

(Южно-Казахстанский государственный университет им. М. Ауезова, Шымкент,  
Республика Казахстан)

## СПЕКТРАЛЬНЫЕ РАЗЛОЖЕНИЯ ОДНОГО КЛАССА ВОЛЬТЕРРОВЫХ ОПЕРАТОРОВ ШТУРМА-ЛИУВИЛЛЯ

**Аннотация.** В данной работе получено спектральное разложение вольтеррова оператора Штурма–Лиувилля в пространстве Крейна.

**Ключевые слова:** спектр, разложение, задача, пространство, число.

**Тірек сөздер:** спектр, таралым, есеп, кеңістік, сан.

**Keywords:** spectrum, decomposition, task, space, number.

Рассмотрим в пространстве  $H = L^2(0,1)$  краевую задачу Штурма-Лиувилля

$$Ly = -y''(x) = \lambda y(x); \quad x \in (0,1) \quad (1)$$

$$U_i[y] = a_{i1}y(0) + a_{i2}y'(0) + a_{i3}y(1) + a_{i4}y'(1) = 0 \quad (i = 1,2) \quad (2)$$

с двумя ( $i = 1,2$ ) линейно независимыми граничными условиями (2), где  $a_{ij}(i = 1,2; j = 1,2,3,4)$  – произвольные комплексные числа,  $\lambda$  – спектральный параметр. Линейная независимость граничных условий ( $i = 1,2$ ) имеет место тогда и только тогда, когда хотя бы один из миноров

$$\Delta_{ij} = a_{1i}a_{2j} - a_{1j} \times a_{2i} \quad (i, j = 1,2,3,4) \quad (3)$$

граничной матрицы

$$A = \begin{pmatrix} a_{11} & a_{12} & a_{13} & a_{14} \\ a_{21} & a_{22} & a_{23} & a_{24} \end{pmatrix},$$

отличен от нуля.

**ОПРЕДЕЛЕНИЕ 1.** Оператор Штурма-Лиувилля (1)-(2) называется вольтерровой, если он не имеет собственных значений на всей конечной части комплексной  $z$  плоскости  $S$ .

**ПОСТАНОВКА ЗАДАЧИ.** Получить «спектральное» разложение вольтеррова оператора Штур-ма–Лиувилля в пространстве с индефинитной метрикой, порожденной

скалярным произведением  $[u, v] = (Su, v)$ , где  $Su(x) = u(1-x)$ ,  $(\cdot, \cdot)$  – скалярное произведение пространства  $H$ .

## 2. ВСПОМОГАТЕЛЬНЫЕ ПРЕДЛОЖЕНИЯ

ЛЕММА 1. Если оператор Штурма–Лиувилля (1)-(2) вольтерров, то он подобен оператору Коши

$$Cz = -z''(x), \quad x \in (0,1) \quad (4)$$

$$z(0) = 0, \quad z'(0) = 0, \quad (5)$$

где оператор подобия имеет вид

$$z(x) = Ty(x) = (I - kS)y(x), \quad k^2 \neq 1 \quad (6)$$

$$Sy(x) = y(1-x), \quad (7)$$

$I$  – тождественный оператор, т.е.

$$L = T^{-1}CT \quad (8)$$

ЛЕММА 2. Оператор  $SC$  является самосопряженным оператором в пространстве  $H$ . Обратный оператор  $(SC)^{-1}$  является самосопряженным и вполне непрерывным оператором в пространстве  $L^2(0,1)$ , поэтому имеет место спектральное разложение

$$(SC)^{-1}f = C^{-1}Sf = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(f, \varphi_n)}{\lambda_n} \varphi_n; \quad (9)$$

$$SCg = \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n (g, \varphi_n) \times \varphi_n, \quad (10)$$

$$\text{где } SC\varphi_n = \lambda_n \varphi_n, \quad n = 1, 2, \dots; \quad (\varphi_n, \varphi_m) = \delta_{nm}.$$

Эта лемма играет в дальнейшем существенную роль и является следствием теоремы Гилберта–Шмидта [1., с. 231].

## 3. ОСНОВНЫЕ РЕЗУЛЬТАТЫ

ТЕОРЕМА 1. Если  $k^2 \neq 1$ , то оператор Штурма–Лиувилля

$$Ly = -y''(x); \quad x \in (0,1) \quad (1)$$

$$y(0) = ky(1), \quad y'(0) = -ky'(1) \quad (2)$$

вольтерров и для него имеет место спектральное разложение

$$L^{-1}f = \sum_{n=1}^{\infty} (f, S T^* \varphi_n) T^{-1} \varphi_n,$$

$$Lg = \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n(g, T^* \varphi_n) ST^{-1} \varphi_n,$$

где  $\{\varphi_n\}$  – ортонормированные собственные векторы оператора  $SC$ , соответствующие собственным значениям  $\lambda_n$ , т.е.  $SC\varphi_n = \lambda_n\varphi_n$ ,  $(\varphi_n, \varphi_m) = \delta_{nm}$ ;  $C$  – оператор Коши, оператор  $S$  определен формулой (7),  $T = I - KS$  – оператор подобия,  $f$  и  $g$  произвольные элементы пространства  $H$ .

Системы  $\{ST^* \varphi_n\}$  и  $\{ST^{-1} \varphi_n\}$  образуют биортогональную пару в пространстве Крейна [2] со скалярным произведением

$$[u, v] = (Su, v),$$

где  $(.,.)$  – скалярное произведение пространства  $H$ .

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. В силу леммы (1) имеет место формула (8)  $L = T^{-1}CT$ , где  $I - kS$ ,  $C$  – оператор Коши. Несложно заметить, что операторы  $S$  и  $T$  коммутируют. В самом деле

$$ST = S - kS^2 = S - kI; TS = (I - kS)S = S - kS^2 = S - kI.$$

т.е.  $ST = TS, \Rightarrow T^{-1}S = ST^{-1}$ , где  $T^{-1}$  оператор обратный к оператору  $T$ , оно существует при  $k^2 \neq 1$ . Действуя оператором  $S$ , слева на формулу

$$L = T^{-1}CT,$$

имеем

$$SL = ST^{-1}CT = T^{-1}SCT.$$

В силу леммы (2) оператор  $SC$  самосопряжен и его собственные функции  $\{\varphi_n\}$  полны и ортогональны в пространстве  $H$ , т.е. имеют место формулы

$$SC\varphi_n = \lambda_n\varphi_n, \quad (\varphi_n, \varphi_m) = \delta_{nm},$$

$$f = \sum_{n=1}^{\infty} (f, \varphi_n) \times \varphi_n.$$

$$SCf = \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n (f, \varphi_n) \varphi_n ; \rightarrow$$

Заменив в этой формуле  $f$  на  $Tg$  имеем

$$SCTg = \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n (Tg, \varphi_n) \varphi_n = \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n (g, T^* \varphi_n) \varphi_n, \rightarrow$$

$$SLg = \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n (g, T^* \varphi_n) T^{-1} \varphi_n, \rightarrow$$

$$Lg = \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n(g, T^* \varphi_n) ST^{-1} \varphi_n.$$

Далее, из формулы  $SL = T^{-1}SCT$  имеем  $(SL)^{-1} = T^{-1}(SL)^{-1}T$ .

В силу той же леммы (2) имеем

$$(SC)^{-1}g = L^{-1}Sg = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(g, \varphi_n)}{\lambda_n} \varphi_n.$$

Заменяв в этой формуле  $g$  на  $Tf$ , имеем

$$(SC)^{-1}Tf = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(Tf, \varphi_n)}{\lambda_n} \varphi_n = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(f, T^* \varphi_n)}{\lambda_n} \varphi_n;$$

следовательно

$$(SL)^{-1}f = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(f, T^* \varphi_n)}{\lambda_n} T^{-1} \varphi_n.$$

Преобразуем левую часть этой формулы

$$L^{-1}Sf = \sum_{n=1}^{\infty} (f, T^* \varphi_n) T^{-1} \varphi_n.$$

Заменяв  $f$  на  $Sf$ , получим

$$L^{-1}f = \sum_{n=1}^{\infty} (Sf, T^* \varphi_n) T^{-1} \varphi_n = \sum_{n=1}^{\infty} (f, ST^* \varphi_n) T^{-1} \varphi_n.$$

Пусть  $[u, v] = (Su, v)$ , тогда

$$[T^* \varphi_n, ST^{-1} \varphi_m] = (ST^* \varphi_n, ST^{-1} \varphi_m) = (T^* \varphi_n, T^{-1} \varphi_m) = (\varphi_n, \varphi_m) = \delta_{nm};$$

$$[ST^* \varphi_n, T^{-1} \varphi_m] = (T^* \varphi_n, T^{-1} \varphi_m) = (\varphi_n, \varphi_m) = \delta_{nm}.$$

## ЛИТЕРАТУРА

- 1 Колмогоров А.Н., Фомин С.В. Элементы теории функций и функционального анализа. – М.: Наука, 1976. – 544 с.
- 2 Пятков С.Г., Егоров И.Е., Попов С.В. Неклассические дифференциально-операторные уравнения. – Новосибирск: Наука, 2000. – 336 с.

## REFERENCES

- 1 Kolmogorov A.N., Fomin S.V. Elementy teorii funktsii i funktsional'nogo analiza. – M.: Nauka, 1976. – 544 (in Russ.).
- 2 Pyatovskii S.G., Egorov I.E., Popov S.V. Neklassicheskie differentsial'no-operatornyye uravneniya. – Novosibirsk: Nauka, 2000. – 336 s. (in Russ.).

## Резюме

*А. А. ШАЛДАНБАЕВ, А. Ш. ШАЛДАНБАЕВ, И. О. ОРАЗОВ*

М. О. Әуезов атындағы Оңтүстік Қазақстан мемлекеттік университеті, Шымкент,  
Қазақстан Республикасы)

### ВОЛТЕРЛІ ШТУРМ-ЛИУВИЛЛ ОПЕРАТОРЫНЫҢ КРЕЙН КЕҢІСТІГІНДЕГІ СПЕКТРАЛДЫ ТАРАЛЫМЫ

Бұл еңбекте вольтерлі Штурм-Лиувилл операторының Крейн кеңістігіндегі спектралды таралымы алынды.

**Тірек сөздер:** спектр, таралым, есеп, кеңістік, сан.

### Summary

*A. A. Shaldanbayev, A. Sh. Shaldanbayev, I. O. Orasov*

### SPECTRAL RESOLUTION OF THE STURM-LIOUVILLE OPERATOR WITH THE VOLTERRA PROPERTY

In this paper we obtained a spectral resolution of the Sturm-Liouville operator with the Volterra property in the Krein space.

**Keywords:** spectrum, decomposition, task, space, number.

*Поступила 02.09.2013 г.*