

# SINIR ŞARTLARINDA ÖZDEĞER PARAMETRESİ BULUNDURAN SÜREKSİZ STURM-LIOUVILLE PROBLEMİNİN BAZI SPEKTRAL ÖZELLİKLERİ

O. Ş. MUHTAROV, Mahir KADAKAL ve Nihat ALTINIŞIK

**Özet-**Bu makalede hem denkleminde, hem de sınır şartlarının birinde özdeğer parametresi bulunduran parçalı sürekli katsayılı Sturm-Liouville problemi incelenmiştir. Sınır şartlarına süreksizlik noktasında çözümün sağ ve sol limit değerleri arasındaki bağıntı olarak verilen iki tane geçiş şartı da eklenmiştir. Farklı bir yaklaşımla araştırdığımız problemin Resolvent operatörü incelenmiştir, Walter[11] anlamında kendine eşlenik olduğu ispatlanmıştır ve özfonksiyonlar sisteminin serisine açılım özellikleri araştırılmıştır. Bulduğumuz yeni sonuçlar özel halinde ( $\gamma_1 = \delta_1, \gamma_2 = \delta_2$  olduğu durum için) Walter'in[11] uygun sonuçları ile çakışıyor.

**Anahtar Kelimeler:** Süreksiz Sturm-Liouville Problemi, Sınır-değer problemi, Rezolvent operatör

**Abstract-**In this paper the Sturm-Liouville problem with piecewise continuous coefficients and eigenvalue parameter contained both in the equation and one of the boundary conditions are investigated. Two transmission condition, which given by as relations between the right and left hand limit of the solution at the point of discontinuity are added to the boundary conditions. By the different approach we examine the resolvent operator, prove selfadjointness in the sense of Walter [11] and investigate the properties about the expansions on the system of eigenfunctions for the considered problem. In the special case (when  $\gamma_1 = \delta_1, \gamma_2 = \delta_2$ ) the obtained new results are coincided with the corresponding results in Walter [11].

**Key Words:** Discontinuous Sturm-Liouville problem, Boundary-value-problem, Resolvent operator

O. Ş. Muhtarov Gaziosmanpaşa Üniversitesi Fen-Edebiyat Fakültesi Matematik Bölümü TOKAT, muhtarov@gop.edu.tr  
M.Kadakal N. Altınışik Ondokuz Mayıs Üniversitesi, Fen-Edebiyat Fakültesi, Matematik Bölümü 55139 Kurupelit-SAMSUN, mkadakal@omu.edu.tr

## I. GİRİŞ

Bu çalışmada katsayıları sonlu  $[a, b]$  aralığının  $a < c < b$  iç noktasında genel olarak süreksiz olan

$$Tu := -u'' + q(x)u = \lambda u, x \in [a, c) \cup (c, b] \quad (I.1)$$

diferensiyel denkleminde, uç noktalardaki  $u(a) = 0$

$$-(\beta_1 u(b) - \beta_2 u'(b)) = \lambda(\alpha_1 u(b) - \alpha_2 u'(b)) \quad (I.3)$$

sınır şartlarından ve  $x = c$  süreksizlik noktasındaki

$$\gamma_1 u(c-0) = \delta_1 u(c+0) \quad (I.4)$$

$$\gamma_2 u'(c-0) = \delta_2 u'(c+0) \quad (I.5)$$

geçiş şartlarından oluşan bir sınır değer problemi inceleyeceğiz. Burada  $\lambda$  kompleks parametre

$\alpha_i, \beta_i, \gamma_i, \delta_i$  ( $i = 1, 2$ ) reel sayılardır ve  $\beta_1^2 + \beta_2^2 > 0$

$\gamma_1^2 + \delta_1^2 > 0, \gamma_2^2 + \delta_2^2 > 0$  şartlarını sağlıyorlar;  $q(x)$

$[a, c)$  ve  $(c, b]$  aralıklarının her birinde sürekli olan

$x = c$  noktasında sonlu sağ ve sol limit değerleri olan reel değerli fonksiyondur. Ayrıca,

$$\rho := \alpha_1 \beta_2 - \alpha_2 \beta_1 > 0$$

şartının sağlandığını da kabul edeceğiz. Walter'in

makalesinde olduğu gibi, eğer (I.1)-(I.5) problemi

herhangi bir Hilbert uzayında kendine eşlenik

operatör için özdeğer problemine indirgenebilir

halde bu probleme kendine eşlenik problem diyebiliriz.

(I.1)-(I.5) probleminin bazı özel halleri [1],

kaynaklarında farklı yöntemlerle incelenmiştir.

Matematik fiziğin bazı problemlerinde

değişkenine göre kısmi türev sadece diferensiyel

denkleminde değil aynı zamanda sınır şartlarında da

çıkılmaktadır. Böyle problemlere uygun olan spektral

problemlerde özdeğer parametresi sadece diferensiyel

denkleminde değil sınır şartlarında da bulunmaktadır

[8]. (I.4)-(I.5) biçimindeki 'geçiş şartları' ise fiziksel

ve mekanik özellikleri bulunan cisimler

arasındaki ısı ve madde iletimi veya başka süreçlerde ortaya çıkmaktadır, ([4], [6] ve [10]).



## II. SINIR-DEĞER-GEÇİŞ PROBLEMİNİN UYGUN HİLBERT UZAYINDA ÖZDEĞER PROBLEMİ BİÇİMİNDE İFADESİ

Eğer

$$\begin{aligned} (u)_b &:= \beta_1 u(b) - \beta_2 u'(b), \\ (u)'_b &:= \alpha_1 u(b) - \alpha_2 u'(b) \end{aligned} \quad (\text{II.1})$$

gösterimlerinden yararlanırsak, kolayca her  $u, v \in C^1[a, b]$  için

$$\rho[u(b)v'(b) - u'(b)v(b)] = (u)_b (v)'_b - (u)'_b (v)_b \quad (\text{II.2})$$

olduğunu gösterebiliriz.

Şimdi iki bileşenli

$$F := \begin{pmatrix} F_1(x) \\ F_2 \end{pmatrix}, \quad F_1(x) \in L_2[a, b], \quad F_2 \in \mathbb{C} \text{ elemanlarının}$$

$L_2[a, b] \oplus \mathbb{C}$  lineer uzayında iç çarpımını

$$\langle F, G \rangle_\rho := \int_a^b F_1(x) \overline{G_1(x)} dx + \frac{1}{\rho} F_2 \overline{G_2} \quad (\text{II.3})$$

formülü ile tanımlayalım. O halde

$$H_\rho := (L_2[a, b] \oplus \mathbb{C}, \langle \bullet, \bullet \rangle_\rho)$$

iç çarpım uzayının bir Hilbert uzayı olacağı açıktır. Bu uzayda tanım bölgesi

$$\begin{aligned} D(A) = \{ F \in H_\rho \mid F_1, F_1' \text{ fonksiyonlarının her biri} \\ [a, c] \text{ ve } (c, b] \text{ aralıklarının her birinde mutlak} \\ \text{sürekli; } F_1(c \pm 0), F_1'(c \pm 0) \text{ sonlu limit değerleri} \\ \text{mevcuttur, } F_1(a) = 0, \gamma_1 F_1(c-0) = \delta_1 F_1(c+0) \\ \gamma_2 F_1'(c-0) = \delta_2 F_1'(c+0); F_2 = (F_1)'_b \} \end{aligned} \quad (\text{II.4})$$

olan  $A: H_\rho \rightarrow H_\rho$  operatörünü

$$A \begin{pmatrix} F_1(x) \\ (F_1)'_b \end{pmatrix} := \begin{pmatrix} TF_1 \\ -(F_1)_b \end{pmatrix} \quad (\text{II.5})$$

eşitliği ile tanımlayalım. O halde (I.1)-(I.5) sınır-değer-geçiş problemi

$$AU = \lambda U \left( U := \begin{pmatrix} u(x) \\ (u)'_b \end{pmatrix} \in D(A) \right) \quad (\text{II.6})$$

operatör-denkleminde yazılabilir. Böylece (I.1)-(I.5) problemini bir Hilbert uzayında tanımlı olan bir lineer operatör için özdeğer problemine indirgemiş olduk.

**Lemma II.1.** Eğer  $\gamma_1 \gamma_2 = \delta_1 \delta_2$  şartı sağlanıyorsa  $A$  operatörü simetriktir.

**İspat.**  $F, G \in D(A)$  iki tane keyfi eleman olmak üzere Lagrange formülünü (bak örneğin [5]) uygularsak,

$$\langle AF, G \rangle_\rho = \int_a^b (TF_1)(x) \overline{G_1(x)} dx + \frac{1}{\rho} (-(F_1)_b) (G_1)'_b$$

$$= \int_a^c F_1(x) \overline{(TG_1)(x)} dx + \int_c^b F_1(x) \overline{(TG_1)(x)} dx +$$

$$+ W(F_1, G_1; c-0) - W(F_1, G_1; a) +$$

$$+ W(F_1, G_1; b) - W(F_1, G_1; c+0) - \frac{1}{\rho} (F_1)_b (G_1)'_b$$

$$= \left\{ \langle F, G \rangle_\rho - \frac{1}{\rho} (G_1)'_b (F_1)_b \right\} +$$

$$+ \left\{ W(F_1, G_1; c-0) - W(F_1, G_1; c+0) \right\} -$$

$$- \frac{1}{\rho} \left\{ (F_1)_b (G_1)'_b - (F_1)'_b (G_1)_b \right\}$$

$$= \left\{ \int_a^c F_1(x) \overline{(TG_1)(x)} dx + \int_c^b F_1(x) \overline{(TG_1)(x)} dx +$$

$$+ \frac{1}{\rho} (F_1)'_b ((-G_1)_b) - W(F_1, \overline{G_1}; a) \right\} +$$

$$+ \left\{ W(F_1, \overline{G_1}; c-0) - W(F_1, \overline{G_1}; c+0) \right\} +$$

$$+ \left\{ W(F_1, \overline{G_1}; b) - \frac{1}{\rho} \left( (F_1)_b (\overline{G_1})'_b - (F_1)'_b (\overline{G_1})_b \right) \right\} \quad (\text{II.7})$$

eşitliğini buluruz; burada  $W(F_1, G_1; x)$  ile  $F_1, G_1$  fonksiyonlarının Wronskiyeni gösterilmiştir.

$$W(F_1, G_1; x) := F_1(x) G_1'(x) - F_1'(x) G_1(x) \quad (\text{II.8})$$

$F_1(x)$  ve  $\overline{G_1(x)}$  fonksiyonları (I.2) sınır şartını sağladıkları için

$$W(F_1, \overline{G_1}; a) = 0 \quad (\text{II.9})$$

eşitliği sağlanır.  $F_1, \overline{G_1}$  fonksiyonlarının (I.4) ve (I.5) geçiş şartlarını sağladığını ve lemmanın şartını dikkate alırsak,



$$\begin{aligned} W(F_1, \overline{G}_1; c-0) &= \left[ F_1(c-0)\overline{G}_1'(c-0) - F_1'(c-0)\overline{G}_1(c-0) \right] \\ &= \left\{ \left[ \frac{\delta_1}{\gamma_1} F_1(c+0) \right] \left[ \frac{\delta_2}{\gamma_2} \overline{G}_1'(c+0) \right] - \left[ \frac{\delta_1}{\gamma_1} F_1'(c+0) \right] \left[ \frac{\delta_2}{\gamma_2} \overline{G}_1(c+0) \right] \right\} \\ &= W(F_1, \overline{G}_1; c+0) \end{aligned} \quad (II.10)$$

bulmuş oluruz. O halde (II.9) ve (II.10) eşitliklerini (II.7) de yerine yazarak (II.2) eşitliğini de dikkate alırsak, talep olunan

$$\langle AF; G \rangle_\rho = \langle F, AG \rangle_\rho \quad (II.11)$$

eşitliğini, yani A operatörünün simetrik olduğunu elde ederiz.

**SonuçII.1.** (I.1)-(I.5) probleminin bütün özdeğerleri reeldir.

**Not:** q(x) reel değerli fonksiyon, (I.2)-(I.5) şartlarının katsayıları reel sayılar ve bütün özdeğerler reel olduğu için (I.1)-(I.5) probleminin bütün özfonksiyonlarını reel değerli fonksiyonlar olarak kabul edebiliriz.

**SonuçII.2.**  $\lambda_1$  ve  $\lambda_2$  (I.1)-(I.5) probleminin herhangi iki farklı özdeğeri,  $u_1(x)$  ve  $u_2(x)$  ise uygun özfonksiyonları ise

$$\int_a^b u_1(x)u_2(x)r(x)dx = -\frac{1}{\rho} (u_1)'_b (u_2)'_b \quad (II.12)$$

eşitliği sağlanır.

**İspat.** A operatörü simetrik olduğu için,  $\lambda_1$  ve  $\lambda_2$  farklı özdeğerlerine uygun

$$U_1 = \begin{pmatrix} u_1(x) \\ (u_1)'_b \end{pmatrix} \quad \text{ve} \quad U_2 = \begin{pmatrix} u_2(x) \\ (u_2)'_b \end{pmatrix}$$

özvektörleri  $H_\rho$  uzayında ortogonal olacak, yani (II.12) eşitliği sağlanacak.

### III. A OPERATÖRÜNÜN REZOLVENTİ

Bu kesimde özdeğer olmayan her  $\lambda \in \mathbb{C}$  sayısının A operatörünün regüler değeri olduğunu göstereceğiz ve ayrıca,

$$R(\lambda, A) := (A - \lambda I)^{-1}$$

rezolvent operatörünü inceleyeceğiz.

Keyfi  $F \in H_\rho$  elemanı için

$$(A - \lambda I)U = F \quad (III.1)$$

operatör denklemini, onunla eşdeğer, homojen olmayan

$$\{-U_1'' + q(x)U_1\} - \lambda U_1 = F_1(x), \quad x \in [a, c) \cup (c, b] \quad (III.2)$$

$$U_1(a) = 0 \quad (III.3)$$

$$(\beta_1 U_1(b) - \beta_2 U_1'(b)) + \lambda(\alpha_1 U_1(b) - \alpha_2 U_1'(b)) = F_2 \quad (III.4)$$

$$\gamma_1 U_1(c-0) = \delta_1 U_1(c+0) \quad (III.5)$$

$$\gamma_2 U_1'(c-0) = \delta_2 U_1'(c+0) \quad (III.6)$$

sınır-değer-geçiş problemi şeklinde yazalım.

İlk önce aşağıdaki önemli lemmayı verelim.

**LemmaIII.1.** Herhangi  $[a_1, a_2]$  aralığında tanımlı reel değerli q(x) fonksiyonu verilsin. Eğer q(x) fonksiyonu bu aralıkta sürekli ise o halde h(x) ve f(λ) ve g(λ) tam fonksiyonları için

$$\{-u'' + q(x)u\} = \lambda u, \quad x \in [a_1, a_2] \quad (III.7)$$

diferensiyel denkleminin

$$u(a_i) = f(\lambda), \quad u'(a_i) = g(\lambda) \quad (III.8)$$

(i = 1 veya i = 2) başlangıç şartlarını sağlayan u(x, λ) çözümleri bulunur ve bu çözümler fonksiyonu h(x) için  $x \in [a_1, a_2]$  değeri için λ değişkeninin tam fonksiyonudur.

Bu lemma Titchmarsh'ın [9] kitabında Teoreml.5' in ispatındaki yöntemle tam benzer şekilde ispat edilir.

Şimdi bu lemmadan yararlanarak (I.1) diferensiyel denkleminin iki tane  $\phi(x, \lambda)$  ve  $\chi(x, \lambda)$  çözümlerini tanımlayacağız.  $[a, c]$  aralığında (I.1) diferensiyel denkleminin

$$u(a) = 0, \quad u'(a) = 1 \quad (III.9)$$

başlangıç şartlarını sağlayan çözümünü  $\phi_1(x, \lambda)$  gösterelim.  $\phi_1(x, \lambda)$  fonksiyonu tanımlandıktan sonra  $[c, b]$  aralığında (I.1) diferensiyel denkleminin

$$u(c) = \frac{\gamma_1}{\delta_1} \phi_1(0, \lambda), \quad u'(c) = \frac{\gamma_2}{\delta_2} \phi_1'(0, \lambda) \quad (III.10)$$

başlangıç şartlarını sağlayan çözümünü tanımlayabiliriz. Bu çözümleri  $\phi_2(x, \lambda)$  ile gösterelim. Benzer şekilde  $[c, b]$  aralığında (I.1) diferensiyel denkleminin

$$u(b) = \alpha_2 \lambda + \beta_2, \quad u'(b) = \alpha_1 \lambda + \beta_1 \quad (III.11)$$

başlangıç şartlarını sağlayan çözümünü  $\chi_2(x, \lambda)$  ile göstererek, bu çözümleri tanımladıktan sonra  $[a, c]$  aralığında (I.1) diferensiyel denkleminin



$$u(c) = \frac{\delta_1}{\gamma_1} \chi_2(0, \lambda) , u'(c) = \frac{\delta_2}{\gamma_2} \chi_2'(0, \lambda) \quad (\text{III.12})$$

başlangıç şartlarını sağlayan çözümünü  $\chi_1(x, \lambda)$  ile gösterelim. Lemma III.1 gereği  $\phi_i(x, \lambda)$  ,  $\chi_i(x, \lambda)$  ( $i = 1, 2$ ) fonksiyonları  $\lambda$  -nın tam fonksiyonlarıdır.

Bu fonksiyonların tanımları gereği

$$\phi(x, \lambda) := \begin{cases} \phi_1(x, \lambda), x \in [a, c] \\ \phi_2(x, \lambda), x \in [c, b] \end{cases}, \quad (\text{III.13})$$

$$\chi(x, \lambda) := \begin{cases} \chi_1(x, \lambda), x \in [a, c] \\ \chi_2(x, \lambda), x \in [c, b] \end{cases}$$

eşitlikleri ile tanımlı  $\phi$  ve  $\chi$  fonksiyonları  $[a, c) \cup (c, b]$  de (I.1) denklemini ve (I.4), (I.5) geçiş şartlarını sağlayacaklar. Ayrıca  $\phi(x, \lambda)$  çözümü (I.2) sınır şartını,  $\chi(x, \lambda)$  ise (I.3) sınır şartını sağlayacaktır.  $W_\lambda(\phi_1, \chi_1; x)$ ,  $x \in [a, c)$  ve  $W_\lambda(\phi_2, \chi_2; x)$ ,  $x \in (c, b]$  Wronskiyenleri  $x$  değişkeninden bağımsız oldukları için sadece  $\lambda$  değişkeninin tam fonksiyonlarıdır. Aşağıda

$$\omega_i(\lambda) := W_\lambda(\phi_i, \chi_i; x) , i = 1, 2$$

$$\omega(x, \lambda) := W_\lambda(\phi, \chi; x) = \begin{cases} \omega_1(\lambda) , x \in [a, c) \\ \omega_2(\lambda) , x \in (c, b] \end{cases}$$

gösterimlerinden de yararlanacağız.

**Lemma III.2.** Özdeğer olmayan her  $\lambda \in \mathbb{C}$  ve her  $x \in [a, c) \cup (c, b]$  için  $\omega(x, \lambda) \neq 0$  dır.

**İspat.** Önce özdeğer olmayan her  $\lambda$  ve her  $x \in [a, c]$  için  $\omega(x, \lambda) \neq 0$  olduğunu ispat edelim.

Aksini kabul edelim. O halde özdeğer olmayan en az bir  $\lambda_0 \in \mathbb{C}$  için  $\omega_1(\lambda_0) = 0$  olur. O halde  $\phi_1(x, \lambda_0)$  ve  $\chi_1(x, \lambda_0)$  lineer bağımlı olacak, yani

$$\chi_1(x, \lambda_0) = k_1 \phi_1(x, \lambda_0) , x \in [a, c)$$

olacak şekilde  $k_1 \neq 0$  sayısı mevcuttur. Buradan

$$\chi_1(a, \lambda_0) = k_1 \phi_1(a, \lambda_0) = 0$$

elde edilir. Dolayısıyla

$$\chi(a, \lambda_0) = 0$$

durur. Böylece  $\chi(x, \lambda_0)$  fonksiyonu (I.2) sınır şartını da sağlamış olur.  $\chi(x, \lambda_0)$  fonksiyonu  $\lambda = \lambda_0$  değeri için (I.1) denkleminin, (I.3) sınır şartını ve (I.4), (I.5) geçiş şartlarını da sağladığından  $\chi(x, \lambda_0)$  fonksiyonu  $\lambda = \lambda_0$

için (I.1)-(I.5) probleminin çözümü olur. Diğer taraftan  $\chi(x, \lambda)$  fonksiyonunun tanımı gereği

$$\chi(b, \lambda_0) = \alpha_2 \lambda_0 + \beta_2$$

$$\chi'(b, \lambda_0) = \alpha_1 \lambda_0 + \beta_1$$

eşitlikleri sağlanır.

$$\rho = \alpha_1 \beta_2 - \alpha_2 \beta_1 \neq 0$$

olduğu için sonuncu iki eşitlikten  $\chi(b, \lambda_0)$  ve  $\chi'(b, \lambda_0)$  sayılarının en az birinin sıfırdan farklı olduğu elde edilir. Yani  $\chi(x, \lambda_0) \neq 0$  dır. O halde  $\chi(x, \lambda_0)$  fonksiyonu  $\lambda = \lambda_0$  için (I.1)-(I.5) probleminin çözümüdür, yani özfonksiyondur. Bu ise  $\lambda = \lambda_0$  sayısının özdeğer olmadığı varsayımı ile çelişkidir. Böylece özdeğer olmayan her  $\lambda \in \mathbb{C}$  için  $\omega_1(\lambda) \neq 0$  olduğu ispat olunur.  $x \in (c, b]$  durumu için de ispat tam benzer şekilde yapılabilir.

Bu teoremden ve Wronskiyenin özelliklerinden aşağıdaki sonuç elde edilir.

**Sonuç III.1.** Özdeğer olmayan her  $\lambda \in \mathbb{C}$  için  $\phi_1(x, \lambda)$  ,  $\chi_1(x, \lambda)$  fonksiyonları  $[a, c]$  aralığında,  $\phi_2(x, \lambda)$  ,  $\chi_2(x, \lambda)$  fonksiyonları ise  $[c, b]$  aralığında lineer bağımsızdırlar.

Sonuç III.1 gereği özdeğer olmayan her  $\lambda \in \mathbb{C}$  için (I.1) diferensiyel denkleminin genel çözümünü

$$u(x, \lambda) = \begin{cases} C_1 \phi_1(x, \lambda) + D_1 \chi_1(x, \lambda), x \in [a, c) \\ C_2 \phi_2(x, \lambda) + D_2 \chi_2(x, \lambda), x \in (c, b] \end{cases} \quad (\text{III.14})$$

biçiminde ifade edebiliriz; burada  $C_1, D_1, C_2, D_2$  keyfi sabitlerdirler. O halde sabitin değişimi yöntemini uygulamakla (III.2) homojen olmayan denkleminin genel çözümünü  $x \in [a, c)$  için

$$U_1(x, \lambda) = \frac{\chi_1(x, \lambda)}{\omega_1(\lambda)} \int_a^x \phi_1(y, \lambda) F_1(y) dy + \frac{\phi_1(x, \lambda)}{\omega_1(\lambda)} \int_x^c \chi_1(y, \lambda) F_1(y) dy + C_1 \phi_1(x, \lambda) + D_1 \chi_1(x, \lambda) \quad (\text{III.15})$$

biçiminde,  $x \in (c, b]$  için ise



$$U_1(x, \lambda) = \frac{\chi_2(x, \lambda)}{\omega_2(\lambda)} \int_c^x \phi_2(y, \lambda) F_1(y) dy + \frac{\phi_2(x, \lambda)}{\omega_2(\lambda)} \int_x^b \chi_2(y, \lambda) F_1(y) dy + C_2 \phi_2(x, \lambda) + D_2 \chi_2(x, \lambda) \quad (III.16)$$

biçiminde ifade edebiliriz. (III.2) diferensiyel denkleminin (II.15) ve (III.16) eşitlikleri ilke verilmiş genel çözümünü (III.3)-(III.6) şartlarında yerine yazarak  $C_i, D_i$  sabitlerini bulabiliriz. (III.15) ifadesini (III.3) sınır şartında yerine yazarsak

$$D_1 \chi(a, \lambda) = 0$$

eşitliğini elde ederiz.  $\lambda$  özdeğer olmadığı için  $\chi(a, \lambda) \neq 0$  dır. Dolayısıyla  $D_1 = 0$  dır. (III.16) ifadesini (III.4) sınır şartında yerine yazarsak,

$$C_2 = \frac{F_2}{\omega_2(\lambda)}$$

eşitliğini elde ederiz.  $D_1$  ve  $C_2$  için bulduğumuz değerleri de dikkate alarak (III.15) ve (III.16) ifadelerini (III.5) ve (III.6) geçiş şartlarında yazarsak,  $C_1$  ve  $D_2$  değerlerini bulmak için aşağıdaki lineer denklem sistemini elde ederiz.

$$\begin{cases} \gamma_1 \phi_1(c, \lambda) C_1 - \delta_1 \chi_2(c, \lambda) D_2 = -\frac{\gamma_1 \chi_1(c, \lambda)}{\omega_1(\lambda)} \int_a^c \phi_1(y, \lambda) F_1(y) dy + \frac{\delta_1 \phi_2(c, \lambda)}{\omega_2(\lambda)} \int_c^b \chi_2(y, \lambda) F_1(y) dy + \delta_1 \frac{F_2}{\omega_2(\lambda)} \phi_2(c, \lambda) \\ \gamma_2 \phi_1'(c, \lambda) C_1 - \delta_2 \chi_2'(c, \lambda) D_2 = -\frac{\gamma_2 \chi_1'(c, \lambda)}{\omega_1(\lambda)} \int_a^c \phi_1(y, \lambda) F_1(y) dy + \frac{\delta_2 \phi_2'(c, \lambda)}{\omega_2(\lambda)} \int_c^b \chi_2(y, \lambda) F_1(y) dy + \delta_2 \frac{F_2}{\omega_2(\lambda)} \phi_2'(c, \lambda) \end{cases}$$

Bu sistemin determinantı  $-\delta_1 \delta_2 \omega_2(\lambda) \neq 0$  olduğu için bir tek çözümü bulunur.  $\phi_i(x, \lambda), \chi_i(x, \lambda)$  fonksiyonlarının tanımlarından yararlanarak sonuncu denklem sisteminden

$$C_1 = \frac{1}{\omega_2(y, \lambda)} \int_c^b \chi_2(y, \lambda) F_1(y) dy + \frac{F_2}{\omega_2(\lambda)}, \quad D_2 = \frac{1}{\omega_1(y, \lambda)} \int_a^c \phi_1(y, \lambda) F_1(y) dy$$

elde edilir.  $C_i, D_i$  sabitleri için bulduğumuz değerleri (III.15) ve (III.16) ifadelerinde yerine yazarak gerekli düzenlemeleri yaparsak, (III.2)-(III.6) probleminin çözümü için bütün  $[a, c) \cup (c, b]$  delinmiş aralığında

$$U_1 = \chi(x, \lambda) \int_a^x \frac{\phi(y, \lambda)}{\omega(y, \lambda)} F_1(y) dy + \phi(x, \lambda) \int_a^x \frac{\chi(y, \lambda)}{\omega(y, \lambda)} F_1(y) dy + \frac{F_2}{\omega_2(\lambda)} \phi(x, \lambda)$$

formülünü elde ederiz.

**Teorem III.1.** Özdeğer olmayan her  $\lambda \in \mathbb{C}$  sayısı (II.4) (II.5) eşitlikleri ile tanımlı olan  $A$  operatörünün regüler değeridir ve ayrıca  $R(\lambda, A): H_p \rightarrow H_p$  rezolvent operatörü kompakt operatördür.

**İspat.**

$$G_1(x, y; \lambda) := \begin{cases} \frac{\chi(x, \lambda) \phi(y, \lambda)}{\omega(y, \lambda)} & a \leq y \leq x \leq b, x, y \neq c \\ \frac{\phi(x, \lambda) \chi(y, \lambda)}{\omega(y, \lambda)} & a \leq x \leq y \leq b, x, y \neq c \end{cases}$$

gösteriminden yararlanarak sonuncu formülü

$$U_1(x, \lambda) = \int_a^b G_1(x, y; \lambda) F_1(y) dy + \frac{F_2}{\omega_2(\lambda)} \phi(x, \lambda)$$

biçiminde ifade edebiliriz. Buradan  $R(\lambda, A)$  rezolvent operatörü için

$$R(\lambda, A)F = \begin{pmatrix} \int_a^b G_1(x, y; \lambda) F_1(y) dy + \frac{F_2}{\omega_2(\lambda)} \phi(x, \lambda) \\ \int_a^b (G_1(\cdot, y; \lambda))' F_1(y) dy + \frac{F_2}{\omega_2(\lambda)} (\phi(\cdot, \lambda))' \end{pmatrix}$$



formülü elde edilir.

Şimdi  $B_\lambda : L_2[a, b] \rightarrow L_2[a, b]$ ,  $\tilde{B}_\lambda : H_\rho \rightarrow H_\rho$   
ve  $C_\lambda : H_\rho \rightarrow H_\rho$  operatörlerini

$$B_\lambda F_1 := \int_a^b G_1(x, y; \lambda) F_1(y) dy$$

$$\tilde{B}_\lambda F := \begin{pmatrix} B_\lambda F_1 \\ (B_\lambda F_1)'_b \end{pmatrix}$$

$$C_\lambda F := \begin{pmatrix} \frac{F_2}{\omega_2(\lambda)} \phi(x, \lambda) \\ \frac{F_2}{\omega_2(\lambda)} (\phi(\cdot, \lambda))'_b \end{pmatrix}$$

eşitlikleri ile tanımlarsak,  $R(\lambda, A)$  rezolvent operatörünü  
 $R(\lambda, A) = \tilde{B}_\lambda + C_\lambda$  biçiminde ifade edebiliriz.  $B_\lambda$   
operatörü  $L_2[a, b]$  Hilbert uzayında kompakt olduğu için  
(bak örneğin[2 chapter 10]),  $\tilde{B}_\lambda$  operatörü  $H_\rho$  Hilbert  
uzayında kompakttır.  $C_\lambda$  operatörünün  $H_\rho$  Hilbert  
uzayında kompakt olduğu açıktır. Dolayısıyla özdeğer  
olmayan her  $\lambda \in \mathcal{C}$  için  $R(\lambda, A)$  operatörü de  $H_\rho$   
uzayında kompakt olacaktır.

#### IV. ÖZ FONKSİYONLAR SİSTEMİNİN SERİSİNE AÇILIM

Önce aşağıdaki teoremi ispat edelim.

**TeoremIV.1.** (II.4) ve (II.5) eşitlikleri ile tanımlı  $A$   
operatörü  $H_\rho$  Hilbert uzayında kendine eşleniktir.

**İspat.**  $A$  operatörünün (II.4) eşitliği ile verilmiş  $D(A)$   
tanım bölgesinin  $H_\rho$  Hilbert uzayında her yerde yoğun  
olduğu açıktır. Ayrıca, TeoremIII.1. gereği  $A$  operatörün  
en az bir regüler değeri mevcut olduğu için, kapalı  
operatördür. Yine TeoremIII.1 gereği  $\text{Im} \lambda \neq 0$  olacak  
şekilde her  $\lambda \in \mathcal{C}$  sayısı için  $A - \lambda I$  ve  $A + \bar{\lambda} I$   
operatörlerinin her birinin değer bölgeleri bütün  
 $H_\rho$  Hilbert uzayı ile çakışmaktadır, yani  
 $(A - \lambda I)D(A) = H_\rho$  ve  $(A - \bar{\lambda} I)D(A) = H_\rho$  eşitlikleri  
sağlanır. Ayrıca LemmaII.1 gereği  $A$  operatörü  
simetriktir. O halde simetrik operatörlerin genişlemesi  
hakkında Fonksiyonel Analizden iyi bilinen teorem gereği  
(bak, örneğin [2, Chapter8, Theorem2.2])  $A$  operatörü  
kendine eşlenik olacak.

Sonuç olarak, TeoremIII.1, TeoremIV.1 ve İntegral  
Denklemler teorisinden iyi bilinen Hilbert-Schmidt  
Teoremi (bak örneğin[7, Theorem 6.41-A]) gereği  
aşağıdaki teoremi elde ederiz.

**TeoremIV.2.**  $H_\rho$  Hilbert uzayında (II.4), (II.5)  
eşitlikleri ile tanımlı  $A$  operatörünün sayılabilir sayıda  
reel özdeğeri mevcuttur, her özdeğerin cebirsel katı  
sonludur, özdeğerler dizisi alttan sınırlıdır ve sonlu  
yığılma noktası yoktur. Her özdeğer cebirsel katı sayıda  
yazılmak kaydı ile, özdeğerler dizisini  $\lambda_1 \leq \lambda_2 \leq \dots$   
biçiminde sıralayarak, uygun normlandırılmış  
özelementler

$$\phi_n := \begin{pmatrix} \phi_n(x) \\ (\phi_n)'_b \end{pmatrix}, \quad (\|\phi_n\|_{H_\rho} = 1) \quad n = 1, 2, \dots$$

biçiminde gösterilmek üzere, her  $F \in H_\rho$  elemanı için

$$\sum_{n=1}^{\infty} c_n \phi_n, \quad c_n = \langle F, \phi_n \rangle_{H_\rho}$$

Fourier serisi  $H_\rho$  Hilbert uzayında  $F$  elemanına  
yakınsak olacaktır;

$$F = \sum_{n=1}^{\infty} \langle F, \phi_n \rangle_{H_\rho} \phi_n. \quad (IV.1)$$

Bu teoremden aşağıdaki önemli sonuçlar elde  
edilir.

**SonuçIV.1.** Her  $f \in L_2[a, b]$  fonksiyonu  $L_2[a, b]$   
Hilbert uzayında (I.1)-(I.5) sınır-değer-geçiş  
probleminin  $\{\phi_n\}$ ,  $n = 1, 2, \dots$  özfonksiyonlar sisteminin

$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} \left( \int_a^b f(y) \phi_n(y) dy \right) \phi_n(x)$$

serisine açılır.

**İspat.** Bu sonucun ispatı için (IV.1) formülünde  $F \in H_\rho$   
elemanını özel olarak  $F \begin{pmatrix} f(x) \\ 0 \end{pmatrix}$  almak yeterlidir.

**SonuçIV.2.** Her  $f \in L_2[a, b]$  fonksiyonu için



$$\sum_{n=1}^{\infty} [(\varphi_n)'_b]^2 = \rho \quad (IV.2)$$

$$\sum_{n=1}^{\infty} (\varphi_n)'_b \varphi_n(x) = 0 \quad (IV.3)$$

eşitlikleri sağlanır.

**İspat.** (IV.1) formülünü

$$\begin{pmatrix} F_1(x) \\ F_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \sum_{n=0}^{\infty} \langle F, \varphi_n \rangle_{H_p} \cdot \varphi_n(x) \\ \sum_{n=0}^{\infty} \langle F, \varphi_n \rangle_{H_p} \cdot (\varphi_n)'_b \end{pmatrix} \quad (IV.4)$$

biçiminde yazalım. Bu formülde özel olarak  $F = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$  alırsak,

$$\begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{\rho} (\varphi_n)'_b \cdot \varphi_n(x) \\ \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{\rho} [(\varphi_n)'_b]^2 \end{pmatrix}$$

eşitliği, yani (IV.2) ve (IV.3) eşitliklerini elde ederiz.

**Sonuç 4.3.** Her  $f \in L_2[a, b]$  için

$$\sum_{n=0}^{\infty} \left( \int_a^b f(y) \varphi_n(y) dy \right) \cdot (\varphi_n)'_b = 0$$

eşitliği sağlanır.

**İspat.** Bu sonucun ispatı için (IV.4) formülünü

$F = \begin{pmatrix} f(x) \\ 0 \end{pmatrix}$  elemanı için yazmak yeterlidir.

## TEŞEKKÜR

O. Ş. Muhtarov bu çalışmanın yapılmasında NATO-PC-B programı çerçevesinde kendisine sağlanan destek için TÜBİTAK'a teşekkür eder.

## KAYNAKLAR

- 1 Fulton, C. T., 'Two-point boundary value problems with eigenvalue parameter contained in the boundary conditions', Proc. Roy. Soc. Edin. 77A, 293-308, 1977.
- 2 Lang, S., 'Real Analysis' Addison-Wesley, Reading Mass. 1983.
- 3 Langer, R.E., 'A problem in diffusion or in the flow of heat for a solid in contact with a fluid' Tohoku Math.J.39 (1932), 360-375.
- 4 Mukhtarov, O, Sh and Demir, H., 'Coerciveness of the discontinuous initial-boundary value problem for parabolic equations' İsrail Journal of Mathematics 114 (1999), 239-252
- 5 Naimark, M.N., 'Linear Differential Operators', Ungar New York, 1967.
- 6 Rasulov, M. L., 'Methods of Contour Integration North-Holland Pub. Comp. Amsterdam 1967.
- 7 Taylor, A.E., 'Introduction to Functional Analysis John Wiley, 1958.
- 8 Tikhonov, A. N and Samarskii, A.A., 'Equations of Mathematical Physics' Oxford and New York, Pergamon (1963).
- 9 Titchmarsh, E. C., 'Eigenfunctions Expansion Associated With Second Order Differential Equations I 2<sup>nd</sup> edn, Oxford Univ. Press, London.
- 10 Titeux, I and Yakubov, Y., 'Completeness of root functions for thermal conduction in a strip with piecewise continuous coefficients' Mathematical Models and Methods in Applied Sciences. Vol. 7, No 7 (1997) 1035-1050.
- 11 Walter, J., 'Regular eigenvalue problems with eigenvalue parameter in the boundary conditions', Math. Z. 133, 301-312. (1973)