

YILDIZ TEKNİK ÜNİVERSİTESİ
FEN BİLİMLERİ ENSTİTÜSÜ

85099

OPERATÖR KATSAYILI
DİFERANSİYEL OPERATÖRLERİN
AĞIRLIKLIL İZİNİN VE DÜZENLİ İZİNİN
İNCELENMESİ

Akın TAŞDİZEN

F.B.E. Matematik Anabilim Dalında
Hazırlanan

DOKTORA TEZİ

Tez Savunma Tarihi : 28 Aralık 1999
Tez Danışmanı : Prof. Dr. Ehliman ADIGÖZELOV (YTÜ)
Jüri Üyeleri : Prof. Dr. Abdullah YILDIZ (Sakarya Ü)
: Prof. Dr. Elimhan MAHMUDOV (İÜ)

T.C. YÜKSEKÖĞRETİM KURULU
DOKÜMANTASYON MERKEZİ

İSTANBUL , 1999

Handwritten signatures and initials

85099

İÇİNDEKİLER

	Sayfa
ÖNSÖZ	iii
ÖZET	iv
ABSTRACT	v
1. GİRİŞ	1
2. ÖNBİLGİLER	4
3. KISMİ TÜREVLİ SINIRSIZ OPERATÖR KATSAYILI BİR DİFERANSİYEL OPERATÖRÜN AĞIRLIKLİ İZİNİN ASİMTOTİK DAVRANIŞI	
3.1 Problemin Ortaya Konulması	8
3.2 $K(x,y,t)$ Operatör Fonksiyonu İle İlgili Bazı Eşitsizlikler	11
3.3 $Q^v(x)K_m(x,y,t)$ Operatör Fonksiyonlarının Sınırlandırılması	18
3.4 Ağırlıklı İzin Asimtotik Davranışı	27
3.5 Örnek	34
4. SONLU ARALIKTA VERİLMİŞ SINIRLI OPERATÖR KATSAYILI BİR DİFERANSİYEL OPERATÖRÜN DÜZENLİ İZİNİN İNCELENMESİ	
4.1 Problemin Spektrumu Hakkında	36
4.2 Düzenli İz İçin Formül	39
4.3 Örnek	52
SONUÇ	53
KAYNAKLAR	54
ÖZGEÇMİŞ	

TEŐEKKÜR

Çalıőmalarım süresince , bana gösterdiği çok yakın ilgi ve yardımlarından dolayı sayın Prof. Dr. Ehliman Adıgözelov'a teőekkür ederim.

Akın Taşdizen

Kasım 1999



ÖZET

H ayrılabilir bir Hilbert uzayı, Ω da \mathbb{R}^n Öklit uzayının ölçülebilir bir alt kümesi olsun. H uzayında iç çarpımı (\cdot, \cdot) , normu da $\|\cdot\|$ ile gösterelim. Ω kümesinde tanımlı, değerleri H uzayına ait olan kuvvetli ölçülebilir ve

$$\int_{\Omega} \|f(x)\|^2 dx < \infty$$

koşulunu sağlayan f fonksiyonlarının kümesini $H_1 = L_2(H; \Omega)$ ile gösterelim. H_1 e ait herhangi iki $f(x)$ ve $g(x)$ fonksiyonlarının iç çarpımı

$$(f, g)_{H_1} = \int_{\Omega} (f(x), g(x)) dx$$

şeklinde tanımlanırsa, H_1 kümesi ayrılabilir bir Hilbert uzayı oluşturur.

“Operatör katsayılı diferansiyel operatörlerin ağırlıklı izinin ve düzenli izinin incelenmesi” adlı bu tez çalışması iki ana bölümden oluşmaktadır.

Birinci ana bölümde $H_1 = L_2(H; \mathbb{R}^3)$ uzayında

$$\ell(u) = -\sum_{i,j=1}^3 \frac{\partial}{\partial x_i} \left(a_{ij}(x) \frac{\partial u}{\partial x_j} \right) + Q(x)u$$

diferansiyel ifadesi ile oluşturulan kendine eş L operatörünün ağırlıklı izi için asimtotik formül bulunmuştur.

İkinci ana bölümde $H_1 = L_2(H; [0, \pi])$ uzayında

$$\ell(y) = -y'' + Q(x)y$$

diferansiyel ifadesi ve

$$y'(0) = y'(\pi) = 0$$

sınır koşulu ile oluşturulan L operatörünün spektrumu incelenmiş ve düzenli izi için formül bulunmuştur.

ABSTRACT

Let H be a separable Hilbert space and Ω a measurable subset of the \mathbb{R}^n Euclidean space. Denote by (\cdot, \cdot) and $\|\cdot\|$ the inner products and norms in H space. Let $H_1 = L_2(H; \Omega)$ be the set of functions f that are defined in Ω , strongly measurable in H space and that meet the condition

$$\int_{\Omega} \|f(x)\|^2 dx < \infty$$

If we define the inner product of two functions $f(x)$ and $g(x)$, elements of H_1 , as

$$(f, g)_{H_1} = \int_{\Omega} (f(x), g(x)) dx$$

the set H_1 is a separable Hilbert space.

This thesis, "Investigating the weighted and regular traces of operator coefficient differential operators" is composed of two main parts.

The first main part, an asymptotic formula is found for the weighted trace of the self adjoint L operator that is formed by the differential form

$$\ell(u) = -\sum_{i,j=1}^3 \frac{\partial}{\partial x_i} \left(a_{ij}(x) \frac{\partial u}{\partial x_j} \right) + Q(x)u$$

in $H_1 = L_2(H; \mathbb{R}^3)$ space.

The second main part, the spectrum of the L operator that is formed by the differential form

$$\ell(y) = -y'' + Q(x)y$$

and the boundary conditions

$$y'(0) = y'(\pi) = 0$$

in $H_1 = L_2(H, [0, \pi])$ space is investigated and a formula for its regular trace is found.

1. GİRİŞ

Bu çalışmada ikinci mertebeden operatör katsayılı diferansiyel operatörlerin ağırlıklı izi ve düzenli izi incelenmiştir. Çalışma iki ana bölümden oluşmaktadır.

H ayrılabilir bir Hilbert uzayı olsun. R^n Öklit uzayının bir Ω alt kümesinde tanımlı, değerleri H ye ait olan kuvvetli ölçülebilir ve

$$\int_{\Omega} \|f(x)\|^2 dx < \infty, \quad x = (x_1, x_2, \dots, x_n) \in \Omega$$

koşulunu sağlayan f fonksiyonlarının kümesini $H_1 = L_2(H; \Omega)$ ile gösterelim. H_1 in herhangi iki f ve g elemanlarının iç çarpımı

$$(f, g)_{H_1} = \int_{\Omega} (f(x), g(x)) dx$$

şeklinde tanımlanır, H_1 kümesi ayrılabilir bir Hilbert uzayı oluşturur. "Kısmi türevli sınırsız operatör katsayılı bir diferansiyel operatörün ağırlıklı izinin asimtotik davranışı" başlığı altında $H_1 = L_2(H; R^3)$ uzayında

$$\ell(u) = - \sum_{i,j=1}^3 \frac{\partial}{\partial x_i} \left(a_{ij}(x) \frac{\partial u}{\partial x_j} \right) + Q(x)u \quad \text{diferansiyel ifadesi ile oluşturulan kendine eş } L$$

operatörü ele alınmıştır. $\ell(u)$ nun ifadesindeki kısmi türevler H uzayındaki norma göre ifade edilmişlerdir. Reel değerli $a_{ij}(x) = a_{ji}(x)$ fonksiyonlarının R^3 uzayında sınırlı

$$\frac{\partial a_{ij}(x)}{\partial x_k} \quad (i, j, k = 1, 2, 3) \quad \text{türevlerine sahip olduğunu varsayıyoruz. Her bir } x \in R^3$$

için $D(Q(x)) \subset H$ olmak üzere $Q(x)$, $D(Q(x))$ den H ye kendine eş bir operatördür.

$D(Q(x))$ ($x \in R^3$) kümelerinin kesişimi olan D kümesi H de yoğundur.

$Q(x) \geq I$ ve $Q^{-1}(x) \in \sigma_{\infty}(H)$ dir. $a_{ij}(x)$ ($i, j = 1, 2, 3$) ve $Q(x)$ belirli koşulları

sağladığı takdirde L operatörü saf ayrık spektruma sahiptir. $\lambda_1 \leq \lambda_2 \leq \dots \lambda_n \leq \dots$ ler L operatörünün özdeğerleri, $\Psi_1(x), \Psi_2(x), \dots, \Psi_n(x), \dots$ ler de sırasıyla bu özdeğerlere karşılık

gelen ortonormal özfonksiyonları olsun. $N_{\nu}(\lambda)$ ile

$$N_{\nu}(\lambda) = \sum_{\lambda_k < \lambda} \int_{R^3} (Q^{\nu}(x) \Psi_k(x), \Psi_k(x)) dx \quad (\lambda > 0)$$

sonlu toplamını gösterelim. $N_{\nu}(\lambda)$ fonksiyonuna L operatörünün ağırlıklı izi denir.

Bu bölümde $\lambda \rightarrow \infty$ iken

$$N_\nu(\lambda) \sim \frac{1}{(2\pi)^3 \Gamma\left(\frac{5}{2}\right)} \sum_i \int_{\alpha_i(x) < \lambda} \Phi(x) \alpha_i^\nu(x) [\lambda - \alpha_i(x)]^{\frac{3}{2}} dx$$

asimtotik formülü bulunmuştur.

Diferansiyel operatörlerin ağırlıklı izinin asimtotik davranışı, Leviman, B. M., (1956) ; Kostyuchenko, A. G., (1968) ; Aslanov, H. İ. ve Bayramoğlu, M., (1977) ; Bayramoğlu, M. and Baykal, O., (1999) çalışmalarında incelenmiştir.

“Sonlu aralıkta verilmiş sınırlı operatör katsayılı bir diferansiyel operatörün düzenli izinin incelenmesi” başlığı altında $H_1 = L_2(H; [0, \pi])$ uzayında

$$\ell(y) = -y'' + Q(x)y$$

diferansiyel ifadesi ve

$$y'(0) = y'(\pi) = 0$$

sınır koşulu ile oluşturulan L operatörünün spektrumu incelenmiş ve düzenli izi için formül bulunmuştur. $\ell(y)$ nin ifadesinde yer alan $Q(x)$ operatör fonksiyonunun, $[0, \pi]$ aralığında ikinci mertebeden zayıf türeve sahip olduğu, her $x \in [0, \pi]$ için $Q^{(i)}(x)$ ($i = 0, 1, 2$) operatörlerinin H den H ye kendine eş çekirdek operatörleri olduğu ve

$$\|Q(x)\|_{H_1} < \frac{1}{2}$$

koşulunu sağladığı varsayılmıştır.

Ek olarak H uzayının $\sum_{n=1}^{\infty} \|Q(x)\varphi_n\|_{H_1} < \infty$ olacak şekilde bir $\{\varphi_n\}_{n=1}^{\infty}$ ortonormal bazı

mevcut olduğu takdirde, L operatörünün spektrumunun ikişerli ayrık $F_m = [m^2 - \|Q\|_{H_1}, m^2 + \|Q\|_{H_1}]$ ($m = 0, 1, 2, \dots$) aralıklarının birleşiminin bir alt kümesi olduğu ve spektrumun aşağıdaki özelliklere sahip olduğu ispatlanmıştır.

- 1) L operatörünün spektrumunun F_m aralığına ait m^2 den farklı her bir noktası, katlılığı sonlu olan ayrık bir özdeğerdir.
- 2) m^2 , L operatörünün katlılığı sonlu veya sonsuz olan bir özdeğeri olabilir.
- 3) $\{\lambda_{mn}\}_{n=1}^{\infty}$ ler L operatörünün F_m aralığına ait olan özdeğerleri olmak üzere

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \lambda_{mn} = m^2 \text{ dir.}$$

$$\sum_{m=0}^{\infty} \left[\sum_{n=1}^{\infty} (\lambda_{mn} - m^2) - \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \text{tr } Q(x) dx \right] \quad (1.1)$$

serisinin toplamı için

$$\sum_{m=0}^{\infty} \left[\sum_{n=1}^{\infty} (\lambda_{mn} - m^2) - \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \text{tr } Q(x) dx \right] = \frac{1}{4} [\text{tr } Q(0) + \text{tr } Q(\pi)] - \frac{1}{2\pi} \int_0^{\pi} \text{tr } Q(x) dx$$

formülü bulunmuştur. (1.1) serisinin toplamına L operatörünün düzenli izi adı verilmiştir.

Skaler diferansiyel operatörlerin düzenli izi, Gelfand, İ. M. ve Levitan, B. M., (1953) ; Dikiy, L. A., (1953) ; Halberg, C. J. and Kramer, V. A., (1960) ; Gasimov, M. G. ve Levitan, B. M., (1963) ; Levitan, B. M., (1964) ; Lidskiy, V. B. ve Sadornıçiy, V. A., (1967) ; Guseynov, G. Ş. ve Levitan, B. M., (1978) ve birçok başka çalışmalarda hesaplanmıştır. Bu konudaki çalışmaların listesi Levitan, B. M. and Sargsyan, İ. S., (1991) ; Fultan, İ. C. and Pruess, S. A., (1994) çalışmalarında verilmiştir.

Operatör katsayılı diferansiyel operatörlerin düzenli izi, Adıgözelov, E. E., (1976) ; Halilova, R. Z., (1976) ; Maksudov, F. G., Bayramoğlu, M. and Adıgözelov, E. E., (1984) ; Bayramoğlu, M. ve Adıgözelov, E. E., (1996) çalışmalarında incelenmiştir. Dubrovski, V. V., (1996) çalışmasında, saf ayrık spektruma sahip olan kendine eş operatörlerin düzenli izi incelenmiştir. Özlem Bakşı'nın "Sınırsız Operatör Katsayılı Sturm-Liouville Denkleminin İz Formülü" (1999) adlı doktora tezi çalışmasında, $A = A^* \geq I$ ve $A^{-1} \in \sigma_{\infty}(H)$ olmak üzere $H_1 = L_2(H; [0, \pi])$ uzayında

$$\ell(y) = -y'' + Q(x)y + Ay \quad (1.2)$$

diferansiyel ifadesi ve

$$y'(0) = y'(\pi) = 0$$

sınır koşulu ile oluşturulan kendine eş L operatörünün düzenli izi incelenmiştir. (1.2) ifadesindeki $Q(x)$ operatör fonksiyonunun $[0, \pi]$ aralığında ikinci mertebeden zayıf türeve sahip olduğu, her $x \in [0, \pi]$ için $Q(x)$ in H den H ye kendine eş bir çekirdek operatör olduğu ve her $f \in H$ için

$$\int_0^{\pi} (Q(x)f, f) dx = 0$$

koşulunun sağlandığı varsayılmıştır.

2. ÖN BİLGİLER

H ayrılabilir bir Hilbert uzayı, Ω da R^n Öklid uzayının ölçülebilir bir alt kümesi olsun. H uzayında iç çarpımı (\cdot, \cdot) , normu da $\|\cdot\|$ ile göstereceğiz. Ω kümesinde tanımlı, değerleri H uzayına ait olan kuvvetli ölçülebilir ve

$$\int_{\Omega} \|f(x)\|^2 dx < \infty$$

koşulunu sağlayan f fonksiyonlarının kümesini $H_1 = L_2(H; \Omega)$ ile gösterelim. H_1 in herhangi iki f ve g elemanlarının iç çarpımı

$$(f, g)_{H_1} = \int_{\Omega} (f(x), g(x)) dx$$

şeklinde tanımlanırsa, H_1 kümesi bir ayrılabilir Hilbert uzayı oluşturur (Krillov, 1976).

Tanım 2.1 A ve B tanım kümeleri sırasıyla $D(A)$ ve $D(B)$ olan herhangi iki operatör olsun. Eğer $D(A) = D(B)$ ve her $x \in D(A)$ için $Ax = Bx$ ise o zaman A operatörü B operatörüne eşittir denir ve $A = B$ şeklinde yazılır. $D(A) \subset D(B)$ ve her $x \in D(A)$ için $Ax = Bx$ ise B operatörü A operatörünün genişletilmesidir denir ve $A \subset B$ şeklinde yazılır.

Tanım 2.2 B_1, B_2 herhangi iki Banach uzayı ve $D(A) \subset B_1$ olmak üzere, A da $D(A)$ dan B_2 ye bir lineer operatör olsun. Eğer

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \|x_n - x_0\| = 0 \quad \text{ve} \quad \lim_{n \rightarrow \infty} \|Ax_n - y_0\| = 0$$

koşullarını sağlayan her $\{x_n\}_1^{\infty} \subset D(A)$ dizisi ve $x_0 \in B_1, y_0 \in B_2$ elemanları için $x_0 \in D(A)$ ve $Ax_0 = y_0$

oluyorsa o zaman A ya kapalı operatör denir.

Örnek . $B_1 = B_2 = C[0,1]$, $D(A) [0,1]$ aralığında tanımlı sürekli türevi olan fonksiyonların kümesi ve A da $D(A)$ dan $C[0,1]$ e

$$Ax(t) = x'(t)$$

şeklinde tanımlanmış bir lineer operatör olsun. $Z_n(t) = t^n$ ($n = 1, 2, \dots$) dizisini ele alalım.

$$\{Z_n\}_1^{\infty} \subset D(A) \quad \text{ve}$$

$$AZ_n(t) = Z'_n(t) = nt^{n-1}$$

dir. Ayrıca

$$\|Z_n\| = \max_{t \in [0,1]} t^n = 1, \quad \|AZ_n\| = \max_{t \in [0,1]} nt^{n-1} = n, \quad \|AZ_n\| = n \|Z_n\| \quad (n = 1, 2, \dots)$$

dir. Görüldüğü gibi A sınırsız operatördür. A nın kapalı operatör olduğunu gösterelim.

$\{x_n(t)\}_1^\infty \subset D(A)$, $C[0,1]$ uzayındaki norma göre

$$x_n(t) \rightarrow x_0(t) \quad , \quad A x_n(t) = x'_n(t) \rightarrow y_0(t) \quad , \quad (x_0(t) , y_0(t) \in C[0,1])$$

koşullarını sağlayan herhangi bir dizi olsun. $\{x_n(t)\}_1^\infty$ fonksiyon dizisinin $x_0(t)$ fonksiyonuna, $A x_n(t) = x'_n(t)$ ($n=1,2, \dots$) fonksiyon dizisinin de $y_0(t)$ fonksiyonuna düzgün yakınsadığı açıktır. Bu durumda matematik analizden $x_0(t)$ fonksiyonunun $[0,1]$ aralığında sürekli türevi olduğu yani $x_0(t) \in D(A)$ olduğu ve

$$x'_0(t) = y_0(t) \quad \text{veya} \quad A x_0(t) = y_0(t)$$

olduğu bilinmektedir ki , bu da tanıma göre A nın kapalı operatör olması demektir.

H ayrılabilir bir Hilbert uzayı A da $D(A) \subset H$ olmak üzere $D(A)$ dan H ye kapalı

olmayan bir lineer operatör olsun. Eğer aynı limiti olan herhangi iki $\{x_n\}_1^\infty , \{x'_n\}_1^\infty \subset D(A)$

dizileri için $\{A x_n\}_1^\infty$ ve $\{A x'_n\}_1^\infty$ dizileri farklı limitlere sahip ise A operatörünün kapalı genişletilmesinin yani $A \subset B$ olacak şekilde bir B kapalı operatörünün var

olmayacağı açıktır. Oysa aynı limiti olan keyfi iki $\{x_n\}_1^\infty , \{x'_n\}_1^\infty \subset D(A)$ dizileri için

$\{A x_n\}_1^\infty$ ve $\{A x'_n\}_1^\infty$ dizileri farklı limite sahip değilse A operatörünün kapalı genişletilmesi mevcut olacaktır. A operatörünün minimal kapalı genişletilmesine bu

operatörün kapanışı denir ve \bar{A} ile gösterilir. A operatörünün kapanışının nasıl oluşturulduğunu gösterelim. Eğer

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \|x_n - x_0\| = 0 \quad \left(\{x_n\}_1^\infty \subset D(A) , x_0 \in H \right)$$

ve

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \|A x_n - y_0\| = 0 \quad (y_0 \in H)$$

ise o zaman $x_0 \in D(\bar{A})$ ve $\bar{A} x_0 = y_0$ kabul edilir.

H den H ye tam sürekli operatörlerin kümesi $\sigma_\infty(H)$ ile gösterilir. $A \in \sigma_\infty(H)$

sıfırdan farklı bir operatör olsun. Bu durumda $(A^* A)^{\frac{1}{2}}$ kendine eş negatif olmayan bir

operatördür ve $(A^* A)^{\frac{1}{2}} \in \sigma_\infty(H)$ dir (Cohberg, İ. C. and Krein, M. G., 1969) . Bu

operatörün sıfırdan farklı özdeğerleri $s_1 \geq s_2 \geq \dots \geq s_i \geq \dots$ olsun. Burada her bir özdeğer

kendi katlılık sayısı kadar yazılmıştır. $(A^* A)^{\frac{1}{2}}$ negatif olmayan bir operatör olduğundan,

$s_1, s_2, \dots, s_i, \dots$ pozitif sayılardır. Bu sayılara A operatörünün s sayıları denir. A nın s

sayıları bazen $s_i(A)$ ($i = 1, 2, \dots$) şeklinde de yazılabilir. $s_1(A) = \|A\|$ olduğunu

belirtelim. A normal operatör yani $A^*A = AA^*$ ise

$$s_i(A) = |\lambda_i(A)| \quad (i = 1, 2, \dots)$$

dir (Cohberg, İ. C. and Krein, M. G., 1969). Burada $\lambda_1(A), \lambda_2(A), \dots$ A operatörünün sıfırdan farklı özdeğerleridir. A operatörünün s sayılarının sayısını $v(A)$ ile göstereceğiz. $v(A)$ sonlu ya da sonsuz olabilir. s sayıları

$$\sum_{i=1}^{v(A)} s_i^p(A) < \infty \quad (p \geq 1)$$

koşulunu sağlayan tüm $A \in \sigma_\infty(H)$ kümesinin, "O" operatörle birleşimini σ_p veya $\sigma_p(H)$ simgesiyle göstereceğiz. Burada σ_p ($p \geq 1$) ayrılabilir bir Banach uzayıdır (Cohberg, İ. C. and Krein, M. G., 1969). Bu uzayın her $A \neq 0$ operatörünün normu

$$\|A\|_{\sigma_p(H)} = \left[\sum_{i=1}^{v(A)} s_i^p(A) \right]^{\frac{1}{p}}$$

şeklinde tanımlanır ve $\|O\|_{\sigma_p(H)} = 0$ kabul edilir.

Tanım 2.3 σ_1 uzayına ait olan bir operatöre çekirdek operatörü denir.

$A \in \sigma_p(H)$, $B \in L(H, H)$ ise $AB, BA \in \sigma_p(H)$ ve

$$\|BA\|_{\sigma_p(H)} \leq \|B\| \|A\|_{\sigma_p(H)}$$

$$\|AB\|_{\sigma_p(H)} \leq \|B\| \|A\|_{\sigma_p(H)}$$

dir. Ayrıca $p_1 < p_2$ ise $\sigma_{p_1} \subset \sigma_{p_2}$ dir (Cohberg, İ. G. and Krein, M. G., 1969).

Tanım 2.4 A , H den H ye bir sınırlı lineer operatör ve $\{e_i\}_1^\infty \subset H$ bir ortonormal

taban olsun. $\sum_{i=1}^\infty (Ae_i, e_i)$ serisi yakınsak ise bu serinin toplamına A operatörünün

$\{e_i\}_1^\infty$ ortonormal tabanında matris izi denir.

Teorem 2.1 A bir çekirdek operatörü ise her $\{e_i\}_1^\infty \subset H$ ortonormal tabanı için

$\sum_{i=1}^\infty (Ae_i, e_i)$ serisi yakınsaktır ve bu serinin toplamı $\{e_i\}_1^\infty$ ortonormal tabanının seçimine

bağlı değildir (Cohberg, İ. C. and Krein, M. G., 1969).

A çekirdek operatörünün matris izi $\text{tr } A$ simgesi ile gösterilecektir :

$$\text{tr } A = \sum_{i=1}^{\infty} (A e_i, e_i)$$

Herhangi $A, B \in \sigma_1$ operatörleri ve α, β sayıları için

$$\text{tr } (\alpha A + \beta B) = \alpha \text{tr } A + \beta \text{tr } B \quad \text{ve} \quad \text{tr } A^* = \overline{\text{tr } A}$$

dır.

Teorem 2.2 Bir $A \in \sigma_1$ operatörünün matris izi

$$\text{tr } A = \sum_{i=1}^{v(A)} \lambda_i(A)$$

dir. Burada her $\lambda_i(A)$ özdeğeri kendi katlılık sayısı kadar toplanmıştır.

Eğer $A \in \sigma_p(H)$ ($1 \leq p < \infty$) ve $\{e_i\}_1^v$ ($1 \leq v < \infty$), H de bir ortonormal elemanlar sistemi ise

$$\sum_{i=1}^v |(A e_i, e_i)|^p \leq \left(\|A\|_{\sigma_p(H)} \right)^p$$

dir. Bu eşitsizlikten özel olarak bir A çekirdek operatörü için $|\text{tr } A| \leq \|A\|_{\sigma_1(H)}$ elde edilir (Cohberg, İ. C. and Krein, M. G., 1969).

Tanım 2.5 Kendine eş bir A operatörünün spektrumu sadece her birinin katlılığı sonlu olan $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_n, \dots$ özdeğerlerinden ibaret ve

$$\lim_{n \rightarrow \infty} |\lambda_n| = \infty$$

ise, A operatörü saf ayrık spektruma sahiptir denir.

3. KISMI TÜREVLİ SINIRSIZ OPERATÖR KATSAYILI BİR DİFERANSİYEL OPERATÖRÜN AĞIRLIKLIL İZİNİN ASİMTOTİK DAVRANIŞI

3.1 Problemin Ortaya Konulması

H ayrılabilir bir Hilbert uzayı olsun. $H_1 = L_2(H; \mathbb{R}^3)$ uzayında, $x = (x_1, x_2, x_3) \in \mathbb{R}^3$ olmak üzere aşağıdaki diferansiyel ifadeyi göz önüne alalım.

$$\ell(u) = - \sum_{i,j=1}^3 \frac{\partial}{\partial x_i} \left[a_{ij}(x) \frac{\partial u}{\partial x_j} \right] + Q(x)u \quad (3.1)$$

Bu ifadeye bulunan $a_{ij}(x)$ ($i,j=1,2,3$) ve $Q(x)$ katsayılarının aşağıdaki koşulları sağladıklarını varsayıyoruz.

1⁰) Reel değerli $a_{ij}(x) = a_{ji}(x)$ fonksiyonları \mathbb{R}^3 uzayında sınırlı $\frac{\partial a_{ij}(x)}{\partial x_k}$ ($i,j,k=1,2,3$)

türevlerine sahiptir.

2⁰) Her ξ_1, ξ_2, ξ_3 reel sayıları için, aşağıdaki eşitsizlikleri sağlayan α ve β pozitif sabitleri vardır

$$\alpha \sum_{i=1}^3 \xi_i^2 \leq \sum_{i,j=1}^3 a_{ij}(x) \xi_i \xi_j \leq \beta \sum_{i=1}^3 \xi_i^2$$

3⁰) Her bir $x \in \mathbb{R}^3$ için $D(Q(x)) \subset H$ olmak üzere $Q(x) : D(Q(x)) \rightarrow H$ kendine eş operatördür. $D(Q(x))$ ($x \in \mathbb{R}^3$) kümelerinin kesişimi olan D kümesi H de yoğunudur. $Q(x) \geq I$ ve $Q^{-1}(x) \in \sigma_\infty(H)$ dir.

4⁰) ν bir reel sabit olmak üzere $|x-s| \leq 1$ ve $\gamma = 0, \nu$ için

$$\|Q^\gamma(x)[Q(s) - Q(x)]Q^{-\gamma-\nu}(s)\| \leq A|x-s|$$

eşitsizliğini sağlayan bir $b \in (0, \frac{3}{2})$ ve $A > 0$ sabitleri vardır.

5⁰) Her $x \in \mathbb{R}^3$ için

$$Q^{-\ell}(x) \in \sigma_1(H) \text{ ve } \int_{\mathbb{R}^3} \|Q^{-\ell}(x)\|_1^i dx < \infty \quad (i = 1, 2)$$

olacak şekilde bir $\ell > 0$ sabiti vardır.

6⁰) Her $c > 0$, $t > 0$, $|x-s| \leq 1$ için

$$\|Q^\gamma(s)e^{-ctQ(s)}\|_1 \leq \text{sabit} \|Q^\gamma(x)e^{-f(c)tQ(x)}\|_1$$

$$\|Q^v(x)Q^{-v}(s)\| \leq A_1$$

olacak şekilde bir pozitif değerli f fonksiyonu ve $A_1 > 0$ sabiti vardır. ($\gamma = 0, v$)

7⁰) Her bir $M > 0$ sabiti için

$$\int_{\mathbb{R}^3} \|Q^v(x)e^{-MtQ(x)}\|_1 dx = O(1) \int_{\mathbb{R}^3} \|Q^v(x)e^{-tQ(x)}\|_1 dx$$

dir.

8⁰) $\alpha_1(x) \leq \alpha_2(x) \leq \dots \leq \alpha_n(x) \leq \dots$ $Q(x)$ operatörünün özdeğerleri olsun.

$\alpha_1(x), \alpha_2(x), \dots$ fonksiyonlarının ölçülebilir olduklarını kabul edelim.

$$\rho(\lambda) = \sum_i \int_{\alpha_i(x) < \lambda} \Phi(x) \alpha_i^v(x) (\lambda - \alpha_i(x))^{\frac{3}{2}} dx$$

olsun. Burada

$$\Phi(x) = \int_{\mathbb{R}^3} e^{-\sum_{i,j=1}^3 a_{ij}(x) \xi_i \xi_j} d\xi \quad \xi = (\xi_1, \xi_2, \xi_3)$$

dir. λ nın büyük pozitif değerleri için

$$\lambda \rho'(\lambda) \leq a_0 \rho(\lambda)$$

eşitsizliğini sağlayan bir $a_0 > 0$ sabitinin var olduğunu varsayalım.

$\varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_m(x)$ \mathbb{R}^3 uzayında tanımlı, ikinci mertebeden sürekli türevlere

ve kompakt desteğe haiz olan skaler fonksiyonlar ve $\{f_k\}_{k=1}^m \subset D$ olmak üzere H_1

uzayının

$$\sum_{k=1}^m \varphi_k(x) f_k$$

şeklinde olan elemanlarının kümesini D' ile gösterelim. Bilindiği gibi $\overline{D'} = H_1$ dir.

$$L'u = \ell(u) = -\sum_{i,j=1}^3 \frac{\partial}{\partial x_i} \left(a_{ij}(x) \frac{\partial u}{\partial x_j} \right) + Q(x)u \quad u \in D'$$

şeklinde tanımlanmış L' lineer operatörü H_1 uzayında bir simetrik ve pozitif

operatördür. L' operatörünün kapanışı olan L operatörünün kendine eş olduğunu

varsayalım. L operatörü saf ayırık spektruma sahiptir.

$\lambda_1 \leq \lambda_2 \leq \dots \leq \lambda_n \leq \dots$ ler L operatörünün özdeğerleri, $\Psi_1(x), \Psi_2(x), \dots, \Psi_n(x), \dots$

ler de sırasıyla bu özdeğerlere karşılık gelen ortonormal özfonksiyonlar olsun. $N_v(\lambda)$ ile

$$N_v(\lambda) = \sum_{\lambda_k < \lambda} \int_{\mathbb{R}^3} (Q^v(x) \Psi_k(x), \Psi_k(x)) dx \quad (\lambda > 0)$$

sonlu toplamını gösterelim. $N_\nu(\lambda)$ fonksiyonuna L operatörünün ağırlıklı izi denir. $N_0(\lambda) = N(\lambda)$ nin L operatörünün λ dan küçük olan özdeğerlerinin sayısı olduğu açıktır.

Bu bölümde $\lambda \rightarrow \infty$ iken $N_\nu(\lambda)$ fonksiyonu için asimtotik formül bulunacaktır.

$$L_0(\eta, \frac{\partial}{\partial \mathbf{x}}) = - \sum_{i,j=1}^3 a_{ij}(\eta) \frac{\partial^2}{\partial x_i \partial x_j}$$

$$L_1(\mathbf{x}, \frac{\partial}{\partial \mathbf{x}}) = - \sum_{i,j=1}^3 \frac{\partial a_{ij}(\mathbf{x})}{\partial x_i} \frac{\partial}{\partial x_j}$$

olsun. (Bayramov, A. M., 1996) da e^{-tL} operatörünün, çekirdeği $G(\mathbf{x}, \mathbf{y}, t)$ olan bir integral operatör olduğu gösterilmiştir.

$$e^{-tL} \Psi(\mathbf{x}) = \int_{\mathbb{R}^3} G(\mathbf{x}, \mathbf{y}, t) \Psi(\mathbf{y}) d\mathbf{y} \quad \Psi(\mathbf{x}) \in L_2(\mathbb{H}; \mathbb{R}^3)$$

Burada

$$G(\mathbf{x}, \mathbf{y}, t) = G_1(\mathbf{x} - \mathbf{y}, \mathbf{y}, t) e^{-tQ(\mathbf{y})} + \int_0^t dt \int_{\mathbb{R}^3} G_1(\mathbf{x} - \xi, \xi, t - \tau) e^{-(t-\tau)Q(\xi)} \varphi(\xi, \mathbf{y}, \tau) d\xi \quad (3.2)$$

$$G_1(\mathbf{x} - \mathbf{y}, \mathbf{y}, t) = R(\mathbf{x} - \mathbf{y}) G_0(\mathbf{x} - \mathbf{y}, \mathbf{y}, t) \quad (3.3)$$

dir. $R(\mathbf{x})$ fonksiyonu

$$R(\mathbf{x}) = \begin{cases} 1 & |\mathbf{x}| \leq \frac{1}{2} \\ 0 & |\mathbf{x}| > 1 \end{cases} \quad (3.4)$$

şeklinde ikinci mertebeden sürekli türevlere sahip olan bir fonksiyondur. $G_0(\mathbf{x} - \mathbf{y}, \eta, t)$ de

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = -L_0(\eta, \frac{\partial}{\partial \mathbf{x}})u \\ u(\mathbf{x}, 0) = \Psi(\mathbf{x}) \end{cases}, \quad \Psi(\mathbf{x}) \in L_2(\mathbb{H}; \mathbb{R}^3) \quad (3.5)$$

probleminin Green fonksiyonudur.

$$u(\mathbf{x}, t) = \int_{\mathbb{R}^3} G_0(\mathbf{x} - \xi, \eta, t) \Psi(\xi) d\xi$$

ve (3.2) formülündeki $\varphi(\mathbf{x}, \mathbf{y}, t)$ operatör fonksiyonu

$$\varphi(\mathbf{x}, \mathbf{y}, t) = \sum_{m=1}^{\infty} K_m(\mathbf{x}, \mathbf{y}, t) \quad (3.6)$$

şeklindedir. Burada

$$K_1(\mathbf{x}, \mathbf{y}, t) = K(\mathbf{x}, \mathbf{y}, t) = \bar{K}(\mathbf{x}, \mathbf{y}, t) - e^{-tQ(\mathbf{y})} \left[\frac{\partial}{\partial t} + L_0(\mathbf{x}, \frac{\partial}{\partial \mathbf{x}}) + L_1(\mathbf{x}, \frac{\partial}{\partial \mathbf{x}}) \right] G_1(\mathbf{x} - \mathbf{y}, \mathbf{y}, t) \quad (3.7)$$

$$\bar{K}(x, y, t) = [Q(y) - Q(x)] e^{-tQ(y)} G_1(x - y, y, t) \quad (3.8)$$

$$K_m(x, y, t) = \int_0^t d\tau \int_{\mathbb{R}^3} K(x, \xi, t - \tau) K_{m-1}(\xi, y, \tau) d\xi \quad (m=2,3,\dots) \quad (3.9)$$

dir. Bu bölümde c, c_1, c_2, c_3, \dots v.b ile gösterilen pozitif sabitler aynı olmayabilir.

Ayrıca $t \in (0,1)$ olduğunu varsayacağız.

3.2 $K(x,y,t)$ Operatör Fonksiyonu İle İlgili Bazı Eşitsizlikler

(Eydelman, S. D., 1969) dan $G_0(x - y, y, t)$ operatör fonksiyonu için

$$\|D_x^{(k)} G_0(x - y, y, t)\| \leq c_1 t^{-\frac{3+k}{2}} e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} \quad (k = 0,1,2) \quad (3.10)$$

eşitsizliklerinin sağlandığı bilinmektedir.

B_1 ve B_2 , H den H ye iki lineer operatör olsun. Eğer

$$B_1 \in L(H, H), \quad B_2 \in \sigma_1(H)$$

ise o zaman

$$B_1 B_2, B_2 B_1 \in \sigma_1(H)$$

ve

$$\|B_1 B_2\|_1 \leq \|B_1\| \|B_2\|_1, \quad \|B_2 B_1\|_1 \leq \|B_1\| \|B_2\|_1$$

dir. (Cohberg, İ. C. and Krein, M. G., 1969) Bu bölümde bu eşitsizlikler sık sık kullanılacaktır.

Teorem 3.2.1 $Q(x)$ operatör fonksiyonu 3), 4) koşullarını sağlıyor ve her bir $t > 0$ ve $x \in \mathbb{R}^3$ için $e^{-tQ(x)} \in \sigma_1(H)$ ise

$$\|Q^\gamma(x) \bar{K}(x, y, t)\|_1 \leq \text{sabit } t^{-b-1} \left\| Q^\gamma(y) e^{-\frac{1}{2}tQ(y)} \right\|_1 e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}}$$

dir.

İspat. (3.3), (3.4) ve (3.8) formüllerinden aşağıdakiler elde edilir.

$$G_1(x - y, y, t) = 0 \quad (|x - y| > 1) \quad (3.11)$$

$$\bar{K}(x, y, t) = 0 \quad (|x - y| > 1) \quad (3.12)$$

$$\begin{aligned} \|Q^\gamma(x) \bar{K}(x, y, t)\|_1 &= \|Q^\gamma(x) [Q(y) - Q(x)] e^{-tQ(y)} G_1(x - y, y, t)\|_1 \\ &\leq \text{sabit} \|Q^\gamma(x) [Q(y) - Q(x)] Q^{-\gamma-b}(y)\| \cdot \|Q^{\gamma+b}(y) e^{-tQ(y)} G_0(x - y, y, t)\|_1 \end{aligned} \quad (3.13)$$

$Q(x)$, 4) koşulunu sağladığından, bu bağıntılardan

$$\|Q^\gamma(x) \bar{K}(x, y, t)\|_1 \leq \text{sabit } |x - y| \cdot \|Q^{\gamma+b}(y) e^{-tQ(y)} G_0(x - y, y, t)\|_1$$

$$\begin{aligned}
&\leq \text{sabit } |x-y| \cdot \left\| Q^b(y) e^{-\frac{1}{2}t Q(y)} \right\| \cdot \left\| Q^r(y) e^{-\frac{1}{2}t Q(y)} \right\| \cdot \left\| G_0(x-y, y, t) \right\| \\
&\leq \text{sabit } |x-y| t^{-b} \left\| t^b Q^b(y) e^{-\frac{1}{2}t Q(y)} \right\| \cdot \left\| Q^r(y) e^{-\frac{1}{2}t Q(y)} \right\| \cdot \left\| G_0(x-y, y, t) \right\| \quad (3.14)
\end{aligned}$$

elde edilir. Her bir p, q, r pozitif sabitleri için

$$y^p e^{-qy^r} \leq \text{sabit} \quad (y \geq 0) \quad (3.15)$$

eşitsizliği sağlanır. Bu eşitsizliğin yardımıyla

$$\left\| t^p Q^p(y) e^{-qt Q(y)} \right\| \leq \text{sabit} \quad (3.16)$$

eşitsizliğinin sağlandığı kolayca görülebilir. (3.10) ve (3.16) eşitsizlikleri (3.14) de göz önüne alınırsa

$$\begin{aligned}
\left\| Q^r(x) \bar{K}(x, y, t) \right\|_1 &\leq \text{sabit} \cdot |x-y| \cdot t^{-b-\frac{3}{2}} \left\| Q^r(y) e^{-\frac{1}{2}t Q(y)} \right\|_1 e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} \\
&= \text{sabit} \cdot t^{-b-1} \left[\left(\frac{|x-y|^2}{t} \right)^{\frac{1}{2}} e^{-\frac{c}{2} \frac{|x-y|^2}{t}} \right] \left\| Q^r(y) e^{-\frac{1}{2}t Q(y)} \right\|_1 e^{-\frac{c}{2} \frac{|x-y|^2}{t}}
\end{aligned}$$

olur. (3.15) in yardımıyla buradan

$$\left\| Q^r(x) \bar{K}(x, y, t) \right\|_1 \leq \text{sabit} \cdot t^{-b-1} \left\| Q^r(y) e^{-\frac{1}{2}t Q(y)} \right\|_1 e^{-c_2 \frac{|x-y|^2}{t}}$$

elde edilerek ispat tamamlanmış olur.

Teorem 3.2.2 $a_{ij}(x)$ ($i, j = 1, 2, 3$) fonksiyonları 1) ve 2) koşullarını sağladığı takdirde

$$\left\| \left[\frac{\partial}{\partial t} + L_0(x, \frac{\partial}{\partial x}) + L_1(x, \frac{\partial}{\partial x}) \right] G_1(x-y, y, t) \right\| \leq \text{sabit} \cdot t^{-2} e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}}$$

dir.

İspat. (3.3) ve (3.4) den görüldüğü gibi $|x-y| \leq \frac{1}{2}$ olduğunda

$$G_1(x-y, y, t) = G_0(x-y, y, t)$$

dir. $G_0(x-y, \eta, t)$ (3.5) probleminin Green fonksiyonu olduğundan

$$\frac{\partial G_0(x-y, \eta, t)}{\partial t} = -L_0(\eta, \frac{\partial}{\partial x}) G_0(x-y, \eta, t) \quad (3.17)$$

olur. Bu eşitlik $\eta = y$ olduğunda da sağlandığından

$$\begin{aligned} \left[\frac{\partial}{\partial t} + L_0(x, \frac{\partial}{\partial x}) \right] G_1(x-y, y, t) &= \left[L_0(x, \frac{\partial}{\partial x}) - L_0(y, \frac{\partial}{\partial x}) \right] G_0(x-y, y, t) \\ &= \sum_{i,j=1}^3 [a_{ij}(x) - a_{ij}(y)] \frac{\partial^2 G_0(x-y, y, t)}{\partial x_i \partial x_j} \end{aligned} \quad (3.18)$$

dir. Hipotez gereği $\frac{\partial a_{ij}(x)}{\partial x_k}$ ($i, j, k = 1, 2, 3$) fonksiyonları \mathbb{R}^3 de sınırlıdır. Bu

nedenle

$$|a_{ij}(x) - a_{ij}(y)| \leq A|x-y|$$

olacak şekilde bir $A > 0$ sabiti vardır. (3.10) eşitliğini ve bu son eşitsizliği (3.18) de göz önüne alırsak

$$\begin{aligned} \left\| \left[\frac{\partial}{\partial t} + L_0(x, \frac{\partial}{\partial x}) \right] G_1(x-y, y, t) \right\| &\leq \sum_{i,j=1}^3 |a_{ij}(x) - a_{ij}(y)| \left\| \frac{\partial^2 G_0(x-y, y, t)}{\partial x_i \partial x_j} \right\| \\ &\leq c_2 t^{-\frac{5}{2}} |x-y| e^{-\frac{c|x-y|^2}{t}} \\ &= c_2 t^{-2} \left[\left(\frac{|x-y|^2}{t} \right)^{\frac{1}{2}} e^{-\frac{c|x-y|^2}{2t}} \right] e^{-\frac{c|x-y|^2}{2t}} \end{aligned}$$

olur. (3.15) in yardımıyla buradan

$$\left\| \left[\frac{\partial}{\partial t} + L_0(x, \frac{\partial}{\partial x}) \right] G_1(x-y, y, t) \right\| \leq c_3 t^{-2} e^{-c_4 \frac{|x-y|^2}{t}} \quad \left(|x-y| \leq \frac{1}{2} \right) \quad (3.19)$$

elde edilir. (3.11) den görüldüğü gibi

$$\left[\frac{\partial}{\partial t} + L_0(x, \frac{\partial}{\partial x}) \right] G_1(x-y, y, t) = 0 \quad (|x-y| > 1) \quad (3.20)$$

olur. Şimdi de $\frac{1}{2} < |x-y| \leq 1$ olduğunda (3.19) eşitsizliğinin sağlandığını gösterelim.

(3.3) formülünün yardımıyla

$$\begin{aligned} L_0(x, \frac{\partial}{\partial x}) G_1(x-y, y, t) &= L_0(x, \frac{\partial}{\partial x}) R(x-y) G_0(x-y, y, t) \\ &= - \sum_{i,j=1}^3 a_{ij}(x) \frac{\partial^2 R(x-y) G_0(x-y, y, t)}{\partial x_i \partial x_j} \\ &= - \sum_{i,j=1}^3 a_{ij}(x) \left[\frac{\partial^2 R(x-y)}{\partial x_i \partial x_j} G_0(x-y, y, t) + \frac{\partial R(x-y)}{\partial x_i} \frac{\partial G_0(x-y, y, t)}{\partial x_j} \right] \end{aligned}$$

$$+ \frac{\partial R(x-y)}{\partial x_j} \frac{\partial G_0(x-y, y, t)}{\partial x_i} + \frac{\partial^2 G_0(x-y, y, t)}{\partial x_i \partial x_j} R(x-y)] \quad (3.21)$$

bulunur. 2) koşulundan $a_{ij}(x)$ ($i, j = 1, 2, 3$) fonksiyonlarının R^3 de sınırlı olduğu sonucu elde edilir. Öte yandan $R(x)$, R^3 de ikinci mertebeden sürekli türeve, kompakt desteğe haiz olan fonksiyon olduğundan (3.21) den

$$\begin{aligned} & \left\| L_0(x, \frac{\partial}{\partial x}) G_1(x-y, y, t) \right\| \\ & \leq c_1 \left[\left\| G_0(x-y, y, t) \right\| + \sum_{i=1}^3 \left\| \frac{\partial G_0(x-y, y, t)}{\partial x_i} \right\| + \sum_{i,j=1}^3 \left\| \frac{\partial^2 G_0(x-y, y, t)}{\partial x_i \partial x_j} \right\| \right] \end{aligned}$$

ve (3.2.1) eşitliklerini kullanarak ($t \in (0, 1)$) buradan

$$\left\| L_0(x, \frac{\partial}{\partial x}) G_1(x-y, y, t) \right\| \leq c_5 t^{-\frac{5}{2}} e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} \quad \left(\frac{1}{2} < |x-y| \leq 1 \right) \quad (3.22)$$

bulunur. Diğer yandan (3.3) ve (3.17) nin yardımıyla

$$\begin{aligned} \frac{\partial G_1(x-y, y, t)}{\partial t} &= R(x-y) \frac{\partial}{\partial t} G_0(x-y, y, t) \\ &= -R(x-y) L_0(y, \frac{\partial}{\partial x}) G_0(x-y, y, t) \\ &= R(x-y) \sum_{i,j=1}^3 a_{ij}(y) \frac{\partial^2 G_0(x-y, y, t)}{\partial x_i \partial x_j} \end{aligned}$$

olur. Yeniden (3.10) eşitsizliklerini kullanarak buradan

$$\left\| \frac{\partial G_1(x-y, y, t)}{\partial t} \right\| \leq c_6 t^{-\frac{5}{2}} e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} \quad \left(\frac{1}{2} < |x-y| \leq 1 \right)$$

bulunur. (3.22) den ve bu son eşitsizlikten

$$\left\| \left[\frac{\partial}{\partial t} + L_0(x, \frac{\partial}{\partial x}) \right] G_1(x-y, y, t) \right\| \leq c_7 t^{-\frac{5}{2}} e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} \quad \left(\frac{1}{2} < |x-y| \leq 1 \right)$$

elde edilir. Burada (3.15) eşitsizliği kullanılırsa

$$\left\| \left[\frac{\partial}{\partial t} + L_0(x, \frac{\partial}{\partial x}) \right] G_1(x-y, y, t) \right\| \leq c_8 e^{-c_4 \frac{|x-y|^2}{t}} \quad \left(\frac{1}{2} < |x-y| \leq 1 \right) \quad (3.23)$$

olur. (3.19), (3.20) ve (3.23) den

$$\left\| \frac{\partial}{\partial t} + L_0(x, \frac{\partial}{\partial x}) G_1(x-y, y, t) \right\| \leq c_9 t^{-2} e^{-c_4 \frac{|x-y|^2}{t}} \quad (3.24)$$

bulunur. Teoremin ispatını tamamlamak için şimdi de

$$\left\| L_1(x, \frac{\partial}{\partial x}) G_1(x-y, y, t) \right\|$$

ifadesini sınırlandıralım. $\frac{\partial a_{ij}(x)}{\partial x_i}$ ve $\frac{\partial R(x-y)}{\partial x_j}$ ($i, j = 1, 2, 3$) fonksiyonları R^3 de

sınırlı olduğundan

$$\begin{aligned} \left\| L_1(x, \frac{\partial}{\partial x}) G_1(x-y, y, t) \right\| &= \left\| \sum_{i,j=1}^3 \frac{\partial a_{ij}(x)}{\partial x_i} \frac{\partial [R(x-y) G_0(x-y, y, t)]}{\partial x_j} \right\| \\ &\leq c_{10} \left[\sum_{i=1}^3 \left\| \frac{\partial G_0(x-y, y, t)}{\partial x_i} \right\| + \| G_0(x-y, y, t) \| \right] \end{aligned}$$

olur. (3.10) nun yardımıyla buradan

$$\left\| L_1(x, \frac{\partial}{\partial x}) G_1(x-y, y, t) \right\| \leq c_{11} t^{-2} e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} \quad (3.25)$$

bulunur. (3.24) ve (3.25) den

$$\left\| \left[\frac{\partial}{\partial t} + L_0(x, \frac{\partial}{\partial x}) + L_1(x, \frac{\partial}{\partial x}) \right] G_1(x-y, y, t) \right\| \leq c_{12} t^{-2} e^{-c_4 \frac{|x-y|^2}{t}}$$

elde edilerek ispat tamamlanmış olur.

(3.7) den

$$\begin{aligned} &\| Q^\gamma(x) K(x, y, t) \|_1 \\ &= \left\| Q^\gamma(x) \left\{ \bar{K}(x, y, t) - e^{-tQ(y)} \left[\frac{\partial}{\partial t} + L_0(x, \frac{\partial}{\partial x}) + L_1(x, \frac{\partial}{\partial x}) \right] G_1(x-y, y, t) \right\} \right\|_1 \\ &\leq \| Q^\gamma(x) \bar{K}(x, y, t) \|_1 + \left\| Q^\gamma(x) Q^{-\gamma}(y) Q^\gamma(y) e^{-tQ(y)} \left[\frac{\partial}{\partial t} + L_0(x, \frac{\partial}{\partial x}) + L_1(x, \frac{\partial}{\partial x}) \right] * G_1(x-y, y, t) \right\|_1 \\ &\leq \| Q^\gamma(x) \bar{K}(x, y, t) \|_1 + \| Q^\gamma(x) Q^{-\gamma}(y) \| \cdot \left\| Q^\gamma(y) e^{-tQ(y)} \left[\frac{\partial}{\partial t} + L_0(x, \frac{\partial}{\partial x}) + L_1(x, \frac{\partial}{\partial x}) \right] * G_1(x-y, y, t) \right\|_1 \end{aligned}$$

bulunur. Burada $|x-y| > 1$ olduğunda $G_1(x-y, y, t) = 0$, $|x-y| \leq 1$ olduğun da

ise $\| Q^\gamma(x) Q^{-\gamma}(y) \| \leq A_1$ ($A_1 > 0$) koşulunun sağlandığı göz önüne alınırsa

$$\begin{aligned} \left\| Q^\gamma(x) K(x, y, t) \right\|_1 &\leq \left\| Q^\gamma(x) \bar{K}(x, y, t) \right\|_1 + A_1 \left\| Q^\gamma(y) e^{-tQ(y)} \right\|_1 \\ &* \left\| \left[\frac{\partial}{\partial t} + L_0(x, \frac{\partial}{\partial x}) + L_1(x, \frac{\partial}{\partial x}) \right] G_1(x-y, y, t) \right\| \end{aligned}$$

elde edilir. Teorem 3.2.1 ve Teorem 3.2.2 den yararlanarak, buradan

$$\begin{aligned} \left\| Q^\gamma(x) K(x, y, t) \right\|_1 &\leq \text{sabit} \cdot t^{-b-1} \left\| Q^\gamma(y) e^{-\frac{1}{2}tQ(y)} \right\|_1 e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} \\ &+ \text{sabit} \left\| Q^\gamma(y) e^{-tQ(y)} \right\|_1 t^{-2} e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} \end{aligned}$$

veya

$$\left\| Q^\gamma(x) K(x, y, t) \right\|_1 \leq \text{sabit} \cdot t^{-d} \left\| Q^\gamma(y) e^{-\frac{1}{2}tQ(y)} \right\|_1 e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} \quad (d = \max(b+1, 2)) \quad (3.26)$$

bulunur.

Teorem 3.2.3 1)–4) koşulları ve

$$\left\| Q^\nu(x) Q^{-\nu}(y) \right\| \leq A_1 \quad (|x-y| \leq 1)$$

eşitsizliği sağlanırsa

$$\left\| Q^\gamma(x) K(x, y, t) Q^{-\gamma}(y) \right\| \leq \text{sabit} \cdot t^{-d} e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} \quad d = \max\{b+1, 2\}$$

dir.

İspat . (3.8) formülünden

$$\begin{aligned} \left\| Q^\gamma(x) \bar{K}(x, y, t) Q^{-\gamma}(y) \right\| &= \left\| Q^\gamma(x) [Q(y) - Q(x)] e^{-tQ(y)} G_1(x-y, y, t) Q^{-\gamma}(y) \right\| \\ &= \left\| Q^\gamma(x) [Q(y) - Q(x)] Q^{-\gamma-b}(y) Q^b(y) e^{-tQ(y)} G_1(x-y, y, t) \right\| \\ &\leq \left\| Q^\gamma(x) [Q(y) - Q(x)] Q^{-\gamma-b}(y) \right\| t^{-b} \left\| t^b Q^b(y) e^{-tQ(y)} \right\| \cdot \left\| G_1(x-y, y, t) \right\| \end{aligned}$$

bulunur. $Q(x)$ in 4) koşulunu sağladığı ve (3.3), (3.4), (3.10), (3.16) bağıntıları burada göz önüne alınır, yukarıdaki bağıntıdan

$$\begin{aligned} \left\| Q^\gamma(x) \bar{K}(x, y, t) Q^{-\gamma}(y) \right\| &\leq \text{sabit} \cdot t^{-b} |x-y| \cdot \left\| G_0(x-y, y, t) \right\| \\ &\leq \text{sabit} |x-y| t^{-b-\frac{3}{2}} e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} \\ &= \text{sabit} \cdot t^{-b-1} \left[\left(\frac{|x-y|^2}{t} \right)^{\frac{1}{2}} e^{-\frac{c}{2} \frac{|x-y|^2}{t}} \right] e^{-\frac{c}{2} \frac{|x-y|^2}{t}} \end{aligned}$$

elde edilir. Buradan da (3.15) in yardımıyla

$$\left\| Q^\gamma(x) \bar{K}(x, y, t) Q^{-\gamma}(y) \right\| \leq \text{sabit} \cdot t^{-b-1} e^{-c_1 \frac{|x-y|^2}{t}} \quad (3.27)$$

bulunur. Teorem 3.2.2 nin yardımıyla

$$\begin{aligned} & \left\| Q^\gamma(x) e^{-tQ(y)} \left[\frac{\partial}{\partial t} + L_0(x, \frac{\partial}{\partial x}) + L_1(x, \frac{\partial}{\partial x}) \right] G_1(x-y, y, t) Q^{-\gamma}(y) \right\| \\ & \leq \left\| Q^\gamma(x) e^{-tQ(y)} Q^{-\gamma}(y) \right\| \cdot \left\| \left[\frac{\partial}{\partial t} + L_0(x, \frac{\partial}{\partial x}) + L_1(x, \frac{\partial}{\partial x}) \right] G_1(x-y, y, t) \right\| \\ & \leq \text{sabit} \left\| Q^\gamma(x) Q^{-\gamma}(y) \right\| \cdot \left\| e^{-tQ(y)} \right\| t^{-2} e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} \end{aligned}$$

olur. $\left\| e^{-tQ(y)} \right\| < 1$, $\left\| Q^\nu(x) Q^{-\nu}(y) \right\| \leq A_1$ ($|x-y| \leq 1$) eşitsizliklerini ve

(3.11) formülünü kullanarak buradan

$$\begin{aligned} & \left\| Q^\gamma(x) e^{-tQ(y)} \left[\frac{\partial}{\partial t} + L_0(x, \frac{\partial}{\partial x}) + L_1(x, \frac{\partial}{\partial x}) \right] G_1(x-y, y, t) Q^{-\gamma}(y) \right\| \\ & \leq \text{sabit} t^{-2} e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} \end{aligned} \quad (3.28)$$

elde edilir. (3.7), (3.27) ve (3.28) den

$$\begin{aligned} & \left\| Q^\gamma(x) K(x, y, t) Q^{-\gamma}(y) \right\| \\ & = \left\| Q^\gamma(x) \left\{ \bar{K}(x, y, t) - e^{-tQ(y)} \left[\frac{\partial}{\partial t} + L_0(x, \frac{\partial}{\partial x}) + L_1(x, \frac{\partial}{\partial x}) \right] G_1(x-y, y, t) \right\} Q^{-\gamma}(y) \right\| \\ & \leq \left\| Q^\gamma(x) \bar{K}(x, y, t) Q^{-\gamma}(y) \right\| + \left\| Q^\gamma(x) e^{-tQ(y)} \left[\frac{\partial}{\partial t} + L_0(x, \frac{\partial}{\partial x}) + L_1(x, \frac{\partial}{\partial x}) \right] \right\| \\ & \quad \cdot \left\| G_1(x-y, y, t) Q^{-\gamma}(y) \right\| \\ & \leq \text{sabit} (t^{-b-1} + t^{-2}) e^{-c_2 \frac{|x-y|^2}{t}} \end{aligned}$$

veya

$$\left\| Q^\gamma(x) K(x, y, t) Q^{-\gamma}(y) \right\| \leq \text{sabit} \cdot t^{-d} e^{-c_2 \frac{|x-y|^2}{t}} \quad (\gamma = 0, \nu)$$

olarak teoremin ispatı tamamlanmış olur.

(3.26) eşitsizliğinden ve Teorem 3.2.3 den görülüyor ki

$$\left\| Q^\gamma(x) K(x, y, t) \right\|_1 \leq \text{sabit} \cdot t^{-d} \left\| Q^\gamma(y) e^{-ctQ(y)} \right\|_1 e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} \quad (3.29)$$

$$\|Q^\gamma(x) K(x, y, t) Q^{-\gamma}(y)\| \leq \text{sabit} \cdot t^{-d} e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} \quad (3.30)$$

olacak şekilde aynı bir $c > 0$ sabiti vardır.

3.3 $Q^\gamma(x) K_m(x, y, t)$ Operatör Fonksiyonlarının Sınırlandırılması

Bundan sonraki araştırmaların yapılabilmesi için

$$\|Q^\gamma(x) K_m(x, y, t)\|_1, \|K_m(x, y, t)\| \quad (m = 2, 3, \dots)$$

fonksiyonlarının sınırlandırılması gerekir. Burada biz (Eydelman, S.D., 1969) da ispatlanmış olan

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-c \frac{(x-\xi)^2}{t-\tau} - c \frac{(\xi-y)^2}{\tau}} [\tau(t-\tau)]^{-\frac{1}{2}} d\xi \leq c(\varepsilon) t^{-\frac{1}{2}} e^{-(c-\varepsilon) \frac{|x-y|^2}{t}} \quad (3.31)$$

$$\frac{(x-\xi)^2}{t-\tau} + \frac{(\xi-y)^2}{\tau} \geq \frac{(x-y)^2}{t} \quad (3.32)$$

eşitsizliklerini kullanacağız.

Teorem 3.3.1 1) - 4) ve 6) koşulları sağlandığı takdirde

$$\|Q^\gamma(x) K_2(x, y, t)\|_1 \leq \text{sabit} \cdot t^{\frac{5}{2}-2d} \|Q^\gamma(y) e^{-c_1 t Q(y)}\|_1 e^{-(c-\varepsilon) \frac{|x-y|^2}{t}}$$

dir. Burada yer alan c pozitif sabiti, (3.29) ve (3.30) eşitsizliklerindeki c sabitine eşittir.

İspat . (3.9) formülüne göre

$$\begin{aligned} Q^\gamma(x) K_2(x, y, t) &= \int_0^t d\tau \int_{\mathbb{R}^3} Q^\gamma(x) K(x, \xi, t-\tau) K(\xi, y, \tau) d\xi \\ &= \int_0^{\frac{t}{2}} d\tau \int_{\mathbb{R}^3} Q^\gamma(x) K(x, \xi, t-\tau) K(\xi, y, \tau) d\xi + \int_{\frac{t}{2}}^t d\tau \int_{\mathbb{R}^3} Q^\gamma(x) K(x, \xi, t-\tau) K(\xi, y, \tau) d\xi \\ &= B_{21} + B_{22} \end{aligned} \quad (3.33)$$

olur. Burada B_{21} ile 0 dan $\frac{t}{2}$ ye kadar olan integral, B_{22} ile de $\frac{t}{2}$ den t ye kadar

olan integral gösterilmiştir. B_{21} integrali için,

$$\begin{aligned} \|B_{21}\|_1 &= \left\| \int_0^{\frac{t}{2}} d\tau \int_{|\xi-y| \leq 1} Q^\gamma(x) K(x, \xi, t-\tau) K(\xi, y, \tau) d\xi \right\|_1 \\ &\leq \int_0^{\frac{t}{2}} d\tau \int_{|\xi-y| \leq 1} \|Q^\gamma(x) K(x, \xi, t-\tau)\|_1 \cdot \|K(\xi, y, \tau)\| d\xi \end{aligned}$$

(3.29) ve (3.30) eşitsizliklerinin yardımıyla buradan

$$\|B_{21}\|_1 \leq \int_0^t [\tau(t-\tau)]^{-d} d\tau \int_{|\xi-y| \leq 1} \left\| Q^\gamma(\xi) e^{-\frac{1}{2}(t-\tau)Q(\xi)} \right\|_1 e^{-c\frac{|x-\xi|^2}{t-\tau} - c\frac{|\xi-y|^2}{\tau}} d\xi$$

ve $Q(x)$ 6) koşulunu sağladığından buradan da

$$\|B_{21}\|_1 \leq \text{sabit} \left\| Q^\gamma(y) e^{-c_1 t Q(y)} \right\|_1 \int_0^t [\tau(t-\tau)]^{-d+\frac{3}{2}} d\tau \int_{\mathbb{R}^3} e^{-c\frac{|x-\xi|^2}{t-\tau} - c\frac{|\xi-y|^2}{\tau}} [\tau(t-\tau)]^{-\frac{3}{2}} d\xi \quad (3.34)$$

elde edilir. Diğer taraftan (3.31) eşitsizliğinden yararlanarak

$$\begin{aligned} \int_{\mathbb{R}^3} e^{-c\frac{|x-\xi|^2}{t-\tau} - c\frac{|\xi-y|^2}{\tau}} [\tau(t-\tau)]^{-\frac{3}{2}} d\xi &= \prod_{i=1}^3 \int_{-\infty}^{\infty} e^{-c\frac{(x_i-\xi_i)^2}{t-\tau} - c\frac{(\xi_i-y_i)^2}{\tau}} [\tau(t-\tau)]^{-\frac{1}{2}} d\xi_i \\ &\leq c_1(\varepsilon) \prod_{i=1}^3 t^{-\frac{1}{2}} e^{-(c-\varepsilon)\frac{(x_i-y_i)^2}{t}} \end{aligned}$$

veya

$$\int_{\mathbb{R}^3} e^{-c\frac{|x-\xi|^2}{t-\tau} - c\frac{|\xi-y|^2}{\tau}} [\tau(t-\tau)]^{-\frac{3}{2}} d\xi \leq c_1(\varepsilon) t^{-\frac{3}{2}} e^{-(c-\varepsilon)\frac{|x-y|^2}{t}} \quad (3.35)$$

buluruz. Bu son eşitsizliğin ve

$$B(m, k) = \frac{\Gamma(m) \Gamma(k)}{\Gamma(m+k)}, \quad \Gamma(m) = \int_0^{\infty} x^{m-1} e^{-x} dx$$

olmak üzere

$$\int_0^t \tau^\alpha (t-\tau)^\beta d\tau = t^{\alpha+\beta+1} B(\alpha+1, \beta+1) \quad (\alpha, \beta > -1) \quad (3.36)$$

formülünün yardımıyla (3.34) den

$$\|B_{21}\|_1 \leq \text{sabit} \left\| Q^\gamma(y) e^{-c_1 t Q(y)} \right\|_1 t^{\frac{5}{2}-2d} e^{-(c-\varepsilon)\frac{|x-y|^2}{t}} \quad (3.37)$$

elde edilir. Böylece B_{21} integrali sınırlandırılmış olur.

Şimdi de (3.29) ve (3.30) eşitsizliklerini bir daha kullanarak B_{22} integralini sınırlandıralım.

$$\begin{aligned} \|B_{22}\|_1 &= \left\| \int_{\frac{t}{2}}^t d\tau \int_{\mathbb{R}^3} Q^\gamma(x) K(x, \xi, t-\tau) K(\xi, y, \tau) d\xi \right\|_1 \\ &\leq \int_{\frac{t}{2}}^t d\tau \int_{\mathbb{R}^3} \|Q^\gamma(x) K(x, \xi, t-\tau) Q^{-\gamma}(\xi)\|_1 \|Q^\gamma(\xi) K(\xi, y, \tau)\|_1 d\xi \\ &\leq \text{sabit} \int_{\frac{t}{2}}^t [\tau(t-\tau)]^{-d} d\tau \int_{|\xi-y| \leq 1} \left\| Q^\gamma(y) e^{-\frac{1}{2}\tau Q(y)} \right\|_1 e^{-c\frac{|x-\xi|^2}{t-\tau} - c\frac{|\xi-y|^2}{\tau}} d\xi \end{aligned}$$

(3.35) ve (3.36) bağıntılarından yararlanarak buradan

$$\begin{aligned} \|B_{22}\|_1 &\leq \text{sabit} \left\| Q^\gamma(y) e^{-c_1 t Q(y)} \right\|_1 \int_0^t [\tau(t-\tau)]^{\frac{3}{2}-d} d\tau \int_{\mathbb{R}^3} e^{-c \frac{|x-\xi|^2}{t-\tau} - c \frac{|\xi-y|^2}{\tau}} [\tau(t-\tau)]^{\frac{3}{2}} d\tau \\ &\leq \text{sabit} \left\| Q^\gamma(y) e^{-c_1 t Q(y)} \right\|_1 t^{\frac{5}{2}-2d} e^{-(c-\varepsilon) \frac{|x-y|^2}{t}} \end{aligned} \quad (3.38)$$

bulunur. B_{22} integrali de sınırlandırılmış oldu. Böylece (3.33), (3.37) ve (3.38) den

$$\left\| Q^\gamma(x) K_2(x, y, t) \right\|_1 \leq \text{sabit} \cdot t^{\frac{5}{2}-2d} \left\| Q^\gamma(y) e^{-c_1 t Q(y)} \right\|_1 e^{-(c-\varepsilon) \frac{|x-y|^2}{t}}$$

elde edilerek ispat tamamlanmış olur.

Bu kez de $\|K_2(x, y, t)\|$ yi sınırlandıralım. (3.9) ve (3.30) bağıntılarından

$$\begin{aligned} \|K_2(x, y, t)\| &= \left\| \int_0^t d\tau \int_{\mathbb{R}^3} K(x, \xi, t-\tau) K(\xi, y, \tau) d\xi \right\| \\ &\leq \int_0^t d\tau \int_{\mathbb{R}^3} \|K(x, \xi, t-\tau)\| \cdot \|K(\xi, y, \tau)\| d\xi \\ &\leq \int_0^t [\tau(t-\tau)]^{-d} d\tau \int_{\mathbb{R}^3} e^{-c \frac{|x-\xi|^2}{t-\tau} - c \frac{|\xi-y|^2}{\tau}} d\xi \\ &= \int_0^t [\tau(t-\tau)]^{\frac{3}{2}-d} d\tau \int_{\mathbb{R}^3} e^{-c \frac{|x-\xi|^2}{t-\tau} - c \frac{|\xi-y|^2}{\tau}} [\tau(t-\tau)]^{\frac{3}{2}} d\xi \end{aligned}$$

bulunur. Burada (3.35) ve (3.36) bağıntıları göz önüne alınırsa

$$\|K_2(x, y, t)\| \leq \text{sabit} \cdot t^{\frac{5}{2}-2d} e^{-(c-\varepsilon) \frac{|x-y|^2}{t}} \quad (3.39)$$

elde edilir.

Her bir $x \in \mathbb{R}^3$ için $Q^{-\ell}(x) \in \sigma_1(H)$ olduğunu varsayalım. Bu koşul altında

$|x-y| > 1$ için $\left\| Q^\gamma(x) K_2(x, y, t) \right\|_1$ ifadesini sınırlandıralım. Teorem 3.3.1 e göre

$$\left\| Q^\gamma(x) K_2(x, y, t) \right\|_1 \leq \text{sabit} \cdot t^{\frac{5}{2}-d} \left\| Q^\gamma(y) e^{-c_1 t Q(y)} \right\|_1 e^{-s \frac{|x-y|^2}{t}} e^{-(c-2\varepsilon) \frac{|x-y|^2}{t}} \quad (3.40)$$

dır. Diğer taraftan

$$\begin{aligned} \left\| Q^\gamma(y) e^{-c_1 t Q(y)} \right\|_1 &= \sum_{i=1}^{\infty} \alpha_i^\gamma(y) e^{-c_1 t \alpha_i(y)} \\ &= \sum_{i=1}^{\infty} t^{-\ell-\gamma} \alpha_i^{-\ell}(y) \left[t^{\ell+\gamma} \alpha_i^{\ell+\gamma}(y) e^{-c_1 t \alpha_i(y)} \right] \\ &\leq \text{sabit} \cdot t^{-\ell-\gamma} \sum_{i=1}^{\infty} \alpha_i^{-\ell}(y) = \text{sabit} \cdot t^{-\ell-\gamma} \left\| Q^{-\ell}(y) \right\|_1 \end{aligned} \quad (3.41)$$

ve $|x - y| > 1$ olduğunda

$$e^{-\frac{|x-y|^2}{t}} \leq \text{sabit } e^{-\varepsilon t^{-1}} \leq \text{sabit} \cdot t^p \quad (3.42)$$

dir. Burada p herhangi bir reel sabittir. $p = \ell + \gamma - \frac{5}{2} + d$ olmak üzere (3.40), (3.41)

ve (3.42) bağıntılarından

$$\|Q^\gamma(x) K_2(x, y, t)\|_1 \leq \text{sabit} \|Q^{-\ell}(y)\|_1 e^{-(c-2\varepsilon)\frac{|x-y|^2}{t}} \quad (|x-y| > 1) \quad (3.43)$$

bulunur. (3.39) ve (3.42) den de

$$\|K_2(x, y, t)\| \leq \text{sabit } e^{-(c-2\varepsilon)\frac{|x-y|^2}{t}} \quad (|x-y| > 1) \quad (3.44)$$

elde edilir.

Şimdi de $Q^\gamma(x) K_3(x, y, t)$ operatör fonksiyonunu sınırlandıralım. (3.9) formülüne göre

$$\begin{aligned} Q^\gamma(x) K_3(x, y, t) &= \int_0^t d\tau \int_{\mathbb{R}^3} Q^\gamma(x) K(x, \xi, t-\tau) K_2(\xi, y, \tau) d\xi \\ &= \int_0^t d\tau \int_{|\xi-y| \leq 1} Q^\gamma(x) K(x, \xi, t-\tau) K_2(\xi, y, \tau) d\xi \\ &\quad + \int_0^t d\tau \int_{|\xi-y| > 1} Q^\gamma(x) K(x, \xi, t-\tau) K_2(\xi, y, \tau) d\xi \\ &= B_{31} + B_{32} \end{aligned} \quad (3.45)$$

dir. B_{31} integralini

$$\begin{aligned} B_{31} &= \int_0^{\frac{t}{2}} d\tau \int_{|\xi-y| \leq 1} Q^\gamma(x) K(x, \xi, t-\tau) K_2(\xi, y, \tau) d\xi \\ &\quad + \int_{\frac{t}{2}}^t d\tau \int_{|\xi-y| \leq 1} Q^\gamma(x) K(x, \xi, t-\tau) K_2(\xi, y, \tau) d\xi = B_{31}^1 + B_{31}^2 \end{aligned} \quad (3.46)$$

şeklinde gösterelim. (3.29) ve (3.39) eşitsizliklerinin yardımıyla $\|B_{31}^1\|_1$ için

$$\begin{aligned} \|B_{31}^1\|_1 &= \left\| \int_0^{\frac{t}{2}} d\tau \int_{|\xi-y| \leq 1} Q^\gamma(x) K(x, \xi, t-\tau) K_2(\xi, y, \tau) d\xi \right\| \\ &\leq \int_0^{\frac{t}{2}} d\tau \int_{|\xi-y| \leq 1} \|Q^\gamma(x) K(x, \xi, t-\tau)\|_1 \cdot \|K_2(\xi, y, \tau)\| d\xi \\ &\leq \text{sabit} \int_0^{\frac{t}{2}} d\tau \int_{|\xi-y| \leq 1} (t-\tau)^{-d} \tau^{\frac{5}{2}-2d} \|Q^\gamma(\xi) e^{-c(t-\tau)\xi}\|_1 e^{-\frac{(c-\varepsilon)|x-\xi|^2}{t-\tau} - \frac{(c-\varepsilon)|\xi-y|^2}{\tau}} d\xi \end{aligned}$$

elde edilir. Burada $Q(x)$ in 6) koşulunu sağladığı göz önüne alınıp (3.35) ve (3.36) eşitsizlikleri kullanılırsa

$$\begin{aligned} \|B_{31}^1\|_1 &\leq \text{sabit} \|Q^\gamma(y) e^{-c_1 t Q(y)}\|_1 \int_0^t (t-\tau)^{\frac{3}{2}-d} \tau^{4-2d} d\tau \int_{\mathbb{R}^3} e^{-\frac{(c-\varepsilon)|x-\xi|^2}{t-\tau} - \frac{(c-\varepsilon)|\xi-y|^2}{\tau}} [\tau(t-\tau)]^{-\frac{3}{2}} d\xi \\ &\leq \text{sabit} \|Q^\gamma(y) e^{-c_1 t Q(y)}\|_1 t^{-\frac{3}{2}} e^{-\frac{(c-2\varepsilon)|x-y|^2}{t}} \int_0^t \tau^{4-2d} (t-\tau)^{\frac{3}{2}-d} d\tau \end{aligned}$$

veya

$$\|B_{31}^1\|_1 \leq \text{sabit} \|Q^\gamma(y) e^{-c_1 t Q(y)}\|_1 t^{5-3d} e^{-\frac{(c-2\varepsilon)|x-y|^2}{t}} \quad (3.47)$$

elde edilir.

(3.30) eşitsizliğinden ve Teorem 3.3.1 den $\|B_{31}^2\|_1$ için

$$\begin{aligned} \|B_{31}^2\|_1 &= \left\| \int_{\frac{t}{2}}^t d\tau \int_{|\xi-y| \leq 1} Q^\gamma(x) K(x, \xi, t-\tau) K_2(\xi, y, \tau) d\xi \right\|_1 \\ &\leq \int_{\frac{t}{2}}^t d\tau \int_{|\xi-y| \leq 1} \|Q^\gamma(x) K(x, \xi, t-\tau) Q^{-\gamma}(\xi)\|_1 \|Q^\gamma(\xi) K_2(\xi, y, \tau)\|_1 d\xi \\ &\leq \text{sabit} \int_{\frac{t}{2}}^t d\tau \int_{|\xi-y| \leq 1} (t-\tau)^{-d} \tau^{5-2d} \|Q^\gamma(y) e^{-c_1 \tau Q(y)}\|_1 e^{-\frac{(c-\varepsilon)|x-\xi|^2}{t-\tau} - \frac{(c-\varepsilon)|\xi-y|^2}{\tau}} d\xi \end{aligned}$$

bulunur. Burada tekrar (3.35) ve (3.36) eşitsizlikleri kullanılırsa

$$\begin{aligned} \|B_{31}^2\|_1 &\leq \text{sabit} \|Q^\gamma(y) e^{-c_2 t Q(y)}\|_1 \int_0^t (t-\tau)^{\frac{3}{2}-d} \tau^{4-2d} d\tau \int_{\mathbb{R}^3} e^{-\frac{(c-\varepsilon)|x-\xi|^2}{t-\tau} - \frac{(c-\varepsilon)|\xi-y|^2}{\tau}} [\tau(t-\tau)]^{-\frac{3}{2}} d\xi \\ &\leq \text{sabit} \|Q^\gamma(y) e^{-c_2 t Q(y)}\|_1 t^{-\frac{3}{2}} e^{-\frac{(c-2\varepsilon)|x-y|^2}{t}} \int_0^t [\tau(t-\tau)]^{-\frac{3}{2}} d\tau \end{aligned}$$

veya

$$\|B_{31}^2\|_1 \leq \text{sabit} \|Q^\gamma(y) e^{-c_2 t Q(y)}\|_1 t^{5-3d} e^{-\frac{(c-2\varepsilon)|x-y|^2}{t}} \quad (3.48)$$

elde edilir. (3.46) ve (3.48) den

$$\|B_{31}\|_1 \leq \text{sabit} \|Q^\gamma(y) e^{-c_3 t Q(y)}\|_1 t^{5-3d} e^{-\frac{(c-2\varepsilon)|x-y|^2}{t}} \quad (3.49)$$

bulunur. Şimdi de (3.45) bağıntısının sonunda yer alan B_{32} ifadesini sınırlandıralım.

(3.30) ve (3.43) den

$$\|B_{32}\|_1 = \left\| \int_0^t d\tau \int_{|\xi-y| > 1} Q^\gamma(x) K(x, \xi, t-\tau) K_2(\xi, y, \tau) d\xi \right\|_1$$

$$\begin{aligned} &\leq \int_0^t d\tau \int_{|\xi-y|>1} \|Q^\gamma(x) K(x, \xi, t-\tau) Q^{-\gamma}(\xi)\| \cdot \|Q^\gamma(\xi) K_2(\xi, y, \tau)\|_1 d\xi \\ &\leq \text{sabit} \|Q^{-\ell}(y)\|_1 \int_0^t (t-\tau)^{-d} d\tau \int_{|\xi-y|>1} e^{-(c-2\varepsilon)\frac{|x-\xi|^2}{t-\tau} - (c-2\varepsilon)\frac{|\xi-y|^2}{\tau}} d\xi \end{aligned}$$

bulunur. (3.35) ve (3.36) eşitsizliklerinin yardımıyla buradan

$$\begin{aligned} \|B_{32}\|_1 &\leq \text{sabit} \|Q^{-\ell}(y)\| \int_0^t (t-\tau)^{\frac{3}{2}-d} \tau^{\frac{3}{2}} d\tau \int_{\mathbb{R}^3} e^{-(c-2\varepsilon)\frac{|x-\xi|^2}{t-\tau} - (c-2\varepsilon)\frac{|\xi-y|^2}{\tau}} [\tau(t-\tau)]^{-\frac{3}{2}} d\xi \\ &\leq \text{sabit} \cdot t^{-\frac{3}{2}} \|Q^{-\ell}(y)\|_1 e^{-(c-3\varepsilon)\frac{|x-y|^2}{t}} \int_0^t (t-\tau)^{\frac{3}{2}-d} \tau^{\frac{3}{2}} d\tau \end{aligned}$$

veya

$$\|B_{32}\|_1 \leq \text{sabit} \cdot t^{\frac{5}{2}-d} \|Q^{-\ell}(y)\|_1 e^{-(c-3\varepsilon)\frac{|x-y|^2}{t}}$$

elde edilir. (3.45) , (3.49) ve bu son eşitsizlikten

$$\|Q^\gamma(x) K_3(x, y, t)\|_1 \leq \text{sabit} \left[t^{5-3d} \|Q^\gamma(y) e^{-c_3 t Q(y)}\|_1 + t^{\frac{5}{2}-d} \|Q^{-\ell}(y)\|_1 \right] e^{-(c-3\varepsilon)\frac{|x-y|^2}{t}} \quad (3.50)$$

bulunur. Burada (3.41) ve (3.42) eşitsizlikleri kullanılırsa, $|x-y| > 1$ olduğunda

$$\|Q^\gamma(x) K_3(x, y, t)\|_1 \leq \text{sabit} \|Q^{-\ell}(y)\|_1 (t^{5-3d-\ell-\gamma} + t^{\frac{5}{2}-d}) e^{-(c-3\varepsilon)\frac{|x-y|^2}{t}}$$

veya

$$\|Q^\gamma(x) K_3(x, y, t)\|_1 \leq \text{sabit} \|Q^{-\ell}(y)\|_1 e^{-(c-4\varepsilon)\frac{|x-y|^2}{t}} \quad (|x-y| > 1) \quad (3.51)$$

elde edilir.

(3.30) , (3.39) ve (3.35) eşitsizliklerinden yararlanarak

$$\begin{aligned} \|K_3(x, y, t)\| &= \left\| \int_0^t d\tau \int_{\mathbb{R}^3} K(x, \xi, t-\tau) K_2(\xi, y, \tau) d\xi \right\| \\ &\leq \int_0^t d\tau \int_{\mathbb{R}^3} \|K(x, \xi, t-\tau)\| \cdot \|K_2(\xi, y, \tau)\| d\xi \\ &\leq \text{sabit} \int_0^t d\tau \int_{\mathbb{R}^3} (t-\tau)^{-d} \tau^{\frac{5}{2}-d} e^{-(c-\varepsilon)\frac{|x-\xi|^2}{t-\tau} - (c-\varepsilon)\frac{|\xi-y|^2}{\tau}} d\xi \\ &= \text{sabit} \int_0^t (t-\tau)^{-d+\frac{3}{2}} \tau^{4-2d} d\tau \int_{\mathbb{R}^3} e^{-(c-\varepsilon)\frac{|x-\xi|^2}{t-\tau} - (c-\varepsilon)\frac{|\xi-y|^2}{\tau}} [\tau(t-\tau)]^{-\frac{3}{2}} d\xi \\ &\leq \text{sabit} \cdot t^{-\frac{3}{2}} e^{-(c-2\varepsilon)\frac{|x-y|^2}{t}} \int_0^t (t-\tau)^{-d+\frac{3}{2}} \tau^{4-2d} d\tau \end{aligned}$$

elde ederiz. Buradan (3.36) ve (3.42) nin yardımıyla

$$\|K_3(x, y, t)\| \leq \text{sabit} \cdot t^{5-3d} e^{-\frac{(c-2\varepsilon)|x-y|^2}{t}} \quad (3.52)$$

$$\|K_3(x, y, t)\| \leq \text{sabit} \cdot e^{-\frac{(c-3\varepsilon)|x-y|^2}{t}} \quad (|x-y| > 1)$$

eşitsizlikleri elde edilir.

$$(3.50) , (3.51) \text{ ve son iki eşitsizlik } \|Q^\gamma(x) K_4(x, y, t)\|_1 \text{ ve } \|K_4(x, y, t)\|$$

fonksiyonlarının sınırlandırılması için kullanılır.

Bundan sonra $Q^\gamma(x) K_4(x, y, t)$, $Q^\gamma(x) K_5(x, y, t)$, ($\gamma = 0, \nu$) operatör fonksiyonlarının sınırlandırılmasında (3.35) ve (3.36) eşitsizlikleri, t değişkeninin üzeri $\ell + \nu$ sayısından küçük olmayana kadar kullanılacaktır ve sonuçta bir m_0 doğal sayısı için

$$\|Q^\gamma(x) K_{m_0}(x, y, t)\|_1 \leq \text{sabit} \cdot t^{\ell+\gamma} e^{-\frac{[c-(2m_0-3)\varepsilon]|x-y|^2}{t}} \left[\|Q^\gamma(y) e^{-c_4 t Q(y)}\|_1 + \|Q^{-\ell}(y)\|_1 \right]$$

ve

$$\|K_{m_0}(x, y, t)\| \leq \text{sabit} \cdot t^{\ell+\gamma} e^{-\frac{[c-(2m_0-3)\varepsilon]|x-y|^2}{t}} \quad (3.53)$$

olacaktır. Buradan (3.41) in yardımıyla

$$\|Q^\gamma(x) K_{m_0}(x, y, t)\|_1 \leq \text{sabit} \|Q^{-\ell}(y)\|_1 e^{-\frac{[c-(2m_0-2)\varepsilon]|x-y|^2}{t}} \quad (3.54)$$

bulunur. Burada biz $c > 2(m_0 - 1)\varepsilon$ olduğunu yani ε sayısının $0 < \varepsilon < \frac{c}{2(m_0 - 1)}$

eşitsizliğini sağladığını varsayıyoruz.

$$Q^\gamma(x) K_{m_0+1}(x, y, t) , Q^\gamma(x) K_{m_0+2}(x, y, t) , \dots \dots \dots (\gamma = 0, \nu)$$

operatör fonksiyonlarının sınırlandırılmasında (3.32) eşitsizliği kullanılacaktır. Bunu

$Q^\gamma(x) K_{m_0+1}(x, y, t)$ nin sınırlandırılmasında gösterelim. (3.9) formülüne göre

$$\begin{aligned} \|Q^\gamma(x) K_{m_0+1}(x, y, t)\|_1 &= \left\| \int_0^t d\tau \int_{R^3} Q^\gamma(x) K(x, \xi, t-\tau) K_{m_0}(\xi, y, \tau) d\xi \right\| \\ &\leq \int_0^t d\tau \int_{R^3} \|Q^\gamma(x) K(x, \xi, t-\tau) Q^\gamma(\xi)\| \cdot \|Q^\gamma(\xi) K_{m_0}(\xi, y, \tau)\|_1 d\xi \\ &= \int_0^t d\tau \int_{|x-\xi| \leq (t-\tau)^\kappa} \|Q^\gamma(x) K(x, \xi, t-\tau) Q^\gamma(\xi)\| \cdot \|Q^\gamma(\xi) K_{m_0}(\xi, y, \tau)\|_1 d\xi \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& + \int_0^t d\tau \int_{|x-\xi| > (t-\tau)^{\aleph}} \left\| Q^\gamma(x) K(x, \xi, t-\tau) Q^\gamma(\xi) \right\| \cdot \left\| Q^\gamma(\xi) K_{m_0}(\xi, y, \tau) \right\|_1 d\xi \\
& = B_{41} + B_{42} \tag{3.55}
\end{aligned}$$

olur. Burada $\aleph = \frac{2d+1}{12}$ dir. Şimdi B_{41} ve B_{42} integrallerini sınırlandıralım. (3.30),

(3.32) ve (3.54) eşitsizliklerini kullanarak

$$\begin{aligned}
B_{41} & = \int_0^t d\tau \int_{|x-\xi| \leq (t-\tau)^{\aleph}} \left\| Q^\gamma(x) K(x, \xi, t-\tau) Q^\gamma(\xi) \right\| \cdot \left\| Q^\gamma(\xi) K_{m_0}(\xi, y, \tau) \right\|_1 d\xi \\
& \leq \text{sabit} \int_0^t (t-\tau)^{-d} d\tau \int_{|x-\xi| \leq (t-\tau)^{\aleph}} \left\| Q^{-\ell}(y) \right\|_1 e^{-c \frac{|x-\xi|^2}{t-\tau} - c \frac{|\xi-y|^2}{\tau}} d\xi \\
& \leq \text{sabit} \left\| Q^{-\ell}(y) \right\|_1 \int_0^t (t-\tau)^{-d} d\tau \int_{|x-\xi| \leq (t-\tau)^{\aleph}} e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} d\xi \\
& = \text{sabit} \left\| Q^{-\ell}(y) \right\|_1 e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} \int_0^t (t-\tau)^{3\aleph-d} d\tau
\end{aligned}$$

veya

$$B_{41} \leq \text{sabit} \left\| Q^{-\ell}(y) \right\|_1 t^{\frac{5-2d}{4}} e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} \tag{3.56}$$

olur. B_{42} için de tekrar (3.30) , (3.32) ve (3.54) eşitsizliklerini kullanarak

$$\begin{aligned}
B_{42} & = \int_0^t d\tau \int_{|x-\xi| > (t-\tau)^{\aleph}} \left\| Q^\gamma(x) K(x, \xi, t-\tau) Q^{-\gamma}(\xi) \right\| \cdot \left\| Q^\gamma(\xi) K_{m_0}(\xi, y, \tau) \right\|_1 d\xi \\
& \leq \text{sabit} \int_0^t d\tau \int_{|x-\xi| > (t-\tau)^{\aleph}} \left\| Q^{-\ell}(y) \right\|_1 e^{-c \frac{|x-\xi|^2}{t-\tau} - c \frac{|\xi-y|^2}{\tau}} d\xi \\
& \leq \text{sabit} \left\| Q^{-\ell}(y) \right\|_1 e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} \int_0^t d\tau \int_{|x-\xi| > (t-\tau)^{\aleph}} d\xi \\
& = \text{sabit} \left\| Q^{-\ell}(y) \right\|_1 e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} t \tag{3.57}
\end{aligned}$$

elde ederiz. (3.55) , (3.56) ve (3.57) den

$$\left\| Q^\gamma(x) K_{m_0+1}(x, y, t) \right\|_1 \leq \text{sabit} \left\| Q^{-\ell}(y) \right\|_1 e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} t^{\aleph_1} \quad \left(\aleph_1 = \frac{5-2d}{4} \right) \tag{3.58}$$

bulunur.

ξ ye göre integrali yine $|x-\xi| \leq (t-\tau)^{\aleph}$ ve $|x-\xi| > (t-\tau)^{\aleph}$ olmak üzere iki kısma

bölüp, (3.30) ve (3.53) eşitsizliklerini kullanarak yukarıdaki yöntemle

$$\|K_{m_0+1}(x, y, t)\| \leq \text{sabit} \cdot e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} t^{N_1} \quad (3.59)$$

eşitsizliğinin sağlandığı gösterilebilir. Benzer şekilde

$$Q^\gamma(x) K_{m_0+2}(x, y, t), Q^\gamma(x) K_{m_0+3}(x, y, t), \dots \quad (\gamma = 0, \nu)$$

fonksiyonları sınırlandırılırsa

$$\|Q^\gamma(x) K_{m_0+n}(x, y, t)\|_1 \leq a_n t^{N_n} \|Q^{-\ell}(y)\|_1 e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} \quad (3.60)$$

$$\|K_{m_0+n}(x, y, t)\| \leq a_n t^{N_n} e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} \quad (3.61)$$

eşitsizlikleri bulunur. Burada a_n ,

$$\{a_n\}_{n=1}^{\infty} \quad \sum_{n=1}^{\infty} a_n < \infty$$

olacak şekilde bir pozitif sayı dizisi ve N_n de

$$\lim_{n \rightarrow \infty} N_n = \infty$$

dir. (3.60) dan görüldüğü gibi

$$Q^\gamma(x) \varphi(x, y, t) = \sum_{m=1}^{\infty} Q^\gamma(x) K_m(x, y, t)$$

operatör fonksiyon serisi $\sigma_1(H)$ uzayındaki norma göre yakınsaktır.

(3.29), Teorem 3.3.1, (3.50), (3.54), (3.58) ve (3.60) dan

$$\|Q^\gamma(x) \varphi(x, y, t)\|_1 \leq \text{sabit} e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} \left[t^{-d} \|Q^\gamma(y) e^{-ctQ(y)}\|_1 + \|Q^{-\ell}(y)\|_1 \right] \quad (3.62)$$

bulunur. (3.30), (3.39), (3.52), (3.53), (3.59) ve (3.61) eşitsizliklerinden de

$$\|\varphi(x, y, t)\| \leq \text{sabit} e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} t^{-d} \quad (3.63)$$

elde edilir. (3.41), (3.42) den ve bu son iki eşitsizlikten yararlanarak

$$\|Q^\gamma(x) \varphi(x, y, t)\|_1 \leq \text{sabit} \|Q^{-\ell}(y)\|_1 e^{-c_1 \frac{|x-y|^2}{t}} \quad (|x-y| > 1) \quad (3.64)$$

$$\|\varphi(x, y, t)\| \leq \text{sabit} e^{-c_1 \frac{|x-y|^2}{t}} \quad (|x-y| > 1) \quad (3.65)$$

bulunur.

Böylece biz bu kısımda aşağıdaki teoremi ispatlamış olduk.

Teorem 3.3.2 Eğer 1) – 4) ve 6) koşulları sağlanır ve her bir $x \in \mathbb{R}^3$ için $Q^{-\ell}(x) \in \sigma_1(H)$ ($\ell > 0$) ise o zaman her bir $x, y \in \mathbb{R}^3$ ve $t \in (0,1)$ için $Q^\gamma(x) \varphi(x, y, t) \in \sigma_1(H)$ olur ve (3.62) , (3.63) eşitsizlikleri sağlanır.

3.4 Ağırlıklı İzin Asimtotik Davranışı

Bu kısımda $N_\nu(\lambda)$ fonksiyonu için $\lambda \rightarrow \infty$ iken asimtotik formül bulunacaktır.

Teorem 3.4.1 Eğer 1) – 4) ve 6) koşulları sağlanır ve her bir $x \in \mathbb{R}^3$ için $Q^{-\ell}(x) \in \sigma_1(H)$ ise

$$Q^\gamma(x) G(x, y, t) = G_1(x - y, y, t) Q^\gamma(x) e^{-tQ(y)} + t^{1-d} e^{-c_1 \frac{|x-y|^2}{t}} \\ * \left[\|Q^\gamma(x) e^{-ctQ(x)}\|_1 + \|Q^\gamma(y) e^{-ctQ(y)}\|_1 + \|Q^{-\ell}(y)\|_1 \right] O(1)$$

dir. Burada $O(1)$, x, y ve t ($t \in (0,1)$) değişkenlerine bağlı $\sigma_1(H)$ uzayındaki normu sınırlı olan bir operatör fonksiyondur.

İspat. (3.2) formülünden

$$\begin{aligned} & \left\| Q^\gamma(x) G(x, y, t) - Q^\gamma(x) G_1(x - y, y, t) e^{-tQ(y)} \right\|_1 \\ &= \left\| \int_0^t d\tau \int_{\mathbb{R}^3} Q^\gamma(x) G_1(x - \xi, \xi, t - \tau) e^{-(t-\tau)Q(\xi)} \varphi(\xi, y, \tau) d\xi \right\|_1 \\ &\leq \left\| \int_0^{\frac{t}{2}} d\tau \int_{\mathbb{R}^3} Q^\gamma(x) G_1(x - \xi, \xi, t - \tau) e^{-(t-\tau)Q(\xi)} \varphi(\xi, y, \tau) d\xi \right\|_1 \\ &\quad + \left\| \int_{\frac{t}{2}}^t d\tau \int_{\mathbb{R}^3} Q^\gamma(x) G_1(x - \xi, \xi, t - \tau) e^{-(t-\tau)Q(\xi)} \varphi(\xi, y, \tau) d\xi \right\|_1 \\ &= D_1 + D_2 \end{aligned} \tag{3.66}$$

bulunur. Önce D_1 i sınırlandıralım.

$$\begin{aligned} D_1 &= \left\| \int_0^{\frac{t}{2}} d\tau \int_{\mathbb{R}^3} Q^\gamma(x) G_1(x - \xi, \xi, t - \tau) e^{-(t-\tau)Q(\xi)} \varphi(\xi, y, \tau) d\xi \right\|_1 \\ &\leq \int_0^{\frac{t}{2}} d\tau \int_{\mathbb{R}^3} \|Q^\gamma(x) e^{-(t-\tau)Q(\xi)}\|_1 \cdot \|G_1(x - \xi, \xi, t - \tau) \varphi(\xi, y, \tau)\| d\xi \\ &\leq \int_0^{\frac{t}{2}} d\tau \int_{\mathbb{R}^3} \|Q^\gamma(x) Q^{-\gamma}(\xi) Q^\gamma(\xi) e^{-(t-\tau)Q(\xi)}\|_1 \cdot \|G_1(x - \xi, \xi, t - \tau)\| \cdot \|\varphi(\xi, y, \tau)\| d\xi \\ &\leq \int_0^{\frac{t}{2}} d\tau \int_{|x-\xi| \leq 1} \|Q^\gamma(x) Q^{-\gamma}(\xi)\| \|Q^\gamma(\xi) e^{-(t-\tau)Q(\xi)}\|_1 \cdot \|G_1(x - \xi, \xi, t - \tau)\| \cdot \|\varphi(\xi, y, \tau)\| d\xi \end{aligned}$$

dir. $Q(x)$ 'in 6) koşulunu sağladığı ve (3.3) , (3.4) formülleri göz önüne alınırsa

$$D_1 \leq \text{sabit} \left\| Q^\gamma(x) e^{-ctQ(x)} \right\|_1 \int_0^t d\tau \int_{\mathbb{R}^3} \|G_0(x-\xi, \xi, t-\tau)\| \cdot \|\varphi(\xi, y, \tau)\| d\xi$$

olur. (3.10) , (3.35) ve (3.63) eşitsizliklerinin yardımıyla buradan

$$\begin{aligned} D_1 &\leq \text{sabit} \left\| Q^\gamma(x) e^{-ctQ(x)} \right\|_1 \int_0^t (t-\tau)^{-\frac{3}{2}} \tau^{-d} d\tau \int_{\mathbb{R}^3} e^{-c\frac{|x-\xi|^2}{t-\tau} - c\frac{|\xi-y|^2}{\tau}} d\xi \\ &= \text{sabit} \left\| Q^\gamma(x) e^{-ctQ(x)} \right\|_1 \int_0^t \tau^{\frac{3}{2}-d} d\tau \int_{\mathbb{R}^3} e^{-c\frac{|x-\xi|^2}{t-\tau} - c\frac{|\xi-y|^2}{\tau}} [\tau(t-\tau)]^{\frac{3}{2}} d\xi \\ &\leq \text{sabit} \left\| Q^\gamma(x) e^{-ctQ(x)} \right\|_1 e^{-c_1\frac{|x-y|^2}{t}} t^{\frac{3}{2}} \int_0^t \tau^{\frac{3}{2}-d} d\tau \\ &= \text{sabit} \left\| Q^\gamma(x) e^{-ctQ(x)} \right\|_1 e^{-c_1\frac{|x-y|^2}{t}} t^{1-d} \end{aligned} \quad (3.67)$$

bulunur. Şimdi de D_2 yi sınırlandıralım. Yine $Q(x)$ in 6) koşulunu sağladığı göz önüne alınıp, (3.3) ve (3.4) formülleri kullanılırsa

$$\begin{aligned} D_2 &= \left\| \int_{\frac{t}{2}}^t d\tau \int_{\mathbb{R}^3} Q^\gamma(x) G_1(x-\xi, \xi, t-\tau) e^{-(t-\tau)Q(\xi)} \varphi(\xi, y, \tau) d\xi \right\|_1 \\ &= \left\| \int_{\frac{t}{2}}^t d\tau \int_{\mathbb{R}^3} Q^\gamma(x) Q^{-\gamma}(\xi) G_1(x-\xi, \xi, t-\tau) e^{-(t-\tau)Q(\xi)} Q^\gamma(\xi) \varphi(\xi, y, \tau) d\xi \right\|_1 \\ &\leq \int_{\frac{t}{2}}^t d\tau \int_{\mathbb{R}^3} \|Q^\gamma(x) Q^{-\gamma}(\xi) G_1(x-\xi, \xi, t-\tau) e^{-(t-\tau)Q(\xi)}\| \cdot \|Q^\gamma(\xi) \varphi(\xi, y, \tau)\|_1 d\xi \\ &\leq \int_{\frac{t}{2}}^t d\tau \int_{\mathbb{R}^3} \|Q^\gamma(x) Q^{-\gamma}(\xi)\| \cdot \|G_1(x-\xi, \xi, t-\tau)\| \cdot \|e^{-(t-\tau)Q(\xi)}\| \cdot \|Q^\gamma(\xi) \varphi(\xi, y, \tau)\|_1 d\xi \\ &\leq \text{sabit} \int_{\frac{t}{2}}^t d\tau \int_{\mathbb{R}^3} \|G_0(x-\xi, \xi, t-\tau)\| \cdot \|Q^\gamma(\xi) \varphi(\xi, y, \tau)\|_1 d\xi \end{aligned}$$

olur. (3.10) , (3.35) ve (3.62) eşitsizliklerinin yardımıyla buradan

$$\begin{aligned} D_2 &\leq \text{sabit} \int_{\frac{t}{2}}^t d\tau \int_{\mathbb{R}^3} (t-\tau)^{-\frac{3}{2}} \left[\tau^{-d} \|Q^\gamma(y) e^{-c\tau Q(y)}\|_1 + \|Q^{-\ell}(y)\|_1 \right] e^{-c\frac{|x-\xi|^2}{t-\tau} - c\frac{|\xi-y|^2}{\tau}} d\xi \\ &\leq \text{sabit} \left[t^{-d} \|Q^\gamma(y) e^{-ctQ(y)}\|_1 + \|Q^{-\ell}(y)\|_1 \right] \int_{\frac{t}{2}}^t \tau^{\frac{3}{2}} d\tau \int_{\mathbb{R}^3} e^{-c\frac{|x-\xi|^2}{t-\tau} - c\frac{|\xi-y|^2}{\tau}} [\tau(t-\tau)]^{\frac{3}{2}} d\xi \\ &\leq \text{sabit} \cdot t \left[t^{-d} \|Q^\gamma(y) e^{-ctQ(y)}\|_1 + \|Q^{-\ell}(y)\|_1 \right] e^{-c_1\frac{|x-y|^2}{t}} \end{aligned}$$

$$\leq \text{sabit} \cdot t^{1-d} \left[\|Q^\gamma(y) e^{-ctQ(y)}\|_1 + \|Q^{-\ell}(y)\|_1 \right] e^{-c_1 \frac{|x-y|^2}{t}} \quad (3.68)$$

elde edilir. (3.66), (3.67) ve (3.68) den

$$\begin{aligned} & \|Q^\gamma(x) G(x, y, t) - Q^\gamma(x) G_1(x-y, y, t) e^{-tQ(y)}\|_1 \\ & \leq \text{sabit} \left[t^{1-d} \|Q^\gamma(x) e^{-ctQ(x)}\|_1 + t^{1-d} \|Q^\gamma(y) e^{-ctQ(y)}\|_1 + \|Q^{-\ell}(y)\|_1 \right] e^{-c_1 \frac{|x-y|^2}{t}} \end{aligned}$$

veya

$$\begin{aligned} Q^\gamma(x) G(x, y, t) &= G_1(x-y, y, t) Q^\gamma(x) e^{-tQ(y)} + t^{1-d} e^{-c_1 \frac{|x-y|^2}{t}} \\ & \quad * \left[\|Q^\gamma(x) e^{-ctQ(x)}\|_1 + \|Q^\gamma(y) e^{-ctQ(y)}\|_1 + \|Q^{-\ell}(y)\|_1 \right] O(1) \end{aligned}$$

($d = \max\{b+1, 2\}$) bulunur.

Teorem 3.4.2 1)–4), $i=1$ için 5), 6), 7) koşulları sağlandığı takdirde her bir $t \in (0, 1)$

için $\int_{\mathbb{R}^3} \text{tr}[Q^\gamma(x) G(x, x, t)] dx$ integrali sonludur ve $t \rightarrow +0$ da

$$\int_{\mathbb{R}^3} \text{tr}[Q^\gamma(x) G(x, x, t)] dx \sim \frac{1}{(2\pi\sqrt{t})^3} \int_{\mathbb{R}^3} \Phi(x) \text{tr}[Q^\gamma(x) e^{-tQ(x)}] dx$$

dir.

İspat. $G_0(x-y, y, t)$ operatör fonksiyonu

$$G_0(x-y, y, t) = \frac{1}{(2\pi)^3} \int_{\mathbb{R}^3} e^{-t \sum_{j,k=1}^3 a_{jk}(y) s_j s_k + i(s, x-y)} ds$$

şekindedir. Burada $s_j = t^{-\frac{1}{2}} \xi_j$ alırsak

$$G_0(x-y, y, t) = \frac{1}{(2\pi\sqrt{t})^3} \int_{\mathbb{R}^3} e^{-\sum_{j,k=1}^3 a_{jk}(y) \xi_j \xi_k + i t^{\frac{1}{2}} (\xi, x-y)} d\xi$$

olur. Buradan da

$$G_0(0, x, t) = \frac{1}{(2\pi\sqrt{t})^3} \int_{\mathbb{R}^3} e^{-\sum_{j,k=1}^3 a_{jk}(x) \xi_j \xi_k} d\xi = \frac{\Phi(x)}{(2\pi\sqrt{t})^3} I$$

veya

$$G_0(0, x, t) = \frac{\Phi(x) I}{(2\pi\sqrt{t})^3}$$

bulunur. Teorem 3.4.1 ve bu son eşitlikten

$$\text{tr } Q^\gamma(x) G(x, x, t) = \frac{\Phi(x)}{(2\pi\sqrt{t})^3} \text{tr} \left[Q^\gamma(x) e^{-tQ(x)} \right] + O(1) t^{1-d} \left[\left\| Q^\gamma(x) e^{-ctQ(x)} \right\|_1 + \left\| Q^{-\ell}(x) \right\|_1 \right]$$

elde edilir. Burada $i=1$ için 5) ve 7) koşulları göz önüne alınırsa

$$\begin{aligned} \int_{\mathbb{R}^3} \text{tr} \left[Q^\gamma(x) G(x, x, t) \right] dx &= \frac{1}{(2\pi\sqrt{t})^3} \int_{\mathbb{R}^3} \Phi(x) \text{tr} \left[Q^\gamma(x) e^{-tQ(x)} \right] dx + \\ &+ O(1) t^{1-d} \int_{\mathbb{R}^3} \text{tr} \left[Q^\gamma(x) e^{-tQ(x)} \right] dx + O(1) t^{1-d} \quad (\gamma = 0, \nu) \end{aligned} \quad (3.69)$$

olur. Öte yandan $\sum_{j,k=1}^3 a_{jk}(x) \xi_j \xi_k$ ifadesi 2) koşulunu sağladığından

$$M_1 \leq \Phi(x) \leq M_2 \quad (3.70)$$

olacak şekilde iki M_1 ve M_2 pozitif sayıları vardır. $d = \max\{b+1, 2\} < \frac{5}{2}$ olduğunu

göz önüne alıp (3.69) ve (3.70) den $t \rightarrow +0$ da

$$\int_{\mathbb{R}^3} \text{tr} \left[Q^\gamma(x) G(x, x, t) \right] dx \sim \frac{1}{(2\pi\sqrt{t})^3} \int_{\mathbb{R}^3} \Phi(x) \text{tr} \left[Q^\gamma(x) e^{-tQ(x)} \right] dx$$

buluruz. Böylece teoremin ispatı tamamlanmış olur.

$G(x, y, t)$ operatör fonksiyonu, pozitif ve sınırlı e^{-tL} ($t \in (0, 1)$) operatörünün çekirdeğidir.

$$e^{-tL} \Psi(x) = \int_{\mathbb{R}^3} G(x, y, t) \Psi(y) dy \quad \Psi(x) \in H_1$$

Öte yandan Teorem 3.4.2 ye göre

$$\int_{\mathbb{R}^3} \text{tr} G(x, x, t) dx$$

integrali sonludur. Bu durumda e^{-tL} operatörünün bir çekirdek operatörü olduğu bellidir

(Kirillov, A. A., 1976). e^{-tL} ve L operatörlerinin spektrumları için

$$\sigma \{ e^{-tL} \} = e^{-t\sigma(L)}$$

dir. Her t için e^{-tL} nin tam sürekli operatör olmasından ve bu son formülden L nin saf ayrık spektruma sahip olduğu sonucu çıkar.

Teorem 3.4.3 1) – 4), $i=2$ için 5), 6), 7) koşulları sağlandığı takdirde $Q^\nu(x) e^{-tL}$ her bir $t > 0$ için çekirdek operatörüdür.

İspat. f , H_1 uzayının normu bire eşit olan herhangi bir elemanı olsun. Cauchy – Schwartz eşitsizliğinin yardımıyla aşağıdakiler yazılabilir.

$$\begin{aligned}
\|Q^v(x) e^{-tL} f\|^2 &= \left\| \int_{\mathbb{R}^3} Q^v(x) G(x, y, t) f(y) dy \right\|^2 \\
&\leq \left\{ \int_{\mathbb{R}^3} \|Q^v(x) G(x, y, t)\| \cdot \|f(y)\| dy \right\}^2 \\
&\leq \int_{\mathbb{R}^3} \|Q^v(x) G(x, y, t)\|^2 dy \int_{\mathbb{R}^3} \|f(y)\|^2 dy \\
&= \int_{\mathbb{R}^3} \|Q^v(x) G(x, y, t)\|^2 dy
\end{aligned} \tag{3.71}$$

Teorem 3.4.1 yardımıyla

$$\begin{aligned}
\|Q^v(x) G(x, y, t)\| &\leq \|Q^v(x) G(x, y, t)\|_1 \\
&\leq \|G_1(x-y, y, t) Q^v(x) e^{-tQ(y)}\|_1 + \text{sabit} \cdot t^{1-d} g(x, y, t) e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}}
\end{aligned} \tag{3.72}$$

elde edilir. Burada

$$g(x, y, t) = \|Q^v(x) e^{-ctQ(x)}\|_1 + \|Q^v(y) e^{-ctQ(y)}\|_1 + \|Q^{-\ell}(y)\|_1$$

dir. $|x-y| \leq 1$ için

$$\|Q^v(x) Q^{-v}(y)\| \leq A_1$$

olduğu ve (3.3), (3.4) bağıntıları göz önüne alınırsa

$$\begin{aligned}
\|G_1(x-y, y, t) Q^v(x) e^{-tQ(y)}\| &\leq \|G_1(x-y, y, t)\| \cdot \|Q^v(x) Q^{-v}(y) Q^v(y) e^{-tQ(y)}\|_1 \\
&\leq \|G_1(x-y, y, t)\| \cdot \|Q^v(x) Q^{-v}(y)\| \cdot \|Q^v(y) e^{-tQ(y)}\|_1 \\
&\leq \text{sabit} \|G_0(x-y, y, t)\| \cdot \|Q^v(y) e^{-tQ(y)}\|_1
\end{aligned}$$

olur. (3.10) eşitsizliğinin yardımıyla buradan

$$\|G_1(x-y, y, t) Q^v(x) e^{-tQ(y)}\| \leq \text{sabit} \cdot t^{-\frac{3}{2}} \|Q^v(y) e^{-tQ(y)}\|_1 e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}}$$

bulunur. (3.72) ve bu son eşitsizlikten

$$\|Q^v(x) G(x, y, t)\| \leq \text{sabit} \cdot t^{-\frac{3}{2}} g(x, y, t) e^{-c \frac{|x-y|^2}{t}} \tag{3.73}$$

elde edilir. (3.71) ve (3.73) den

$$\|Q^v(x) e^{-tL} f\|^2 \leq \text{sabit} \cdot t^{-3} \int_{\mathbb{R}^3} g^2(x, y, t) e^{-2c \frac{|x-y|^2}{t}} dy$$

$$\|Q^v(x) e^{-tL} f\|_{H_1}^2 = \int_{\mathbb{R}^3} \|Q^v(x) e^{-tL} f\|^2 dx$$

$$\begin{aligned}
&\leq \text{sabit} \cdot t^{-3} \int_{\mathbb{R}^3} \left[\int_{\mathbb{R}^3} g^2(x, y, t) e^{-2c \frac{|x-y|^2}{t}} dy \right] dx \\
&\leq \text{sabit} \cdot t^{-3} \int_{\mathbb{R}^3} \left\{ \int_{\mathbb{R}^3} \left[\|Q^v(x) e^{-ctQ(x)}\|_1^2 + \|Q^v(y) e^{-ctQ(y)}\|_1^2 + \|Q^{-\ell}(y)\|_1^2 \right] e^{-2c \frac{|x-y|^2}{t}} dy \right\} dx \\
&\leq \text{sabit} \cdot t^{-3} \int_{\mathbb{R}^3} \left\{ \int_{\mathbb{R}^3} \left[\|Q^v(y) e^{-ctQ(y)}\|_1^2 + \|Q^{-\ell}(y)\|_1^2 \right] e^{-2c \frac{|x-y|^2}{t}} dy \right\} dx \\
&= \text{sabit} \cdot t^{-3} \int_{\mathbb{R}^3} \left[\int_{\mathbb{R}^3} e^{-2c \frac{|x-y|^2}{t}} dx \right] \cdot \left[\|Q^v(y) e^{-ctQ(y)}\|_1^2 + \|Q^{-\ell}(y)\|_1^2 \right] dy
\end{aligned}$$

bulunur. Burada

$$\int_{\mathbb{R}^3} e^{-2c \frac{|x-y|^2}{t}} dx \leq \text{sabit} \quad (t \in (0, 1))$$

olduğu göz önüne alınırsa

$$\|Q^v(x) e^{-tL} f\|_{H_1}^2 \leq \text{sabit} \cdot t^{-3} \int_{\mathbb{R}^3} \left[\|Q^v(y) e^{-ctQ(y)}\|_1^2 + \|Q^{-\ell}(y)\|_1^2 \right] dy$$

olur. (3.41) in yardımıyla buradan

$$\|Q^v(x) e^{-tL} f\|_{H_1}^2 \leq \text{sabit} \cdot t^{-\ell-v-3} \int_{\mathbb{R}^3} \|Q^{-\ell}(y)\|_1^2 dx$$

elde edilir. Diğer yandan $Q(x)$ operatör fonksiyonu 3) ve 5) koşullarını sağladığından

$$\int_{\mathbb{R}^3} \|Q^{-\ell}(y)\|_1^2 dx < +\infty$$

olur. Bu nedenle

$$\|Q^v(x) e^{-tL} f\|_{H_1}^2 \leq \text{sabit} \cdot t^{-\ell-v-3}$$

$$\sup_{\|f\|_{H_1}=1} \|Q^v(x) e^{-tL} f\|_{H_1} \leq C_t \quad (C_t > 0)$$

veya

$$\|Q^v(x) e^{-tL}\|_{H_1} \leq C_t$$

olur. Böylece biz her bir $t > 0$ için $Q^v(x) e^{-tL}$ operatörünün, bütün H_1 de tanımlı sınırlı bir operatör olduğunu göstermiş oluruz. Yukarıda her bir $t > 0$ için e^{-tL} nin çekirdek operatörü olduğunu göstermiştik. Bu durumda

$$Q^v(x) e^{-tL} = Q^v(x) e^{-\frac{t}{2}L} e^{-\frac{t}{2}L}$$

operatörünün de çekirdek operatörü olduğu bilinmektedir (Cohberg, İ. C. and Krein, M. G.,1969). Yukarıda ispatladığımız teoremden

$$\text{tr} \left[Q^v(x) e^{-tL} \right] = \int_{R^3} \text{tr} Q^v(x) G(x, x, t) dx \quad (3.74)$$

formülü elde edilir (Kirillov, A. A.,1976).

Kendine eş L operatörünün özdeğerlerini $\lambda_1 \leq \lambda_2 \leq \dots \leq \lambda_n \leq \dots$, bu özdeğerlere karşılık gelen ortonormal öz fonksiyonlarını da $\Psi_1(x), \Psi_2(x), \dots, \Psi_n(x)$ ile göstermiştik. Bu durumda e^{-tL} operatörünün özdeğerleri $\{e^{-t\lambda_n}\}_{n=1}^{\infty}$, bu özdeğerlere karşılık gelen öz fonksiyonları da yine $\{\Psi_n(x)\}_{n=1}^{\infty}$ olacaktır.

e^{-tL} tam sürekli kendine eş operatör olduğundan $\{\Psi_n(x)\}_{n=1}^{\infty}$ fonksiyonları H_1 de bir ortonormal bazdır. Diğer yandan Teorem 3.4.3 e göre $Q^v e^{-tL}$, H_1 uzayında bir çekirdek operatörüdür. Bu takdirde

$$\text{tr} Q^v e^{-tL} = \sum_{n=1}^{\infty} \left(Q^v e^{-tL} \Psi_n, \Psi_n \right)_{H_1}$$

dir (Cohberg, İ.C. and Krein, M.G., 1969). Buradan

$$\text{tr} Q^v e^{-tL} = \sum_{n=1}^{\infty} e^{-t\lambda_n} \left(Q^v \Psi_n, \Psi_n \right)_{H_1}$$

bulunur. $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_n, \dots$ sayılarının pozitif oldukları göz önüne alınırsa bu son formülden

$$\text{tr} Q^v e^{-tL} = \int_0^{\infty} e^{-t\lambda} dN_v(\lambda) \quad (3.75)$$

elde edilir.

Teorem 3.4.4 $a_{ij}(x)$ ($i, j = 1, 2, 3$) fonksiyonları 1), 2) koşullarını, $Q(x)$ de 3) – 8) koşullarını sağlıyor ise L operatörünün $N_v(\lambda)$ ağırlıklı izi için $\lambda \rightarrow \infty$ iken

$$N_v(\lambda) \sim \frac{1}{(2\pi)^3 \Gamma(\frac{5}{2})} \sum_i \int_{\alpha_i(x) < \lambda} \Phi(x) \alpha_i^v(x) [\lambda - \alpha_i(x)]^{\frac{3}{2}} dx$$

dir.

İspat. Teorem 3.4.2, (3.74) ve (3.75) den $t \rightarrow \infty$ iken

$$\int_0^{\infty} e^{-t\lambda} dN_v(\lambda) \sim \frac{1}{(2\pi\sqrt{t})^3} \int_{R^3} \Phi(x) \text{tr} \left[Q^v(x) e^{-tQ(x)} \right] dx \quad (3.76)$$

elde edilir. Bu bağıntının sağ tarafındaki ifade

$$\begin{aligned} \frac{1}{(2\pi\sqrt{t})^3} \int_{\mathbb{R}^3} \Phi(x) \operatorname{tr} [Q^v(x) e^{-tQ(x)}] dx &= \frac{1}{(2\pi\sqrt{t})^3} \int_{\mathbb{R}^3} \Phi(x) \left[\sum_{i=1}^{\infty} \alpha_i^v(x) e^{-t\alpha_i(x)} \right] dx \\ &= \frac{1}{(2\pi\sqrt{t})^3} \sum_{i=1}^{\infty} \int_{\mathbb{R}^3} \Phi(x) \alpha_i^v(x) e^{-t\alpha_i(x)} dx \end{aligned} \quad (3.77)$$

şeklinde yazılabilir. Bilindiği gibi

$$\frac{1}{(2\pi\sqrt{t})^3} \int_{\mathbb{R}^3} \Phi(x) \alpha_i^v(x) e^{-t\alpha_i(x)} dx = \int_0^{\infty} e^{-\lambda t} d\rho_i(\lambda)$$

eşitliği sağlanır (Kostyuchenko, A. G., 1968). Burada

$$\rho_i(\lambda) = \frac{1}{(2\pi)^3 \Gamma(\frac{5}{2})} \int_{\alpha_i(x) < \lambda} \Phi(x) \alpha_i^v(x) [\lambda - \alpha_i(x)]^{\frac{3}{2}} dx$$

dir. (3.77) den ve bu son formüllerden

$$\frac{1}{(2\pi\sqrt{t})^3} \int_{\mathbb{R}^3} \Phi(x) \operatorname{tr} [Q^v(x) e^{-tQ(x)}] dx = \int_0^{\infty} e^{-\lambda t} d\rho(\lambda) \quad (3.78)$$

$$\rho(\lambda) = \frac{1}{(2\pi)^3 \Gamma(\frac{5}{2})} \sum_i \int_{\alpha_i(x) < \lambda} \Phi(x) \alpha_i^v(x) [\lambda - \alpha_i(x)]^{\frac{3}{2}} dx$$

bulunur. (3.76) ve (3.78) den $t \rightarrow +0$ iken

$$\int_0^{\infty} e^{-\lambda t} dN_v(\lambda) \sim \int_0^{\infty} e^{-\lambda t} d\rho(\lambda) \quad (3.79)$$

elde edilir. Varsayım gereği

$$\lambda \rho'(\lambda) \leq a_0 \rho(\lambda)$$

olduğundan (3.79) dan Korenblyum teoremine göre (Korenblyum, B. I., 1953)

$$\lambda \rightarrow +\infty \text{ iken } N_v(\lambda) \sim \rho(\lambda)$$

veya

$$N_v(\lambda) \sim \frac{1}{(2\pi)^3 \Gamma(\frac{5}{2})} \sum_i \int_{\alpha_i(x) < \lambda} \Phi(x) \alpha_i^v(x) [\lambda - \alpha_i(x)]^{\frac{3}{2}} dx$$

bulunur. Böylece teoremin ispatı tamamlanmış olur.

3.5 Örnek

Burada 1) – 8) koşullarını sağlayan $a_{ij}(x)$ ($i, j = 1, 2, 3$) skaler fonksiyonlarına ve

$Q(x)$ operatör fonksiyonuna bir örnek vereceğiz.

$$a_{11} = 3 \quad , \quad a_{12} = a_{21} = 0 \quad , \quad a_{13} = a_{31} = 0$$

$$a_{22} = 5 \quad , \quad a_{23} = a_{32} = 2 \quad , \quad a_{33} = 2$$

olsun. Bu fonksiyonların 1) koşulunu sağladığı açıktır. 2) koşulunu $\alpha = 1$ ve $\beta = 6$ için sağladığı kolayca gösterilebilir.

$$H = L_2[0, \pi] \quad \text{ve} \quad Q(x)$$

$$Q(x) \varphi(t) = \frac{2}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} n^3 \left(2 + |x|^{\frac{4}{3}} \right) \sin(n t) \int_0^{\pi} \varphi(s) \sin(n s) ds$$

şeklinde tanımlı bir operatör fonksiyon olsun. Bu $Q(x)$ operatör fonksiyonunun 3) - 8) koşullarını sağladığı gösterilebilir.

4. SONLU ARALIKTA VERİLMİŞ SINIRLI OPERATÖR KATSAYILI BİR DİFERANSİYEL OPERATÖRÜN DÜZENLİ İZİNİN İNCELENMESİ

4.1 Problemin Spektrumu Hakkında

H ayrılabilir bir Hilbert uzayı olsun. $H_1 = L_2(H; [0, \pi])$ uzayında sırasıyla

$$\ell_0(y) = -y''(x)$$

$$\ell(y) = -y''(x) + Q(x)y(x)$$

diferansiyel ifadeleri ve aynı

$$y'(0) = y'(\pi) = 0$$

sınır koşulları ile oluşturulan L_0 ve L operatörlerini göz önüne alalım. $\ell(y)$ nin ifadesindeki $Q(x)$ operatör fonksiyonunun aşağıdaki koşulları sağladığını kabul edelim.

1⁰) $Q(x)$, $[0, \pi]$ aralığında ikinci mertebeden zayıf türeve sahiptir ve her $x \in [0, \pi]$ için

$Q^{(i)}(x)$ ($i = 0, 1, 2$) H den H ye kendine eş çekirdek operatörlerdir.

2⁰) $\|Q\|_{H_1} < \frac{1}{2}$ dir.

3⁰) H uzayının $\sum_{n=1}^{\infty} \|Q(x)\varphi_n\|_{H_1} < \infty$ olacak şekilde bir $\{\varphi_n\}_{n=1}^{\infty}$ ortonormal bazı vardır.

4⁰) $\|Q^i(x)\|_1$ ($i = 0, 1, 2$) fonksiyonları, $[0, \pi]$ aralığında sınırlı ve ölçülebilir fonksiyonlardır.

L_0 operatörünün spektrumu $\{m^2\}_{m=0}^{\infty}$ kümesidir. Bu kümenin her noktası L_0 operatörünün sonsuz katlılığı olan özdeğeridir. m^2 özdeğerine karşılık gelen ortonormal özfonksiyonlar

$$\Psi_{mn}^0(x) = d_m \cos mx \cdot \varphi_n \quad (n = 1, 2, \dots) \quad (4.1)$$

şekindedir. Burada

$$d_m = \begin{cases} 1 & m = 0 \\ \sqrt{\pi} & m = 1, 2, \dots \end{cases} \quad (4.2)$$

dir.

R_λ^0 ve R_λ sırasıyla L_0 ve L operatörlerinin rezolventleri olsun.

Lemma 4.1.1 $Q(x)$ 3. koşulunu sağlıyor ve $\lambda \notin \{m^2\}_{m=0}^{\infty} = \sigma(L_0)$ ise $QR_{\lambda}^0 : H_1 \rightarrow H_1$ çekirdek operatördür, yani $QR_{\lambda}^0 \in \sigma_1(H_1)$ dir.

İspat. L_0 operatörünün (4.1) özfonksiyonlar sistemi H_1 uzayının bir ortonormal bazıdır.

Bu takdirde (Cohberg, İ. C. and Krein, M. G., 1969) dan bilindiği gibi QR_{λ}^0 in çekirdek

operatörü olduğunu göstermek için $\sum_{m=1}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} \|QR_{\lambda}^0 \Psi_{mn}^0\|_{H_1}$ serisinin yakınsaklığını göstermek yeterlidir. (4.1) ve (4.2) den

$$\begin{aligned}
\sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} \|QR_{\lambda}^0 \Psi_{mn}^0\|_{H_1} &= \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} |m^2 - \lambda|^{-1} \|Q \Psi_{mn}^0\|_{H_1} \\
&= \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} |m^2 - \lambda|^{-1} \left[\int_0^{\pi} (Q(x) d_m \cos mx \cdot \varphi_n, Q(x) d_m \cos mx \cdot \varphi_n) dx \right]^{\frac{1}{2}} \\
&= \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} |m^2 - \lambda|^{-1} \left[\int_0^{\pi} d_m^2 \cos^2 mx \|Q(x) \varphi_n\|^2 dx \right]^{\frac{1}{2}} \\
&\leq \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} |m^2 - \lambda|^{-1} \left[\int_0^{\pi} \|Q(x) \varphi_n\|^2 dx \right]^{\frac{1}{2}} \\
&= \sum_{m=0}^{\infty} |m^2 - \lambda|^{-1} \cdot \sum_{n=1}^{\infty} \|Q(x) \varphi_n\|_{H_1} \tag{4.3}
\end{aligned}$$

elde edilir. Varsayım gereği

$$\sum_{n=1}^{\infty} \|Q(x) \varphi_n\|_{H_1} < \infty$$

olduğu dikkate alınırsa (4.3) den

$$\sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} \|QR_{\lambda}^0 \Psi_{mn}^0\|_{H_1} < \infty$$

bulunarak Lemma ispatlanmış olur.

Teorem 4.1.1 $Q(x)$ operatör fonksiyonu 2. ve 3. koşulları sağlıyor ise L operatörünün spektrumu, ikişerli ayrık

$$F_m = \left[m^2 - \|Q\|_{H_1}, m^2 + \|Q\|_{H_1} \right] \quad (m = 0, 1, 2, \dots)$$

aralıklarının birleşiminin bir alt kümesidir ve

- 1) L operatörünün spektrumunun F_m aralığına ait m^2 den farklı her bir noktası, katlılığı sonlu olan ayrık bir özdeğerdir.
- 2) m^2 , L operatörünün katlılığı sonlu veya sonsuz olan bir özdeğeri olabilir.

3) $\{\lambda_{mn}\}_{n=1}^{\infty}$, L operatörünün F_m aralığına ait olan özdeğerleri olmak üzere

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \lambda_{mn} = m^2 \quad \text{dir.}$$

İspat. $\lambda \in \mathbb{R}^1 \setminus \bigcup_{m=0}^{\infty} [m^2 - \|Q\|_{H_1}, m^2 + \|Q\|_{H_1}]$ ise

$$|\lambda - m^2| > \|Q\|_{H_1} \quad (m = 0, 1, 2, \dots) \quad (4.4)$$

olur. Kendine eş $R_{\lambda}^0 = (L_0 - \lambda I)^{-1}$ operatörü için

$$\|R_{\lambda}^0\|_{H_1} = \max_m |\lambda - m^2|^{-1}$$

olduğundan (4.4) den

$$\|R_{\lambda}^0\|_{H_1} < \|Q\|_{H_1}^{-1}$$

bulunur. Dolayısıyla

$$\|QR_{\lambda}^0\|_{H_1} \leq \|Q\|_{H_1} \cdot \|R_{\lambda}^0\|_{H_1} < 1$$

dir. Bu eşitsizlikten $L(H_1, H_1)$ den $L(H_1, H_1)$ e

$$A(B) = R_{\lambda}^0 - BQR_{\lambda}^0, \quad B \in L(H_1, H_1)$$

operatörünün büzülme operatörü olduğu sonucu çıkar. Bu durumda

$$R_{\lambda}^0 - BQR_{\lambda}^0 = B$$

denkleminin $L(H_1, H_1)$ uzayına ait olan bir tek $B = B_0$ çözümünün olduğu

bilinmektedir. Ayrıca $R_{\lambda}^0 - R_{\lambda} QR_{\lambda}^0 = R_{\lambda}$ olduğundan $R_{\lambda} = B_0 \in L(H_1, H_1)$ ve bu

nedenle $\lambda \in \rho(L)$ dir. Böylece L operatörünün spektrumu ikişerli ayrık

$[m^2 - \|Q\|_{H_1}, m^2 + \|Q\|_{H_1}]$ ($m = 0, 1, 2, \dots$) aralıklarının birleşiminin bir alt kümesidir,

yani $\sigma(L) \subset \bigcup_{m=0}^{\infty} [m^2 - \|Q\|_{H_1}, m^2 + \|Q\|_{H_1}]$ dir.

Lemma 4.1.1 den ve $R_{\lambda} = R_{\lambda}^0 - R_{\lambda} QR_{\lambda}^0$ formülünden her $\lambda \in \rho(L_0) \cap \rho(L)$ için

$R_{\lambda} - R_{\lambda}^0$ farkının H_1 den H_1 e bir çekirdek operatörü olduğu sonucu çıkar. Bu takdirde

(Kato, T., 1980) den bilindiği gibi L_0 ve L operatörlerinin spektrumlarının sürekli

kısımları çakışır. Buna göre ve L_0 operatörünün spektrumu sürekli olduğundan L

operatörünün spektrumunun sürekli kısmı $\{m^2\}_{m=0}^{\infty}$ kümesi olacaktır ki bu da teoremin

hükümünde belirtilen 1), 2), 3) koşullarının sağlandığını gösterir.

4.1 Düzenli İz İçin Formül

Bu kısımda

$$\sum_{m=0}^{\infty} \left[\sum_{n=1}^{\infty} (\lambda_{mn} - m^2) - \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \text{tr} Q(x) dx \right]$$

serisinin toplamı için formül bulacağız. Bu serinin toplamına L operatörünün düzenli izi diyeceğiz.

Lemma 4.2.1 $Q(x)$ 2. ve 3. koşullarını sağlıyorsa $R_{\lambda} - R_{\lambda}^0$ operatör fonksiyonu $\rho(L)$ bölgesinde $\sigma_1(H_1)$ uzayındaki norma göre analitiktir.

İspat. $R_{\lambda} - R_{\lambda}^0 = -R_{\lambda} Q R_{\lambda}^0$ olduğundan Lemmayı ispatlamak için $R_{\lambda} Q R_{\lambda}^0$ operatör fonksiyonunun $\rho(L)$ bölgesinde analitik olduğunu göstermek gerekir. Önce Teorem 4.1.1 den $\rho(L) \subset \rho(L_0)$ sonucunun çıktığını belirtelim. Ayrıca $R_{\lambda} - R_{\mu} = (\lambda - \mu) R_{\lambda} R_{\mu}$ formülünden yararlanarak

$$\begin{aligned} D(\lambda, \Delta\lambda) &= \frac{R_{\lambda+\Delta\lambda} Q R_{\lambda+\Delta\lambda}^0 - R_{\lambda} Q R_{\lambda}^0}{\Delta\lambda} - R_{\lambda}^2 Q R_{\lambda}^0 - R_{\lambda} Q (R_{\lambda}^0)^2 \\ &= \frac{1}{\Delta\lambda} \left[(R_{\lambda+\Delta\lambda} Q R_{\lambda+\Delta\lambda}^0 - R_{\lambda+\Delta\lambda} Q R_{\lambda}^0) + (R_{\lambda+\Delta\lambda} Q R_{\lambda}^0 - R_{\lambda} Q R_{\lambda}^0) \right] - R_{\lambda}^2 Q R_{\lambda}^0 - R_{\lambda} Q (R_{\lambda}^0)^2 \\ &= \frac{1}{\Delta\lambda} R_{\lambda+\Delta\lambda} Q (R_{\lambda+\Delta\lambda}^0 - R_{\lambda}^0) + \frac{1}{\Delta\lambda} (R_{\lambda+\Delta\lambda} - R_{\lambda}) Q R_{\lambda}^0 - R_{\lambda}^2 Q R_{\lambda}^0 - R_{\lambda} Q (R_{\lambda}^0)^2 \\ &= R_{\lambda+\Delta\lambda} Q R_{\lambda}^0 R_{\lambda+\Delta\lambda}^0 + R_{\lambda+\Delta\lambda} R_{\lambda} Q R_{\lambda}^0 - R_{\lambda}^2 Q R_{\lambda}^0 - R_{\lambda} Q (R_{\lambda}^0)^2 \\ &= \left[R_{\lambda+\Delta\lambda} Q R_{\lambda}^0 R_{\lambda+\Delta\lambda}^0 - R_{\lambda+\Delta\lambda} Q (R_{\lambda}^0)^2 \right] + \left[R_{\lambda+\Delta\lambda} Q (R_{\lambda}^0)^2 - R_{\lambda} Q (R_{\lambda}^0)^2 \right] \\ &\quad + (R_{\lambda+\Delta\lambda} R_{\lambda} Q R_{\lambda}^0 - R_{\lambda}^2 Q R_{\lambda}^0) \\ &= R_{\lambda+\Delta\lambda} Q R_{\lambda}^0 (R_{\lambda+\Delta\lambda}^0 - R_{\lambda}^0) + (R_{\lambda+\Delta\lambda} - R_{\lambda}) Q (R_{\lambda}^0)^2 + (R_{\lambda+\Delta\lambda} - R_{\lambda}) R_{\lambda} Q R_{\lambda}^0 \end{aligned} \quad (4.5)$$

bulunur. Buradan

$$\begin{aligned} \|D(\lambda, \Delta\lambda)\|_{\sigma_1(H_1)} &\leq \|R_{\lambda+\Delta\lambda} Q R_{\lambda}^0\|_{\sigma_1(H_1)} \|R_{\lambda+\Delta\lambda}^0 - R_{\lambda}^0\|_{H_1} \\ &\quad + \|R_{\lambda+\Delta\lambda} - R_{\lambda}\|_{H_1} \left[\|Q (R_{\lambda}^0)^2\|_{\sigma_1(H_1)} + \|R_{\lambda} Q R_{\lambda}^0\|_{\sigma_1(H_1)} \right] \\ &\leq \|R_{\lambda+\Delta\lambda}\|_{H_1} \|Q R_{\lambda}^0\|_{\sigma_1(H_1)} \|R_{\lambda+\Delta\lambda}^0 - R_{\lambda}^0\|_{H_1} \\ &\quad + \|R_{\lambda+\Delta\lambda} - R_{\lambda}\|_{H_1} \|Q R_{\lambda}^0\|_{\sigma_1(H_1)} \left[\|R_{\lambda}^0\|_{H_1} + \|R_{\lambda}\|_{H_1} \right] \end{aligned} \quad (4.6)$$

elde edilir. $\lim_{\Delta\lambda \rightarrow 0} \|R_{\lambda+\Delta\lambda} - R_{\lambda}\|_{H_1} = \lim_{\Delta\lambda \rightarrow 0} \|R_{\lambda+\Delta\lambda}^0 - R_{\lambda}^0\|_{H_1} = 0$ olduğundan (4.5) ve (4.6)

dan

$$\lim_{\Delta\lambda \rightarrow 0} \left\| \frac{R_{\lambda+\Delta\lambda} Q R_{\lambda+\Delta\lambda}^0 - R_{\lambda} Q R_{\lambda}^0}{\Delta\lambda} - R_{\lambda}^2 Q R_{\lambda}^0 - R_{\lambda} Q (R_{\lambda}^0)^2 \right\|_{\sigma_1(H_1)} = 0$$

bulunur ki bu da $R_{\lambda} - R_{\lambda}^0 = -R_{\lambda} Q R_{\lambda}^0$ operatör fonksiyonunun $\rho(L)$ bölgesinde $\sigma_1(H_1)$ uzayındaki norma göre analitik olması demektir. Böylece Lemma ispatlanmış olur.

$\{\Psi_{mn}(x)\}_{m=0,n=1}^{\infty}$ fonksiyonları, L operatörünün sırasıyla $\{\lambda_{mn}\}_{m=0,n=1}^{\infty}$ özdeğerlerine karşılık gelen ortonormal özfonksiyonları ve

$$\Gamma_p = \left\{ \lambda : |\lambda - p^2| = \frac{1}{2} \right\} \quad B_{mn}^0 = (\cdot, \Psi_{mn}^0)_{H_1} \Psi_{mn}^0 \quad B_{mn} = (\cdot, \Psi_{mn})_{H_1} \Psi_{mn}$$

$$L_{0m}^{(r)} = \sum_{n=1}^{\infty} m^{2r} B_{mn}^0 \quad L_m^{(r)} = \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_{mn}^r B_{mn} \quad (r = -1, 1)$$

olsun. L_0 ve L operatörlerinin spektrumları sadece özdeğerler ve onların yığılma noktalarından ibarettir. Bu durumda (Lysternik, L. A., and Sobolev, V. I. 1955) den

$$R_{\lambda}^0 = \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{B_{mn}^0}{m^2 - \lambda} \quad R_{\lambda} = \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{B_{mn}}{\lambda_{mn} - \lambda} \quad (4.7)$$

olduğu bilinmektedir.

Teorem 4.2.1 $Q(x)$ 2. ve 3. koşullarını sağlıyorsa $\sum_{n=1}^{\infty} (\lambda_{pn} - p^2)$ ($p = 0, 1, \dots$)

serileri mutlak yakınsaktır.

İspat. $\{\lambda_{mn}\}_{n=1}^{\infty} \subset [m^2 - \|Q\|_{H_1}, m^2 + \|Q\|_{H_1}]$ ($m = 0, 1, 2, \dots$) ve varsayım gereği

$\|Q\|_{H_1} < \frac{1}{2}$ olduğundan $m < p$ için

$$\lambda_{mn} \leq m^2 + \|Q\|_{H_1} < m^2 + \frac{1}{2} \leq (m+1)^2 - \frac{1}{2} \leq p^2 - \frac{1}{2} \quad (n = 1, 2, \dots)$$

dir. Buradan

$$\lambda_{mn} < p^2 - \frac{1}{2}$$

veya

$$|\lambda_{mn} - p^2| > \frac{1}{2} \quad (m < p ; n = 1, 2, \dots) \quad (4.8)$$

bulunur. $p < m$ için

$$p^2 + \frac{1}{2} \leq (p+1)^2 - \frac{1}{2} \leq m^2 - \frac{1}{2} < m^2 - \|Q\|_{H_1} \leq \lambda_{mn} \quad (n = 1, 2, \dots)$$

dir. Buradan da

$$\lambda_{mp} > p^2 + \frac{1}{2}$$

veya

$$\left| \lambda_{mn} - p^2 \right| > \frac{1}{2} \quad (m > p ; n = 1, 2, \dots) \quad (4.9)$$

elde edilir. (4.7), (4.8) ve (4.9) dan

$$\begin{aligned} \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma_p} \lambda (R_\lambda - R_\lambda^0) d\lambda &= \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma_p} \lambda \left[\sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{B_{mn}}{\lambda_{mn} - \lambda} - \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{B_{mn}^0}{m^2 - \lambda} \right] d\lambda \\ &= \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} \left[B_{mn} \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma_p} \frac{\lambda d\lambda}{\lambda_{mn} - \lambda} - B_{mn}^0 \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma_p} \frac{\lambda d\lambda}{m^2 - \lambda} \right] \\ &= \sum_{n=1}^{\infty} \left[B_{pn}^0 \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma_p} \frac{\lambda d\lambda}{\lambda - p^2} - B_{pn} \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma_p} \frac{\lambda d\lambda}{\lambda - \lambda_{pn}} \right] \\ &= \sum_{n=1}^{\infty} (p^2 B_{pn}^0 - \lambda_{pn} B_{pn}) = L_{0p}^{(1)} - L_p^{(1)} \quad (p = 0, 1, 2, \dots) \end{aligned}$$

bulunur. Lemma 4.2.1 den ve bu son bağıntıdan

$$L_p^{(1)} - L_{0p}^{(1)} \in \sigma_1(H_1) \quad p = 0, 1, 2, \dots \quad (4.10)$$

elde edilir.

Bu kez $L_p^{(-1)} - L_{0p}^{(-1)} \in \sigma_1(H_1)$ ($p = 1, 2, \dots$) olduğunu gösterelim. Yine (4.7), (4.8) ve (4.9) dan

$$\begin{aligned} \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma_p} \lambda^{-1} (R_\lambda - R_\lambda^0) d\lambda &= \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} \left[B_{mn} \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma_p} \frac{d\lambda}{\lambda (\lambda_{mn} - \lambda)} - B_{mn}^0 \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma_p} \frac{d\lambda}{\lambda (m^2 - \lambda)} \right] \\ &= \sum_{n=1}^{\infty} \left[B_{pn}^0 \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma_p} \frac{d\lambda}{\lambda (\lambda - p^2)} - B_{pn} \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma_p} \frac{d\lambda}{\lambda (\lambda - \lambda_{pn})} \right] \\ &= \sum_{n=1}^{\infty} (p^{-2} B_{pn}^0 - \lambda_{pn}^{-1} B_{pn}) = L_{0p}^{(-1)} - L_p^{(-1)} \quad (p = 1, 2, \dots) \quad (4.11) \end{aligned}$$

bulunur. Lemma 4.2.1 e göre $\lambda^{-1} (R_\lambda - R_\lambda^0)$ operatör fonksiyonu $\rho(L)$ bölgesinde $\sigma_1(H_1)$ uzayındaki norma göre analitik fonksiyondur. O takdirde (4.11) den

$$L_{0p}^{(-1)} - L_p^{(-1)} \in \sigma_1(H_1) \quad (p = 1, 2, \dots) \quad (4.12)$$

elde edilir.

Şimdi $\sum_{n=1}^{\infty} |\lambda_{pn} - p^2|$ ($p = 0, 1, 2, \dots$) serilerinin yakınsak olduğunu gösterebiliriz. $L_{0p}^{(r)}$

operatörünün spektrumu sadece 0 ve p^{2r} noktalarından ibarettir. Bu durumda (Lysternik, L. A. and Sobolev, V. I. 1955) den

$$p^{2r} \geq (L_{0p}^{(r)} \Psi_{pn}, \Psi_{pn})_{H_1} \quad (p = 1, 2, \dots)$$

olduğu bilinmektedir. Diğer yandan

$$\lambda_{pn}^r = (L_p^{(r)} \Psi_{pn}, \Psi_{pn})$$

dir. Bu son iki bağıntıdan

$$\begin{aligned} \sum_{\lambda_{pn}^r > p^{2r}} \left(\lambda_{pn}^r - p^{2r} \right) &\leq \sum_n \left((L_p^{(r)} - L_{0p}^{(r)}) \Psi_{pn}, \Psi_{pn} \right)_{H_1} \\ &\leq \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} \left| \left((L_p^{(r)} - L_{0p}^{(r)}) \Psi_{mn}, \Psi_{mn} \right)_{H_1} \right| \end{aligned} \quad (4.13)$$

bulunur. (4.10) ve (4.12) ye göre

$$L_p^{(r)} - L_{0p}^{(r)} \in \sigma_1(H_1) \quad (r = -1, 1 ; p = 1, 2, \dots)$$

dir. O zaman (Cohberg, İ. C. and Krein, M. G. 1969) dan

$$\sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} \left| \left((L_p^{(r)} - L_{0p}^{(r)}) \Psi_{mn}, \Psi_{mn} \right)_{H_1} \right| \leq \|L_{0p}^{(r)} - L_p^{(r)}\|_{\sigma_1(H_1)} \quad (4.14)$$

olduğu bilinmektedir. (4.13) ve (4.14) den

$$\sum_{\lambda_{pn}^r > p^{2r}} \left(\lambda_{pn}^r - p^{2r} \right) \leq \|L_{0p}^{(r)} - L_p^{(r)}\|_{\sigma_1(H_1)} \quad (p \geq 1) \quad (4.15)$$

$$\sum_{\lambda_{pn} > p^2} \left(\lambda_{pn} - p^2 \right) < \infty \quad (p \geq 1)$$

$$\begin{aligned} \sum_{\lambda_{pn} < p^2} \left(p^2 - \lambda_{pn} \right) &\leq \text{sabit} \sum_{\lambda_{pn} < p^2} \left(p^2 - \lambda_{pn} \right) p^{-2} \lambda_{pn}^{-1} \\ &= \text{sabit} \sum_{\lambda_{pn}^{-1} > p^{-2}} \left(\lambda_{pn}^{-1} - p^{-2} \right) < \infty \quad (p \geq 1) \end{aligned} \quad (4.16)$$

bulunur. (4.15) ve (4.16) dan

$$\sum_{n=1}^{\infty} |\lambda_{pn} - p^2| < \infty \quad (p = 1, 2, \dots)$$

elde edilir. Ayrıca $L_{00}^{(1)} = 0$ olduğu dikkate alınır (4.10) dan

$$\sum_{n=1}^{\infty} |\lambda_{0n}| < \infty$$

bulunur. Böylece teorem ispatlanmış olur.

Her $\lambda \in \rho(L)$ için $R_\lambda - R_\lambda^0 \in \sigma_1(H_1)$ olduğundan (4.7) formüllerinden ve teorem 4.2.1 den

$$\text{tr}(R_\lambda - R_\lambda^0) = \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} \left(\frac{1}{\lambda_{mn} - \lambda} - \frac{1}{m^2 - \lambda} \right)$$

bulunur. Bu eşitliği $\frac{\lambda}{2\pi i}$ ile çarpıp $|\lambda| = b_p = p^2 + p$ ($p \geq 1$) çemberi üzerinde

integre edersek

$$\begin{aligned} \frac{1}{2\pi i} \int_{|\lambda|=b_p} \lambda \text{tr}(R_\lambda - R_\lambda^0) d\lambda &= \frac{1}{2\pi i} \int_{|\lambda|=b_p} \lambda \sum_{m=0}^p \sum_{n=1}^{\infty} \left(\frac{1}{\lambda_{mn} - \lambda} - \frac{1}{m^2 - \lambda} \right) d\lambda + \\ &+ \frac{1}{2\pi i} \int_{|\lambda|=b_p} \lambda \sum_{m=p+1}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} \left(\frac{1}{\lambda_{mn} - \lambda} - \frac{1}{m^2 - \lambda} \right) d\lambda \end{aligned} \quad (4.17)$$

bulunur. $m \leq p$ ve $p \geq 1$ için

$$m^2 - \|Q\| \leq \lambda_{mn} \leq m^2 + \|Q\| \leq p^2 + \|Q\| < p^2 + p = b_p$$

dir. Dolayısıyla

$$|\lambda_{mn}| < b_p ; \quad m \leq p ; \quad p \geq 1 ; \quad n = 1, 2, \dots \quad (4.18)$$

dir. $m > p$ için

$$\lambda_{mn} \geq m^2 - \|Q\| \geq (p+1)^2 - \|Q\| > p^2 + p$$

veya

$$\lambda_{mn} > b_p ; \quad m > p ; \quad n = 1, 2, \dots \quad (4.19)$$

dir. (4.17) , (4.18) ve (4.19) dan

$$\begin{aligned} \frac{1}{2\pi i} \int_{|\lambda|=b_p} \lambda \text{tr}(R_\lambda - R_\lambda^0) d\lambda &= \sum_{m=0}^p \sum_{n=1}^{\infty} \left[\frac{1}{2\pi i} \int_{|\lambda|=b_p} \frac{\lambda d\lambda}{\lambda - m^2} - \frac{1}{2\pi i} \int_{|\lambda|=b_p} \frac{\lambda d\lambda}{\lambda - \lambda_{mn}} \right] \\ &+ \sum_{m=p+1}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} \left[\frac{1}{2\pi i} \int_{|\lambda|=b_p} \frac{\lambda d\lambda}{\lambda - m^2} - \frac{1}{2\pi i} \int_{|\lambda|=b_p} \frac{\lambda d\lambda}{\lambda - \lambda_{mn}} \right] \\ &= \sum_{m=0}^p \sum_{n=1}^{\infty} (m^2 - \lambda_{mn}) \end{aligned} \quad (4.20)$$

elde edilir.

$R_\lambda = R_\lambda^0 - R_\lambda Q R_\lambda^0$ formülünden N herhangi bir doğal sayı olmak üzere

$$R_\lambda - R_\lambda^0 = \sum_{j=1}^N (-1)^j R_\lambda^0 (QR_\lambda^0)^j + (-1)^{N+1} R_\lambda (QR_\lambda^0)^{N+1}$$

bulunur. Bu ifade (4.20) de yerine konursa

$$\begin{aligned} \sum_{m=0}^p \sum_{n=1}^{\infty} (m^2 - \lambda_{mn}) &= \sum_{j=1}^N \frac{(-1)^j}{2\pi i} \int_{|\lambda|=b_p} \lambda \operatorname{tr} \left[R_\lambda^0 (QR_\lambda^0)^j \right] d\lambda \\ &+ \frac{(-1)^{N+1}}{2\pi i} \int_{|\lambda|=b_p} \lambda \operatorname{tr} \left[R_\lambda (QR_\lambda^0)^{N+1} \right] d\lambda \end{aligned} \quad (4.21)$$

olur.

$$M_{pj} = \frac{(-1)^{j+1}}{2\pi i} \int_{|\lambda|=b_p} \lambda \operatorname{tr} \left[R_\lambda^0 (QR_\lambda^0)^j \right] d\lambda \quad (4.22)$$

$$M_p^{(N)} = \frac{(-1)^N}{2\pi i} \int_{|\lambda|=b_p} \lambda \operatorname{tr} \left[R_\lambda (QR_\lambda^0)^{N+1} \right] d\lambda \quad (4.23)$$

olsun. O zaman (4.21) formülü

$$\sum_{m=0}^p \sum_{n=1}^{\infty} (\lambda_{mn} - m^2) = \sum_{j=1}^N M_{pj} + M_p^{(N)} \quad (4.24)$$

şeklinde yazılabilir. Lemma 4.2.1 in ispatına benzer şekilde QR_λ^0 operatör fonksiyonunun her $\lambda \neq m^2$ ($m = 0, 1, 2, \dots$) noktasında $\sigma_1(H_1)$ uzayındaki norma göre analitik olduğu ve bundan da yararlanarak

$$M_{pj} = \frac{(-1)^j}{2\pi i j} \int_{|\lambda|=b_p} \operatorname{tr} \left[(QR_\lambda^0)^j \right] d\lambda \quad (j = 1, 2, \dots) \quad (4.25)$$

eşitliklerinin sağlandığı ispatlanabilir.

Lemma 4.2.2 3. koşulu sağlanır ve $\|Q(x)\|_1$ fonksiyonu $[0, 1]$ aralığında integre edilebilir ise

$$M_{p1} = \frac{2p+1}{2\pi} \int_0^\pi \operatorname{tr} Q(x) dx + \frac{1}{2} \sum_{m=0}^p \sum_{n=1}^{\infty} d_m^2 \int_0^\pi (Q(x) \varphi_n, \varphi_n) \cos 2mx dx$$

dir.

İspat. (4.25) formülünden yararlanıp L_0 operatörünün Ψ_{mn}^0 ($m = 0, 1, 2, \dots$; $n = 1, 2, \dots$) özfonksiyonlar sisteminin H_1 uzayının bir ortonormal bazı olduğu dikkate alınırsa

$$M_{p1} = -\frac{1}{2\pi i} \int_{|\lambda|=b_p} \operatorname{tr} (QR_\lambda^0) d\lambda = -\frac{1}{2\pi i} \int_{|\lambda|=b_p} \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} (QR_\lambda^0 \Psi_{mn}^0, \Psi_{mn}^0)_{H_1} d\lambda \quad (4.26)$$

olur. (4.1) formülünden yararlanarak $\left| \left(QR_\lambda^0 \Psi_{mn}^0, \Psi_{mn}^0 \right)_{H_1} \right|$ ifadesini sınırlandıralım.

$$\begin{aligned} \left| \left(QR_\lambda^0 \Psi_{mn}^0, \Psi_{mn}^0 \right)_{H_1} \right| &= \left| \int_0^\pi \left(QR_\lambda^0 \Psi_{mn}^0(x), \Psi_{mn}^0(x) \right) dx \right| \\ &= \left| m^2 - \lambda \right|^{-1} \left| \int_0^\pi \left(Q(x) \Psi_{mn}^0(x), \Psi_{mn}^0(x) \right) dx \right| \\ &= \left| m^2 - \lambda \right|^{-1} \left| \int_0^\pi \left(Q(x) d_m \cos mx \cdot \varphi_n, d_m \cos mx \cdot \varphi_n \right) dx \right| \\ &\leq \left| m^2 - \lambda \right|^{-1} \int_0^\pi \left| \left(Q(x) \varphi_n, \varphi_n \right) \right| dx \leq \left| m^2 - \lambda \right|^{-1} \int_0^\pi \| Q(x) \varphi_n \| dx \\ &\leq \sqrt{\pi} \left| m^2 - \lambda \right|^{-1} \left(\int_0^\pi \| Q(x) \varphi_n \|^2 dx \right)^{\frac{1}{2}} = \sqrt{\pi} \left| m^2 - \lambda \right|^{-1} \| Q(x) \varphi_n \|_{H_1} \end{aligned}$$

$Q(x)$ operatör fonksiyonu 3. koşulunu sağladığından bu son bağıntıdan

$$\alpha_m(\lambda) = \sum_{n=1}^{\infty} \left(QR_\lambda^0 \Psi_{mn}^0, \Psi_{mn}^0 \right)_{H_1} \quad (m = 0, 1, 2, \dots) \quad ; \quad \sum_{m=0}^{\infty} \alpha_m(\lambda)$$

serilerinin $|\lambda| = b_p$ çemberi üzerinde λ ya göre mutlak ve düzgün yakınsaklığı elde edilir.

Dolayısıyla (4.26) dan

$$\begin{aligned} M_{p1} &= -\frac{1}{2\pi i} \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} \int_{|\lambda|=b_p} \left(QR_\lambda^0 \Psi_{mn}^0, \Psi_{mn}^0 \right)_{H_1} d\lambda \\ &= \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} \left(Q \Psi_{mn}^0, \Psi_{mn}^0 \right)_{H_1} \frac{1}{2\pi i} \int_{|\lambda|=b_p} \frac{d\lambda}{\lambda - m^{2n}} \end{aligned}$$

bulunur. (4.1), (4.18), (4.19) dan ve bu son bağıntıdan

$$\begin{aligned} M_{p1} &= \sum_{m=0}^p \sum_{n=1}^{\infty} \left(Q \Psi_{mn}^0, \Psi_{mn}^0 \right)_1 \\ &= \sum_{m=0}^p \sum_{n=1}^{\infty} \int_0^\pi \left(Q(x) d_m \cos mx \cdot \varphi_n, d_m \cos mx \cdot \varphi_n \right) dx \\ &= \sum_{m=0}^p \sum_{n=1}^{\infty} d_m^2 \int_0^\pi \left(Q(x) \varphi_n, \varphi_n \right) \cos^2 mx dx \\ &= \frac{1}{2} \sum_{m=0}^p \sum_{n=1}^{\infty} d_m^2 \int_0^\pi \left(Q(x) \varphi_n, \varphi_n \right) (1 + \cos 2mx) dx \end{aligned} \quad (4.27)$$

elde edilir. Ayrıca

$$\left| \sum_{n=1}^q \left(Q(x) \varphi_n, \varphi_n \right) \right| \leq \sum_{n=1}^q \left| \left(Q(x) \varphi_n, \varphi_n \right) \right| \leq \| Q(x) \|_1 \quad (q = 1, 2, \dots)$$

ve varsayım gereği

$$\int_0^\pi \|Q(x)\|_1 dx < \infty$$

dir. O zaman Lebesgue teoremine göre

$$\sum_{n=1}^{\infty} \int_0^\pi (Q(x)\varphi_n, \varphi_n) dx = \int_0^\pi \left[\sum_{n=1}^{\infty} (Q(x)\varphi_n, \varphi_n) \right] dx = \int_0^\pi \text{tr } Q(x) dx \quad (4.28)$$

olur. (4.2), (4.27) ve (4.28) den

$$M_{p1} = \frac{2p+1}{2\pi} \int_0^\pi \text{tr } Q(x) dx + \frac{1}{2} \sum_{m=0}^p \sum_{n=1}^{\infty} d_m^2 \int_0^\pi (Q(x)\varphi_n, \varphi_n) \cos 2mx dx$$

bulunarak Lemma ispatlanmış olur.

Aşağıda

$$\lim_{p \rightarrow \infty} M_{pj} = 0 \quad (j = 2, 3, 4, \dots) \quad (4.29)$$

eşitliklerinin sağlandığını göstereceğiz. Bunu önce $j = 2$ için yapalım. (4.25) den

$$\begin{aligned} M_{p2} &= \frac{1}{4\pi i} \int_{|\lambda|=b_p} \text{tr} \left[(QR_\lambda^0)^2 \right] d\lambda \\ &= \frac{1}{4\pi i} \int_{|\lambda|=b_p} \left[\sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} \left((QR_\lambda^0)^2 \Psi_{mn}^0, \Psi_{mn}^0 \right)_{H_1} \right] d\lambda \end{aligned} \quad (4.30)$$

bulunur. Ayrıca

$$\begin{aligned} QR_\lambda^0 \Psi_{mn}^0 &= \frac{Q \Psi_{mn}^0}{m^2 - \lambda} \\ (QR_\lambda^0)^2 \Psi_{mn}^0 &= (m^2 - \lambda)^{-1} QR_\lambda^0 Q \Psi_{mn}^0 \\ &= (m^2 - \lambda)^{-1} QR_\lambda^0 \left\{ \sum_{r=0}^{\infty} \sum_{q=1}^{\infty} (Q \Psi_{mn}^0, \Psi_{rq}^0)_{H_1} \Psi_{rq}^0 \right\} \\ &= (m^2 - \lambda)^{-1} \sum_{r=0}^{\infty} \sum_{q=1}^{\infty} (r^2 - \lambda)^{-1} (Q \Psi_{mn}^0, \Psi_{rq}^0)_{H_1} Q \Psi_{rq}^0 \end{aligned}$$

dir. $(QR_\lambda^0)^2 \Psi_{mn}^0$ in bu ifadesi (4.30) da yerine konursa

$$M_{p2} = \frac{1}{4\pi i} \int_{|\lambda|=b_p} \left[\sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} \sum_{r=0}^{\infty} \sum_{q=1}^{\infty} \frac{(Q \Psi_{mn}^0, \Psi_{rq}^0)_{H_1} (Q \Psi_{rq}^0, \Psi_{mn}^0)_{H_1}}{(\lambda - m^2)(\lambda - r^2)} \right] d\lambda \quad (4.31)$$

elde edilir. Diğer taraftan

$$\int_{|\lambda|=b_p} \frac{d\lambda}{(\lambda - m^2)(\lambda - r^2)} = 0 \quad ; \quad m, r \leq p \quad (4.32)$$

dir. Gerçekten eğer $m = r$ ise

$$\frac{1}{2\pi i} \int_{|\lambda|=b_p} \frac{d\lambda}{(\lambda - m^2)^2} = 0$$

dır. $m \neq r$ ise öyle küçük $\varepsilon > 0$ sayısı vardır ki

$$\begin{aligned} \frac{1}{2\pi i} \int_{|\lambda|=b_p} \frac{d\lambda}{(\lambda - m^2)(\lambda - r^2)} &= \frac{1}{2\pi i} \int_{|\lambda - m^2|=\varepsilon} \frac{d\lambda}{(\lambda - m^2)(\lambda - r^2)} + \frac{1}{2\pi i} \int_{|\lambda - r^2|=\varepsilon} \frac{d\lambda}{(\lambda - m^2)(\lambda - r^2)} \\ &= \frac{1}{m^2 - r^2} + \frac{1}{r^2 - m^2} = 0 \end{aligned}$$

olur. $m, r > p$ için

$$\int_{|\lambda|=b_p} \frac{d\lambda}{(\lambda - m^2)(\lambda - r^2)} = 0$$

olduğu dikkate alınırsa (4.31) ve (4.32) den

$$\begin{aligned} M_{p2} &= \frac{1}{2\pi i} \sum_{m=0}^p \sum_{n=1}^{\infty} \sum_{r=p+1}^{\infty} \sum_{q=1}^{\infty} (Q\Psi_{mn}^0, \Psi_{rq}^0)_{H_1} (Q\Psi_{rq}^0, \Psi_{mn}^0)_{H_1} \int_{|\lambda|=b_p} \frac{d\lambda}{(\lambda - m^2)(\lambda - r^2)} \\ &= \sum_{m=0}^p \sum_{n=1}^{\infty} \sum_{r=p+1}^{\infty} \sum_{q=1}^{\infty} (Q\Psi_{mn}^0, \Psi_{rq}^0)_{H_1} (Q\Psi_{rq}^0, \Psi_{mn}^0)_{H_1} \frac{1}{2\pi i} \int_{|\lambda|=b_p} \frac{1}{m^2 - r^2} \left[\frac{1}{\lambda - m^2} - \frac{1}{\lambda - r^2} \right] d\lambda \\ &= \sum_{m=0}^p \sum_{n=1}^{\infty} \sum_{r=p+1}^{\infty} \sum_{q=1}^{\infty} (m^2 - r^2)^{-1} \left| (Q\Psi_{mn}^0, \Psi_{rq}^0)_{H_1} \right|^2 \end{aligned}$$

bulunur. Buradan

$$\begin{aligned} |M_{p2}| &= \sum_{m=0}^p \sum_{n=1}^{\infty} \sum_{r=p+1}^{\infty} \sum_{q=1}^{\infty} (r^2 - m^2)^{-1} \left| (Q\Psi_{rq}^0, \Psi_{mn}^0) \right|^2 \\ &\leq \sum_{r=p+1}^{\infty} \sum_{q=1}^{\infty} (r^2 - p^2)^{-1} \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} \left| (Q\Psi_{rq}^0, \Psi_{mn}^0) \right|^2 \\ &= \sum_{r=p+1}^{\infty} (r^2 - p^2)^{-1} \sum_{q=1}^{\infty} \|Q\Psi_{rq}^0\|_{H_1}^2 \end{aligned} \quad (4.33)$$

elde edilir. (4.1), (4.2) formüllerinden ve $Q(x)$ in 3. koşulunu sağlamasından yararlanarak

$$\sum_{q=1}^{\infty} \|Q\Psi_{rq}^0\|_{H_1}^2 \text{ ifadesini sınırlandıralım.}$$

$$\begin{aligned} \sum_{q=1}^{\infty} \|Q\Psi_{rq}^0\|_{H_1}^2 &= \sum_{q=1}^{\infty} \int_0^{\pi} \|Q(x) d_r \cos rx \cdot \varphi_q\|^2 dx \\ &\leq \sum_{q=1}^{\infty} \int_0^{\pi} \|Q(x) \varphi_q\|^2 dx = \sum_{q=1}^{\infty} \|Q(x) \varphi_q\|_{H_1}^2 < c \end{aligned} \quad (4.34)$$

Burada c pozitif bir sabittir. (4.33) ve (4.34) den

$$|M_{p2}| < c \sum_{r=p+1}^{\infty} (r^2 - p^2)^{-1}$$

bulunur. Burada

$$\sum_{r=p+1}^{\infty} (r^2 - p^2)^{-1} < 2p^{-\frac{1}{2}} \quad (4.35)$$

olduğu gösterilebilir. Dolayısıyla

$$|M_{p2}| < 2cp^{-\frac{1}{2}}$$

olur. Buradan

$$\lim_{p \rightarrow \infty} M_{p2} = 0$$

elde edilir. Benzer şekilde

$$\lim_{p \rightarrow \infty} M_{p3} = 0$$

eşitliği ispatlanabilir.

(4.29) formülünü $j \geq 4$ için ispatlayalım. Bunun için $\|QR_{\lambda}^0\|_{\sigma_1(H_1)}$ ifadesini

$|\lambda| = b_p$ çemberi üzerinde sınırlandıralım. (Cohberg, İ. C. and Krein, M. G., 1969) den bilindiği gibi

$$\|QR_{\lambda}^0\|_{\sigma_1(H_1)} \leq \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} \|QR_{\lambda}^0 \Psi_{mn}^0\|_{H_1}$$

dir. (4.3) den ve $Q(x)$ in 3. koşulunu sağlamasından yararlanarak buradan

$$\|QR_{\lambda}^0\|_{\sigma_1(H_1)} < c \sum_{m=0}^{\infty} |m^2 - \lambda|^{-1} \quad (4.36)$$

bulunur. Ayrıca

$$\begin{aligned} \sum_{m=0}^{\infty} |m^2 - \lambda|^{-1} &= \sum_{m=0}^p |m^2 - \lambda|^{-1} + \sum_{m=p+1}^{\infty} |m^2 - \lambda|^{-1} \\ &\leq \sum_{m=0}^p (|\lambda| - m^2)^{-1} + \sum_{m=p+1}^{\infty} (m^2 - |\lambda|)^{-1} \\ &= \sum_{m=0}^p (p^2 + p - m^2)^{-1} + \sum_{m=p+1}^{\infty} (m^2 - p^2 - p)^{-1} \\ &< \sum_{m=0}^p p^{-1} + \sum_{m=p+1}^{\infty} (m^2 - p^2 - p)^{-1} \end{aligned}$$

$$= \frac{p+1}{p} + \sum_{m=p+1}^{\infty} \left[\frac{1}{2}(m^2 - p^2) + \frac{1}{2}(m^2 - p^2) - p \right]^{-1}$$

$$\langle 2 + \sum_{m=p+1}^{\infty} \left\{ \frac{1}{2}(m^2 - p^2) + \frac{1}{2}[(p+1)^2 - p^2] - p \right\}^{-1} \rangle \langle 2 + \sum_{m=p+1}^{\infty} \frac{2}{m^2 - p^2} \rangle$$

dir. Burada (4.35) eşitsizliği dikkate alınırsa

$$\sum_{m=0}^{\infty} |m^2 - \lambda|^{-1} \langle 6$$

elde edilir. (4.36) dan ve bu son eşitsizlikten

$$\|QR_{\lambda}^0\|_{\sigma_1(H_1)} \langle c_1 \quad ; \quad |\lambda| = b_p = p^2 + p \quad , \quad c_1 \rangle 0 \quad (4.37)$$

bulunur.

Bu kez $\|R_{\lambda}^0\|_{H_1}$ i $|\lambda| = b_p$ çemberi üzerinde sınırlandıralım. $m \leq p$ için

$$|m^2 - \lambda| \geq |\lambda| - m^2 = p^2 + p - m^2 \geq p$$

ve $m \geq p+1$ için

$$|m^2 - \lambda| \geq m^2 - |\lambda| = m^2 - p^2 - p \geq (p+1)^2 - p^2 - p \rangle p$$

dir. Dolayısıyla

$$|m^2 - \lambda|^{-1} \leq p^{-1} \quad ; \quad |\lambda| = b_p = p^2 + p$$

dir. Diğer yandan $\|R_{\lambda}^0\|_{H_1} = \max_m \left\{ |m^2 - \lambda|^{-1} \right\}$ olduğundan

$$\|R_{\lambda}^0\|_{H_1} \leq p^{-1} \quad (4.38)$$

elde edilir.

(4.25) den

$$M_{pj} = \frac{1}{2\pi j} \left| \int_{|\lambda|=b_p} \text{tr} \left[(QR_{\lambda}^0)^j \right] d\lambda \right| \leq \frac{1}{2\pi j} \int_{|\lambda|=b_p} \left\| (QR_{\lambda}^0)^j \right\|_{\sigma_1(H_1)} |d\lambda|$$

$$\leq \frac{1}{2\pi j} \int_{|\lambda|=b_p} \left\| QR_{\lambda}^0 \right\|_{\sigma_1(H_1)} \left\| (QR_{\lambda}^0)^{j-1} \right\|_{H_1} |d\lambda|$$

bulunur. (4.37), (4.38) den ve $Q(x)$ in 2. koşulunu sağlamasından yararlanarak buradan

$$|M_{pj}| \leq \frac{c_1}{2\pi j} \int_{|\lambda|=b_p} \|Q\|_{H_1}^{j-1} \|R_{\lambda}^0\|_{H_1}^{j-1} |d\lambda| \langle \frac{c_1}{2\pi j} \int_{|\lambda|=b_p} 2^{(1-j)} p^{1-j} |d\lambda| \langle c_2 p^{3-j}$$

Bu bağıntıdan

$$\lim_{p \rightarrow \infty} M_{pj} = 0 \quad ; \quad j \geq 4$$

elde edilir. Böylece (4.29) eşitlikleri ispatlanmış oldu.

Teorem 4.1.1 e göre

$$\{\lambda_{mn}\}_{n=1}^{\infty} \subset [m^2 - \|Q\|_{H_1}, m^2 + \|Q\|_{H_1}] \quad (m = 0, 1, 2, \dots)$$

dir. Diğer yandan varsayım gereği $\|Q\|_{H_1} < \frac{1}{2}$ olduğundan

$$|\lambda_{mn} - m^2| < \frac{1}{2} \quad (m = 0, 1, 2, \dots; n = 1, 2, 3, \dots)$$

dir. Bu eşitsizliklerden yararlanarak (4.38) eşitsizliğinin ispatına benzer şekilde p nin büyük değerleri için $|\lambda| = b_p$ çemberi üzerinde

$$\|R_\lambda\|_{H_1} < c_3 p^{-1} \quad ; \quad c_3 > 0 \quad (4.39)$$

eşitsizliğinin sağlandığı ispatlanabilir. (4.23), (4.37), (4.38) ve (4.39) dan

$$\begin{aligned} |M_p^{(N)}| &= \frac{1}{2\pi} \left| \int_{|\lambda|=b_p} \lambda \operatorname{tr} \left[R_\lambda (QR_\lambda^0)^{N+1} \right] d\lambda \right| \leq \int_{|\lambda|=b_p} |\lambda| \left| \operatorname{tr} \left[R_\lambda (QR_\lambda^0)^{N+1} \right] \right| |d\lambda| \\ &\leq b_p \int_{|\lambda|=b_p} \|R_\lambda (QR_\lambda^0)^{N+1}\|_{\sigma_1(H_1)} |d\lambda| \leq b_p \int_{|\lambda|=b_p} \|R_\lambda\|_{H_1} \|(QR_\lambda^0)^{N+1}\|_{\sigma_1(H_1)} |d\lambda| \\ &\leq c_3 b_p p^{-1} \int_{|\lambda|=b_p} \|QR_\lambda^0\|_{H_1}^N \|QR_\lambda^0\|_{\sigma_1(H_1)} |d\lambda| \\ &\leq c_3 b_p p^{-1} \|Q\|^N p^{-N} c_1 2\pi b_p \leq c_4 p^{3-N} \quad (c_4 > 0) \end{aligned}$$

bulunur. Bu son bağıntıdan

$$\lim_{p \rightarrow \infty} M_p^{(N)} = 0 \quad ; \quad N \geq 4 \quad (4.40)$$

elde edilir.

Teorem 4.2.2 $Q(x)$ operatör fonksiyonu 1. – 4. koşullarını sağlıyor ise L operatörünün düzenli izi için

$$\sum_{m=0}^{\infty} \left[\sum_{n=1}^{\infty} (\lambda_{mn} - m^2) - \frac{1}{\pi} \int_0^\pi \operatorname{tr} Q(x) dx \right] = \frac{1}{4} [\operatorname{tr} Q(0) + \operatorname{tr} Q(\pi)] - \frac{1}{2\pi} \int_0^\pi \operatorname{tr} Q(x) dx$$

formülü sağlanır.

İspat. (4.24), (4.40) formüllerinden ve Lemma 4.2.2 den

$$\begin{aligned} &\lim_{p \rightarrow \infty} \left[\sum_{m=0}^p \sum_{n=1}^{\infty} (\lambda_{mn} - m^2) - \frac{2p+1}{2\pi} \int_0^\pi \operatorname{tr} Q(x) dx \right] \\ &= \frac{1}{2} \lim_{p \rightarrow \infty} \sum_{m=0}^p \sum_{n=1}^{\infty} d_m^2 \int_0^\pi (Q(x) \varphi_n, \varphi_n) \cos 2mx dx \end{aligned}$$

veya

$$\lim_{p \rightarrow \infty} \left[\sum_{m=0}^p \sum_{n=1}^{\infty} (\lambda_{mn} - m^2) - \sum_{m=0}^p \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \text{tr } Q(x) dx \right]$$

$$= \frac{1}{2} \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} d_m^2 \int_0^{\pi} (Q(x) \varphi_n, \varphi_n) \cos 2mx dx - \frac{1}{2\pi} \int_0^{\pi} \text{tr } Q(x) dx$$

ya da

$$\sum_{m=0}^{\infty} \left[\sum_{n=1}^{\infty} (\lambda_{mn} - m^2) - \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \text{tr } Q(x) dx \right]$$

$$= \frac{1}{2} \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} d_m^2 \int_0^{\pi} (Q(x) \varphi_n, \varphi_n) \cos 2mx dx - \frac{1}{2\pi} \int_0^{\pi} \text{tr } Q(x) dx$$

bulunur. Bu eşitliğin ikinci tarafındaki

$$I = \frac{1}{2} \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} d_m^2 \int_0^{\pi} (Q(x) \varphi_n, \varphi_n) \cos 2mx dx$$

ifadesini hesaplayalım. Kolayca gösterilebilir ki 1. ve 4. koşulları sağlandığı takdirde

$$\sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} d_m^2 \left| \int_0^{\pi} (Q(x) \varphi_n, \varphi_n) \cos 2mx dx \right| < \infty$$

dir. Dolayısıyla

$$I = \frac{1}{2} \sum_{n=1}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} d_m^2 \int_0^{\pi} (Q(x) \varphi_n, \varphi_n) \cos 2mx dx$$

$$= \frac{1}{4} \sum_{n=1}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} \left[d_m^2 \int_0^{\pi} (Q(x) \varphi_n, \varphi_n) \cos mx dx + d_m^2 (-1)^m \int_0^{\pi} (Q(x) \varphi_n, \varphi_n) \cos mx dx \right]$$

$$= \frac{1}{4} \sum_{n=1}^{\infty} \left\{ \sum_{m=0}^{\infty} \left[d_m^2 \int_0^{\pi} (Q(x) \varphi_n, \varphi_n) \cos mx dx \right] \cos m0 \right.$$

$$\left. + \sum_{m=0}^{\infty} \left[d_m^2 \int_0^{\pi} (Q(x) \varphi_n, \varphi_n) \cos mx dx \right] \cos m\pi \right\}$$

dir. d_m in (4.2) şeklinde olduğu dikkate alınırsa bu son bağıntının sonundaki m e göre olan toplamlar, ikinci mertebeden türevi olan $(Q(x) \varphi_n, \varphi_n)$ fonksiyonunun $[0, \pi]$ aralığında $\{\cos mx\}_{m=0}^{\infty}$ fonksiyonlarına göre Fourier serisinin sıra ile 0 ve π noktalarındaki değerleridir. Bu nedenle

$$I = \frac{1}{4} \sum_{n=1}^{\infty} [(Q(0) \varphi_n, \varphi_n) + (Q(\pi) \varphi_n, \varphi_n)] = \frac{1}{4} [\text{tr } Q(0) + \text{tr } Q(\pi)]$$

ve

$$\sum_{m=0}^{\infty} \left[\sum_{n=1}^{\infty} (\lambda_{mn} - m^2) - \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \text{tr } Q(x) dx \right] = \frac{1}{4} [\text{tr } Q(0) + \text{tr } Q(\pi)] - \frac{1}{2\pi} \int_0^{\pi} \text{tr } Q(x) dx$$

dir. Böylece teorem ispatlanmış olur.

Eğer $Q(x)$ 1.- 4. koşullarından başka ek olarak

$$\int_0^{\pi} \text{tr } Q(x) dx = 0$$

koşulunu da sağlıyorsa o zaman L operatörünün düzenli izi için formül

$$\sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} (\lambda_{mn} - m^2) = \frac{1}{4} [\text{tr } Q(0) + \text{tr } Q(\pi)]$$

şekline gelir.

4.3 Örnek

Burada 1.- 4. koşullarını sağlayan $Q(x)$ operatör fonksiyonuna örnek vereceğiz.

$H = L_2[0,1]$ ve $a = \frac{1}{4} \left(\sum_{m=1}^{\infty} m^{-2} \right)^{-1}$ olmak üzere her $x \in [0,1]$ için $L_2[0,1]$ den

$L_2[0,1]$ e

$$Q(x)f(t) = a \cos \pi x \sum_{m=1}^{\infty} m^{-2} \sin m\pi t \int_0^1 f(s) \sin m\pi s ds \quad (f = f(t) \in H)$$

olsun. Kendine eş $Q(x) : H \rightarrow H$ operatörünün özdeğerleri

$$\left\{ \frac{a \cos \pi x}{2n^2} \right\}_{n=1}^{\infty}$$

şeklindedir. Dolayısıyla her $x \in [0,\pi]$ için $Q(x)$, H den H ye kendine eş bir çekirdek operatörüdür. $Q(x)$ operatör fonksiyonunun 1.- 4. koşullarını sağladığı gösterilebilir.

SONUÇ

Bu tez çalışmasının birinci ana bölümünde $H_1 = L_2(H; \mathbb{R}^3)$ uzayında

$$\ell(u) = - \sum_{i,j=1}^3 \frac{\partial}{\partial x_i} \left(a_{ij}(x) \frac{\partial u}{\partial x_j} \right) + Q(x)u$$

diferansiyel ifadesi ile oluşturulan kendine eş L operatörünün ağırlıklı izinin asimtotik davranışı incelenmiştir. Burada reel değerli $a_{ij}(x) = a_{ji}(x)$ ($i, j = 1, 2, 3$)

fonksiyonlarının \mathbb{R}^3 uzayında sınırlı $\frac{\partial a_{ij}(x)}{\partial x_k}$ ($i, j, k = 1, 2, 3$) türevlerine sahip

olduğu varsayılmıştır. Her bir $x \in \mathbb{R}^3$ için $D(Q(x)) \subset H$ olmak üzere $Q(x)$, $D(Q(x))$ den H ye kendine eş operatördür ve

$$\bigcap_{x \in \mathbb{R}^3} \overline{D(Q(x))} = H_1 \quad Q(x) \geq I \quad Q^{-1}(x) \in \sigma_\infty(H)$$

dır.

İkinci ana bölümde $H_1 = L_2(H; [0, \pi])$ uzayında

$$\ell(y) = -y'' + Q(x)y$$

diferansiyel ifadesi ve

$$y'(0) = y'(\pi) = 0$$

sınır koşulu ile oluşturulan L operatörünün spektrumu incelenmiş ve düzenli izi hesaplanmıştır. Burada $Q(x)$ her $x \in [0, \pi]$ için H den H ye kendine eş çekirdek operatörüdür.

KAYNAKLAR

Adıgözelov, E. E., (1976), "Operatör katsayılı iki Sturm-Liouville operatörünün farkının izi hakkında", İz. AN AZ SSR, seriya fiz-tekn. i mat. nauk, No:5, 20-24, (R) *

Aslanov, H. İ., Bayramoğlu, M., (1977), "Schrödinger operatör denkleminin ağırlıklı izinin asimtotik davranışı", İz. AN AZ SSR, seriya fiz-tekn. i mat. nauk, No:1, 46-51, (R)

Bayramoğlu, M. ve Adıgözelov, E. E., (1997), "On a regularized trace formula for the Sturm-Liouville operator with a bounded operator coefficient and with a singularity", Differential Equations 32 (1996), No : 12, 1581-1585

Bayramoğlu, M., Baykal, O., July (1999), "Asymptotic Behavior of the Weighted Trace of Schrodinger Equation With Operatör Coefficient Given in n-Dimensional Space", Proyecciones Vol. 18, No:1, pp. 91-106, Universidad Catolica del Norte Antofagoste-Chile

Bayramov, A., (1996), "Eliptik tipteki ikinci mertebeden denklemlerin spektrumu hakkında", Az NIINTI, No:2400 – Az 35 s.

Cohberg, İ. C. and Krein, M. G., (1969), "İntroduction to the theory of linear non-self adjoint operators", Translation of Mathematical Monographs, Volume 18, Amer. math. Sos., Providence, R. I.

Dikiy, L. A., (1953), "Gelfand-Levitan'ın bir formülü hakkında", Uspeki Matem. Nauk, T. B., No:2, 119-123, (R)

Dubrovski, V. V., (1966), "Regularized trace of selfadjoint operators", Vestsi Akad., nauk Belarusi, Ser. Fiz. Mat. Navuk, No:1, 30-33

Eydelman, S. D., (1969), "Parabolic Systems, North-Holland Publishing Company Amsterdam

Fulton, T. C. and Pruess, S. A., (1994), "Eigenvalue and eigenfunction asympmtotics for regular Sturm-Liouville problems", J. Math. Anal. Appl. 188, 297-340

- Gasimov, M. G., ve Levitan, B. M., (1963), "İki tekil Sturm-Liouville operatörünün özdeğerlerinin farklarının toplamı hakkında", Dokl. AN SSSR, T.151, No:5, (R)
- Gelfand, İ. M. ve Levitan, B. M., (1953), "İkinci mertebeden bir diferansiel operatörün özdeğerleri için bir formül hakkında", Dokl. AN SSSR, T.88, No:4 593-596, (R)
- Guseynov, G. Ş. ve Levitan, B. M., (1978), "Sturm-Liouville operatörü için iz formülleri hakkında", Vestnik MGU, ser. matem-mekan, No:1, 40-49, (R)
- Halberg, C. J. and Kramer, V. A., (1960), "A Generalization of the trace concept", Duke Mathematical Journal, Vol. 27, No:4, 607-618
- Halilova, R. Z., (1976), "Sturm-Liouville operatör denkleminin izinin düzenlenmesi hakkında", Funks. Analiz, teoriya funktsiy i ik pril.-Mahaçkala, No:3, 1.Bölüm, 154-161, (R)
- Kirillov, A. A., (1976), "Elementary theory representations", Springer verlag ,New York
- Kostyuchenko, A. G., (1968), "Kendine eş eliptik tipteki operatörlerin spektral fonksiyonunun asimtotik davranışı", V kn. "Çetvyortaya matem. Şkola", Kiev, 42-117, (R)
- Korenblum, B. I., (1953), "Fonksiyonların oranı için genel Tauber teoremleri", Dokl. AN SSSR, T. 88, No:5, 745-748, (R)
- Levitan, B. M., (1956), " $\Delta u + \{\lambda - q(x_1, x_2, \dots, x_n)\}u = 0$ denkleminin özfonksiyonlarına göre açılım hakkında", İzv. AN SSSR, ser. matem., T. 20, 437-468, (R)
- Levitan, B. M., (1964), "Sturm-Liouville operatörü için düzenli izin hesaplanması", Uspeki Matem. Nauk, T. 19, No:1, 161-164, (R)
- Levitan, B. M. and Sargsyan, İ. S., (1991), "Sturm-Liouville and Dirac operators", Kluzer, Dordrechz
- Lidskiy, V. B. ve Sadovniçiy, V. A., (1967), "Bir sınıfa ait olan tam fonksiyonların köklerinin düzenli toplamı", Funks. analiz i ego plil., T.1, No:2, 52-59, (R)
- (R), kaynağın Rusça olduğunu gösteriyor.

ÖZGEÇMİŞ

- Adı soyadı** : Akın TAŞDİZEN
- Doğum tarihi** : 21 . 12 . 1940
- Doğum yeri** : Edirne
- Lise** : 1955 – 1958 Pertevniyal Lisesi
- Lisans** : 1958 – 1963 İstanbul Üniversitesi Fen Edebiyat Fakültesi
Matematik Bölümü
- Askerlik** : 1964 – 1966
- Çalıştığı kurumlar** : 1966 – 1970 Galatasaray Mühendislik Yüksek Okulu
1970 İ.D.M.M.A de Asistan
Halen , Y.T.Ü. Fen Edebiyat Fakültesi Matematik
Bölümünde Öğretim Üyesi olarak görevini sürdürmektedir