALUES OF HEAVY HOLE BAND 4 FOR THE ENERGY VALUES OF LIGHT HOLE BAND 5 FOR THE LASER G-J AND G(LAMBDA) 6 FOR RATE EQUATIONS(TWO SECTION MODEL INCLUDED) 7 FOR EXIT 4 INPUT THE NUMBER OF QUANTUM WELLS NUM=? \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* THE MAIN PROGRAM IS ONLY A CALLING PROGRAM, WHICH CONTAINS THREE MAJOR PARTS(MORE THAN 20 SUBROUTINES) FIRST SELECT MATERIAL PARAMETERS. SECOND SELECT ENERGY LEVELS IN BOTH BANDS. THIRD FIND THE G(J), G(WAVELENGTH) AND RATE EQUATIONS \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* MAKE YOUR SELECTION NOW! ENTER 1 FOR THE NECESSARY PARAMETERS 2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND

hhe2.txt

CONFINEMENT FACTOR OF

OUTPUT FILE

**3 FOR THE ENERGY** VALUES OF HEAVY HOLE BAND 4 FOR THE ENERGY VALUES OF LIGHT HOLE BAND 5 FOR THE LASER G-J AND G(LAMBDA) 6 FOR RATE EQUATIONS(TWO SECTION MODEL INCLUDED) 7 FOR EXIT 4 INPUT THE NUMBER OF QUANTUM WELLS NUM=? INPUT TOTAL LAYERS FOR STRUCTURE--N ODD INPUT N= 5 INPUT THE HIGHEST POTENTIAL(1st Q-WELL) LAYER IC=? INPUT THE SELECTED CENTER OF THE STRUCTURE ICR=? 3 \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\* INPUT I=1 FOR AlGaAs I=2 FOR InGaAsP I=3 FOR In(1x)Ga(x)As/InGaAsP/InP I=4 FOR InGaAlAs/InGaAlAs I=5 FOR GaInP/(AlGa)0.5In0.5P/AlInP I=6 FOR InGaAs/AlGaAs/AlGaAs I=7 FOR InGaAs/InGaAsP/Ga0.51In0.49P( GaAs) I=8 FOR AlyInxGa1-xyAs/AlzGa1-zAs/GaAs I=9 FOR In(z)Ga(1z)As/AlxGayIn1-x-yAs/InP I=10 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsxSb1x(InP) I=11 FOR InzGa1zAs/AlxGayIn1-x-yAs/AlAsxSb1х I=12 FOR In(y)Ga(1y)As(x)N(1-x)/GaAs I=13 FOR InGaAs/In(1x)Ga(x)As(y)P(1-y)/GaAs INPUT I=? \*\*\*\*\*\* \*\*\*\* 8 \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\* DOES THE STRUCTURE STRAIN OR STRAIN-COMPENSATED? IF STRAIN ONLY INPUT 1, STRAIN-COMPENSATED INPUT 2

ENERGY EIGENVALUE==> -0.320542572883E+00 ERROR= .4703413E-ENERGY EIGENVALUE==> -0.264129514992E+00 ERROR= .2397841E-ENERGY EIGENVALUE==> -0.220758109098E+00 ERROR= .3923622E-ENERGY EIGENVALUE==> -0.178189482990E+00 ERROR= .2503675E-ENERGY EIGENVALUE==> -0.147393589803E+00 ERROR= 2265484E ENERGY EIGENVALUE==> -0.128639570843E+00 ERROR= .2398749E-ENERGY EIGENVALUE==> -0.102376479441E+00 ERROR= .2085455E-FOR CHECKING THE Schrodinger WAVE FUNCTION INPUT I==> 1 SKIP INPUT I==> 2 I=? 1 INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= -0.320542572883 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE lh1.txt CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.87232763E-01 CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.31329672E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.19894103E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.31329672E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.87232763E-01 INPUT NEW EIGENVALUE--> 1, BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= -0.1023764779441 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE lh2.txt CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.19303169E-03 CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.15594887E+00CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.68771625E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.15594882E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.19303162E-03 INPUT NEW EIGENVALUE--> 1, BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? 2

INPUT SELECT = ?

ENTER 1 FOR THE NECESSARY PARAMETERS

2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND **3 FOR THE ENERGY** VALUES OF HEAVY HOLE BAND 4 FOR THE ENERGY VALUES OF LIGHT HOLE BAND 5 FOR THE LASER G-J AND G(LAMBDA) 6 FOR RATE EQUATIONS(TWO SECTION MODEL INCLUDED) 7 FOR EXIT 5 THE INPUT FILE NAME= in1.txt SELECT MATERIAL=? 1--AlGaAs 2--InGaAsP 3--In1-zGazAs/InGaAsP/InP 4-- InGaAlAs 5--GaInP/AlzGawIn1-zwP/Al0.5In0.5P 6-- InxGa1-xAs/AlxGa1xAs/AlGaAs 7--In1-xGaxAs/InGaAsP/GaxIn1xP(X=0.51) MATCHED TO GaAs 8--AlyInxGa1-x-yAs/AlzGa1zAs/GaAs 9--InzGa1-zAs/AlxGayIn1-xyAs/InP 10--InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsSb 11--InzGa1-zAs/AlxGayIn1-xyAs/AlAsSb 12--In(y)Ga(1-y)As(x)N(1x)/GaAs 13--InGaAs/In(1x)Ga(x)As(y)P(1-y)/GaAs INPUT SELECTION 8 INPUT MODE = ? FOR TE--> MODE =1, FOR TM--> MODE =2 INPUT TE OR TM ? 1 IF EL1 BELOW EH1 THEN SELECT 1, OTHERWISE SELECT 2 SELECTION=? 1 \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* CALCULATE THE EFFECTIVE MASS \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\* FOR QUASI-FERMI LEVEL SELECT=1 FOR READ EXISTING QUASI-FERMI LEVEL SELECT=2 SELECT=? J(LEAKAGE)=0.354237D+00 A/cm^2 N=0.423810D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.363304D+00 A/cm^2 N=0.425789D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.372602D+00 A/cm^2 N=0.427769D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.382136D+00 A/cm^2 N=0.429749D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.391914D+00 A/cm^2 N=0.431729D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.401940D+00 A/cm^2 N=0.433709D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.412221D+00 A/cm^2 N=0.435689D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.422765D+00 A/cm^2 N=0.437669D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.433576D+00 A/cm^2 N=0.439649D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.444664D+00 A/cm^2 N=0.441629D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.456033D+00 A/cm^2 N=0.443609D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.467692D+00 A/cm^2 N=0.445589D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.479648D+00 A/cm^2 N=0.447569D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.491908D+00 A/cm^2 N=0.449549D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.504480D+00 A/cm^2 N=0.451529D+19  $1/cm^3$ J(LEAKAGE)=0.517373D+00 A/cm^2 N=0.453509D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.530594D+00 A/cm^2 N=0.455489D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.544151D+00 A/cm^2 N=0.457469D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.558054D+00 A/cm^2 N=0.459449D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.572310D+00 A/cm^2 N=0.461429D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.586930D+00 A/cm^2 N=0.463409D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.601921D+00 A/cm^2 N=0.465388D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.617295D+00 A/cm^2 N=0.467368D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.633059D+00 A/cm^2 N=0.469348D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.649226D+00 A/cm^2 N=0.471328D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.665803D+00 A/cm^2 N=0.473308D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.682803D+00 A/cm^2 N=0.475288D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.700235D+00 A/cm^2 N=0.477268D+19 1/cm^3 I(LEAKAGE)=0.718112D+00 A/cm^2 N=0.479248D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.736443D+00 A/cm^2 N=0.481228D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.755241D+00 A/cm^2 N=0.483208D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.774517D+00 A/cm^2 N=0.485188D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.794284D+00 A/cm^2 N=0.487168D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.814555D+00 A/cm^2 N=0.489148D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.835341D+00 A/cm^2 N=0.491128D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.856656D+00 A/cm^2 N=0.493108D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.878514D+00 A/cm^2 N=0.495088D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.900929D+00 A/cm^2 N=0.497068D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.923913D+00 A/cm^2 N=0.499048D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.947483D+00 A/cm^2 N=0.501028D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.971653D+00 A/cm^2 N=0.503008D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.996438D+00 A/cm^2 N=0.504987D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.102185D+01 A/cm^2 N=0.506967D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.104792D+01 A/cm^2 N=0.508947D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.107464D+01 A/cm^2 N=0.510927D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.110205D+01 A/cm^2 N=0.512907D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.113015D+01 A/cm^2 N=0.514887D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.115897D+01 A/cm^2 N=0.516867D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.118852D+01 A/cm^2 N=0.518847D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.121883D+01 A/cm^2 N=0.520827D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.124990D+01 A/cm^2 N=0.522807D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.128177D+01 A/cm^2 N=0.524787D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.131445D+01 A/cm^2 N=0.526767D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.134796D+01 A/cm^2 N=0.528747D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.138232D+01 A/cm^2 N=0.530727D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.141756D+01 A/cm^2 N=0.532707D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.145369D+01 A/cm^2 N=0.534687D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.149074D+01 A/cm^2 N=0.536667D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.152874D+01 A/cm^2 N=0.538647D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.156770D+01 A/cm^2 N=0.540627D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.160765D+01 A/cm^2 N=0.542607D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.164863D+01 A/cm^2 N=0.544586D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.169064D+01 A/cm^2 N=0.546566D+19  $1/cm^3$ J(LEAKAGE)=0.173372D+01 A/cm^2 N=0.548546D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.177790D+01 A/cm^2 N=0.550526D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.182320D+01 A/cm^2 N=0.552506D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.186966D+01 A/cm^2 N=0.554486D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.191730D+01 A/cm^2 N=0.556466D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.196614D+01 A/cm^2 N=0.558446D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.201624D+01 A/cm^2 N=0.560426D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.206760D+01 A/cm^2 N=0.562406D+19 1/cm^3 I(LEAKAGE)=0.212028D+01 A/cm^2 N=0.564386D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.217429D+01 A/cm^2 N=0.566366D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.222968D+01 A/cm^2 N=0.568346D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.228648D+01 A/cm^2 N=0.570326D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.234472D+01 A/cm^2 N=0.572306D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.240445D+01 A/cm^2 N=0.574286D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.246569D+01 A/cm^2 N=0.576266D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.252850D+01 A/cm^2 N=0.578246D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.259290D+01 A/cm^2 N=0.580226D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.265893D+01 A/cm^2 N=0.582206D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.272665D+01 A/cm^2 N=0.584185D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.279610D+01 A/cm^2 N=0.586165D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.286730D+01 A/cm^2 N=0.588145D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.294033D+01 A/cm^2 N=0.590125D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.301520D+01 A/cm^2 N=0.592105D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.309199D+01 A/cm^2 N=0.594085D+19  $1/cm^3$ J(LEAKAGE)=0.317072D+01 A/cm^2 N=0.596065D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.325146D+01 A/cm^2 N=0.598045D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.333426D+01 A/cm^2 N=0.600025D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.341915D+01 A/cm^2 N=0.602005D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.350621D+01 A/cm^2 N=0.603985D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.359549D+01 A/cm^2 N=0.605965D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.368703D+01 A/cm^2 N=0.607945D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.378091D+01 A/cm^2 N=0.609925D+19 1/cm^3 I(LEAKAGE)=0.387717D+01 A/cm^2 N=0.611905D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.397588D+01 A/cm^2 N=0.613885D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.407710D+01 A/cm^2 N=0.615865D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.418090D+01 A/cm^2 N=0.617845D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.428734D+01 A/cm^2 N=0.619825D+19 1/cm^3 I(LEAKAGE)=0.439648D+01 A/cm^2 N=0.621805D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.450840D+01 A/cm^2 N=0.623784D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.462317D+01 A/cm^2 N=0.625764D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.474085D+01 A/cm^2 N=0.627744D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.486154D+01 A/cm^2 N=0.629724D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.498529D+01 A/cm^2 N=0.631704D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.511218D+01 A/cm^2 N=0.633684D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.524231D+01 A/cm^2 N=0.635664D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.537574D+01 A/cm^2 N=0.637644D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.551257D+01 A/cm^2 N=0.639624D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.565288D+01 A/cm^2 N=0.641604D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.579676D+01 A/cm^2 N=0.643584D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.594430D+01 A/cm^2 N=0.645564D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.609559D+01 A/cm^2 N=0.647544D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.625073D+01 A/cm^2 N=0.649524D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.640981D+01 A/cm^2 N=0.651504D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.657294D+01 A/cm^2 N=0.653484D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.674022D+01 A/cm^2 N=0.655464D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.691176D+01 A/cm^2 N=0.657444D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.708765D+01 A/cm^2 N=0.659424D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.726802D+01 A/cm^2 N=0.661404D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.745298D+01 A/cm^2 N=0.663383D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.764264D+01 A/cm^2 N=0.665363D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.783713D+01 A/cm^2 N=0.667343D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.803656D+01 A/cm^2 N=0.669323D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.824106D+01 A/cm^2 N=0.671303D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.845076D+01 A/cm^2 N=0.673283D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.866580D+01 A/cm^2 N=0.675263D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.888631D+01 A/cm^2 N=0.677243D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.911242D+01 A/cm^2 N=0.679223D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.934428D+01 A/cm^2 N=0.681203D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.958204D+01 A/cm^2 N=0.683183D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.982585D+01 A/cm^2 N=0.685163D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.100759D+02 A/cm^2 N=0.687143D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.103322D+02 A/cm^2 N=0.689123D+19  $1/cm^3$ J(LEAKAGE)=0.105951D+02 A/cm^2 N=0.691103D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.108647D+02 A/cm^2 N=0.693083D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.111411D+02 A/cm^2 N=0.695063D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.114245D+02 A/cm^2 N=0.697043D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.117152D+02 A/cm^2 N=0.699023D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.120132D+02 A/cm^2 N=0.701003D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.123189D+02 A/cm^2 N=0.702982D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.126323D+02 A/cm^2 N=0.704962D+19 1/cm^3 I(LEAKAGE)=0.129536D+02 A/cm^2 N=0.706942D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.132832D+02 A/cm^2 N=0.708922D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.136211D+02 A/cm^2 N=0.710902D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.139676D+02 A/cm^2 N=0.712882D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.143229D+02 A/cm^2 N=0.714862D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.146873D+02 A/cm^2 N=0.716842D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.150609D+02 A/cm^2 N=0.718822D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.154440D+02 A/cm^2 N=0.720802D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.158369D+02 A/cm^2 N=0.722782D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.162398D+02 A/cm^2 N=0.724762D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.166528D+02 A/cm^2 N=0.726742D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.170764D+02 A/cm^2 N=0.728722D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.175108D+02 A/cm^2 N=0.730702D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.179562D+02 A/cm^2 N=0.732682D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.184130D+02 A/cm^2 N=0.734662D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.188813D+02 A/cm^2 N=0.736642D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.193615D+02 A/cm^2 N=0.738622D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.198540D+02 A/cm^2 N=0.740602D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.203590D+02 A/cm^2 N=0.742581D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.208768D+02 A/cm^2 N=0.744561D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.214078D+02 A/cm^2 N=0.746541D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.219523D+02 A/cm^2 N=0.748521D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.225106D+02 A/cm^2 N=0.750501D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.230831D+02 A/cm^2 N=0.752481D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.236702D+02 A/cm^2 N=0.754461D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.242722D+02 A/cm^2 N=0.756441D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.248895D+02 A/cm^2 N=0.758421D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.255224D+02 A/cm^2 N=0.760401D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.261715D+02 A/cm^2 N=0.762381D+19 1/cm^3 I(LEAKAGE)=0.268371D+02 A/cm^2 N=0.764361D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.275196D+02 A/cm^2 N=0.766341D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.282194D+02 A/cm^2 N=0.768321D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.289371D+02 A/cm^2 N=0.770301D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.296729D+02 A/cm^2 N=0.772281D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.304275D+02 A/cm^2 N=0.774261D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.312012D+02 A/cm^2 N=0.776241D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.319947D+02 A/cm^2 N=0.778221D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.328082D+02 A/cm^2 N=0.780201D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.336425D+02 A/cm^2 N=0.782180D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.344980D+02 A/cm^2 N=0.784160D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.353752D+02 A/cm^2 N=0.786140D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.362747D+02 A/cm^2 N=0.788120D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.371970D+02 A/cm^2 N=0.790100D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.381428D+02 A/cm^2 N=0.792080D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.391127D+02 A/cm^2 N=0.794060D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.401071D+02 A/cm^2 N=0.796040D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.411269D+02 A/cm^2 N=0.798020D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.421725D+02 A/cm^2 N=0.80000D+19 1/cm^3 \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\* G(J) PARAMETERS FROM SINGLE WELL Go=0.145891D+02 1/cm Jo=0.938657D+02 A/cm^2

G(N) PARAMETERS FROM SINGLE WELL

NGo=0.148347D+04 1/cm XNo=0.146617D+19 1/cm^3 Jtr=0.345313D+02 A/cm^2 NTR=0.539372D+18 1/cm^3 THE OPTIMUM NUMBER OF QUANTUM WELL FOLLOWS THE ARTICLE BY McIlory et al. IEEE JQE-21 1985 THE OPTIMUM NUMBER OF QUANTUM WELL Nopt = INPUT Nopt(CAN BE DIFFERENT FROM ABOVE CALCULATION)=? NUMBER OF QUANTUM WELL(MAY OR MAY NOT BE Nopt)=? 1 \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\* 1ST CHECK USE SINGLE WELL TIMES # OF WELLS \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* \*\*\*\* \*\*\*\*\* 2ND CHECK FOLLOWS FORMULA BY McIlory IN IEEE JOURNAL OF QUANTUM ELECTRONIC QE-21 1985. \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\* Gth= 28.0530 1/cm Nth=0.297093D+19 1/cm^3 IY= 146 1ST CHECK Jth= 218.92046245 A/cm^2 2ND CHECK Jth= 97.77680 A/cm^2 1ST CHECK Ith=0.492571D+01 mA NUMBER OF WELLS= 1 2ND CHECK Ith=0.219998D+01 mA \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\* CALCULATE THE P-I RELATION NDATA= 255 \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* CALCULATE THE SLOPE: mW/mA Y=A+BX

CONSTANT A= -1.0601458 SLOPE B= 0.2152270

```
******
INPUT POWER PO FOR THE
LINEWIDTH, PO=0 FOR STOP
INPUT PO= mW
0
INPUT 1 FOR THE DYNAMIC
CALCULATION. 2 FOR SKIP
INPUT =
2
K-FACTOR= 0.16650 nS
MAXIUM FREQ.= 53.3688 GHz
*****
******
INPUT 1 FOR CALCULATE
THE GAIN(E) RELATION.
INPUT 2 FOR CALCULATE
THE LINEWIDTH
ENHENCEMENT
FACTOR AND PHOTON
ENERGY RELATION
INPUT 3 FOR EXIT THE
PROGRAM
THE INPUT # IS
INPUT FERMILEVELS IN C-
BAND, V-BAND, AND
CARRIER DENSITY
0.0857941393952 -
0.0896824242650
0.119799498747E+18
CALCULATE THE
CONVOLUTION GAIN(E)
COEFFICIENT
****
*******
INPUT THE NAME FOR THE
CONVOLUTION OPTICAL
GAIN(LAMBDA)
ol1.txt
****
******
INPUT THE NAME FOR THE
CONVOLUTION MODE
GAIN(LAMBDA)
ml1.txt
INPUT THE NAME FOR THE
CONVOLUTION OPTICAL
GAIN(E)
oe1.txt
******
*****
INPUT THE NAME FOR THE
CONVOLUTION MODE
GAIN(E)
me1.txt
******
*****
INPUT 1 FOR REPEAT THE
G(E) CALCULATION
INPUT 2 FOR REPEAT THE
ALPHA(E) CALCULATION
INPUT 3 FOR EXIT
1
```

\*\*\*\*\*\*

\*\*\*\*\*\*\*

INPUT 1 FOR CALCULATE THE GAIN(E) RELATION.

INPUT 2 FOR CALCULATE THE LINEWIDTH ENHENCEMENT FACTOR AND PHOTON ENERGY RELATION

INPUT 3 FOR EXIT THE PROGRAM

THE INPUT # IS

INPUT FERMILEVELS IN C-BAND, V-BAND, AND CARRIER DENSITY 0.391521998154 0.0406771473872 0.798020050125E+19 CALCULATE THE CONVOLUTION GAIN(E) COEFFICIENT

\*\*\*\*\*

\*\*\*\*\*\*

INPUT THE NAME FOR THE CONVOLUTION MODE GAIN(E) me2.txt

\*\*\*\*\*\*\*

INPUT 1 FOR REPEAT THE G(E) CALCULATION INPUT 2 FOR REPEAT THE ALPHA(E) CALCULATION INPUT 3 FOR EXIT

## 7.MALZEME İÇİN

### HESAPLAMALAR

7 FOR InGaAs/InGaAsP/Ga0.511n0.49 P(MATCHED GaAs) 8 FOR AlyInxGa1-xyAs/AlzGa1-zAs/GaAs

9 FOR InzGa1zAs/AlyGaxIn1-x-yAs/InP 10 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsxSb1x(matched InP) 11 FOR InzGa1zAs/AlyGaxIn1-xyAs/AlAsxSb1-x 12 FOR In(y)Ga(1y)As(x)N(1-x)/GaAs (dilute N) 13 FOR In(1x)Ga(x)As(y)P(1-y)/GaAs 14 FOR EXIT, BACK TO MAIN PAGE! 12 **INPUT THE LAYER # FOR** GRIN STRUCTURE(STEP) STEP N= INPUT THE WELL WAVELENGTH (um) 1.30 **INPUT THE BARRIER** WAVELENGTH (um) 0.84 INPUT THE CLADDING WAVELENGTH (um) 0.60 BANDGAP ENERGY OF QUANTUM WELL= 0.953846153846154 INPUT CLADDING. BARRIER, QUANTUM WELL WIDTH (A) 70 70 100 100 For dilute InGaAsN only (X>0.953, Y<0.289) In(y)Ga(1-y)As(x)N(1-x),output read In first then As IF ONE OF THE COMPONENTS IN ACTIVE REGION IS ZERO, YOU HAVE TO TRY ANOTHER INITIAL GUESS FOR

BOTH WAVELENGTH AND STRAIN

INPUT STRAIN=? -0.018 C[ C[ STARTING VECTOR: 0.100D+01 0.000D+00 C[ C[ C[ STARTING VECTOR: 0.995D+00 0.266D+00 C[ STRAIN= -1.8000000000002E-002 AZ2= 5.65067318365118

WRITE CONDUCTION BAND PARAMETERS INTO CBANDEG.DAT

WRITE VALENCE BAND PARAMETERS INTO VBANDEG.DAT

**INPUT 1 FOR NEW** CALCULATION 2 FOR EXIT INPUT =? 2 ENTER 1 FOR AlGaAs/AlGaAs 2 FOR InGaAsP/InGaAsP/InP 3 FOR InGaAs/InGaAsP/InP 4 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/InP 5 FOR GaInP/(AIGa)0.5In0.5P/AIInP 6 FOR InGaAs/AlGaAs/AlGaAs 7 FOR InGaAs/InGaAsP/Ga0.51In0.49 P(MATCHED GaAs) 8 FOR AlyInxGa1-xyAs/AlzGa1-zAs/GaAs 9 FOR InzGa1zAs/AlyGaxIn1-x-yAs/InP 10 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsxSb1x(matched InP) 11 FOR InzGa1zAs/AlyGaxIn1-xyAs/AlAsxSb1-x 12 FOR In(y)Ga(1y)As(x)N(1-x)/GaAs (dilute N) 13 FOR In(1x)Ga(x)As(y)P(1-y)/GaAs 14 FOR EXIT, BACK TO MAIN PAGE! 12 INPUT THE LAYER # FOR GRIN STRUCTURE(STEP) STEP N= 2 INPUT THE WELL WAVELENGTH (um) 0.98 INPUT THE BARRIER WAVELENGTH (um) 1.30 INPUT THE CLADDING WAVELENGTH (um) 0.60 BANDGAP ENERGY OF QUANTUM WELL= 1.26530612244898 INPUT CLADDING, BARRIER, QUANTUM WELL WIDTH (A) 70 100 100 For dilute InGaAsN only (X>0.953, Y<0.289) In(y)Ga(1-y)As(x)N(1-x),output read In first then As IF ONE OF THE COMPONENTS IN ACTIVE REGION IS ZERO, YOU HAVE TO TRY ANOTHER INITIAL GUESS FOR BOTH WAVELENGTH AND STRAIN

C C[ STARTING VECTOR: 0.100D+01-0.648D-02 C C[ CI STARTING VECTOR: 0.101D+01 0.216D+00 C[ STRAIN= -1.8000000008282E-002 AZ2= 5.74079172443806 WRITE CONDUCTION BAND PARAMETERS INTO CBANDEG.DAT WRITE VALENCE BAND PARAMETERS INTO VBANDEG.DAT **INPUT 1 FOR NEW** CALCULATION 2 FOR EXIT INPUT =? 2 ENTER 1 FOR AlGaAs/AlGaAs 2 FOR InGaAsP/InGaAsP/InP 3 FOR InGaAs/InGaAsP/InP 4 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/InP 5 FOR GaInP/(AlGa)0.5In0.5P/AlInP 6 FOR InGaAs/AlGaAs/AlGaAs 7 FOR InGaAs/InGaAsP/Ga0.51In0.49 P(MATCHED GaAs) 8 FOR AlyInxGa1-xyAs/AlzGa1-zAs/GaAs 9 FOR InzGa1zAs/AlyGaxIn1-x-yAs/InP 10 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsxSb1x(matched InP) 11 FOR InzGa1zAs/AlyGaxIn1-xyAs/AlAsxSb1-x 12 FOR In(y)Ga(1y)As(x)N(1-x)/GaAs (dilute N) 13 FOR In(1x)Ga(x)As(y)P(1-y)/GaAs 14 FOR EXIT, BACK TO MAIN PAGE! 14 THIS PROGRAM STOP HERE!, BACK TO MAIN PAGE ENTER 1 FOR THE NECESSARY PARAMETERS 2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND **3 FOR THE ENERGY** VALUES OF HEAVY HOLE BAND **4 FOR THE ENERGY** VALUES OF LIGHT HOLE BAND

INPUT STRAIN=?

-0.018

5 FOR THE LASER G-J AND G(LAMBDA) 6 FOR RATÉ EQUATIONS(TWO SECTION MODEL INCLUDED) 7 FOR EXIT INPUT THE NUMBER OF QUANTUM WELLS NUM=? INPUT TOTAL LAYERS FOR STRUCTURE--N ODD INPUT N= 5 INPUT THE LOWEST POTENTIAL LAYER(1st Q-WELL) IC= ? INPUT THE SELECTED CENTER LAYER OF STRUCTURE ICR= 3 \*\*\*\*\* \*\*\*\*\* INPUT I=1 FOR AlGaAs I=2 FOR InGaAsP I=3 FOR In1 xGaxAs/InGaAsP/InP I=4 FOR InGaAlAs/InGaAlAs I=5 FOR GaInP/(AIGa)0.5In0.5P/AlInP I=6 FÓR InGaAs/AlGaAs/AlGaAs I=7 FOR InGaAs/InGaAsP/Ga0.51In0.49 P(GaAs) I=8 FOR AlyInxGa1-xyAs/AlzGa1-zAs/GaAs I=9 FOR InzGa1zAs/AlxGayIn1-x-yAs/InP I=10 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsxSb1x(InP) I=11 FOR InzGa1zAs/AlxGayIn1-xyAs/AlAsxŚb1-x I=12 FOR In(y)Ga(1y)As(x)N(1-x)/GaAs Í=13 FÓR InGaAs/In(1y)Ga(x)As(y)P(1-y)/GaAs INPUT I= ? \*\*\*\*\* \*\*\*\*\* ENERGY EIGENVALUE===> 0.108308858635E+00 ERROR= .3301090 ENERGY EIGENVALUE===> 0.131646854290E+00 ERROR= .1404085 ENERGY EIGENVALUE===> 0.203577843715E+00 ERROR= .2475638 ENERGY EIGENVALUE===> 0.319282320260E+00 ERROR= .2304653 ENERGY EIGENVALUE==> 0.417898257157E+00 ERROR= .1309333

ENERGY EIGENVALUE===> 0.518514360788E+00 ERROR= .2840803 FOR CHECKING THE Schrodinger WAVE FUNCTION INPUT I==> 1 SKIP INPUT I==> 2 I=? 1 INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= 0.108308858635 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE cb1.txt CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.11002378E-01 CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.22542729E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.52714067E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.22542729E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.11002378E-01 **INPUT NEW EIGENVALUE-->** 1, BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? 1 INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= 0.203577843715 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE cb2.txt CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.14257418E-01 CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.23084667E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.50979182E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.23084667E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.14257418E-01 INPUT NEW EIGENVALUE--> 1, BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? 1 INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= 0.319282320260 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE cb3 CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.21948311E-01 CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.22332026E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.50946286E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.22332026E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.21948311E-01 **INPUT NEW EIGENVALUE-->** 1, BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? 2

ENTER 1 FOR THE NECESSARY PARAMETERS

2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND **3 FOR THE ENERGY** VALUES OF HEAVY HOLE BAND **4 FOR THE ENERGY** VALUES OF LIGHT HOLE BAND 5 FOR THE LASER G-J AND G(LAMBDA) 6 FOR RATE EQUATIONS(TWO SECTION MODEL INCLUDED) 7 FOR EXIT 3 INPUT THE NUMBER OF QUANTUM WELLS NUM=? INPUT TOTAL LAYERS FOR STRUCTURE--N ODD INPUT N= 5 INPUT THE HIGHEST POTENTIAL(1st Q-WELL) LAYER IC= ? 3 INPUT THE SELECTED CENTER OF THE STRUCTURE ICR=? 2 \*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\*\*\*\*\*\*\*\*\* INPUT I=1 FOR AlGaAs I=2 FOR InGaAsP I=3 FOR In(1x)Ga(x)As/InGaAsP/InP I=4 FOR InGaAlAs/InGaAlAs I=5 FOR GaInP/(AIGa)0.5In0.5P/AIInP I=6 FOR InGaAs/AlGaAs/AlGaAs I=7 FOR InGaAs/InGaAsP/Ga0.51In0.49 P(GaAs) I=8 FOR AlyInxGa1-xyAs/AlzGa1-zAs/GaAs I=9 FOR In(z)Ga(1z)As/AlxGayIn1-x-yAs/InP I=10 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsxSb1x(InP) I=11 FOR InzGa1zAs/AlxGayIn1-xyAs/AlAsxSb1-x I=12 FOR In(y)Ga(1y)As(x)N(1-x)/GaAs I=13 FOR InGaAs/In(1x)Ga(x)As(y)P(1-y)/GaAs INPUT I=? \*\*\*\*\* \*\*\*\*\* 12 \*\*\*\*\* \*\*\*\*\*

DOES THE STRUCTURE STRAIN OR STRAIN-COMPENSATED?

IF STRAIN ONLY INPUT 1, STRAIN-COMPENSATED **INPUT 2** INPUT SELECT = ? 1 ENERGY EIGENVALUE==> -0.238575361223E+00 ERROR= .4028372 ENERGY EIGENVALUE===> -0.204418553924E+00 ERROR= .2401561 ENERGY EIGENVALUE===> -0.173832780211E+00 ERROR= .3676442 ENERGY EIGENVALUE===> -0.142628648661E+00 ERROR= .2915187 ENERGY EIGENVALUE===> -0.111589398510E+00 ERROR= .1835412 ENERGY EIGENVALUE===> -0.873072439399E-01 ERROR= .9890892 ENERGY EIGENVALUE===> -0.630340077883E-01 ERROR= .1171549 ENERGY EIGENVALUE===> -0.372311555676E-01 ERROR= .8950384 ENERGY EIGENVALUE===> -0.196107128472E-01 ERROR= .4764699 ENERGY EIGENVALUE===> -0.508441563564E-02 ERROR= .2868519 ENERGY EIGENVALUE===> 0.129730773163E-01 ERROR= 2859573 FOR CHECKING THE Schrodinger WAVE FUNCTION INPLIT I==> 1 SKIP INPUT I==> 2 |=?1 INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= 0.0129730773163 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE ce1.txt CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.21147361E-02 CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.12913715E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.73749623E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.12913715E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.21147361E-02 **INPUT NEW EIGENVALUE-->** 1. BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? 1 INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= -0.00508441563564 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE ce2.txt CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.49583355E-02

3 th LAYER = 0.53131585E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.22938374E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.49583355E-02 INPUT NEW EIGENVALUE --> 1, BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? 2 ENTER 1 FOR THE NECESSARY PARAMETERS 2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND **3 FOR THE ENERGY** VALUES OF HEAVY HOLE BAND 4 FOR THE ENERGY VALUES OF LIGHT HOLE BAND 5 FOR THE LASER G-J AND G(LAMBDA) 6 FOR RATE EQUATIONS(TWO SECTION MODEL INCLUDED) 7 FOR EXIT 2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND **3 FOR THE ENERGY** VALUES OF HEAVY HOLE BAND **4 FOR THE ENERGY** VALUES OF LIGHT HOLE BAND 5 FOR THE LASER G-J AND G(LAMBDA) 6 FOR RATE EQUATIONS(TWO SECTION MODEL INCLUDED) 7 FOR EXIT 2 INPUT THE NUMBER OF QUANTUM WELLS NUM=? INPUT TOTAL LAYERS FOR STRUCTURE--N ODD INPUT N= 5 INPUT THE LOWEST POTENTIAL LAYER(1st Q-WELL) IC= ? INPUT THE SELECTED CENTER LAYER OF STRUCTURE ICR= 3 \*\*\*\*\* \*\*\*\*\* INPUT I=1 FOR AlGaAs I=2 FOR InGaAsP I=3 FOR In1xGaxAs/InGaAsP/InP I=4 FOR InGaAlAs/InGaAlAs I=5 FOR GaInP/(AIGa)0.5In0.5P/AIInP

CONFINEMENT FACTOR OF

2 th LAYER = 0.22938374E+00

CONFINEMENT FACTOR OF

I=6 FOR InGaAs/AlGaAs/AlGaAs I=7 FOR InGaAs/InGaAsP/Ga0.51In0.49 P(GaAs) I=8 FOR AlyInxGa1-xyAs/AlzGa1-zAs/GaAs I=9 FOR InzGa1zAs/AlxGayIn1-x-yAs/InP I=10 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsxSb1x(InP) I=11 FOR InzGa1zAs/AlxGayIn1-xyAs/AlAsxSb1-x I=12 FOR In(y)Ga(1y)As(x)N(1-x)/GaAs I=13 FOR InGaAs/In(1y)Ga(x)As(y)P(1-y)/GaAs INPUT I= ? \*\*\*\*\* \*\*\*\*\* 12 ENERGY EIGENVALUE===> 0.108308858635E+00 ERROR= .330109 ENERGY EIGENVALUE===> 0.131646854290E+00 ERROR= .140408 ENERGY EIGENVALUE===> 0.203577843715E+00 ERROR= .247563 ENERGY EIGENVALUE===> 0.319282320260E+00 ERROR= .230465 ENERGY EIGENVALUE===> 0.417898257157E+00 EBBOB= 130933 ENERGY EIGENVALUE===> 0.518514360788E+00 ERROR= .284080 FOR CHECKING THE Schrodinger WAVE FUNCTION INPUT I==> 1 SKIP INPUT I==> 2 l=? 1 INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= 0.108308858635 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE cb1.txt CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.11002378E-01 CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.22542729E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.52714067E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.22542729E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.11002378E-01 INPUT NEW EIGENVALUE --> 1, BACK TO MAIN PAGE --> 2 SELECT=? INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= 0.203577843715 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE

cb2.txt CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.14257418E-01 CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.23084667E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.50979182E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.23084667E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.14257418E-01 INPUT NEW EIGENVALUE --> 1, BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? 1 INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= 0.319282320260 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE cb3 CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.21948311E-01 CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.22332026E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.50946286E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.22332026E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.21948311E-01 **INPUT NEW EIGENVALUE-->** 1, BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? 2 ENTER 1 FOR THE NECESSARY PARAMETERS 2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND **3 FOR THE ENERGY** VALUES OF HEAVY HOLE BAND **4 FOR THE ENERGY** VALUES OF LIGHT HOLE BAND 5 FOR THE LASER G-J AND G(LAMBDA) 6 FOR RATE EQUATIONS(TWO SECTION MODEL INCLUDED) 7 FOR EXIT 3 INPUT THE NUMBER OF QUANTUM WELLS NUM=? INPUT TOTAL LAYERS FOR STRUCTURE--N ODD INPUT N= 5 INPUT THE HIGHEST POTENTIAL(1st Q-WELL) LAYER IC= ? 3 INPUT THE SELECTED CENTER OF THE STRUCTURE ICR=? \*\*\*\*\* \*\*\*\*\*

INPUT I=1 FOR AlGaAs

I=2 FOR InGaAsP I=3 FOR In(1x)Ga(x)As/InGaAsP/InP Î=4 FOR InGaAlAs/InGaAlAs I=5 FOR GaInP/(AIGa)0.5In0.5P/AIInP I=6 FOR InGaAs/AlGaAs/AlGaAs I=7 FOR InGaAs/InGaAsP/Ga0.51In0.49 P(GaAs) I=8 FOR AlyInxGa1-xyAs/AlzGa1-zAs/GaAs I=9 FOR In(z)Ga(1z)As/AlxGayIn1-x-yAs/InP I=10 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsxSb1x(InP)I=11 FOR InzGa1zAs/AlxGayIn1-xyAs/AlAsxSb1-x I=12 FOR In(y)Ga(1y)As(x)N(1-x)/GaAs Í=13 FÓR InGaAs/In(1x)Ga(x)As(y)P(1-y)/GaAs INPUT I= ? \*\*\*\*\* \*\*\*\*\* 12 \*\*\*\*\* \*\*\*\*\* DOES THE STRUCTURE STRAIN OR STRAIN-COMPENSATED? IF STRAIN ONLY INPUT 1, STRAIN-COMPENSATED **INPUT 2** INPUT SELECT = ? 1 ENERGY EIGENVALUE===> -0.238575361223E+00 ERROR= .402837 ENERGY EIGENVALUE===> -0.204418553924E+00 ERROR= .240156 ENERGY EIGENVALUE===> -0.173832780211E+00 ERROR= .367644 ENERGY EIGENVALUE===> -0.142628648661E+00 ERROR= .291518 ENERGY EIGENVALUE===> -0.111589398510E+00 ERROR= .183541 ENERGY EIGENVALUE===> -0.873072439399E-01 ERROR= .989089 ENERGY EIGENVALUE===> -0.630340077883E-01 ERROR= .117154 ENERGY EIGENVALUE===> -0.372311555676E-01 ERROR= .895038 ENERGY EIGENVALUE===> -0.196107128472E-01 ERROR= .476469 ENERGY EIGENVALUE===> -0.508441563564E-02 ERROR= .286851

ENERGY EIGENVALUE===> 0.129730773163E-01 ERROR= 285957 FOR CHECKING THE Schrodinger WAVE FUNCTION INPUT I==> 1 SKIP INPUT I==> 2 I=? 1 INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= 0.0129730773163 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE ce1.txt CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.21147361E-02 CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.12913715E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.73749623E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.12913715E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.21147361E-02 **INPUT NEW EIGENVALUE-->** 1, BACK TO MAIN PAGE --> 2 SELECT=? 1 INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= -0.00508441563564 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE ce2.txt CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.49583355E-02 CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.22938374E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.53131585E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.22938374E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.49583355E-02 INPUT NEW EIGENVALUE --> 1, BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? 2 ENTER 1 FOR THE NECESSARY PARAMETERS 2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND **3 FOR THE ENERGY** VALUES OF HEAVY HOLE BAND **4 FOR THE ENERGY** VALUES OF LIGHT HOLE BAND 5 FOR THE LASER G-J AND G(LAMBDA) 6 FOR RATE EQUATIONS(TWO SECTION MODEL INCLUDED) 7 FOR EXIT INPUT THE NUMBER OF QUANTUM WELLS NUM=?

INPUT TOTAL LAYERS FOR STRUCTURE--N ODD INPUT N= 5 INPUT THE HIGHEST POTENTIAL(1st Q-WELL) LAYER IC= ? 3 INPUT THE SELECTED CENTER OF THE STRUCTURE ICR=? 3 \*\*\*\*\* \*\*\*\*\* INPUT I=1 FOR AlGaAs I=2 FOR InGaAsP I=3 FOR In(1x)Ga(x)As/InGaAsP/InP Ì=4 FOR InGaAlAs/InGaAlAs I=5 FOR GaInP/(AIGa)0.5In0.5P/AIInP I=6 FOR InGaAs/AlGaAs/AlGaAs I=7 FOR InGaAs/InGaAsP/Ga0.51In0.49 P(GaAs) I=8 FOR AlyInxGa1-xyAs/AlzGa1-zAs/GaAs I=9 FOR In(z)Ga(1z)As/AlxGayIn1-x-yAs/InP I=10 FOR InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsxSb1x(InP)I=11 FOR InzGa1zAs/AlxGayIn1-xyAs/AlAsxSb1-x I=12 FOR In(y)Ga(1y)As(x)N(1-x)/GaAs Í=13 FÓR InGaAs/In(1x)Ga(x)As(y)P(1-y)/GaAs INPÚT I= ? \*\*\*\*\* \*\*\*\*\* 12 \*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\*\*\*\*\*\*\* DOES THE STRUCTURE STRAIN OR STRAIN-COMPENSATED? IF STRAIN ONLY INPUT 1, STRAIN-COMPENSATED **INPUT 2** INPUT SELECT = ? 1 ENERGY EIGENVALUE===> -0.200677393715E+00 ERROR= .202715 ENERGY EIGENVALUE===> -0.147406400698E+00 ERROR= .354388 ENERGY EIGENVALUE===> -0.130317365152E+00

FOR CHECKING THE Schrodinger WAVE FUNCTION INPUT I==> 1 SKIP INPUT I==> 2

ERROR= .137811

I=? 1 INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= -0.130317365152 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE hh1.txt CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.27866769E-01 CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.22158419E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.50109809E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.22158419E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.27866769E-01 INPUT NEW EIGENVALUE --> 1, BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? 1 INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= -0.147406400698 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE hh2.txt CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.47309356E-01 CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.33806995E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.22924139E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.33806995E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.47309356E-01 INPUT NEW EIGENVALUE --> 1, BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? 1 INPUT THE EIGENVALUE EIGEN VALUE= -0.200677393715 INPUT THE NAME OF OUTPUT FILE hh3.txt CONFINEMENT FACTOR OF 1 th LAYER = 0.51633634E-01 CONFINEMENT FACTOR OF 2 th LAYER = 0.20756635E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 3 th LAYER = 0.48160004E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 4 th LAYER = 0.20756635E+00 CONFINEMENT FACTOR OF 5 th LAYER = 0.51633634E-01 **INPUT NEW EIGENVALUE-->** 1, BACK TO MAIN PAGE--> 2 SELECT=? 2 ENTER 1 FOR THE NECESSARY PARAMETERS 2 FOR THE ENERGY VALUES OF CONDUCTION BAND **3 FOR THE ENERGY** VALUES OF HEAVY HOLE BAND **4 FOR THE ENERGY** VALUES OF LIGHT HOLE BAND

AND G(LAMBDA) 6 FOR RATE EQUATIONS(TWO SECTION MODEL INCLUDED) 7 FOR EXIT THE INPUT FILE NAME= in1.txt SELECT MATERIAL=? 1--AlGaAs 2--InGaAsP 3--In1-zGazAs/InGaAsP/InP 4-- InGaAlAs 5--GaInP/AlzGawIn1-zwP/Al0.5In0.5P 6-- InxGa1-xAs/AlxGa1xAs/AlGaAs 7--In1xGaxAs/InGaAsP/GaxIn1xP(X=0.51) MATCHED TO GaAs 8--AlyInxGa1-x-yAs/AlzGa1zAs/GaAs 9--InzGa1-zAs/AlxGayIn1-xyAs/InP 10--InGaAlAs/InGaAlAs/AlAsSb 11 -- InzGa1-zAs/AlxGayIn1-xyAs/AlAsSb 12--In(y)Ga(1-y)As(x)N(1x)/GaAs 13--InGaAs/In(1x)Ga(x)As(y)P(1-y)/GaAs INPUT SELECTION 12 INPUT MODE = ? FOR TE--> MODE =1, FOR TM --> MODE =2 INPUT TE OR TM ? IF EL1 BELOW EH1 THEN SELECT 1, OTHERWISE SELECT 2 SELECTION=? \*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\*\*\*\*\*\* CALCULATE THE EFFECTIVE MASS \*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\*\* FOR QUASI-FERMI LEVEL SELECT=1 FOR READ EXISTING QUASI-FERMI LEVEL SELECT=2 SELECT=? J(LEAKAGE)=0.158895D-01 A/cm^2 N=0.328772D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.161524D-01 A/cm^2 N=0.330752D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.164194D-01 A/cm^2 N=0.332732D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.166904D-01 A/cm^2 N=0.334712D+19 1/cm^3

5 FOR THE LASER G-J

J(LEAKAGE)=0.169655D-01 A/cm^2 N=0.336692D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.172448D-01 A/cm^2 N=0.338672D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.175284D-01 A/cm^2 N=0.340652D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.178162D-01 A/cm^2 N=0.342632D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.181085D-01 A/cm^2 N=0.344612D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.184051D-01 A/cm^2 N=0.346591D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.187063D-01 A/cm^2 N=0.348571D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.190120D-01 A/cm^2 N=0.350551D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.193224D-01 A/cm^2 N=0.352531D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.196375D-01 A/cm^2 N=0.354511D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.199574D-01 A/cm^2 N=0.356491D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.202822D-01 A/cm^2 N=0.358471D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.206118D-01 A/cm^2 N=0.360451D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.209465D-01 A/cm^2 N=0.362431D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.212863D-01 A/cm^2 N=0.364411D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.216312D-01 A/cm^2 N=0.366391D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.219814D-01 A/cm^2 N=0.368371D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.223368D-01 A/cm^2 N=0.370351D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.226977D-01 A/cm^2 N=0.372331D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.230641D-01 A/cm^2 N=0.374311D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.234360D-01 A/cm^2 N=0.376291D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.238136D-01 A/cm^2 N=0.378271D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.241969D-01 A/cm^2 N=0.380251D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.245860D-01 A/cm^2 N=0.382231D+19 1/cm^3
J(LEAKAGE)=0.249810D-01 A/cm^2 N=0.384211D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.253821D-01 A/cm^2 N=0.386190D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.257892D-01 A/cm^2 N=0.388170D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.262025D-01 A/cm^2 N=0.390150D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.266221D-01 A/cm^2 N=0.392130D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.270480D-01 A/cm^2 N=0.394110D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.274804D-01 A/cm^2 N=0.396090D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.279194D-01 A/cm^2 N=0.398070D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.283650D-01 A/cm^2 N=0.400050D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.288175D-01 A/cm^2 N=0.402030D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.292767D-01 A/cm^2 N=0.404010D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.297430D-01 A/cm^2 N=0.405990D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.302163D-01 A/cm^2 N=0.407970D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.306969D-01 A/cm^2 N=0.409950D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.311847D-01 A/cm^2 N=0.411930D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.316799D-01 A/cm^2 N=0.413910D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.321827D-01 A/cm^2 N=0.415890D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.326930D-01 A/cm^2 N=0.417870D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.332112D-01 A/cm^2 N=0.419850D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.337372D-01 A/cm^2 N=0.421830D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.342711D-01 A/cm^2 N=0.423810D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.348132D-01 A/cm^2 N=0.425789D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.353635D-01 A/cm^2 N=0.427769D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.359222D-01 A/cm^2 N=0.429749D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.364894D-01 A/cm^2 N=0.431729D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.370651D-01 A/cm^2 N=0.433709D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.376496D-01 A/cm^2 N=0.435689D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.382430D-01 A/cm^2 N=0.437669D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.388454D-01 A/cm^2 N=0.439649D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.394569D-01 A/cm^2 N=0.441629D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.400778D-01 A/cm^2 N=0.443609D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.407080D-01 A/cm^2 N=0.445589D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.413478D-01 A/cm^2 N=0.447569D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.419973D-01 A/cm^2 N=0.449549D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.426567D-01 A/cm^2 N=0.451529D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.433261D-01 A/cm^2 N=0.453509D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.440057D-01 A/cm^2 N=0.455489D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.446955D-01 A/cm^2 N=0.457469D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.453959D-01 A/cm^2 N=0.459449D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.461069D-01 A/cm^2 N=0.461429D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.468286D-01 A/cm^2 N=0.463409D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.475614D-01 A/cm^2 N=0.465388D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.483052D-01 A/cm^2 N=0.467368D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.490604D-01 A/cm^2 N=0.469348D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.498270D-01 A/cm^2 N=0.471328D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.506052D-01 A/cm^2 N=0.473308D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.513953D-01 A/cm^2 N=0.475288D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.521973D-01 A/cm^2 N=0.477268D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.530116D-01 A/cm^2 N=0.479248D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.538381D-01 A/cm^2 N=0.481228D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.546773D-01 A/cm^2 N=0.483208D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.555292D-01 A/cm^2 N=0.485188D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.563940D-01 A/cm^2 N=0.487168D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.572719D-01 A/cm^2 N=0.489148D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.581631D-01 A/cm^2 N=0.491128D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.590679D-01 A/cm^2 N=0.493108D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.599864D-01 A/cm^2 N=0.495088D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.609189D-01 A/cm^2 N=0.497068D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.618655D-01 A/cm^2 N=0.499048D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.628265D-01 A/cm^2 N=0.501028D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.638021D-01 A/cm^2 N=0.503008D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.647924D-01 A/cm^2 N=0.504987D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.657979D-01 A/cm^2 N=0.506967D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.668185D-01 A/cm^2 N=0.508947D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.678547D-01 A/cm^2 N=0.510927D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.689066D-01 A/cm^2 N=0.512907D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.699744D-01 A/cm^2 N=0.514887D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.710585D-01 A/cm^2 N=0.516867D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.721590D-01 A/cm^2 N=0.518847D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.732762D-01 A/cm^2 N=0.520827D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.744104D-01 A/cm^2 N=0.522807D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.755618D-01 A/cm^2 N=0.524787D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.767307D-01 A/cm^2 N=0.526767D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.779173D-01 A/cm^2 N=0.528747D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.791219D-01 A/cm^2 N=0.530727D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.803448D-01 A/cm^2 N=0.532707D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.815863D-01 A/cm^2 N=0.534687D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.828466D-01 A/cm^2 N=0.536667D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.841260D-01 A/cm^2 N=0.538647D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.854248D-01 A/cm^2 N=0.540627D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.867434D-01 A/cm^2 N=0.542607D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.880820D-01 A/cm^2 N=0.544586D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.894409D-01 A/cm^2 N=0.546566D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.908204D-01 A/cm^2 N=0.548546D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.922208D-01 A/cm^2 N=0.550526D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.936425D-01 A/cm^2 N=0.552506D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.950858D-01 A/cm^2 N=0.554486D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.965510D-01 A/cm^2 N=0.556466D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.980384D-01 A/cm^2 N=0.558446D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.995484D-01 A/cm^2 N=0.560426D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.101081D+00 A/cm^2 N=0.562406D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.102637D+00 A/cm^2 N=0.564386D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.104217D+00 A/cm^2 N=0.566366D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.105821D+00 A/cm^2 N=0.568346D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.107449D+00 A/cm^2 N=0.570326D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.109102D+00 A/cm^2 N=0.572306D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.110780D+00 A/cm^2 N=0.574286D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.112483D+00 A/cm^2 N=0.576266D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.114212D+00 A/cm^2 N=0.578246D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.115968D+00 A/cm^2 N=0.580226D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.117750D+00 A/cm^2 N=0.582206D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.119559D+00 A/cm^2 N=0.584185D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.121395D+00 A/cm^2 N=0.586165D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.123260D+00 A/cm^2 N=0.588145D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.125153D+00 A/cm^2 N=0.590125D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.127074D+00 A/cm^2 N=0.592105D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.129025D+00 A/cm^2 N=0.594085D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.131005D+00 A/cm^2 N=0.596065D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.133015D+00 A/cm^2 N=0.598045D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.135056D+00 A/cm^2 N=0.600025D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.137127D+00 A/cm^2 N=0.602005D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.139231D+00 A/cm^2 N=0.603985D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.141366D+00 A/cm^2 N=0.605965D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.143533D+00 A/cm^2 N=0.607945D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.145733D+00 A/cm^2 N=0.609925D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.147967D+00 A/cm^2 N=0.611905D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.150235D+00 A/cm^2 N=0.613885D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.152537D+00 A/cm^2 N=0.615865D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.154874D+00 A/cm^2 N=0.617845D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.157246D+00 A/cm^2 N=0.619825D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.159655D+00 A/cm^2 N=0.621805D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.162099D+00 A/cm^2 N=0.623784D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.164582D+00 A/cm^2 N=0.625764D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.167101D+00 A/cm^2 N=0.627744D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.169659D+00 A/cm^2 N=0.629724D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.172256D+00 A/cm^2 N=0.631704D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.174892D+00 A/cm^2 N=0.633684D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.177568D+00 A/cm^2 N=0.635664D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.180285D+00 A/cm^2 N=0.637644D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.183043D+00 A/cm^2 N=0.639624D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.185842D+00 A/cm^2 N=0.641604D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.188685D+00 A/cm^2 N=0.643584D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.191570D+00 A/cm^2 N=0.645564D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.194499D+00 A/cm^2 N=0.647544D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.197473D+00 A/cm^2 N=0.649524D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.200491D+00 A/cm^2 N=0.651504D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.203556D+00 A/cm^2 N=0.653484D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.206667D+00 A/cm^2 N=0.655464D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.209825D+00 A/cm^2 N=0.657444D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.213031D+00 A/cm^2 N=0.659424D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.216286D+00 A/cm^2 N=0.661404D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.219590D+00 A/cm^2 N=0.663383D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.222944D+00 A/cm^2 N=0.665363D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.226349D+00 A/cm^2 N=0.667343D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.229806D+00 A/cm^2 N=0.669323D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.233315D+00 A/cm^2 N=0.671303D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.236877D+00 A/cm^2 N=0.673283D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.240494D+00 A/cm^2 N=0.675263D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.244165D+00 A/cm^2 N=0.677243D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.247892D+00 A/cm^2 N=0.679223D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.251676D+00 A/cm^2 N=0.681203D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.255517D+00 A/cm^2 N=0.683183D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.259416D+00 A/cm^2 N=0.685163D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.263374D+00 A/cm^2 N=0.687143D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.267392D+00 A/cm^2 N=0.689123D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.271472D+00 A/cm^2 N=0.691103D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.275613D+00 A/cm^2 N=0.693083D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.279817D+00 A/cm^2 N=0.695063D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.284084D+00 A/cm^2 N=0.697043D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.288417D+00 A/cm^2 N=0.699023D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.292815D+00 A/cm^2 N=0.701003D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.297280D+00 A/cm^2 N=0.702982D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.301812D+00 A/cm^2 N=0.704962D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.306414D+00 A/cm^2 N=0.706942D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.311085D+00 A/cm^2 N=0.708922D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.315827D+00 A/cm^2 N=0.710902D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.320641D+00 A/cm^2 N=0.712882D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.325528D+00 A/cm^2 N=0.714862D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.330489D+00 A/cm^2 N=0.716842D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.335525D+00 A/cm^2 N=0.718822D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.340637D+00 A/cm^2 N=0.720802D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.345827D+00 A/cm^2 N=0.722782D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.351096D+00 A/cm^2 N=0.724762D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.356445D+00 A/cm^2 N=0.726742D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.361875D+00 A/cm^2 N=0.728722D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.367387D+00 A/cm^2 N=0.730702D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.372983D+00 A/cm^2 N=0.732682D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.378664D+00 A/cm^2 N=0.734662D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.384430D+00 A/cm^2 N=0.736642D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.390285D+00 A/cm^2 N=0.738622D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.396228D+00 A/cm^2 N=0.740602D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.402261D+00 A/cm^2 N=0.742581D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.408385D+00 A/cm^2 N=0.744561D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.414603D+00 A/cm^2 N=0.746541D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.420914D+00 A/cm^2 N=0.748521D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.427322D+00 A/cm^2 N=0.750501D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.433827D+00 A/cm^2 N=0.752481D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.440430D+00 A/cm^2 N=0.754461D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.447133D+00 A/cm^2 N=0.756441D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.453938D+00 A/cm^2 N=0.758421D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.460846D+00 A/cm^2 N=0.760401D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.467859D+00 A/cm^2 N=0.762381D+19 1/cm^3

J(LEAKAGE)=0.474979D+00 A/cm^2 N=0.764361D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.482206D+00 A/cm^2 N=0.766341D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.489543D+00 A/cm^2 N=0.768321D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.496991D+00 A/cm^2 N=0.770301D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.504552D+00 A/cm^2 N=0.772281D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.512227D+00 A/cm^2 N=0.774261D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.520019D+00 A/cm^2 N=0.776241D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.527929D+00 A/cm^2 N=0.778221D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.535959D+00 A/cm^2 N=0.780201D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.544111D+00 A/cm^2 N=0.782180D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.552386D+00 A/cm^2 N=0.784160D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.560787D+00 A/cm^2 N=0.786140D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.569315D+00 A/cm^2 N=0.788120D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.577973D+00 A/cm^2 N=0.790100D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.586762D+00 A/cm^2 N=0.792080D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.595684D+00 A/cm^2 N=0.794060D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.604741D+00 A/cm^2 N=0.796040D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.613935D+00 A/cm^2 N=0.798020D+19 1/cm^3 J(LEAKAGE)=0.623269D+00 A/cm^2 N=0.800000D+19 1/cm^3 \*\*\*\*\* \*\*\*\*\* G(J) PARAMETERS FROM SINGLE WELL Go=0.113670D+02 1/cm Jo=0.109839D+03 A/cm^2 G(N) PARAMETERS FROM

SINGLE WELL NGo=0.115583D+04 1/cm XNo=0.227794D+19 1/cm^3

Jtr=0.404074D+02 A/cm^2 NTR=0.838009D+18 1/cm^3

BY McIlory et al. IEEE JQE-21 1985. THE OPTIMUM NUMBER OF QUANTUM WELL Nopt = 3 INPUT Nopt(CAN BE DIFFERENT FROM ABOVE \*\*\*\*\* CALCULATION)=? З NUMBER OF QUANTUM WELL(MAY OR MAY NOT BE Nopt)=? \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* **1ST CHECK USE SINGLE** WELL TIMES # OF WELLS \*\*\*\*\* \*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\* \*\*\*\*\*\*\*\*\*\*\* 2ND CHECK FOLLOWS FORMULA BY Mcllory IN IEEE JOURNAL OF QUANTUM ELECTRONIC QE-21 1985. \*\*\*\*\* \*\*\*\*\* Gth= 28.0530 1/cm Nth=0.588145D+19 1/cm^3 IY= 293 1ST CHECK Jth= 1385.06838969 A/cm^2 2ND CHECK Jth= 845.42122 A/cm^2 **1ST CHECK** lth=0.311640D+02 mA NUMBER OF WELLS= 3 2ND CHECK lth=0.190220D+02 mA \*\*\*\*\* \*\*\*\*\* CALCULATE THE P-I RELATION NDATA= 108 \*\*\*\*\* \*\*\*\*\* CALCULATE THE SLOPE: mW/mA Y=A+BX CONSTANT A= -6.5794151 SLOPE B= 0.2111220

THE OPTIMUM NUMBER OF

QUANTUM WELL FOLLOWS

THE ARTICLE

INPUT POWER PO FOR THE LINEWIDTH, PO=0 FOR STOP INPUT PO= mW

\*\*\*\*\*

INPUT 1 FOR THE DYNAMIC CALCULATION. 2 FOR SKIP INPUT = 2

K-FACTOR= 0.18609 nS MAXIUM FREQ.= 47.7503 GHz

#### \*\*\*\*\*

INPUT 1 FOR CALCULATE THE GAIN(E) RELATION.

INPUT 2 FOR CALCULATE THE LINEWIDTH ENHENCEMENT FACTOR AND PHOTON ENERGY RELATION

INPUT 3 FOR EXIT THE PROGRAM

THE INPUT # IS G(J) PARAMETERS FROM SINGLE WELL Go=0.113670D+02 1/cm Jo=0.109839D+03 A/cm^2

G(N) PARAMETERS FROM SINGLE WELL NGo=0.115583D+04 1/cm XNo=0.227794D+19 1/cm^3

Jtr=0.404074D+02 A/cm^2 NTR=0.838009D+18 1/cm^3

THE OPTIMUM NUMBER OF QUANTUM WELL FOLLOWS THE ARTICLE BY McIlory et al. IEEE JQE-21 1985.

THE OPTIMUM NUMBER OF QUANTUM WELL Nopt =

INPUT Nopt(CAN BE DIFFERENT FROM ABOVE CALCULATION)=?

NUMBER OF QUANTUM WELL(MAY OR MAY NOT BE Nopt)=?

### 

1ST CHECK USE SINGLE WELL TIMES # OF WELLS

\*\*\*\*\*\*\*\*\*\*\*\*\*

2ND CHECK FOLLOWS

FORMULA BY McIlory IN IEEE JOURNAL OF QUANTUM ELECTRONIC QE-21 1985. Gth= 28.0530 1/cm Nth=0.588145D+19 1/cm^3 IY= 293

1ST CHECK Jth= 1385.06838969 A/cm^2 2ND CHECK Jth= 845.42122 A/cm^2

1ST CHECK Ith=0.311640D+02 mA NUMBER OF WELLS= 3 2ND CHECK Ith=0.190220D+02 mA

#### \*\*\*\*\*

CALCULATE THE P-I RELATION

NDATA= 108

CALCULATE THE SLOPE:

mW/mA Y=A+BX CONSTANT A= -6.5794151 SLOPE B= 0.2111220

\*\*\*\*\*\*

INPUT POWER PO FOR THE LINEWIDTH, PO=0 FOR STOP INPUT PO= mW 0

INPUT 1 FOR THE DYNAMIC CALCULATION. 2 FOR SKIP INPUT = 2

K-FACTOR= 0.18609 nS MAXIUM FREQ.= 47.7503 GHz

\*\*\*\*\*\*\*\*\*\*\*\*\*

INPUT 1 FOR CALCULATE THE GAIN(E) RELATION.

INPUT 2 FOR CALCULATE THE LINEWIDTH ENHENCEMENT FACTOR AND PHOTON ENERGY RELATION

INPUT 3 FOR EXIT THE PROGRAM

THE INPUT # IS

INPUT FERMILEVELS IN C-BAND, V-BAND, AND CARRIER DENSITY 0.0718069063517 -0.107831218479 0.119799498747E+18 CALCULATE THE CONVOLUTION GAIN(E) COEFFICIENT INPUT THE NAME FOR THE

CONVOLUTION OPTICAL GAIN(LAMBDA) COGLa.txt

\*\*\*\*\*\*\*\*

INPUT THE NAME FOR THE CONVOLUTION MODE GAIN(LAMBDA) CMGLa.txt INPUT THE NAME FOR THE CONVOLUTION OPTICAL GAIN(E) COGEa.txt

\*\*\*\*\*\*\*\*\*\*\*\*\*

INPUT THE NAME FOR THE CONVOLUTION MODE GAIN(E) CMGEa.txt

\*\*\*\*\*

\*\*\*\*\*

INPUT 1 FOR REPEAT THE G(E) CALCULATION INPUT 2 FOR REPEAT THE ALPHA(E) CALCULATION INPUT 3 FOR EXIT

INPUT 1 FOR CALCULATE

THE GAIN(E) RELATION.

INPUT 2 FOR CALCULATE THE LINEWIDTH ENHENCEMENT FACTOR AND PHOTON ENERGY RELATION

INPUT 3 FOR EXIT THE PROGRAM

THE INPUT # IS

INPUT FERMILEVELS IN C-BAND, V-BAND, AND CARRIER DENSITY 0.287323558581 0.0103743498562 0.798020050125E+19 CALCULATE THE CONVOLUTION GAIN(E) COEFFICIENT

\*\*\*\*\*\*

INPUT THE NAME FOR THE CONVOLUTION OPTICAL GAIN(LAMBDA) COGLb.txt

\*\*\*\*\*\*\*\*\*\*\*\*\*\*

INPUT THE NAME FOR THE CONVOLUTION MODE GAIN(LAMBDA) CMGLb.txt INPUT THE NAME FOR THE CONVOLUTION OPTICAL GAIN(E) COGEb.txt

## \*\*\*\*\*

INPUT THE NAME FOR THE CONVOLUTION MODE GAIN(E) CMGEb.txt

\*\*\*\*\*

INPUT 1 FOR REPEAT THE G(E) CALCULATION INPUT 2 FOR REPEAT THE ALPHA(E) CALCULATION INPUT 3 FOR EXIT

# ÖZGEÇMİŞ

1968 yılında Ankara-Kalecik'te doğdu. İlk, orta ve lise öğrenimini Ankara'da tamamladı. 1987 yılında girdiği Orta Doğu Teknik Üniversitesi, Eğitim Fakültesi Fizik Bölümünden 1992 yılında mezun oldu. Kırıkkale Üniversitesi Fen Bilimleri Enstitüsü, Fizik Anabilim Dalında, 2000-2002 yılları arasında Yüksek Lisans yaptı. Aynı Enstitüde 2002 yılında doktora programını kazandı. Halen Millî Eğitim Bakanlığında Bakanlık Müfettiş Yardımcısı olarak görevini sürdürmektedir. Evli ve iki çocuk babasıdır.