

**T.C.
KAFKAS ÜNİVERSİTESİ
FEN BİLİMLERİ ENSTİTÜSÜ
MATEMATİK ANABİLİM DALI**

**KUAZİ OPTİĞİN DURGUN DENKLEMİ İÇİN İDENTİFİKASYON
PROBLEMİNİN SONLU FARK YAKLAŞIMI**

**Arif SARIOĞLAN
YÜKSEK LİSANS TEZİ**

**DANIŞMAN
Prof.Dr. Gabil YAGUB**

**AĞUSTOS 2016
KARS**

**T.C.
KAFKAS ÜNİVERSİTESİ
FEN BİLİMLERİ ENSTİTÜSÜ
MATEMATİK ANABİLİM DALI**

**KUAZİ OPTİĞİN DURGUN DENKLEMİ İÇİN İDENTİFİKASYON
PROBLEMİNİN SONLU FARK YAKLAŞIMI**




**Arif SARIOĞLAN
YÜKSEK LİSANS TEZİ**

**DANIŞMAN
Prof.Dr. Gabil YAGUB**

**AĞUSTOS 2016
KARS**

T.C. Kafkas Üniversitesi Fen bilimleri Enstitüsü Matematik Anabilim Dalı Yüksek Lisans öğrencisi **Arif SARIOĞLAN**'ın **Prof. Dr. Gabil YAGUB** danışmanlığında yüksek lisans tezi olarak hazırladığı “**Kuazi Optiğin Durgun Denklemi İçin İdentifikasyon Probleminin Sonlu Fark Yaklaşımı**” adlı bu çalışma, yapılan tez çalışması sınav sonunda jüri tarafından Lisansüstü Eğitim Yönetmeliği uyarınca değerlendirilerek oy ... **birliği**..... ile kabul edilmiştir.

03/08/2016

	Adı Soyadı	İmza
Başkan	: Prof. Dr. Gabil YAGUB	
Üye	: Yrd. Doç. Dr. Nigori YILDIRIM AKSOY	
Üye	: Yrd. Doç. Dr. Yusuf KOÇAK	

Bu tezin kabulü, Fen Bilimleri Enstitüsü Yönetim Kurulunun /.... /2016 gün ve /..... sayılı kararı ile onaylanmıştır.

Enstitü Müdürü

ÖNSÖZ

Kuazi optiğin durgun denklemi için identifikasyon probleminin sonlu fark yaklaşımını ele alan bu araştırma, Kafkas Üniversitesi Fen Bilimleri Enstitüsü Matematik Anabilim Dalında yüksek lisans tezi olarak yazılmıştır.

Bu araştırma kapsamında Kuazi Optiğin Durgun Denklemi İçin İdentifikasyon Problemi oluşturularak problem sonlu fark yaklaşımı ile ele alınmıştır.

Bu çalışma esnasında bana yardımlarını ve desteklerini esirgemeyen, eşsiz ve derin bilgisiyle matematiğe gönül vermiş değerli bilim insanı Kafkas Üniversitesi Mühendislik-Mimarlık Fakültesi Dekanı ve Matematik Bölüm Başkanı Prof. Dr. Gabil YAGUB'a ve Fen Edebiyat Fakültesi Uygulamalı Matematik Bölüm Başkanı Yrd. Doç. Dr. Nigar YILDIRIM AKSOY'a teşekkürü bir borç bilirim. Ayrıca desteklerini hiçbir zaman esirgemeyen aileme teşekkür ederim.

KARS-2016

ARIF SARIOĞLAN

İÇİNDEKİLER

ÖNSÖZ.....	iv
ÖZET.....	vi
ABSTRACT	vii
SİMGELER DİZİNİ.....	viii
1. GİRİŞ.....	1
2. ÖN BİLGİLER (KURAMSAL TEMELLER).....	2
3. MATERYAL VE YÖNTEM	6
3.1 Kuazi Optiğin Durgun Denklemi İçin İdentifikasyon Probleminin Oluşturulması	6
3.2 Kuazi Optiğin Durgun Denklemi İçin İdentifikasyon Probleminin Diskritleştirilmesi.....	7
4. ARAŞTIRMA BULGULARI	9
4.1 Fark Şemasının Çözümü İçin Kararlılık Kestirimi.....	9
4.2 Fark Şemasının Hatası	11
4.3. Fark Yaklaşımlarının Fonksiyonele Göre Yakınsaklığı	21
5. TARTIŞMA VE SONUÇ	33
6. KAYNAKLAR	34
ÖZGEÇMİŞ	38

ÖZET

Tez kapsamında kuazi optiğin durgun denklemi için bir identifikasyon probleminin sonlu fark yaklaşımı ele alındı. Bu amaçla ilk önce Materyal ve Yöntem bölümünün 3.1 alt bölümünde kuazi optiğin durgun denklemi için bir identifikasyon problemi tanımlandı. 3.2 alt bölümünde ise söz konusu problem sonlu farklar yöntemi uygulanarak diskrit aynısı elde edildi.

Araştırma Bulguları bölümünün 4.1 alt bölümünde fark şemasının çözümü için kararlılık kestirimi ispatlandı. 4.2 alt bölümünde fark şemasının hatası değerlendirildi. 4.3 bölümünde sonlu farklar yönteminin fonksiyonele göre yakınsaklığı incelendi.

Son olarak tartışmalar ve sonuçlar bölümünde elde edilen sonuçların önceki çalışmalardan farklılığı ve önemi vurgulandı.

2016, 38 sayfa

Anahtar Kelimeler: Kuazi optiğin durgun denklemi, identifikasyon problemi, sonlu farklar yöntemi

ABSTRACT

In this thesis, the finite difference method of an identification problem for stationary equation of the quasi optic is considered. For this purpose, firstly, in the subsection 3.1 of material and method section, the identification problem for stationary equation of quasi optic is defined. In the subsection 3.2, the considered identification problem is discretized by using the finite difference method.

In the subsection 4.1 of research findings section, the stability estimation for solution of difference scheme is proved. In the subsection 4.2, the error of difference scheme is evaluated. In the section 4.3, the convergences according to the functional of finite difference approximations is studied.

Finally, in the section of discussions and outcomes, it is emphasised the difference and the importance from previous studies of the obtained results.

2016, 38 pages

Keywords: Stationary equation of quasi optic, Identification problem, The finite difference method

SİMGELER DİZİNİ

Bu bölümde tez içerisinde kullanılacak olan temel simgelerin gösterimlerine yer verilmiştir.

\forall	: Herhangi bir
$\overset{\circ}{\forall}$: Hemen hemen her yerde
$i = \sqrt{-1}$: Sanal birim
B	: Banach Uzayı
H	: Hilbert Uzayı
$\Omega = (0, l) \times (0, L)$: Verilen bölge (Açık dikdörtgen)
$\bar{\Omega} = [0, l] \times [0, L]$: Verilen bölge (Kapalı dikdörtgen)
τ	: Bir z değişkeninin adımı
h	: Bir x değişkeninin adımı
$I_n([\mathcal{G}]_n)$: Fonksiyonelin diskrit aynısı
$\delta_z \phi_{jk} = \frac{\phi_{jk} - \phi_{jk-1}}{\tau}$: z değişkeninin sol farkı
$\delta_{\bar{x}} \phi_{jk} = \frac{\phi_{jk} - \phi_{j-1k}}{h}$: x değişkeninin sol farkı
$\delta_x \phi_{jk} = \frac{\phi_{j+1k} - \phi_{jk}}{h}$: x değişkeninin sağ farkı
$\delta_{\bar{x}\bar{x}} \phi_{jk} = \frac{\delta_x \phi_{jk} - \delta_{\bar{x}} \phi_{jk}}{h}$: x değişkeninin ikinci mertebeden fark

1. GİRİŞ

Optimal kontrol teorisi, matematiğin gerek teorik gerekse de uygulama alanının önemli bir bölümünü oluşturan varyasyon hesabı bölümlerinin başında yer almaktadır. “Schrödinger denklemi ile ifade edilen kuantum mekanik sistemleri için optimal kontrol teorisi çağdaş optimal kontrol teorisinin önemli alanlarından biridir. Bu teorisin problemleri çoğunlukla kuantum mekaniğinde, nükleer fizikte, lineer olmayan optikte ve çağdaş fiziğin ve tekniğin farklı alanlarında ortaya çıkar “[1-3]. İdentifikasyon problemleri ise ters problemlerin varyasyon konulması olup optimal kontrol teorisinin problem türlerinden biri sayılabilir.

Kuazi optiğin durgun denklemi aslında kompleks potansiyelli Schrödinger denkleminin bir biçimidir. Bilindiği gibi durgun olmayan Schrödinger denklemi için optimal kontrol ve identifikasyon problemleri [4-28] çalışmalarında incelenmiştir. Ancak denklemin katsayılarında yer alan kontroller z değişkenine bağlı olduğunda hem optimal kontrol, hem de identifikasyon problemlerinin sonlu farklı yöntemleri önceki çalışmalarda çok az incelenmiştir.

Bu çalışma kapsamında kuazi optiğin durgun denklemi ve onun nümerik çözümü için bir identifikasyon problemi ele alınmıştır. Kuazi optik denkleminin durgun ya da kompleks potansiyelli durgun olmayan Schrödinger denklemi için optimal kontrol ve identifikasyon problemlerinin nümerik çözümü farklı biçimlerde [4-9,11-13,16-19,23,25,26,29] çalışmalarında daha önce incelenmiştir. Söylemek gerekir ki, bu problemin incelenmesinde kuazi optiğin durgun denklemi için başlangıç sınır değer problemlerinin çözümüne uygulanan sonlu farklar yönteminin yakınsaklığına ait sonuçlar önemli rol oynamaktadır. Bu anlamda [30-34] çalışmalarında elde edilen sonuçlar önem taşımaktadır.

Oluşturulan identifikasyon problemi konulma açısından önceki problemlerden farklı olduğundan bu problemin incelenmesi gerek teorik gerekse pratik açıdan önem taşır.

2. ÖN BİLGİLER (KURAMSAL TEMELLER)

Bu bölümde tez içerisinde geçen bazı kavramların açıklamalarına yer verilmiştir.

Tanım 2.1: $L_2(0, \ell)$ bir hilbert uzayı olmak üzere, $(0, \ell)$ kümesi üzerinde sınırlı, ölçülebilir olan mutlak değerinin karesiyle integrallenebilen fonksiyonlar uzayını göstermektedir. $L_2(0, \ell)$ uzayı üzerinde iç çarpım

$$\langle u, v \rangle_{L_2(0, \ell)} = \int_0^{\ell} u(x)v(x)dx$$

şeklinde tanımlanmaktadır. $L_2(0, \ell)$ uzayı üzerinde norm

$$\|v\|_{L_2(0, \ell)} = \sqrt{\langle v, v \rangle} < +\infty$$

olarak tanımlanmaktadır.

Tanım 2.2: $L_2(\Omega)$ bir hilbert uzayı olmak üzere, Ω bölgesi üzerinde ölçülebilir olan mutlak değerinin karesiyle integrallenebilen fonksiyonların uzayı gösterilmektedir. $L_2(\Omega)$ uzayı üzerinde iç çarpım

$$\langle \psi, \phi \rangle_{L_2(\Omega)} = \int_{\Omega} \psi(x, z)\bar{\phi}(x, z)dxdz$$

şeklinde tanımlanmaktadır. $L_2(\Omega)$ uzayı üzerinde norm

$$\langle \psi, \psi \rangle_{L_2(\Omega)} = \sqrt{\langle \psi, \psi \rangle_{L_2(\Omega)}} < +\infty$$

olarak tanımlanmaktadır.

Tanım 2.3: $L_{\infty}(0, \ell)$ bir banach uzayı olmak üzere, $(0, \ell)$ kümesi sınırlı ölçülebilir olan fonksiyonlar uzayını göstermektedir. $L_{\infty}(0, \ell)$ uzayı üzerinde norm

$$\|v\|_{L_{\infty}(0, \ell)} = \text{vrai max}_{x \in (0, \ell)} |v(x)| = \inf \left\{ a : a \geq 0, \forall x \in (0, \ell) \text{ için } |v(x)| \leq a \right\}$$

şeklinde tanımlanmaktadır.

Tanım 2.4: $W_2^1(0, \ell)$ bir Sobolev uzayı olmak üzere, bu uzaydaki herhangi bir x elemanı için kendisi ve onun x ' e göre birinci mertebeden türevleri $L_2(0, \ell)$ Lebesque uzayının fonksiyonlar uzayını ifade eder. $W_2^1(0, \ell)$ uzayı bir Hilbert uzayı da olup, $W_2^1(0, \ell)$ 'da iç çarpım

$$\langle u, v \rangle_{W_2^1(0, \ell)} = \int_0^\ell \left(u(x)v(x) + \frac{\partial u(x)}{\partial x} \frac{\partial v(x)}{\partial x} \right) dx$$

şeklinde tanımlanmaktadır. $W_2^1(0, \ell)$ uzayında norm

$$\|v\|_{W_2^1(0, \ell)} = \sqrt{\langle v, v \rangle_{W_2^1(0, \ell)}} < +\infty$$

olarak tanımlanmaktadır. Burada $\overset{\circ}{W}_2^1(0, \ell)$ için

$$\overset{\circ}{W}_2^1(0, \ell) \subset W_2^1(0, \ell)$$

olup bu uzayda 0 ve ℓ elemanları için değeri 0'dır.

Tanım 2.5: $W_2^2(0, \ell)$ bir Sobolev uzayı olmak üzere, bu uzaydaki herhangi bir x elemanı için kendisi ve onun x ' e göre genelleştirilmiş türevleri $L_2(0, \ell)$ Lebesque uzayının fonksiyonlar uzayını ifade eder. $W_2^2(0, \ell)$ uzayı bir Hilbert uzayı da olup, $W_2^2(0, \ell)$ 'da iç çarpım

$$\langle u, v \rangle_{W_2^2(0, \ell)} = \int_0^\ell \left(u(x)v(x) + \frac{\partial u(x)}{\partial x} \frac{\partial v(x)}{\partial x} + \frac{\partial^2 u(x)}{\partial x^2} \frac{\partial^2 v(x)}{\partial x^2} \right) dx$$

şeklinde tanımlanmaktadır. $W_2^2(0, \ell)$ uzayında norm

$$\|v\|_{W_2^2(0, \ell)} = \sqrt{\langle v, v \rangle_{W_2^2(0, \ell)}} < +\infty$$

olarak tanımlanmaktadır. Burada $\overset{\circ}{W}_2^2(0, \ell)$ için

$$\overset{\circ}{W}_2^2(0, \ell) \subset W_2^2(0, \ell)$$

olup bu uzayda 0 ve ℓ elemanları için değeri 0'dır.

Tanım 2.6: $W_2^{0,1}(\Omega)$ bir Hilbert uzayı olmak üzere, bu uzaydaki herhangi bir z elemanı için birinci mertebeden kısmi türevleri $L_2(\Omega)$ uzayına ait olan bir fonksiyonlar uzayıdır.

$W_2^{0,1}(\Omega)$ uzayında iç çarpım

$$\langle \psi, \phi \rangle_{W_2^{0,1}(\Omega)} = \int_{\Omega} \left(\psi(x, z) \bar{\phi}(x, z) + \frac{\partial \psi(x, z)}{\partial x} \frac{\partial \bar{\phi}(x, z)}{\partial z} \right) dx dz$$

şeklinde tanımlanmaktadır. $W_2^{0,1}(\Omega)$ uzayında norm

$$\|\psi\|_{W_2^{0,1}(\Omega)} = \sqrt{\langle \psi, \psi \rangle_{W_2^{0,1}(\Omega)}} < +\infty$$

olarak tanımlanmaktadır. Burada $W_2^{\circ}(\Omega)$ için

$$W_2^{\circ}(\Omega) \subset W_2^{0,1}(\Omega)$$

olup bu uzayda Ω bölgesinin sınırlarında değeri 0'dır.

Tanım 2.7: “ $D \subset \mathbb{R}^n$ bir bölge olsun. Eğer $\forall \varepsilon > 0$ verildiğinde $|z| < \sigma$ şartını sağlayan tüm z ’ler için $1 \leq p < \infty$ iken $\|f(x+z) - f(x)\|_{L_p(D)} < \varepsilon$ olacak şekilde bir $\sigma > 0$ sayısı varsa, $f(x)$ fonksiyonuna L_p normu anlamında süreklidir denir.”[35]

Teorem 2.8: “ $1 \leq p < \infty$ iken $L_p(D)$ ’den olan her fonksiyon L_p normu anlamında süreklidir.”[35]

Teorem 2.9: “(Fubini Teoremi) Q_n, \mathbb{R}^n nin sınırlı bir bölgesi ve Q_m, \mathbb{R}^m nin sınırlı bir bölgesi olmak üzere $Q_n \times Q_m$ bölgesinde $f(x, y)$ fonksiyonunu tanımlayalım. Farz edelim ki $f(x, y)$ fonksiyonu $Q_{n+m} = Q_n \times Q_m$ bölgesinde integrallenebilen bir fonksiyon olsun. Bu takdirde $f(x, y)$ fonksiyonu hemen hemen $x \in Q_n$ için $y \in Q_m$ ’ye göre hemen hemen her yerde integrallenebilirdir. Ayrıca

$$\int_{Q_n} f(x, y) dx \text{ ve } \int_{Q_m} f(x, y) dy$$

fonksiyonları sırasıyla x ’e ve y ’ye göre integrallenebilir olup

$$\int_{Q_{n+m}} f(x, y) dx dy = \int_{Q_n} dx \int_{Q_m} f(x, y) dy = \int_{Q_m} dy \int_{Q_n} f(x, y) dx$$

eşitliği geçerlidir.”[35]

Lemma 2.10 : “(Gronwall lemmasının ayrık aynısı) Eğer $a \geq 0, b \geq 0$ olmak üzere

$$\varphi_j, j = \overline{0, N} \text{ ve } 0 \leq \varphi_0 \leq a ,$$

$$0 \leq \varphi_{j+1} \leq a + b \sum_{m=0}^j \varphi_m \quad , \quad j = \overline{0, N-1}$$

şartlarını sağlıyorsa bu takdirde;

$$0 \leq \varphi_j \leq a(1+b)^j \quad , \quad j = \overline{0, N}$$

eşitsizliği geçerlidir. Eğer

$$0 \leq \varphi_{j-1} \leq a + b \sum_{m=j}^{N-1} \varphi_m \quad j = \overline{0, N-1} \quad , \quad 0 \leq \varphi_{N-1} \leq a$$

şartları sağlanıyorsa bu takdirde

$$0 \leq \varphi_j \leq a(1+b)^{N-j-1} \quad , \quad j = \overline{0, N-1}$$

eşitsizliği geçerlidir.”[36]

Teorem 2.11 : “(Cauchy – Bunyakovsky Eşitsizliği) $u, v \in L_2(\Omega)$ elemanları için

$$\left| \int_{\Omega} u \bar{v} dx d\tau \right| \leq \left(\int_{\Omega} |u|^2 dx d\tau \right)^{1/2} \left(\int_{\Omega} |v|^2 dx d\tau \right)^{1/2}$$

eşitsizliği geçerlidir.”[37]

Teorem 2.12 : “(ε – Cauchy Eşitsizliği) Keyfi a, b sayıları ve herhangi bir $\varepsilon > 0$ sayısı için

$$|ab| \leq \frac{\varepsilon}{2} |a|^2 + \frac{1}{2\varepsilon} |b|^2$$

eşitsizliği geçerlidir.”[37]

3. MATERYAL VE YÖNTEM

3.1 Kuazi Optiğin Durgun Denklemi İçin İdentifikasyon Probleminin Oluşturulması

Bu bölümde kuazi optiğin durgun denklemi için identifikasyon problemini oluşturalım. “Kuazi optiğin durgun denklemi lineer olmayan optikte ortaya çıkan durgun ışık demetlerinin dağılması sürecini ifade eden bir denklemdir” [3]. Bu denklemin katsayıları olan kırılma ve absorbe(soğurma) katsayıları kuazi optiğin durgun denklemi için identifikasyon problemlerinde aranan fonksiyonlar rolünü oynayan fiziksel araçlardır. Bu fiziksel araçlar aşağıdaki denklemde $\mathcal{G}_0(z)$ ve $\mathcal{G}_1(z)$ olarak ifade edilmiştir. Şimdi identifikasyon problemi tanımlayalım. İdentifikasyon problemi

$$J(\mathcal{G}) = \int_0^{\ell} |\psi(x, L) - y(x)|^2 dx \quad (1)$$

fonksiyonelinin

$$V \equiv \left\{ \mathcal{G} = \mathcal{G}(z) : \mathcal{G}(z) = (\mathcal{G}_0(z), \mathcal{G}_1(z)), \mathcal{G}_p \in L_2(0, L), |\mathcal{G}_0(z)| \leq b_0, \right. \\ \left. 0 \leq \mathcal{G}_1(z) \leq b_1, \left| \frac{d\mathcal{G}_p(z)}{dz} \right| \leq d_p, p = 0, 1, \forall z \in (0, L) \right\}$$

kümesi üzerinde

$$i \frac{\partial \psi}{\partial z} + a_0 \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} - a(x) \psi + \mathcal{G}_0(z) \psi + i \mathcal{G}_1(z) \psi = f(x, z), (x, z) \in \Omega \quad (2)$$

$$\psi(x, 0) = \varphi(x), \quad x \in (0, \ell) \quad (3)$$

$$\psi(0, z) = \psi(\ell, z) = 0, \quad z \in (0, \ell) \quad (4)$$

şartları altında minimumunun bulunması problemidir.

Burada $i = \sqrt{-1}, \ell > 0, L > 0, a_0 > 0, b_0 > 0, b_1 > 0, d_0 > 0, d_1 > 0$ verilen sayılar ve $a(x)$ ölçülebilir sınırlı fonksiyon olup aşağıdaki şartı sağlar.

$$0 < \mu_0 \leq a(x) \leq \mu_1, \quad \forall x \in (0, \ell). \quad (5)$$

Burada $\mu_0, \mu_1 > 0$ herhangi sabitlerdir.

$y(x), \varphi(x), f(x, z)$ ise verilen fonksiyonlar olup,

$$y \in W_2^1(0, \ell) \quad (6)$$

$$\varphi \in W_2^2(0, \ell) \quad (7)$$

$$f \in W_2^{0,1}(\Omega) \quad (8)$$

şartlarını sağlar.

3.2 Kuazi Optiğin Durgun Denklemi İçin İdentifikasyon Probleminin Diskritleştirilmesi

Şimdi (1)-(4) identifikasyon problemini diskritleştirelim. Yani bu problemin sonlu farklı aynısını oluşturalım. Bunun için öncelikle $\bar{\Omega} = [0, \ell] \times [0, L]$ bölgesini

$$\left\{ (x_j, z_k)_n \right\}, \quad n = 1, 2, 3, \dots, \quad x_j = jh - \frac{h}{2}, \quad j = \overline{1, M-1}, \quad k = \overline{0, N}, \quad h = \frac{1}{M-1}$$

$$z_k = k\tau, \quad \tau = \frac{1}{N}, \quad x_0 = x_1 - \frac{h}{2} = 0, \quad x_M = x_{M-1} + \frac{h}{2} = \ell$$

biçiminde bir ağa dönüştürelim. Burada M, N verilen pozitif sayılardır. Probleme yer alan türevlerin sonlu fark karşılıklarını aşağıdaki biçimde gösterelim:

$$\delta_{\bar{z}} \phi_{jk} = \frac{\phi_{jk} - \phi_{jk-1}}{\tau}$$

$$\delta_{\bar{x}} \phi_{jk} = \frac{\phi_{jk} - \phi_{j-1k}}{h}$$

$$\delta_x \phi_{jk} = \frac{\phi_{j+1k} - \phi_{jk}}{h}$$

$$\delta_{\bar{x}} \phi_{1k} = \delta_x \phi_{0k} = \frac{\phi_{1k} - \phi_{0k}}{h/2}$$

$$\delta_{x\bar{x}} \phi_{jk} = \frac{\delta_x \phi_{jk} - \delta_{\bar{x}} \phi_{jk}}{h}$$

$\phi_{jk}, \left\{ (x_j, z_k)_n \right\}$ kümesi üzerinde tanımlı olan bir ağ fonksiyonunu göstermektedir.

Şimdi (1)-(4) problemine karşılık oluşturduğumuz ϕ_{jk} ağ fonksiyonunun aşağıdaki şartlar altında bulunması problemine bakalım.

Her bir $n \geq 1$ doğal sayısı için

$$I_n([\mathcal{G}]_n) = h \sum_{j=1}^{M-1} |\phi_{jN} - y_j|^2 \quad (9)$$

fonksiyonunun

$$V_n \equiv \left\{ [\mathcal{G}]_n : [\mathcal{G}]_n = ([\mathcal{G}_0]_n, [\mathcal{G}_1]_n), [\mathcal{G}_p] = (\mathcal{G}_{p1}, \mathcal{G}_{p2}, \dots, \mathcal{G}_{pN}), |\mathcal{G}_{pk}| \leq b_0, \right. \\ \left. 0 \leq \mathcal{G}_{1k} \leq b_1, k = \overline{1, N}, |\delta_{\bar{z}} \mathcal{G}_{pk}| \leq d_p, p = 0, 1, k = \overline{2, N} \right\}$$

kümesi üzerinde

$$i\delta_{\bar{z}} \phi_{jk} + a_0 \delta_{\bar{x}} \phi_{jk} - a_j \phi_{jk} + {}_{0k} \phi_{jk} + i_{1k} \phi_{jk} = f_{jk}, \quad j = \overline{1, M-1}, k = \overline{1, N}, \quad (10)$$

$$\phi_{j0} = \varphi_j, \quad j = \overline{0, M}, \quad (11)$$

$$\phi_{0k} = \phi_{Mk} = 0, \quad k = \overline{1, N}, \quad (12)$$

şartları altında minimumunun bulunması problemi olarak oluşturabiliriz. Yukarıdaki (10) denkleminde yer alan $a_j, y_j, \varphi_j, f_{jk}$ ağ fonksiyonları

$$a_j = \frac{1}{h} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} a(x) dx, \quad j = \overline{1, M-1}, \quad (13)$$

$$y_j = \frac{1}{h} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} y(x) dx, \quad j = \overline{1, M-1}, \quad (14)$$

$$\varphi_j = \frac{1}{h} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \varphi(x) dx, \quad j = \overline{1, M-1}, \quad \varphi_0 = 0, \quad \varphi_M = 0 \quad (15)$$

$$f_{jk} = \frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} f(x, z) dx dz, \quad j = \overline{1, M-1}, \quad k = \overline{1, N} \quad (16)$$

olarak tanımlanmaktadır.

4. ARAŞTIRMA BULGULARI

4.1 Fark Şemasının Çözümü İçin Kararlılık Kestirimi

(1)-(4) Kuazi optiğin durgun denklemi için identifikasyon probleminin sonlu fark yaklaşımını inceleyelim. (9)-(12) fark şeması için kararlılık kestirimini elde etmeye çalışalım.

Teorem 4.1.1: Kabul edelim ki $f(x), \varphi(x)$ (5)-(8) şartlarını sağlayan fonksiyonlar olsun. Bu durumda (9)-(12) problemi için

$$h \sum_{j=1}^{M-1} |\phi_{jm}|^2 \leq c_1 \left(\sum_{j=1}^{M-1} |\varphi_j|^2 + \tau h \sum_{k=1}^N \sum_{j=1}^{M-1} |f_{jk}|^2 \right), \quad \forall m = \{1, 2, 3, \dots\} \quad (17)$$

eşitsizliğinin daima sağlanır. Bu kestirimde c_1 bir pozitif olmak sabit m, h ve τ 'ya bağlı değildir.

İspat: Her bir $z = z_k$ için aşağıdaki eşitlik (10)'da ifade ettiğimiz denkleme denktir.

$$\begin{aligned} & h \sum_{j=1}^{M-1} i \delta_{\bar{z}} \phi_{jk} \bar{\eta}_{jk} - h \sum_{j=1}^{M-1} a_0 \delta_{\bar{x}} \phi_{jk} \delta_{\bar{x}} \bar{\eta}_{jk} \chi_j - h \sum_{j=1}^{M-1} a_j \phi_{jk} \bar{\eta}_{jk} + \\ & + h \sum_{j=1}^{M-1} \mathcal{G}_{0k} \phi_{jk} \bar{\eta}_{jk} + i \sum_{j=1}^{M-1} \mathcal{G}_{1k} \phi_{jk} \bar{\eta}_{jk} = h \sum_{j=1}^{M-1} f_{jk} \phi_{jk} \bar{\eta}_{jk}, \quad j = \overline{1, M-1}. \end{aligned} \quad (18)$$

Yukarıdaki eşitlikte yer alan $\bar{\eta}_{jk}$ fonksiyonu, $\{(x_j, z_k)\}$ ağlar dizisi üzerinde tanımlı bir fonksiyon olan η_{jk} fonksiyonunun karmaşık eşleniğidir. η_{jk} fonksiyonu, $\eta_{0k} = \eta_{Mk} = 0$, $k = \overline{1, N}$ şartını sağlar.

$$\chi_j = \begin{cases} 1, & j = \overline{2, M-1} \\ \frac{1}{2}, & j = \overline{1, M} \end{cases} \quad \text{'dir.}$$

Bu eşitlikte yer alan $\bar{\eta}_{jk}$ ağ fonksiyonunun yerine $\tau \bar{\phi}_{jk}$ olarak (18) özdeşliği üzerinden karmaşık eşleniğini taraf tarafa çıkarırsak

$$h \left(\sum_{j=1}^{M-1} \tau (\delta_{\bar{z}} \phi_{jk} \bar{\phi}_{jk} + \delta_{\bar{z}} \phi_{jk} \bar{\phi}_{jk}) + 2\tau h \sum_{j=1}^{M-1} \mathfrak{G}_{1k} \phi_{jk} \bar{\phi}_{jk} \right) = 2\tau h \sum_{j=1}^{M-1} \text{Im}(f_{jk} \bar{\phi}_{jk}) , j = \overline{1, M-1} \quad (19)$$

eşitliğine ulaşırız. Burada herhangi $k = 1, 2, \dots, N$ için;

$$\tau (\delta_{\bar{z}} \phi_{jk} \bar{\phi}_{jk} + \delta_{\bar{z}} \phi_{jk} \bar{\phi}_{jk}) = |\phi_{jk}|^2 - |\phi_{jk-1}|^2 + |\phi_{jk} - \phi_{jk-1}|^2 \quad (20)$$

olduğunu (19)'da kullanıp, k üzerinden $k=1$ den $k=N$ 'ye kadar toplayıp (11) şartını dikkate alırsak

$$\begin{aligned} & h \sum_{j=1}^{M-1} |\phi_{jm}|^2 + \sum_{k=1}^m \sum_{j=1}^{M-1} |\phi_{jk} - \phi_{jk-1}|^2 + 2\tau h \sum_{k=1}^m \sum_{j=1}^{M-1} \mathfrak{G}_{1k} |\phi_{jm}| \leq \\ & \leq h \sum_{j=1}^{M-1} |\varphi_j|^2 + 2\tau h \sum_{k=1}^m \sum_{j=1}^{M-1} |f_{jk}| |\phi_{jk}|^2 , \forall m \in \{1, 2, \dots, N\} \end{aligned}$$

eşitsizliğini elde ederiz. $\mathfrak{G}_1(z) \geq 0$, $\forall z \in (0, L)$ olduğunu göz önüne alarak, yukarıdaki eşitsizliğin sağında bulun toplam ifadesindeki ikinci toplam ifadesinde m terimi ayrı yazıp, bu eşizliğe ε -Cauchy ve Cauchy-Bunyakovsky teoremlerini uygularsak

$$\begin{aligned} & h \sum_{j=1}^{M-1} |\phi_{jm}|^2 + \sum_{k=1}^m \sum_{j=1}^{M-1} |\phi_{jk} - \phi_{jk-1}|^2 \leq h \sum_{j=1}^{M-1} |\varphi_j|^2 + \varepsilon \tau h \sum_{j=1}^{M-1} |\phi_{jm}|^2 + \frac{\tau h}{\varepsilon} \sum_{j=1}^{M-1} |f_{jm}|^2 \\ & + \tau h \sum_{k=1}^m \sum_{j=1}^{M-1} |\phi_j|^2 + \tau h \sum_{k=1}^m \sum_{j=1}^{M-1} |f_{jk}|^2 \quad \forall m \in \{1, 2, \dots, N\}. \end{aligned}$$

eşitsizliklerini elde ederiz. Bu eşitsilikte yer alan ε 'u $\varepsilon = 1/2\tau$ alırsak

$$\begin{aligned} & h \sum_{j=1}^{M-1} |\phi_{jm}|^2 + h \sum_{k=1}^m \sum_{j=1}^{M-1} |\phi_{jk} - \phi_{jk-1}|^2 \leq 2h \sum_{j=1}^{M-1} |\varphi_j|^2 \\ & + 2\tau h \sum_{k=0}^{m-1} \sum_{j=1}^{M-1} |\phi_{jk}|^2 + 2(T+1)\tau h \sum_{k=1}^m \sum_{j=1}^{M-1} |f_{jk}|^2 , \forall m \in \{1, 2, \dots, N\} \end{aligned} \quad (21)$$

eşitsizliğine ulaşırız. Ayrıca (21) eşitsizliğinin sol kısmındaki ikinci toplam hiçbir zaman negatif olamayacağından

$$h \sum_{j=1}^{M-1} |\phi_{jm}|^2 \leq h \sum_{j=1}^{M-1} |\varphi_j|^2 + 2(T+1)\tau h \sum_{k=1}^N \sum_{j=1}^{M-1} |f_{jk}|^2 + 2\tau h \sum_{k=1}^{m-1} \sum_{j=1}^{M-1} |\phi_{jk}|^2 , \forall m \in \{1, 2, \dots, N\}$$

eşitsizliğini elde ederiz. Bu eşitsizlik üzerinden Gronwall lemmasını uygularsak

$$h \sum_{j=1}^{M-1} |\phi_{jm}|^2 \leq c_1 \left(h \sum_{j=1}^{M-1} |\varphi_j|^2 + \tau h \sum_{k=1}^N \sum_{j=1}^{M-1} |f_{jk}|^2 \right) , \forall m \in \{1, 2, \dots, N\} \quad (22)$$

kestiriminin geçerli olduğunu elde ederiz. Bu kestirimi (21)' de dikkate alırsak

$$h \sum_{j=1}^{M-1} |\phi_{jm}|^2 + h \sum_{k=1}^m \sum_{j=1}^{M-1} |\phi_{jk} - \phi_{jk-1}|^2 \leq c_1 \left(h \sum_{j=1}^{M-1} |\varphi_j|^2 + \tau h \sum_{k=1}^N \sum_{j=1}^{M-1} |f_{jk}|^2 \right)$$

eşitsizliğiyle birlikte teoremin hükmüne ulaşırız.

4.2 Fark Şemasının Hatası

Elde ettiğimiz fark şemasının hatasını değerlendirmek için bir kestirim ispatlayalım.

Bunun için (2)-(4) identifikasyon probleminin çözümü için

$$\psi_{jk} = \frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \psi(x, z) dx dz, \quad j = \overline{1, M-1}, \quad k = \overline{1, N}, \quad (23)$$

$$\psi_{j0} = \varphi_j, \quad j = \overline{0, M}, \quad \psi_{0k} = \psi_{Mk} = 0, \quad k = \overline{1, N}.$$

fonksiyonunu tanımlayalım ve $W_{jk} = \phi_{jk} - \psi_{jk}$ olacak şekilde farkını gösterelim. Bu durumda W_{jk} ağ fonksiyonu için

$$i\delta_{\bar{z}} W_{jk} + a_0 \delta_{x\bar{x}} W_{jk} - a_j W_{jk} + \mathcal{G}_{0k} W_{jk} + i\mathcal{G}_{1k} W_{jk} = F_{jk}, \quad j = \overline{1, M-1}, \quad k = \overline{1, N}, \quad (24)$$

denklemini üzerinde

$$W_{j0} = 0, \quad j = \overline{1, M-1}, \quad W_{0k} = W_{Mk} = 0, \quad k = \overline{1, N}. \quad (25)$$

koşullarını sağladığını elde ederiz. Ayrıca

$$F_{jk} = f_{jk} - \left(i\delta_{\bar{z}} \psi_{jk} + a_0 \delta_{x\bar{x}} \psi_{jk} - a_j \psi_{jk} + \mathcal{G}_{0k} \psi_{jk} + i\mathcal{G}_{1k} \psi_{jk} \right), \quad j = \overline{1, M-1}, \quad k = \overline{1, N} \quad (26)$$

biçiminde bir F_{jk} fonksiyonu tanımlayalım. Burada F_{jk} fonksiyonunu

$$F_{jk} = \frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \left(i \frac{\partial \psi}{\partial z} + a_0 \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} - a(x) \psi + \mathcal{G}_0(z) \psi + i\mathcal{G}_1(z) \psi \right) dx dz -$$

$$-i\delta_{\bar{z}} \psi_{jk} + a_0 \delta_{x\bar{x}} \psi_{jk} - a_j \psi_{jk} + \mathcal{G}_{0k} \psi_{jk} + i\mathcal{G}_{1k} \psi_{jk}, \quad j = \overline{1, M-1}, \quad k = \overline{1, N}$$

biçiminde ifade edebiliriz.

Teorem 4.2.1: Kabul edelim ki $f(x, z)$, $\varphi(x)$, $a(x)$ için (5)-(8) koşullarını sağladığını göz önüne alalım. Ayrıca kabul edelim ki h, τ için $c_{min} \leq \frac{\tau}{h} \leq c_{max}$ eşitsizliğini gerçekleştirsin. Eşitsizlikteki c_{min}, c_{max} herhangi keyfi pozitif sabitler olup τ ve h 'a bağımlı değildir. Bu takdirde (24)-(26) 'nın çözümü için

$$h \sum_{j=1}^{M-1} |W_{jm}|^2 \leq c_2 \beta_{\tau h} \quad \forall m \in \{1, 2, \dots, N\} \quad (27)$$

kestirimi geçerlidir.

Burada $c_2 > 0$ herhangi bir sabit sayı olup h, m ve τ 'ya bağımlı değildir. Ayrıca $\beta_{\tau h} > 0$, $h \rightarrow 0$, $\tau \rightarrow 0$ için $\beta_{\tau h} \rightarrow 0$ sağlanır.

İspat: (24)-(26) problem üzerindeki $z = z_k$ için $\forall k \in \{1, 2, \dots, N\}$ ve herhangi bir η_{jk} ağ fonksiyonu için aşağıdaki toplam özdeşliğine denk olduğu açıktır.

$$h \sum_{j=1}^{M-1} i \delta_z W_{jk} \bar{\eta}_{jk} - h \sum_{j=1}^{M-1} \delta_x W_{jk} \delta_x \bar{\eta}_{jk} \chi_j - h \sum_{j=1}^{M-1} (a_j - \mathcal{G}_{0k} - i \mathcal{G}_{1k}) W_{jk} \bar{\eta}_{jk} = h \sum_{j=1}^{M-1} F_{jk} \phi_{jk} \bar{\eta}_{jk} \quad (28)$$

(28) formülüyle ifade edilen η_{jk} , $\{(x_j, z_k)\}$ kümesi üzerinden belirlenmiş olup, $\eta_{0k} = \eta_{Mk} = 0$, $k = \overline{1, N}$ koşulu sağlanır. $\bar{\eta}_{jk}$ ise η_{jk} ağ fonksiyonunun karmaşık eşleniğidir.

Yukarıdaki özdeşlikte $\bar{\eta}_{jk}$ ağ fonksiyonunun yerine τW_{jk} fonksiyonunu yazıp oluşan eşitsizlikten onun karmaşık eşitsizliğini çıkarırsak

$$h \sum_{j=1}^{M-1} \left(|W_{jk}|^2 - |W_{jk-1}|^2 + |W_{jk} - W_{jk-1}|^2 \right) + 2\tau h \sum_{j=1}^{M-1} \mathcal{G}_{1k} |W_{jk}|^2 = 2\tau h \sum_{j=1}^{M-1} \text{Im}(F_{jk}, \bar{W}_{jk})$$

$\forall k = 1, 2, \dots, N$ için eşitliğini kolaylıkla elde edebiliriz.

(10) olarak ifade ettiğimiz eşitlikte W_{jk} için

$$h \sum_{j=1}^{M-1} \left(|W_{jk}|^2 - |W_{jk-1}|^2 + |W_{jk} - W_{jk-1}|^2 \right) + 2\tau h \sum_{j=1}^{M-1} \mathcal{G}_{1k} |W_{jk}|^2 = 2\tau h \sum_{j=1}^{M-1} \text{Im}(F_{jk}, \bar{W}_{jk})$$

$\forall k = 1, 2, \dots, N$ için yazabiliriz. Bu eşitlikte k üzerinden $k = 1$ ' den $k = m \leq N$ ' ye kadar toplayıp ve $W_{j_0} = 0, j = \overline{0, M}, \mathcal{G}_{1k} > 0, k = \overline{1, N}$ koşullarından faydalanarak

$$h \sum_{j=1}^{M-1} |W_{jk}|^2 \leq 2\tau h \sum_{k=1}^m \sum_{j=1}^{M-1} |F_{jk}| |W_{jk}| \quad \forall k = 1, 2, \dots, N$$

eşitsizliğini elde ederiz.

Elde edilen bu eşitsizliğe ε -Cauchy ve Cauchy-Bunyakovsky bağıntılarını uygularsak

$$h \sum_{j=1}^{M-1} \left(|W_{jm}|^2 \right) \leq 2\tau h \sum_{k=0}^{m-1} \sum_{j=1}^{M-1} |W_{jk}|^2 + 2(T+1)\tau h \sum_{k=1}^N \sum_{j=1}^{M-1} |F_{jk}|^2, \quad \forall m \in \{1, 2, \dots, N\}$$

eşitsizliğini elde ederiz. Elde edilen bu eşitsizliğe Gronwall lemmasını uygulayarak

$$h \sum_{j=1}^{M-1} |W_{jm}|^2 \leq c_2 \tau h \sum_{k=1}^N \sum_{j=1}^{M-1} |F_{jk}|^2, \quad \forall m \in \{1, 2, \dots, N\} \quad (29)$$

eşitsizliğini elde ederiz.

(26)'da ifade ettiğimiz F_{jk} fonksiyonunu değerlendirelim. F_{jk} fonksiyonunu aşağıdaki şekilde ifade edebiliriz.

$$F_{jk} = \frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \left(i \frac{\partial \psi}{\partial z} + a_0 \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} - a(x)\psi + \mathcal{G}_0(z)\psi + i\mathcal{G}_1(z)\psi \right) dx dz -$$

$$-i\delta_{\bar{z}}\psi_{jk} + a_0\delta_{\bar{x}\bar{x}}\psi_{jk} - a_j\psi_{jk} + \mathcal{G}_{0k}\psi_{jk} + i\mathcal{G}_{1k}\psi_{jk}, \quad j = \overline{1, M-1}, k = \overline{1, N} \quad (30)$$

(30) olarak ifade ettiğimiz F_{jk} fonksiyonunu aşağıdaki biçimde parçalara ayırabiliriz.

$$F_{jk} = F_{jk}^1 + F_{jk}^2 + F_{jk}^3 + F_{jk}^4 + F_{jk}^5, \quad j = \overline{1, M-1}, k = \overline{1, N} \quad (31)$$

$$F_{jk}^1 = \frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} i \frac{\partial \psi(x, z)}{\partial z} dx dz - i\delta_{\bar{z}}\psi_{jk} \quad (32)$$

$$F_{jk}^2 = \frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} a_0 \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} dx dz - a_0\delta_{\bar{x}\bar{x}}\psi_{jk} \quad (33)$$

$$F_{jk}^3 = \frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} a(x) \psi dx dz + a_j \psi_{jk} \quad (34)$$

$$F_{jk}^4 = -\frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \mathcal{G}_0(z) \psi dx dz - \mathcal{G}_{0k} \psi_{jk} \quad (35)$$

$$F_{jk}^5 = -\frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} i \mathcal{G}_1(z) \psi dx dz - i \mathcal{G}_{1k} \psi_{jk} \quad (36)$$

Bu terimlerin her birini ayrı ayrı değerlendirelim. ψ_{jk} için (23) eşitliğini, F_{jk}^1 için (32) eşitliğini kullanırsak aşağıdaki eşitliği elde ederiz.

$$\begin{aligned} F_{jk}^1 &= \frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} i \frac{\partial \psi(x, z)}{\partial z} dx dz - i \delta_{\bar{z}} \psi_{jk} = \frac{i}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} i \frac{\partial \psi(x, z)}{\partial z} dx dz - \\ &- \frac{1}{\tau^2 h} \left(\int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \psi(x, z) dx dz - \int_{z_{k-2}}^{z_{k-1}} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \psi(x, z) dx dz \right) = \frac{i}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} i \frac{\partial \psi(x, z)}{\partial z} dx dz - \\ &- i \frac{1}{\tau^2 h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \int_{z-r}^z \frac{\partial \psi(\theta, z)}{\partial \theta} d\theta dx dz = i \frac{1}{\tau^2 h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \int_{-r}^0 \left(\frac{\partial \psi}{\partial z} - \frac{\partial \psi(x, z + \theta)}{\partial \theta} \right) d\theta dx dz, \\ &, j = \overline{1, M-1}, k = \overline{2, N} \end{aligned}$$

Bu eşitlikten ve Cauchy – Bunyakovsky bağıntısından faydalanarak

$$|F_{jk}^1| \leq i \frac{1}{\tau^2 h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \int_{-r}^0 \left| \frac{\partial \psi(x, z)}{\partial z} - \frac{\partial \psi(x, z + \theta)}{\partial \theta} \right|^2 d\theta dx dz, \quad j = \overline{1, M-1}, k = \overline{2, N} \quad (37)$$

eşitsizliğini elde ederiz. Böylece

$$\begin{aligned}
F_{j1}^1 &= \frac{1}{\tau h} \int_{z_0}^{z_1} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} i \frac{\partial \psi(x, z)}{\partial z} dx dz - \frac{i}{\tau} (\psi_{j1} - \psi_{j0}) \\
&= \frac{1}{\tau h} \int_{z_0}^{z_1} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} i \frac{\partial \psi(x, z)}{\partial z} dx dz - \frac{1}{\tau h} \left(\frac{1}{\tau} \int_{z_0}^{z_1} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \psi(x, z) dx dz - \int_{z_0}^{z_1} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \psi(x, z_0) dx \right) \\
&= \frac{1}{\tau h} \int_{z_0}^{z_1} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \frac{\partial \psi(x, z)}{\partial z} dx dz - \frac{1}{\tau^2 h} \int_{z_0}^{z_1} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \int_{t_0}^{t_1} \frac{\partial \psi(\theta, z)}{\partial \theta} d\theta dx dz
\end{aligned}$$

olarak elde ederiz. Buradan

$$|F_{j1}^1|^2 = \frac{4}{\tau h} \int_{z_0}^{z_1} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \left| \frac{\partial \psi(x, z)}{\partial z} \right|^2 dx dz, \quad j = \overline{1, M-1} \quad (38)$$

eşitliğini kolaylıkla elde edebiliriz.

F_{jk}^2 , $j = \overline{2, M-2}$, $k = \overline{1, N}$ için benzer şekilde değerlendirme yapabiliriz.

$$F_{jk}^2 = \frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} a_0 \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} dx dz - a_0 \delta_{x\bar{x}} \psi_{jk}$$

$$F_{jk}^2 = \frac{1}{\tau h^3} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \int_0^h \int_{-h}^0 \left(\frac{\partial^2 \psi(x, z)}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 \psi(x + \eta + \xi, z)}{\partial x^2} \right) d\eta d\xi dx dz, \quad j = \overline{2, M-2}, k = \overline{1, N}.$$

Bu eşitlik üzerinden Cauchy – Bunyakovsky bağıntısını uygulayarak

$$|F_{jk}^2|^2 \leq \frac{a_0^2}{\tau h^3} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \int_0^h \int_{-h}^0 \left| \frac{\partial^2 \psi(x, z)}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 \psi(x + \eta + \xi, z)}{\partial x^2} \right|^2 d\eta d\xi dx dz, \quad j = \overline{1, M-1}, k = \overline{1, N} \quad (39)$$

eşitsizliğini elde ederiz.

F_{1k}^2 , $k = \overline{1, N}$ ağ fonksiyonu içinde benzer şekilde

$$\begin{aligned}
F_{1k}^2 &= \frac{a_0}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} dx dz - \frac{a_0}{h} (\delta_{\bar{x}} \psi_{2k} - \delta_{\bar{x}} \psi_{1k}) \\
&= \frac{a_0}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \left(\frac{\partial^2 \psi \left(x_1 + \frac{h}{2}, z \right)}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 \psi \left(x_1 - \frac{h}{2}, z \right)}{\partial x^2} \right) dz \\
&\quad - \frac{a_0}{\tau h^3} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \left[\int_{x_1 - \frac{h}{2}}^{x_1 + \frac{h}{2}} \int_{x_1 - \frac{h}{2}}^{x_1 + \frac{h}{2}} \int_{\xi}^{x_1 + \frac{h}{2}} \frac{\partial \psi(x, z)}{\partial z} d\xi dx - 2 \int_{x_1 - \frac{h}{2}}^{x_1 + \frac{h}{2}} \int_{x_1 - \frac{h}{2}}^x \frac{\partial \psi(\xi, z)}{\partial \xi} d\xi dx \right] dz \\
&= - \frac{a_0}{\tau h^3} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_1 - \frac{h}{2}}^{x_1 + \frac{h}{2}} \int_{x_1 - \frac{h}{2}}^x \int_{\xi}^{x_1 + \frac{h}{2}} \frac{\partial^2 \psi(\eta, z)}{\partial \eta^2} d\eta d\xi dx dz - \frac{2a_0}{\tau h^3} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_1 - \frac{h}{2}}^{x_1 + \frac{h}{2}} \int_{x_1 - \frac{h}{2}}^x \int_{\xi}^x \frac{\partial^2 \psi(\eta, z)}{\partial \eta^2} d\eta d\xi dx dz
\end{aligned}$$

yazabiliriz. Bu eşitliğe Cauchy –Bunyakovsky bağıntısını uygulayarak aşağıdaki eşitsizliği elde ederiz.

$$\left| F_{1k}^2 \right|^2 \leq \frac{16a_0^2}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \left| \frac{\partial^2 \psi(x, z)}{\partial x^2} \right|^2 dx dz, \quad k = \overline{1, N} \quad (40)$$

Bu eşitsizliğin elde edilmesine benzer şekilde bu işlemleri F_{M-1k}^2 , $k = \overline{1, N}$ için uygulayarak

$$\left| F_{M-1k}^2 \right|^2 \leq \frac{16a_0^2}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_{M-1} - \frac{h}{2}}^{x_{M+1} + \frac{h}{2}} \left| \frac{\partial^2 \psi(x, z)}{\partial x^2} \right|^2 dx dz, \quad j = \overline{1, M-1}, k = \overline{1, N} \quad (41)$$

eşitsizliğini elde ederiz.

Şimdi F_{jk}^3 ağ fonksiyonunu değerlendirelim. (34) formülünün yardımıyla

$$\begin{aligned}
F_{jk}^3 &= a_j \psi_{jk} - \frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} a(x) \psi dx dz = \frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} (a_j \psi_{jk} - a(x) \psi(x, z)) dx dz \\
&= \frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} (a_j - a(x)) \psi_{jk} dx dz + \frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} a(x) (\psi_{jk} - \psi(x, z)) dx dz, \quad j = \overline{1, M-1}, k = \overline{1, N}
\end{aligned}$$

olarak yazabiliriz. a_j , $j = \overline{1, M-1}$ fonksiyonu $(x_j - \frac{h}{2}, x_j + \frac{h}{2})$ açık aralığının bir ortalaması olduğu için bu eşitliğin sağ tarafındaki ilk integral ifadesi 0'a eşit olur.

Buradan

$$F_{jk}^3 = \frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} a(x) (\psi_{jk} - \psi(x, z)) dx dz, \quad j = \overline{1, M-1}, k = \overline{1, N} \quad (42)$$

integraline ulaşırız.

Şimdi bu integral ifadesini değerlendirmek için $\psi_{jk} - \psi(x, z)$ farkına bakalım.

$$\begin{aligned} \psi_{jk} - \psi(x, z) &= \frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} (\psi(\xi, \theta) - \psi(x, z)) d\xi d\theta \\ &= \frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \left[\int_x^\xi \frac{\partial \psi(\eta, \theta)}{\partial \theta} d\eta + \int_x^\xi \frac{\partial \psi(x, \sigma)}{\partial \sigma} d\sigma \right] d\xi d\theta, \quad j = \overline{1, M-1}, k = \overline{1, N} \end{aligned} \quad (43)$$

Bu eşitsizliği (42) formülünde dikkate alırsak

$$\begin{aligned} |F_{jk}^3|^2 &\leq \frac{2\mu_0^2 h}{\tau} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \left| \frac{\partial \psi(x, z)}{\partial x} \right|^2 dx dz + \frac{2\mu_0^2 \tau}{h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \left| \frac{\partial \psi(x, z)}{\partial z} \right|^2 dx dz \\ j &= \overline{1, M-1}, k = \overline{1, N} \end{aligned} \quad (44)$$

eşitsizliğini elde ederiz.

Şimdi F_{jk}^4 , $j = \overline{1, M-1}, k = \overline{1, N}$ ağ fonksiyonunu için benzer şekilde bir değerlendirme yapabiliriz. (35) formülünün yardımıyla

$$\begin{aligned} F_{jk}^4 &= \mathcal{G}_{1k} \psi_{jk} - \frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \mathcal{G}_0(z) \psi(x, z) dx dz = \frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} (\mathcal{G}_{0k} \psi_{jk} - \mathcal{G}_{0k}(z) \psi(x, z)) dx dz \\ &= \frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} (\mathcal{G}_{0k} - \mathcal{G}_{0k}(z)) \psi_{jk} dx dz + \frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \mathcal{G}_0(x) (\psi_{jk} - \psi(x, z)) dx dz \end{aligned}$$

$$j = \overline{1, M-1}, k = \overline{1, N}$$

şeklinde ifade edebiliriz. Ayrıca \mathcal{G}_{0k} , $j = \overline{1, M-1}, k = \overline{1, N}$ ağ fonksiyonları $\mathcal{G}_0(z)$ için (z_{k-1}, z_k) kümesi üzerinden bir ortalamasına eşittir. Ayrıca yukarıdaki F_{jk}^4 için ifade ettiğimiz formülün sağ tarafındaki ilk integral ifadesinin değeri sıfırdır. Buradan

$$F_{jk}^4 = \frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \mathcal{G}_0(z) (\psi_{jk} - \psi(x, z)) dx dz, \quad j = \overline{1, M-1}, k = \overline{1, N}$$

olarak yazabiliriz. Bu ifadelerden faydalanarak F_{jk}^4 , $j = \overline{1, M-1}, k = \overline{1, N}$ ifadesini değerlendirelim.

$\mathcal{G}_0 \in L_\infty(0, L)$ olduğunu dikkate alıp benzer şekilde Cauchy – Bunyakovsky bağıntısından faydalanarak

$$|F_{jk}^4| \leq \frac{b_0}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} |\mathcal{G}_0(z)| |\psi_{jk} - \psi(x, z)| dx dz, \quad j = \overline{1, M-1}, k = \overline{1, N} \quad (45)$$

eşitsizliğine ulaşırız. Burada $|\mathcal{G}_0(z)| \leq b_0$, $\forall z \in (0, L)$ olduğunu dikkate alırsak

$$|F_{jk}^4| \leq \frac{b_0}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} |\psi(x, z) - \psi_{jk}| dx dz, \quad j = \overline{1, M-1}, k = \overline{1, N}$$

elde ederiz. Bu eşitsizlikte (43) formülünü dikkate alırsak

$$|F_{jk}^4| \leq \frac{2b_0^2}{\tau} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \left| \frac{\partial \psi(x, z)}{\partial x} \right|^2 dx dz + \frac{2b_0^2 \tau}{h^2} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \left| \frac{\partial \psi(x, z)}{\partial z} \right|^2 dx dz$$

$$j = \overline{1, M-1}, k = \overline{1, N} \quad (46)$$

eşitsizliğine ulaşırız.

F_{jk}^5 ağ fonksiyonunu değerlendirmek için (36) formülünün yardımıyla

$$\begin{aligned} F_{jk}^5 &= -i\mathcal{G}_{1k}\psi_{jk} + \frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j-\frac{h}{2}}^{x_j+\frac{h}{2}} i\mathcal{G}_1(z)\psi(x,z)dx dz = \frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j-\frac{h}{2}}^{x_j+\frac{h}{2}} (i\mathcal{G}_{1k}\psi_{jk} - i\mathcal{G}_1(z)\psi(x,z))dx dz \\ &= -\frac{1}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j-\frac{h}{2}}^{x_j+\frac{h}{2}} (\mathcal{G}_{1k} - \mathcal{G}_1(z))\psi_{jk} dx dz - \frac{i}{\tau h} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j-\frac{h}{2}}^{x_j+\frac{h}{2}} (\psi_{jk} - \psi(x,z))dx dz, \quad j = \overline{1, M-1}, k = \overline{1, N} \end{aligned}$$

ifadesini yazabiliriz. Bu formülden yararlanarak F_{jk}^5 , $j = \overline{1, M-1}, k = \overline{1, N}$ ağ fonksiyonunu değerlendirelim. Burada kabullendiğimiz şartlardan $0 \leq \mathcal{G}_1(z) \leq b_1$,

$\forall z \in (0, L)$ ve (43) formülünü kullanırsak

$$\begin{aligned} |F_{jk}^5| &\leq \frac{2b_0^2 h}{\tau} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j-\frac{h}{2}}^{x_j+\frac{h}{2}} \left| \frac{\partial \psi(x,z)}{\partial x} \right|^2 dx dz + \frac{2b_0^2 \tau}{h^2} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \int_{x_j-\frac{h}{2}}^{x_j+\frac{h}{2}} \left| \frac{\partial \psi(x,z)}{\partial z} \right|^2 dx dz \\ & \quad j = \overline{1, M-1}, k = \overline{1, N} \end{aligned} \quad (47)$$

eşitsizliğine ulaşırız.

Şimdi [35] çalışmasından bildiğimiz Fubini teoremine göre (36) formülünden

$$\tau h \sum_{k=2}^N \sum_{j=1}^{M-1} |F_{jk}^5|^2 \leq \frac{1}{\tau} \int_{-\tau}^0 \left(\int_{\Omega} \left| \frac{\partial \psi(x,z)}{\partial z} - \frac{\partial \psi(x,z+\theta)}{\partial z} \right|^2 dx dz \right) dz \quad (48)$$

eşitsizliğini yazabiliriz.

Kuramsal temeller bölümünde yer alan 2.8 teoremine göre $\forall \varepsilon > 0$ için öyle bir $\delta > 0$ vardır ki $|\theta| \leq \tau \leq \delta$ için

$$\left(\int_{\Omega} \left| \frac{\partial \psi(x,z)}{\partial z} - \frac{\partial \psi(x,z+\theta)}{\partial z} \right|^2 dx dz \right)^{\frac{1}{2}} < \varepsilon$$

eşitsizliği sağlanır. Bu nedenle böyle τ 'lar için (48) formülünden

$$\tau h \sum_{k=2}^N \sum_{j=1}^{M-1} |F_{jk}^5|^2 \leq \omega_{\tau}^0$$

eşitsizliği yazılabilir. Eşitsizlikte yer alan $\omega_{\tau}^0 > 0$ ve $\tau \rightarrow 0$ için $\omega_{\tau}^0 \rightarrow 0$ 'a gider.

(38) formülünden

$$\tau h \sum_{j=1}^{M-1} |F_{jk}^1|^2 \leq 4 \int_0^\tau \left\| \frac{\partial \psi(\cdot, z)}{\partial z} \right\|_{L_2(0,L)} dz \leq c_3 \tau \quad (49)$$

eşitsizliğini yazabiliriz. Bu takdirde (48) ve (49) kestirimlerinin yardımıyla

$$\tau h \sum_{k=1}^N \sum_{j=1}^{M-1} |F_{jk}^1|^2 \leq \omega_\tau^0 + c_3 \tau \quad (50)$$

eşitsizliğine ulaşırız. (48) eşitsizliğinin elde edilmesine denk olarak (39) formülünden aşağıdaki eşitsizliği elde ederiz.

$$\tau h \sum_{k=1}^N \sum_{j=2}^{M-2} |F_{jk}^2|^2 \leq \omega_h^1 . \quad (51)$$

Bu eşitsizlikte yer alan $\omega_h^1 > 0$ ve $h \rightarrow 0$ için $\omega_h^1 \rightarrow 0$ 'a gider.

(40) ve (41) eşitsizliklerinden

$$\tau h \sum_{j=1}^{M-1} |F_{jk}^1|^2 \leq 16 a_0^2 \int_0^\tau \left\| \frac{\partial^2 \psi(z, \cdot)}{\partial z^2} \right\|_{L_2(0,L)}^2 dz \quad (52)$$

$$\tau h \sum_{j=1}^{M-1} |F_{M-1k}^1|^2 \leq 16 a_0^2 \int_{l-h}^l \left\| \frac{\partial^2 \psi(z, \cdot)}{\partial z^2} \right\|_{L_2(0,L)}^2 dz \quad (53)$$

eşitsizliğine ulaşırız.

Burada ölçülebilir fonksiyonlar için Lebesgue integralinin mutlak sürekliliğine göre $h \rightarrow 0$ için (52) ve (53) eşitsizliklerinin sağ tarafı 0'a yaklaşır. Yani;

$$\tau h \sum_{j=1}^{M-1} |F_{jk}^1|^2 + \tau h \sum_{k=1}^N |F_{M-1k}^1|^2 \leq \omega_h^2 \quad (54)$$

dir. (54) eşitsizliğinde yer alan $\omega_h^2 > 0$, $h \rightarrow 0$ için $\omega_h^2 \rightarrow 0$ olur. Bu takdirde (51) eşitsizliğinin yardımıyla;

$$\tau h \sum_{k=1}^N \sum_{j=1}^{M-1} |F_{jk}^2|^2 \leq \tilde{\omega}_\tau^0 \quad (55)$$

elde edilir. Burada $\tilde{\omega}_\tau^0 = \omega_h^1 + \omega_h^2$ ' dir.

Sonunda (44)-(47) formüllerinden aşağıdaki eşitsizlikleri elde ederiz;

$$\tau h \sum_{k=1}^N \sum_{j=1}^{M-1} |F_{jk}^3|^2 \leq c_4(\tau^2 + h^2) \quad (56)$$

$$\tau h \sum_{k=1}^N \sum_{j=1}^{M-1} |F_{jk}^4|^2 \leq c_5(\tau^2 + h^2) \quad (57)$$

$$\tau h \sum_{k=1}^N \sum_{j=1}^{M-1} |F_{jk}^5|^2 \leq c_6(\tau^2 + h^2) \quad (58)$$

Böylelikle (50), (55), (56), (57), (58) eşitsizliklerini (30) eşitliğini kullanarak (31) formülünden

$$h \sum_{j=1}^{M-1} |W_{jk}|^2 \leq c_7(\omega_\tau^0 + \tilde{\omega}_\tau^0 + \tau + h + \tau^2 + h^2) \quad (59)$$

eşitsizliğini elde ederiz.

(59) eşitsizliğinde yer alan sabitler için $\beta_{\tau h} = \omega_\tau^0 + \tilde{\omega}_\tau^0 + \tau + h + \tau^2 + h^2$ şeklinde gösterirsek ve $c_2 = c_7$ için teoremi ispatlamış oluruz.

4.3. Fark Yaklaşımlarının Fonksiyonele Göre Yakınsaklığı

Şimdi fark yaklaşımlarının hatası için ispatlamış olduğumuz kararlılık kestiriminden faydalanarak sonlu fark yaklaşımlarının fonksiyonele göre yakınsaklığını araştıralım. Bu amaçla öncelikle $J(\mathcal{G})$ ve $I_n([\mathcal{G}]_n)$ fonksiyonlarının farkını göz önüne alalım ve bu farkı kestirelim.

Teorem 4.3.1: $\forall \mathcal{G} \in V$ ve $\forall [\mathcal{G}]_n \in V_n$ için

$$|J(\mathcal{G}) - I_n([\mathcal{G}]_n)| \leq c_8(\sqrt{\beta_{\tau h}} + \|Q_n(\mathcal{G}) - [\mathcal{G}]_n\|) \quad (60)$$

eşitsizliği geçerlidir. Burada $c_8 > 0$ sayısı τ ve h ' a bağımlı değildir ve $\beta_{\tau h} > 0$, $h \rightarrow 0, \tau \rightarrow 0$ için $\beta_{\tau h} \rightarrow 0$ olur.

İspat: $Q_n : V \rightarrow V_n$, $Q_n(\mathcal{G}) = (w_1, w_2, w_3, \dots, w_{M-1})$ olarak bir Q_n operatörünü tanımlayalım.

$$\|Q_n(\mathcal{G}) - [Q]_n\| = \left(\tau \sum_{p=0}^1 \sum_{k=1}^N |w_{pk} - \mathcal{G}_{pk}|^2 \right)^{1/2},$$

$$w_{pk} = \frac{1}{\tau} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \mathcal{G}_p(t) dt, \quad k = \overline{1, N} \quad \text{dir.}$$

(1)-(4) formüllerini kullanarak aşağıdaki eşitliği yazabiliriz.

$$\begin{aligned} J(\mathcal{G}) - I_n([Q]_n) &= \int_0^l |\psi(z, L) - y(z)|^2 dz - h \sum_{j=1}^{M-1} |\phi_{jN} - y_j|^2 \\ &= \sum_{j=1}^{M-1} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} (|\psi(z, L) - y(z)| + |\phi_{jN} - y_j|) \times (|\psi(z, L) - y(z)| - |\phi_{jN} - y_j|) dz \end{aligned}$$

Burada $y \in W_2^1(0, l)$ olduğunu dikkate alırsak ve (16) kestirimini kullanırsak kolaylıkla aşağıdaki eşitsizliği elde ederiz.

$$|J(\mathcal{G}) - I_n([Q]_n)| \leq c_9 \left[\left(\sum_{j=1}^{M-1} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} |\psi(z, L) - \phi_{jN}|^2 dz \right)^{1/2} + \left(\sum_{j=1}^{M-1} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} |y(z) - y_j|^2 dz \right)^{1/2} \right]$$

$$J_1 = \left(\sum_{j=1}^{M-1} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} |\psi(z, L) - \phi_{jN}|^2 dz \right)^{1/2}$$

$$J_2 = \left(\sum_{j=1}^{M-1} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} |y(z) - y_j|^2 dz \right)^{1/2}$$

olarak gösterelim. Yukarıdaki eşitsizlikten

$$|J(\mathcal{G}) - I_n([Q]_n)| \leq c_9 (J_1 + J_2) \quad (61)$$

şeklinde ifade edelim. Burada $c_9 > 0$ sayısı τ ve h 'tan bağımsızdır.

J_1 için olan formülü kullanırsak aşağıdaki eşitsizliği elde ederiz.

$$\begin{aligned}
J_1^2 &= \sum_{j=1}^{M-1} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} |\psi(z, L) - \psi_{jN} + \psi_{jN} - \phi_{jN}|^2 dz \\
&\leq 2 \sum_{j=1}^{M-1} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} |\psi(z, L) - \psi_{jN}|^2 dz + 2h \sum_{j=1}^{M-1} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} |\psi_{jN} - \phi_{jN}|^2 dz
\end{aligned} \tag{62}$$

(62) eşitsizliğini incelemek için yukarıdaki gösterimlere benzer şekilde

$$\begin{aligned}
J_{11} &= \sum_{j=1}^{M-1} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} |\psi(z, L) - \psi_{jN}|^2 dz \\
J_{12} &= h \sum_{j=1}^{M-1} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} |\psi_{jN} - \phi_{jN}|^2 dz
\end{aligned}$$

olarak ifade edelim.

$W_{jN} = \psi_{jN} - \phi_{jN}$ olduğundan (27) kestirimine göre,

$$J_{12} \leq c_{10} \left(\sqrt{\beta_{\tau h}} + \|\mathcal{Q}_n(\mathcal{G}) - [\mathcal{G}]_n\|^2 \right) \tag{63}$$

eşitsizliği elde edilir. Burada $c_{10} > 0$ sayısı τ ve h 'a bağımlı değildir.

J_{11} için olan formülü kullanırsak aşağıdaki eşitliği yazabiliriz.

$$\begin{aligned}
\psi(z, L) - \psi_{jN} &= \psi(z, L) - \frac{1}{\tau h} \int_{t_{N-1}x_j - \frac{h}{2}}^{t_N x_j + \frac{h}{2}} \int \psi(\xi, \theta) d\xi d\theta = \frac{1}{\tau h} \int_{t_{N-1}x_j - \frac{h}{2}}^{t_N x_j + \frac{h}{2}} (\psi(z, L) - \psi(\xi, \theta)) d\xi d\theta \\
&= \frac{1}{\tau h} \int_{t_{N-1}x_j - \frac{h}{2}}^{t_N x_j + \frac{h}{2}} \int (\psi(z, L) - \psi(z, \theta) + \psi(z, \theta) - \psi(\xi, \theta)) d\xi d\theta \\
&= \frac{1}{\tau h} \int_{t_{N-1}x_j - \frac{h}{2}}^{t_N x_j + \frac{h}{2}} \int \left(\int_{\theta}^{t_N} \frac{\partial \psi(z, \eta)}{\partial \eta} d\eta + \int_{\xi}^{t_N} \frac{\partial \psi(\gamma, \theta)}{\partial \gamma} d\gamma \right) d\xi d\theta
\end{aligned}$$

Buradan da

$$\begin{aligned}
|\psi(z, L) - \psi_{jN}| &\leq \frac{1}{\tau h} \int_{t_{N-1}x_j - \frac{h}{2}}^{t_N x_j + \frac{h}{2}} \left(\int_{\theta} \frac{\partial \psi(z, \eta)}{\partial \eta} d\theta + \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \frac{\partial \psi(\gamma, \eta)}{\partial \gamma} d\gamma \right) d\xi d\theta \\
&= \frac{1}{h} \left(\int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \int_{t_{N-1}x_j - \frac{h}{2}}^{t_N x_j + \frac{h}{2}} \left| \frac{\partial \psi(z, \eta)}{\partial \eta} \right| d\eta d\theta + \frac{1}{\tau} \int_{t_{N-1}x_j - \frac{h}{2}}^{t_N x_j + \frac{h}{2}} \left| \frac{\partial \psi(\gamma, \theta)}{\partial \gamma} \right| d\gamma d\theta \right)
\end{aligned}$$

eşitsizliğini elde ederiz.

Bu eşitsizliğin sağ tarafına Cauchy – Bunyakovsky eşitsizliğini uygulayarak aşağıdaki eşitsizliği elde ederiz.

$$|\psi(z, L) - \psi_{jN}| \leq \frac{\sqrt{\tau}}{\sqrt{h}} \left(\int_{t_{N-1}x_j - \frac{h}{2}}^{t_N x_j + \frac{h}{2}} \left| \frac{\partial \psi(z, \eta)}{\partial \eta} \right| d\xi d\theta \right)^{\frac{1}{2}} + \frac{\sqrt{h}}{\sqrt{\tau}} \left(\int_{t_{N-1}x_j - \frac{h}{2}}^{t_N x_j + \frac{h}{2}} \left| \frac{\partial \psi(\gamma, \theta)}{\partial \gamma} \right| d\gamma d\theta \right)^{\frac{1}{2}}$$

Bu eşitsizliği J_1 için olan formülde dikkate alırsak;

$$\begin{aligned}
J_1 &= 2 \sum_{j=1}^{M-1} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} |\psi(z, L) - \psi_{jN}|^2 dz \\
&\leq 4 \sum_{j=1}^{M-1} \int_{x_j - \frac{h}{2}}^{x_j + \frac{h}{2}} \left[\frac{\tau}{h} \int_{t_{N-1}x_j - \frac{h}{2}}^{t_N x_j + \frac{h}{2}} \left| \frac{\partial \psi(z, \eta)}{\partial \eta} \right| d\xi d\eta + \frac{\tau}{h} \int_{t_{N-1}x_j - \frac{h}{2}}^{t_N x_j + \frac{h}{2}} \left| \frac{\partial \psi(\gamma, \theta)}{\partial \gamma} \right| d\gamma d\theta \right] dz \\
&\leq 4\tau^2 \max_{0 \leq t \leq T} \left\| \frac{\partial \psi(\cdot, t)}{\partial t} \right\|_{L_2(0, l)}^2 + 4h^2 \max_{0 \leq t \leq T} \left\| \frac{\partial \psi(\cdot, t)}{\partial x} \right\|_{L_2(0, l)}^2
\end{aligned}$$

eşitsizliğini elde ederiz. Buradan da

$$J_1 \leq c_{11} (\tau^2 + h^2) \quad (64)$$

eşitsizliği ispatlanmış olur. Bu eşitsizlikte $c_{11} > 0$ sayısı τ ve h 'a bağlı değildir.

Şimdi J_2 terimini kestirelim. y_j için olan formülü ve $y \in W_2^1(0, l)$ olduğu göz önüne alınırsak;

$$\begin{aligned}
J_2^2 &= \sum_{j=1}^{M-1} \int_{x_j-\frac{h}{2}}^{x_j+\frac{h}{2}} |y(z) - y_j|^2 dz = \sum_{j=1}^{M-1} \int_{x_j-\frac{h}{2}}^{x_j+\frac{h}{2}} \left| \frac{1}{h} \int_{x_j-\frac{h}{2}}^{x_j+\frac{h}{2}} (y(z) - y(\xi)) d\xi \right|^2 dz \\
&= \sum_{j=1}^{M-1} \int_{x_j-\frac{h}{2}}^{x_j+\frac{h}{2}} \left| \frac{1}{h} \int_{x_j-\frac{h}{2}}^{x_j+\frac{h}{2}} \frac{\partial y(\eta)}{\partial \eta} d\eta d\xi \right|^2 dz \leq \sum_{j=1}^{M-1} \int_{x_j-\frac{h}{2}}^{x_j+\frac{h}{2}} \left[\frac{1}{h} \int_{x_j-\frac{h}{2}}^{x_j+\frac{h}{2}} \left| \frac{\partial y(\eta)}{\partial \eta} \right| d\eta d\xi \right]^2 dz \\
&\leq h^2 \sum_{j=1}^{M-1} \int_{x_j-\frac{h}{2}}^{x_j+\frac{h}{2}} \left| \frac{\partial y(z)}{\partial z} \right|^2 dz
\end{aligned}$$

eşitsizliği elde edilir. Buradan da

$$J_2^2 \leq c_{12} h^2 \quad (65)$$

eşitsizliğini yazabiliriz.

Bu eşitsizlikte $c_{12} > 0$ sayısı τ ve h 'a bağlı değildir.

Böylece (63)-(65) eşitsizliklerini kullanarak $\beta_{\tau h}$ için olan ifadeyi dikkate alırsak teoremin hükmünün geçerli olduğunu ispatlamış oluruz.

Şimdi fark yaklaşımlarının fonksiyonele göre yakınsaklığını ispatlayalım. Bu amaçla iki yardımcı lemma ispatlayalım.

Lemma 4.3.2: Kabul edelim ki Teorem 3'ün koşulları gerçekleşmiş olsun. Ayrıca Q_n operatörünü için

$$Q_n : V \rightarrow V_n \quad , \quad Q_n(\mathcal{G}) = (w_{01}, w_{02}, w_{03}, \dots, w_{0N}, w_{11}, w_{12}, w_{13}, \dots, w_{1N}) \quad , \quad w = (w_0, w_1)$$

olsun. Bu takdirde $Q_n(\mathcal{G}) \in V_n$ olduğu ve

$$\|J(\mathcal{G}) - I_n(Q_n(\mathcal{G}))\| \leq c_{13} \sqrt{\beta_{\tau h}} \quad (66)$$

kestirimi $\forall n = 1, 2, 3, \dots$ için geçerlidir.

İspat: Varsayalım ki $\mathcal{G} \in V$ herhangi bir kontrol olsun. Bu kontrol üzerinde

$$Q_n(\mathcal{G}) = (w_{01}, w_{02}, w_{03}, \dots, w_{0N}, w_{11}, w_{12}, w_{13}, \dots, w_{1N}) \quad , \quad w = (w_0, w_1)$$

$$w_{pk} = \frac{1}{\tau} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \mathcal{G}_p(t) dt, \quad p=0,1, \quad k = \overline{1, N} \quad \text{dir.}$$

tanımlamalarını dikkate alalım. Bu formülü kullanarak

$$w_{0k} = \frac{1}{\tau} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \mathcal{G}_0(t) dt \geq -\frac{1}{\tau} \int_{z_{k-1}}^{z_k} b_0 dt = -b_0, \quad k = \overline{1, N} \quad (67)$$

$$w_{0k} = \frac{1}{\tau} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \mathcal{G}_0(t) dt \leq \frac{1}{\tau} \int_{z_{k-1}}^{z_k} b_0 dt = b_0, \quad k = \overline{1, N} \quad (68)$$

eşitsizlikleri şeklinde yazabiliriz. Bu eşitsizliklerden,

$$-b_0 \leq w_{0k} \leq b_0, \quad k = \overline{1, N}$$

elde edilir. Yani

$$|w_{0k}| \leq b_0, \quad k = \overline{1, N}$$

'dir. Aynı şekilde

$$0 \leq w_{1k} \leq b_1, \quad k = \overline{1, N}$$

elde ederiz. Buradan kolaylıkla aşağıdaki eşitsizliği yazabiliriz.

$$\begin{aligned} \delta_{\bar{z}} w_{pk} &= \frac{w_{pk} - w_{pk-1}}{\tau} = \left[\frac{1}{\tau} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \mathcal{G}_p(t) dt - \frac{1}{\tau} \int_{z_{k-2}}^{z_{k-1}} \mathcal{G}_p(t) dt \right] = \frac{1}{\tau^2} \left[\int_{z_{k-1}}^{z_k} \mathcal{G}_p(t) dt - \int_{z_{k-2}}^{z_{k-1}} \mathcal{G}_p(t-\tau) dt \right] \\ &= \frac{1}{\tau^2} \left[\int_{z_{k-1}}^{z_k} \mathcal{G}_p(t) - \mathcal{G}_p(t-\tau) d\tau \right] = \frac{1}{\tau^2} \left[\int_{z_{k-1}}^{z_k} \left(\int_{t-\tau}^{\tau} \frac{dv_p(\xi)}{\partial \xi} d\xi \right) dt \right], \quad p=0,1, \quad k = \overline{2, N} \quad (69) \end{aligned}$$

eşitsizliğinden yararlanarak,

$$|\delta_{\bar{z}} \mathcal{G}_{pk}| \leq \frac{1}{\tau^2} \left[\int_{z_{k-1}}^{z_k} \left(\int_{t-\tau}^{\tau} \left| \frac{dv_p(\xi)}{d\xi} \right| d\xi \right) dt \right] \leq \frac{1}{\tau^2} \left[\int_{z_{k-1}}^{z_k} \left(\int_{t-\tau}^{\tau} b_p d\xi \right) d\tau \right] \leq \frac{\tau^2}{\tau^2} d_p = d_p, \quad p=0,1, \quad k = \overline{2, N},$$

eşitsizliğini elde ederiz. Buradan da;

$$|\delta_{\bar{z}} \mathcal{G}_{pk}| \leq d_p, \quad p=0,1, \quad k = \overline{2, N}$$

eşitsizliğini buluruz. Ayrıca V_n kümesi için olan tanımlı kullanırsak $Q_n(\mathcal{G}) \in V_n$ olur. Bu

takdirde $[\mathcal{G}]_n \in V_n$ diskrit kontrolünü alıp teorem 4.3.1' i ispatlamış olursak

Lemma'nın geçerli olduğunu ispatlamış oluruz.

Kabul edelim ki P_n operatörü aşağıdaki formülle tanımlanmış olsun.

$$P_n([\mathcal{G}]_n) = \tilde{\mathcal{G}}(z) = (\tilde{\mathcal{G}}_0(z), \tilde{\mathcal{G}}_1(z)) \quad (70)$$

Burada

$$\tilde{\mathcal{G}}_p(z) = \begin{cases} \mathcal{G}_{pk} + \delta_{\bar{z}} \mathcal{G}_{pk} (z - z_k) , & z_{k-1} \leq z \leq z_k, k = \overline{2, N} \\ \mathcal{G}_{p1} , & 0 = z_0 \leq z \leq z_1 \end{cases} , \quad p = 0, 1 \text{ 'dir.} \quad (71)$$

Lemma 4.3.3: Kabul edelim ki Teorem 3'ün koşulları sağlansın. Ayrıca P_n operatörü (70)'de ifade ettiğimiz gibi tanımlanmış olsun. Bu takdirde

$$P_n([\mathcal{G}]_n) \in V \quad \text{ve} \quad \left| J(P_n([\mathcal{G}]_n)) - I_n([\mathcal{G}]_n) \right| \leq c_{14} \sqrt{\beta_{th}} \quad (72)$$

kestirimi geçerlidir.

İspat: Kabul edelim ki , $\forall [\mathcal{G}]_n \in V_n$ olsun. Ayrıca P_n operatörü için

$P_n : V_n \rightarrow V$ şeklinde olsun. Burada $\forall [\mathcal{G}]_n \in V_n$ için $P_n = P_n([\mathcal{G}]_n)$ operatörü (70)-(71) şeklinde ifade etmiştik. Ayrıca

$$-b_0 \leq \mathcal{G}_{0k} \leq b_0 , \quad k = \overline{1, N} \text{ 'dir} \quad (73)$$

Bu eşitsizliği (68) de kullanırsak

$$\tilde{\mathcal{G}}_0(z) = \mathcal{G}_{01} , \quad z_0 \leq z \leq z_1$$

elde ederiz. Bu durumda

$$-b_0 \leq \tilde{\mathcal{G}}_0(z) \leq b_0 , \quad 0 = z_0 \leq z \leq z_1 \quad (74)$$

eşitsizliğini elde ederiz. Şimdi $z_0 \leq z \leq z_1$, $k = \overline{2, N}$ için (70)-(71)' den aşağıdaki eşitliği elde ederiz.

$$\tilde{\mathcal{G}}_0(z) = \mathcal{G}_{0k} + \delta_{\bar{z}} \mathcal{G}_{0k} (z - z_k) = (1 - \frac{z - z_k}{\tau}) \mathcal{G}_{0k} + \frac{z - z_k}{\tau} \mathcal{G}_{0k-1} , \quad z_0 \leq z \leq z_1 , \quad k = \overline{2, N} \quad (75)$$

Eğer $\alpha_k = \alpha_k(z) = \frac{z - z_k}{\tau}$ olarak eşitlesek $\forall z \in [z_{k-1}, z_k]$ için $\alpha_k = \alpha_k(z) \in [0, 1]$ olur.

(73) şartından yararlanırsak (75) 'den aşağıdaki eşitsizliği elde ederiz.

$$\begin{aligned} \tilde{\mathcal{G}}_0(z) = (1 - \alpha_k(z)) \mathcal{G}_{0k} + \alpha_k(z) \mathcal{G}_{0k-1} &\leq (1 - \alpha_k(z)) b_0 + \alpha_k(z) b_0 \leq b_0, \\ z_{k-1} \leq z \leq z_k, \quad k = \overline{2, N}. \end{aligned} \quad (76)$$

Buradan da kolaylıkla

$$\begin{aligned} \tilde{\mathcal{G}}_0(z) = (1 - \alpha_k(z)) \mathcal{G}_{0k} + \alpha_k(z) \mathcal{G}_{0k-1} &\geq (1 - \alpha_k(z))(-b_0) + \alpha_k(z)(-b_0) = -b_0, \\ z_{k-1} \leq z \leq z_k, \quad k = \overline{2, N}, \end{aligned} \quad (77)$$

eşitsizliğini elde ederiz.

Böylelikle (70),(72) ve (73)'ü birleştirirse

$$-b_0 \leq \tilde{\mathcal{G}}_0(z) \leq b_0, \quad z \in (0, L) \quad (78)$$

eşitsizliğini buluruz.

Aynı şekilde

$$0 \leq \tilde{\mathcal{G}}_1(z) \leq b_1, \quad z \in (0, L) \quad (79)$$

eşitsizliğini elde ederiz

$\tilde{\mathcal{G}}_0(z)$ fonksiyonu için genelleştirilmiş türevin tanımını kullanırsak;

$$\frac{d\tilde{\mathcal{G}}_p(z)}{dz} = \begin{cases} \delta_{\bar{z}} \mathcal{G}_{pk}, & z_{k-1} \leq z \leq z_k \\ 0, & 0 = z_0 \leq z \leq z_1 \end{cases}, \quad p = 0, 1, \quad k = \overline{2, N} \quad (80)$$

eşitliğini buluruz. Gerçekten $\forall g \in [0, L], g(0) = g(L) = 0$ için

$$\begin{aligned}
&= \sum_{k=2}^N \int_{z_{k-1}}^{z_k} (\mathcal{G}_{pk} + \delta_{\bar{z}} \mathcal{G}_{pk} (z - z_k)) \frac{dg(z)}{dz} dz + \int_{z_0}^{z_1} \mathcal{G}_{p1} (z) \frac{dg(z)}{dz} dz \\
&= - \sum_{k=2}^N \int_{z_{k-1}}^{z_k} \delta_{\bar{z}} \mathcal{G}_{pk} g(z) dz + \sum_{k=2}^N (\mathcal{G}_{pk} + \delta_{\bar{z}} \mathcal{G}_{pk} (z - z_k)) g(z) \Big|_{z=z_{k-1}}^{z=z_k} \\
&\quad - \int_{z_0}^{z_1} 0 g(z) dz = +g(z) \Big|_{z=z_0}^{z=z_1} = 0 \\
&= - \sum_{k=2}^N \int_{z_{k-1}}^{z_k} \delta_{\bar{z}} \mathcal{G}_{pk} g(z) dz - \int_{z_0}^{z_1} 0 g(z) dz + \sum_{k=2}^N [\mathcal{G}_{pk} g(z_k) - \mathcal{G}_{pk-1} g(z_{k-1})] + \mathcal{G}_{p1} g(z_1) \\
&= - \sum_{k=2}^N \int_{z_{k-1}}^{z_k} \delta_{\bar{z}} \mathcal{G}_{pk} g(z) dz - \int_{z_0}^{z_1} 0 g(z) dz + \mathcal{G}_{p1} g(z_0) \quad p = 0, 1, \quad k = \overline{2, N}
\end{aligned}$$

$g(z_N) = g(L) = 0$, $g(z_0) = g(0) = 0$ olduğundan;

$$\int_0^L \tilde{\mathcal{G}}_p(z) \frac{dg(z)}{dz} = - \sum_{k=2}^N \int_{z_{k-1}}^{z_k} \delta_{\bar{z}} \mathcal{G}_{pk} g(z) dz - \int_{z_0}^{z_1} 0 g(z) dz \quad , \quad p = 0, 1$$

formülünden (80) formülünü elde ederiz.

$$\frac{d\tilde{\mathcal{G}}_p(z)}{dz} = 0 \quad , \quad p = 0, 1 \quad , \quad z_0 \leq z \leq z_1 \quad \text{olduğundan}$$

$$\left| \frac{d\tilde{\mathcal{G}}_p(z)}{dz} \right| \leq d_p \quad , \quad p = (0, 1) \quad , \quad z \in [z_0, z_1] \quad \text{'dir.} \quad (81)$$

Diğer taraftan,

$$\frac{d\tilde{\mathcal{G}}_p(z)}{dz} = \delta_{\bar{z}} \mathcal{G}_{pk} \quad , \quad z_{k-1} \leq z \leq z_k \quad , \quad k = \overline{2, N} \quad , \quad p = (0, 1)$$

olduğundan

$$\left| \frac{d\tilde{\mathcal{G}}_p(z)}{dz} \right| = |\delta_{\bar{z}} \mathcal{G}_{pk}| \leq d_p \quad , \quad p = (0, 1) \quad , \quad z \in [z_{k-1}, z_k] \quad , \quad k = \overline{2, N} \quad (82)$$

(80) ve (81) eşitsizliklerini birleştirelim.

$$\left| \frac{d\tilde{\mathcal{G}}_p(z)}{dz} \right| \leq d_p \quad , \quad z \in [0, L] \quad , \quad p = (0, 1) \quad (83)$$

buluruz. Böylelikle (78), (79) ve (83) bağıntılarından faydalanarak V kümesinin tanımına göre $\tilde{\mathcal{G}} \in V$ ' dir. Yani

$$\tilde{\mathcal{G}}(z) = P_n([\mathcal{G}]_n) \in V, \quad \forall [\mathcal{G}]_n \in V_n \quad (84)$$

Buradaki $\mathcal{G} \in V$ kontrolünün yerine $\tilde{\mathcal{G}}(z) = P_n([\mathcal{G}]_n) \in V$ kontrolünü alıp teorem 4.3.1'i ispatlamış olursak

$$\left| J(P_n([\mathcal{G}]_n)) - I_n([\mathcal{G}]_n) \right| \leq c_{16} \left(\sqrt{\beta_{\tau h}} + \left\| Q_n(P_n([\mathcal{G}]_n)) - [\mathcal{G}]_n \right\| \right) \quad (85)$$

eşitsizliğini elde ederiz.

$\left\| Q_n(P_n([\mathcal{G}]_n)) - [\mathcal{G}]_n \right\|$ normuna bakalım.

$$\begin{aligned} \left\| Q_n(P_n([\mathcal{G}]_n)) - [\mathcal{G}]_n \right\|^2 &= \left\| Q_n(\tilde{\mathcal{G}}) - [\mathcal{G}]_n \right\|^2 = \tau \sum_{p=0}^1 \sum_{k=1}^N \left| \tilde{\mathcal{G}}_{pk} - \mathcal{G}_{pk} \right|^2 \\ &= \tau \sum_{p=0}^1 \sum_{k=1}^N \left| \frac{1}{\tau} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \mathcal{G}_p(z) dz - \mathcal{G}_{pk} \right|^2 \\ &= \sum_{p=0}^1 \tau \left(\sum_{k=2}^N \left| \frac{1}{\tau} \int_{z_{k-1}}^{z_k} (\mathcal{G}_{pk} + \delta_{\bar{z}} \mathcal{G}_{pk} (z - z_k)) dz - \mathcal{G}_{pk} \right|^2 + \tau \left| \frac{1}{\tau} \int_{z_0}^{z_1} \mathcal{G}_{p1} dz - \mathcal{G}_{p1} \right|^2 \right) \\ &= \sum_{p=0}^1 \tau \left(\sum_{k=2}^N \left| \frac{1}{\tau} \int_{z_{k-1}}^{z_k} \delta_{\bar{z}} \mathcal{G}_{pk} (z - z_k) dz \right|^2 \right) = \sum_{p=0}^1 \tau \left(\sum_{k=2}^N \left| \frac{\delta_{\bar{z}} \mathcal{G}_{pk}}{\tau} \int_{z_{k-1}}^{z_k} (z - z_k) dz \right|^2 \right) \\ &= \sum_{p=0}^1 \tau \left(\sum_{k=2}^N \left| \frac{\delta_{\bar{z}} \mathcal{G}_{pk}}{\tau} \left(\frac{(z - z_k)^2}{2} \right) \Big|_{z=z_{k-1}}^{z=z_k} \right|^2 \right) = \sum_{p=0}^1 \tau \left(\sum_{k=2}^N \left| \delta_{\bar{z}} \mathcal{G}_{pk} \tau \right|^2 \right) \leq \sum_{p=0}^1 \tau \left(\sum_{k=2}^N d_p^2 \frac{\tau^2}{4} \right) \\ &= \frac{L(d_0^2 + d_1^2) \tau^2}{4} \end{aligned}$$

Bu bağıntıdan ve (85)' de elde ettiğimiz kestirimden teoremin ispatını elde ederiz.

Sonlu fark yaklaşımlarının fonksiyonele göre yakınsaklığını göstermek için [36] çalışmasından bildiğimiz yöntemi kullanarak göstermeye çalışalım.

Teorem 4.3.4: Kabul edelim ki yukarıda ispatladığımız Lemma1 ve Lemma2'nin şartları sağlanmış olsun. Ayrıca kabul edelim ki $\mathcal{G}^* \in V$ elemanı (1)-(4) probleminin bir çözümü ve $[\mathcal{G}]_n^* \in V_n$ elemanı (8)-(11) probleminin bir çözümü olsun. Yani

$$J_* = \inf_{\mathcal{G} \in V} J(\mathcal{G}) = J(\mathcal{G}^*), \quad I_{n^*} = \inf_{\mathcal{G} \in V} I_n([\mathcal{G}]_n) = I_n([\mathcal{G}]_n^*)$$

şartları sağlansın. Bu takdirde (1)-(4) probleminin sonlu farklı aynısı olan (8)-(11) problemi, (1)-(4) probleminin yaklaşımıdır. Yani

$$\lim_{n \rightarrow \infty} I_{n^*} = J_*$$

şartı sağlanır ve

$$|I_{n^*} - J_*| \leq c_{17} \sqrt{\beta_{th}} \quad (86)$$

eşitsizliği $n = 1, 2, 3, \dots$ için geçerlidir.

İspat : Bu teoremin ispatında [36] çalışmasındaki yöntemden yararlanacağız. Teoremde ifade edildiğine göre $\mathcal{G}^* \in V$ kontrolü (1)-(4) probleminin bir çözümüdür. Lemma1' in şartı sağlandığında

$$Q_n(\mathcal{G}^*) \in V_n \quad \text{ve} \quad |I_n(Q_n(\mathcal{G}^*)) - J(\mathcal{G}^*)| \leq c_{17} \sqrt{\beta_{th}} \quad , \quad n = 1, 2, 3, \dots \text{ 'dir.}$$

Bu takdirde bu kestirimden faydalanarak

$$I_{n^*} \leq I_n(Q_n(\mathcal{G}^*)) \leq J(\mathcal{G}^*) + c_{17} \sqrt{\beta_{th}} = J_* + c_{17} \sqrt{\beta_{th}} \quad , \quad n = 1, 2, 3, \dots$$

kestirimini elde edebiliriz. Bu kestirimden de

$$I_{n^*} - J_* \leq c_{17} \sqrt{\beta_{th}} \quad , \quad n = 1, 2, 3, \dots \text{ 'dir.} \quad (87)$$

Teoremde kabul ettiğimiz (8)-(11) probleminin bir çözümü $[\mathcal{G}]_n^* \in V_n$ olsun. Bu durumda lemma2' ye göre $P_n([\mathcal{G}]_n^*) \in V$ 'dir. Ayrıca

$$|J(P_n([\mathcal{G}]_n^*)) - I_n([\mathcal{G}]_n^*)| \leq c_{17} \sqrt{\beta_{th}}$$

eşitsizliği $n = 1, 2, 3, \dots$ için sağlanır. Buradan aşağıdaki da

$$J_* \leq J(P_n([\mathcal{G}]_n^*)) \leq I_n([\mathcal{G}]_n^*) + c_{17} \sqrt{\beta_{th}} = I_{n^*} + c_{17} \sqrt{\beta_{th}} \quad , \quad n = 1, 2, 3, \dots \text{ 'dir}$$

Buna göre sonuncu eşitsizlikten

$$I_{n^*} - J_* \geq -c_{17} \sqrt{\beta_{\tau h}} \quad (88)$$

eşitsizliğinin $n=1,2,3,\dots$ için sağlanmış olduğunu buluruz. (87) ve (88) eşitsizliklerinin yardımıyla (86) eşitsizliğinin daima sağlanacağını söyleyebiliriz. Burada

$$\tau = \tau_n, \quad h = h_n \text{ ile gösterip ve } \lim_{n \rightarrow \infty} \tau_n = \lim_{n \rightarrow \infty} h_n = 0,$$

$\beta_{\tau h}$ bağıntısı üzerinden (88) de $n \rightarrow \infty$ için limiti hesaplırsak teoremin ispatını elde ederiz.



5. TARTIŞMA VE SONUÇ

Bu çalışma kapsamında kuazi optiğin durgun denklemi için bilinmeyen $\mathcal{G}_0(z)$ ve $\mathcal{G}_1(z)$ katsayılarının bulunmasına ait olan bir ters problemin varyasyon tanımı olan bir identifikasyon problemi ele alındı.

Söylemek gerekir ki kuazi optiğin durgun denklemi için identifikasyon problemleri önceden farklı araştırmacılar tarafından [4-9,11-13,16-19,23,25,26,29] çalışmalarında incelenmiştir. Bu çalışmaların çoğunda aranan katsayılar x değişkenine bağlı olmuştur. Probleme denklemin katsayıları \mathcal{G}_0 ve \mathcal{G}_1 fonksiyonları z değişkeninin fonksiyonu olması durumunda identifikasyon problemleri az incelenmiştir. Benzer problem bir optimal kontrol problemi olarak [29] çalışmada ele alınmış ve burada da kontroller z değişkeninin fonksiyonları olup kendisi ve türevleri karesel integrallenebilir fonksiyonlar sınıfından ve fonksiyonlar lions fonksiyoneli biçimindedir. Fonksiyonlar sınıfı geniş olmasına rağmen kuazi optiğin durgun denklemi için optimal kontrol probleminin sonlu fark yaklaşımı ve fark yaklaşımlarının fonksiyonele göre yakınsaklığı ek şartlar altında ispatlanabilmiştir.

Bu çalışmada aranan fonksiyonlar ve onların türevleri ölçülebilir sınırlı fonsiyonlar sınıfından seçilse de sonlu fark yaklaşımlarının yakınsaklığının ispatı için fazla ek şartlar kullanılmamıştır. Diğer taraftan bu çalışmada incelenen problem konulma açısından bir önceki çalışmalardan ciddi bir biçimde farklılık oluşturmaktadır. Bu nedenle bu çalışmada elde edilen sonuçlar gerek teorik gerekse de pratik açıdan önem taşımaktadır. Bu çalışma kapsamında elde edilen sonuçlar önceki çalışma sonuçlarıyla örtüşmez.

6. KAYNAKLAR

- [1] Butkovskiy, A.G., Samoilenko Y.I., “ Kuantum mekanik süreçlerin kontrolü” , M.Nauka-1984-S. 256, Moscow. (Rusça)
- [2] Landau, L.D., Lifshitz, E.M., “Kuantum Mekanigi”, Cilt 3-m-1963-s. 702 (Rusça).
- [3] Vorontsov, M.A., Shmalgauzen, V.I., “ Adaptiv optigin prensipleri”, Nauka-1984, 336 s, Moskova. (Rusça).
- [4] Aksoy, N.Y., Yagubov, G., and Yıldız, B. (2012) “The finite difference approximations of the optimal control problem for non-linear Schrodinger equation”, Int. J. Mathematical Modelling and Numerical Optimisation, Vol, No. 3, pp. 158-183
- [5] Yetiskin, H., “Kompleks Potansiyelli Schrödinger Denklemi için Optimal Kontrol Problemi ve Onun Sonlu Farklar Yaklaşımı”, Doktora Tezi, Atatürk Üniversitesi, Fen Bilimleri Enstitüsü, 2005.
- [6] Deveci, E., “Schrödinger Tip Denklem İçin Optimal Kontrol Probleminin Sonlu Farklar Yöntemi İle Çözümü”, Yüksek Lisans Tezi, Kafkas Üniversitesi, Fen Bilimleri Enstitüsü, 2015.
- [7] Iskenderov A.D., Yagubov G.Y., Ibrahimov N.S., “About an estimate of convergence of difference approximations by the functional in the identification problem for the non stationary equation of quasi optics”, Abstracts of the XIX International Conference Problems of Decision Making under Uncertainties (PDMU-2012), pp.118-120. Mukachevo, Ukraine, April 23-27 2012.
- [8] Mahmudov, N.M., “Lions Fonksiyonelli Kuantum Mekanik Sistemler için Optimal Kontrol Probleminin Farklar Metoduyla Çözümü”, Azerbaycan Bilimler Akademisi Matematik Mekanik Enstitüsü Eserleri, 7, 79-82. 1997, (Rusça).
- [9] Ibrahimov N.S., “The convergence of the difference method for solving the problem of identification of non-stationary equation of quasi optics”, Scientific Proceedings of the Azerbaijan SSR. tehn. Univ. Ser. Basic Sciences, № 4, p.54-60. 2010, (Rusça).
- [10] Yagub G., Ibrahimov N.S., Yildirim Aksoy, N., Deveci O., “The solution with difference method of on optimal control problem for nonstationary quasi-optics

- equation”, Abstracts of the XXI International Conference Problems of Decision Making under Uncertainties (PDMU-2013), Skhidnytsia, Ukraine, pp.68-71. May 13-17, 2013.
- [11] Toyođlu, F., Yagubov, G., “Numerical solution of an optimal control problem governed by two dimensional Schrödinger equation”. Applied and Computation Mathematics. Vol.4, No. 2, pp. 30-38. doi:10.11648/j. acm. 20150402.11
- [12] Yagubov, G.Ya., "Kuazi Linear Schrodinger Denklemi'nin Katsayısı ile Optimal Kontrol", Bilimler Doktoru Tezi, 318 s., Kiev, 1994,(Rusça).
- [13] Yıldız, B., Yagubov, G.Ya., ”On an optimal control problem”, Journal of Computational and Applied Mathematics, vol 88, pp. 275–287. 1997.
- [14] İskenderov, A.D., Yagubov, G.Ya., “Kuantum Mekanik Potansiyelin Bulunması Ters Problemin Çözümü İçin Varyasyon Yöntemi”, DAN SSSR-1988-c.303-No:5- s.1044-1048 (Rusça)
- [15] İskenderov, A.D., Yagubov, G.Ya., Museyeva, M.A.,“Kuantum Potansiyellerinin İdentifikasyonu”, Bakü, Çaşıoğlu Yayıncılık, 2012, 552 s (Rusça).
- [16] Mahmudov, N.M., “Lions Fonksiyonelli Kuantum Mekanik Sistemler İçin Optimal Kontrol Probleminin Farklar Metoduyla Çözümü”, Azerbaycan Bilimleri Akademisi Matematik Mekanik Enstitüsü Eserleri -1997-c. 7. s. 392 (Rusça).
- [17] Patapov, M.M., Razgulin, A.V., Şameeva, T.Y., “Schrödinger Tipli Optimal Kontrol Probleminin Yaklaşımı ve Regülarizasyon”, Moskova Devlet Üniversitesinin Haberleri. Seri 15 (Nümerik Analiz ve Siberntatik)1987. No:1-s. 8-13 (Rusça).
- [18] Silla, N.,“Schrödinger Tipli Kuantum Mekanik Sistemler için Optimal Kontrol Problemlerinin Nümerik Çözümü”, Doktora tezi, Bakü, 1991.
- [19] Yagubov, G.Ya., Musayeva, M.A., “Linear Olmayan Schrödinger Denklemi İçin Bir İvers Probleminin Varyasyon Konulmasının Farklar Metoduyla Çözümü”, Azerbaycan Bilimler Akademisinin Haberleri. Seri:Fizik-Teknik ve Matematik Bilimleri. 1995, Cilt:16, No:1-2, S.46-51 (Rusça).
- [20] İskenderov, A.D., Yagubov, G.Ya., “Linear Olmayan Kuantum Mekanik Sistemlerin Optimal Kontrolü”, Otomatik ve Telemeknik. 1989, no:12-s. 27-38 (Rusça).

- [21] İskenderov, A.D., “Durgun Olmayan Schrödinger Denkleminde Potansiyelin Bulunması”, Matematik Modellemenin ve Optimal Kontrolün Problemleri, Bakü, 2001- s. 6-36 (Rusça).
- [22] İskenderov, A.D., Mahmudov, N.M., “Kuantum Mekanik Sistemler İçin Lions Kriterli Optimal Kontrol”,AMEA'nın Haberleri Fizik Teknik Matematik Bilimleri Serisi-1995, c.16, No:5-6-30-35 (Rusça).
- [23] Razguin, A.V., “Lineer Olmayan Schrödinger Denklemi İçin Kontrol Problemlerinin Yaklaşımları”, Moskova Devlet Üniversitesi nin Haberleri. Seri:15 (Nümerik Analiz ve Sibernetik) 1998 No:2 s.28-33 (Rusça)
- [24] Yagubov, G.YA., Museyeva, M.A., “Lineer Olmayan Schrödinger Denklemi İçin İdentifikasyon Problemi Hakkında Diferansiyel Denklemler”, 1997, c.33, No:12 s.1691-1698 (Rusça)
- [25] İbrahimov, N.S. ,”A numerical method for solving the problem of identification of linear time-dependent equation of quasi optics”, Journal of Computational and Applied Mathematics , Kiev. Zap them. Shevchenko, No:2(101),p.44-59.2010 (Rusça)
- [26] İbrahimov, N.S. ,”On the order of accuracy of the difference method for solving initial value problems for the non-stationary equation of quasi optics”, Journal of Qafqaz University Mathematics and Computer Science, Vol 1, No:31 , p.55-68. 2011, (Rusça)
- [27] Dın Nio Hao, Kuantum Objektlerinin Optimal Kontrolü / Optimatik ve Telemekaniik. 1986, no 2,s.1420 (Rusça)
- [28] Koçak,Y.,”Kuazi optiğin durgun denklemi için bir optimal kontrol probleminin çözümü”, Yüksek Lisans Tezi, Kafkas Üniversitesi, Fen Bilimleri Enstitüsü, 2010
- [29] Koçak,Y.,”Quasi optiğin durgun denklemi için lions fonksiyonelli optimal kontrol problemi ve onun nümerik çözümü”, Doktora Tezi, Atatürk Üniversitesi, Fen Bilimleri Enstitüsü, 2013
- [30] Buyankara,M., “Durgun Kuazi-Optik Denklemi için Başlangıç Sınır Değer Probleminin Sonlu Farklar Yöntemiyle Çözümü ve Yakınsaklığı”, Yüksek Lisans Tezi, Kafkas Üniversitesi, Fen Bilimleri Enstitüsü, 2015.

- [31] Senger, O., "Lineer Schrödinger Denklemi için Sınır Değer Probleminin Çözümüne ait Yüksek Mertebeden Kestirimler ve Onların Uygulamaları", Yüksek Lisans Tezi, Kafkas Üniversitesi, Fen Bilimleri Enstitüsü, 2006.
- [32] Vargün, M., "Schrödinger Denklemi İçin Başlangıç Sınır Değer Problemlerinin Nümerik Çözümü" Yüksek Lisans Tezi, Kafkas Üniversitesi, Fen Bilimleri Enstitüsü, 2013.
- [33] Demirci, Z., "Kuazi Optiğin Durgun Olmayan Denklemi İçin Başlangıç Sınır Değer Probleminin Nümerik Çözümü" Yüksek Lisans Tezi, Kafkas Üniversitesi, Fen Bilimleri Enstitüsü, 2013.
- [34] Çelik, D., "Kompleks Potansiyelli Lineer Schrödinger Denklemi İçin Başlangıç Sınır Değer Probleminin Nümerik Çözümü" Yüksek Lisans Tezi, Kafkas Üniversitesi, Fen Bilimleri Enstitüsü, 2014.
- [35] Mikhailov, V.P. 1983. "Kısmi Türevli Diferansiyel Denklemler" Nauka, 424 s. Moskova.
- [36] Vasilyev, F.P., "Extremal Problemlerin Çözüm Metodları", M.Nauka 1981- s.400 (Rusça)
- [37] Ladyzenskaja, O. A. , Solonnikov, V. A. , Ural'ceva, N. N. , 1968. Linear and Quasilinear Equations of Parabolic Type. American Math. Soc., 646 s, ABD.(ing)

ÖZGEÇMİŞ

Adı Soyadı : Arif SARIOĞLAN

Doğum Yeri : Feke/ADANA

Medeni Hali : Bekar

Yabancı Dil : İngilizce

Eğitim Durumu:

Lise : Feke LİSESİ(2002)

Lisans : Akdeniz Üniversitesi, Fen-Edebiyat Fakültesi,
Matematik Bölümü(2008)

Yüksek Lisans : Kafkas Üniversitesi, Fen-Edebiyat Fakültesi, Uygulamalı
Matematik

Çalıştığı kurumlar:

Antalya Final Dergisi Dershaneleri(2008)

Feke Lisesi(2009)

EGM (2010-2016)