

Аргументі ауытқыған тендеулердің бір класы үшін қойылған Нейманның есебінің спектрлелік қасиеттері

Бесбаев Г.А., Иманбаева А.Б., Шалданбаев А.Ш.
ЮКГУ им. М.Ауезова, г. Шымкент, Тауке-хана 5

Тірек сөздер: спектр, толымдылық, мешікті векторлар.

Аннотация. Бұл, еңбек аргументі ауытқыған дифференциалдық тендеуден туындаған, бір оператордың спектрлелік қасиеттерін зерттеуге арналған, осы оператордың Нейман есебінің мешікті векторларының әсіре толымдылығы көрсетілген.

Авторы:

Бесбаев Г.А. – к.ф.-м.н., декан высшей школы ИТиЭ Южно-Казахстанского государственного университета им. М.Ауезова, г. Шымкент.

Иманбаева А.Б. – к.ф.-м.н., доцент кафедры «Математические методы и моделирование» Южно-Казахстанского государственного университета им. М.Ауезова, г. Шымкент.

Шалданбаев Амир Шалданбаевич – д.ф.-м.н., профессор кафедры «Математические методы и моделирование» Южно-Казахстанского государственного университета им. М.Ауезова, г. Шымкент.

N E W S

OF THE NATIONAL ACADEMY OF SCIENCES OF THE REPUBLIC OF KAZAKHSTAN

PHYSICO-MATHEMATICAL SERIES

ISSN 1991-346X

Volume 4, Number 302 (2015), 290 – 296

UDC 517.5

CRITERIA OF A VOLTERROVOST OF CORRECT NARROWING OF THE OPERATOR OF DIFFERENTIATION

Imanbayeva A.B., Besbaev G.A., Shaldanbayev A.Sh.

YuKGU of M. O. Auezov, Shymkent
shaldanbaev51@mail.ru

Key words: operator.formula volterrovy narrowing sledov.teoriya.

Abstract. In work it is received criteria of a volterrovost of correct narrowing of the operator of differentiation:

$$A = \frac{d}{dx}, \quad D(A) = \left\{ y(x) \in W_2^1(0,1) : y(0) = \int_0^1 y'(t) \overline{g(t)} dt, g(x) \in L_2(0,1) \right\}$$

The result is formulated in terms of function g (x).

УДК 517.5

КРИТЕРИИ ВОЛЬТЕРРОВОСТИ КОРРЕКТНОГО СУЖЕНИЯ ОПЕРАТОРА ДИФФЕРЕНЦИРОВАНИЯ

Иманбаева А.Б., Бесбаев Г.Б., Шалданбаев А.Ш.
ЮКГУ им.М.О.Ауэзова, г.Шымкент

Ключевые слова: вольтерровый оператор.формулы следов.теория сужения.

Аннотация. В работе получен критерий вольтерровости корректного сужения оператора дифференцирования:

$$A = \frac{d}{dx}, \quad D(A) = \left\{ y(x) \in W_2^1(0,1) : y(0) = \int_0^1 y'(t) \overline{g(t)} dt, g(x) \in L_2(0,1) \right\}$$

Результат сформулирован в терминах функции $g(x)$.

1. Введение. Рассмотрим оператор дифференцирования в пространстве $L_2(0,1)$. Пусть оператор A порожден операцией

$$Ay(x) = y'(x), \quad 0 \leq x \leq 1 \quad (1.1)$$

и областью определения

$$D(A) = \{y(x) \in W_2^1(0,1) : y(0) = \int y'(x) \overline{g(t)} dx, y(x) \in L_2(0,1)\} \quad (1.2)$$

Этот оператор изучался многими авторами [1], тем не менее многие вопросы пока остаются открытыми. Представляет интерес выяснение природы спектра оператора (1.1)+(1.2). По замечанию Дезина А.А [2] этот вопрос оказался неожиданно сложным.

Целью настоящей работы является установление критерия вольтерровости оператора (1.1)+(1.2), ранее, в работе [3] было анонсировано один необходимый признак вольтерровости этого оператора доказательство которого появилась в [4].

2. Методы исследований

О спектре оператора (1.1)-(1.2) известны следующие факты [1].

Теорема 2.1. Оператор A имеет непустое резольвентное множество, в частности, нуль принадлежит этому множеству. Обратно, если оператор A порожден операцией дифференцирования и нуль принадлежит его резольвентному множеству, то найдется такая граничная функция $g(x) \in L_2(0,1)$, которая задает область определения оператора A в виде (1.2).

Весь спектр оператора, A , однозначно определяется нулями целой функции

$$\Delta(x) = 1 - \lambda \int_0^1 e^{\lambda t} \overline{g(t)} dt \quad (2.1)$$

В случае, если $g(x) = -1$ при $0 \leq x \leq \alpha$, и $g(x) = 0$ при $\alpha \leq x \leq 1$, то $\Delta(x) = e^{\lambda x}$ и, следовательно, оператор A не имеет собственных значений. Не трудно видеть, что таким граничным функциям соответствует задачи Коши

$$Ay(x) = y'(x), \quad y(\alpha) = 0 \quad (2.2)$$

Введем два числа

$$d = \max \sup g(x), \quad c = \min \sup [g(x) + 1],$$

где $\sup f(x)$ – замыкание носителя функции $f(x)$.

Теорема 2.2. Оператор A имеет счетное число собственных значений тогда и только тогда, когда $d < c$.

Пусть B – вполне непрерывный оператор, тогда и $|B| = (B * B)^{1/2}$ компактен.

Определение 2.1. Собственные числа оператора $|B|$ называются S – числами оператора B .

Определение 2.2. Компактный оператор B будет называться ядерным если

$$\sum_{n=1}^{+\infty} s_n(B) < +\infty \quad , \quad (2.3)$$

где $s_j(B)$ - s – числа оператора B .

Определение 2.3. Будем говорить, что линейный ограниченный оператор B , действующий в гильбертовом пространстве H , имеет конечный матричный след, если для любого

ортонормированного базиса $\{\varphi_j\}_1^\infty$ пространства H ряд

$$\sum_{j=1}^{\infty} (B\varphi_j, \varphi_j) \quad (2.4)$$

сходится.

Так как любая перестановка ортонормированного базиса превращает его снова в ортонормированный базис, то для оператора B с конечным матричным следом ряд (2.4) сходится

абсолютно, каков бы ни был ортонормированный базис $\{\varphi_j\}_1^\infty$.

Лемма 2.1. Пусть B – линейный ограниченный неотрицательный оператор. Тогда сумма

$$\sum_{j=1}^{\infty} (B\psi_j, \psi_j) \quad (2.5)$$

имеет одно и то же значение (конечное или бесконечное) каков бы ни был ортонормированный базис $\{\psi_j\}_1^\infty$ пространства H . Оператор B ядерный тогда и только тогда, когда это значение конечно.

Теорема 2.3. Для того чтобы линейный ограниченный оператор B имел конечный матричный след, необходимо и достаточно, чтобы он был ядерным. Если B ядерный, то сумма

$$\sum_{j=1}^{\infty} (B\psi_j, \psi_j) \quad (2.6)$$

не зависит от выбора ортонормированного базиса $\{\psi_j\}_1^\infty$ пространства H .

Определение 2.4. Сумма (2.6) обозначается через $\text{Sp}B$, и называется (матричным) следом оператора B .

Для формулировки основного результата нам понадобится следующее определение.

Определение 2.4. Вполне непрерывный оператор, B , имеющий единственную точку спектра в нуле называется вольтерровым оператором [5].

Лемма 2.2. Если оператор B вольтерров, то

$$\text{Sp}B = 0.$$

3. Результаты исследований

Теорема 3.1. Если оператор

$$A = \frac{d}{dx}, \quad D(A) = \left\{ y(x) \in W_2^1(0,1) : y(0) = \int_0^1 y'(t)g(t)dt, g(x) \in L_2(0,1) \right\} \quad (3.1)$$

вольтерров, т.е. не имеет спектра на конечной части комплексной плоскости (отличной от нуля), то

$$2 \int_0^1 t \overline{g(t)} dt + \left(\int_0^1 \overline{g(t)} dt \right)^2 = 0 \quad (3.2)$$

Доказательство. Найдем обратный оператор к оператору A , который окажется оператором Гильberta-Shmidta. Тогда его квадрат $(A^{-1})^2$ будет ядерным оператором. В силу теоремы 2.3

оператор $(A^{-1})^2$ имеет конечный матричный след, который не зависит от выбора ортонормированного базиса. Если оператор $(A^{-1})^2$ вольтерров, то по лемме 2.2 имеет место равенство

$$sp(A^{-1})^2 = 0 \quad (3.3)$$

Вычислив левую часть оператора (3.3) получим (3.2). Теперь по-подробнее.

Пусть $f(x) \in L_2(0, 1)$, тогда $f(x) \in L_1(0, 1)$. Следовательно, функция $f(x)$ суммируема по Лебегу и почти всюду имеет место формула

$$\frac{d}{dx} \int_0^x f(t) dt = f(x) \quad (3.4)$$

Применив эту теорему к краевой задаче

$$y'(x) = f(x), \quad y(0) = \int_0^1 y'(t) \overline{g(t)} dt \quad (3.5)$$

имеем

$$y(x) = y(0) + \int_0^x f(t) dt = \int_0^1 y'(t) \overline{g(t)} dt + \int_0^x f(t) dt = \int_0^x f(t) dt + \int_0^1 f(t) \overline{g(t)} dt$$

Следовательно,

$$y(x) = A^{-1} f(x) = \int_0^x f(t) dt + \int_0^1 f(t) \overline{g(t)} dt \quad (3.6)$$

Пусть $K(x, t) = \theta(x - t) + \overline{g(t)}$, тогда оператор A^{-1} примет вид

$$A^{-1} f(x) = \int_0^1 K(x, t) f(t) dt$$

Очевидно, что

$$\int_0^1 \int_0^1 |K(x, t)|^2 dx dt < +\infty \quad (3.7)$$

поэтому, оператор A^{-1} Гильберта-Шмидта. По известной теореме [5] оператор $(A^{-1})^2$ ядерный. Вычислим след этого оператора. Вычисления показывают, что

$$A^{-2} f(x) = \int_0^x \int_0^t f(\xi) d\xi dt + x \int_0^1 f(t) \overline{g(t)} dt + \int_0^1 f(t) \int_t^1 \overline{g(\xi)} d\xi dt + \int_0^1 f(t) \overline{g(t)} dt \cdot \int_0^1 \overline{g(t)} dt$$

(3.8) Известно [5], что функционал SpB обладает следующим свойством:

$$Sp(\alpha A + \beta B) = \alpha \cdot SpA + \beta \cdot SpB \quad (3.9)$$

Опираясь на эту формулу, вычислим след каждого слагаемого формулы (3.8). Из-за вольтерровости след первого слагаемого формулы (3.8) равен нулю.

$$\begin{aligned}
 Sp\left(x \cdot \int_0^1 f(t) \overline{g(t)} dt\right) &= \sum_{n=1}^{\infty} \int_0^1 x \cdot \int_0^1 \varphi_n \overline{g(t)} dt \overline{\varphi_n(x)} dx = \sum_{n=1}^{\infty} \int_0^1 \varphi_n \overline{g(t)} dt \cdot \int_0^1 x \overline{\varphi_n(x)} dx = \\
 &= \left| \varphi_1 = \frac{g(t)}{\|g\|}, \varphi_n \perp g, n = 2, 3, \dots \right| = \int_0^1 \varphi_1 g(t) dt \cdot \int_0^1 x \varphi_1(x) dx = \int_0^1 \frac{g(t)}{\|g\|} \cdot \overline{g(t)} dt \cdot \int_0^1 t \cdot \overline{\varphi_1(t)} dt = \\
 &= \frac{\|g\|^2}{\|g\|} \cdot \int_0^1 t \cdot \frac{\overline{g(t)}}{\|g\|} dt = \int_0^1 t \cdot \overline{g(t)} dt;
 \end{aligned} \tag{3.9}$$

$$\begin{aligned}
 Sp\left(\int_0^1 f(t) \int_0^1 \overline{g(\xi)} d\xi dt\right) &= \sum_{n=1}^{\infty} \int_0^1 \varphi_n(t) \cdot \int_0^1 \overline{g(\xi)} d\xi dt \int_0^1 \overline{\varphi_n(t)} dt = \\
 &= \left| \varphi_1 = \frac{\int_0^1 g(\xi) d\xi}{\left\| \int_0^1 g(\xi) d\xi \right\|}, \varphi_j \perp \varphi_1, G(t) = \int_t^1 g(\xi) d\xi \right| = \int_0^1 \varphi_1(t) \int_t^1 \overline{g(\xi)} d\xi dt \cdot \int_0^1 \varphi_1(t) dt = \\
 &= \int_0^1 \frac{G(t)}{\|G\|} \cdot \overline{G(t)} dt \cdot \int_0^1 \frac{G(\eta)}{\|G\|} \cdot d\eta = \int_0^1 \overline{G(\eta)} \cdot d\eta = \eta \cdot G(\eta) \Big|_0^1 + \int_0^1 \eta \overline{g(\eta)} \cdot d\eta = \int_0^1 t \overline{g(t)} \cdot dt;
 \end{aligned} \tag{3.10}$$

$$\begin{aligned}
 Sp\left(\int_0^1 f(t) \overline{g(t)} dt \cdot \int_0^1 \overline{g(t)} dt\right) &= \sum_{n=1}^{\infty} \int_0^1 \int_0^1 \varphi_n \overline{g(t)} dt \int_0^1 \overline{g(t)} dt \overline{\varphi_n(x)} dx = \\
 &= \sum_{n=1}^{\infty} \int_0^1 \varphi_n(t) \overline{g(t)} dt \cdot \int_0^1 \overline{g(t)} dt \cdot \int_0^1 \overline{\varphi_n(x)} dx = \left| \varphi_1 = \frac{g(t)}{\|g\|}, \varphi_j \perp \varphi_1, j = 2, 3, \dots \right| = \\
 &= \int_0^1 \varphi_1 \overline{g(t)} dt \cdot \int_0^1 \overline{g(t)} dt \cdot \int_0^1 \overline{\varphi_1(x)} dx = \int_0^1 \frac{\|g\|^2}{\|g\|} dt \cdot \int_0^1 \overline{g(t)} dt \cdot \int_0^1 \frac{\overline{g(t)}}{\|g\|} dt = \left(\int_0^1 \overline{g(t)} dt \right)^2.
 \end{aligned} \tag{3.11}$$

Из формул (3.8)-(3.11) получим

$$Sp A^{-2} = 2 \int_0^1 t \overline{g(t)} dt + \left(\int_0^1 \overline{g(t)} dt \right)^2 \tag{3.12}$$

Утверждение теоремы следует из формул (3.12) и (3.3). Теорема доказана.

Теорема 3.2. Оператор (1.1-1.2) является вольтерровым тогда и только тогда, когда имеет место равенство

$$g(x) = -1, \text{ если } 0 \leq x \leq a, \text{ и } g(x) = 0, \text{ если } a \leq x \leq 1. \tag{3.13}$$

Доказательство. Если оператор (1.1-1.2) вольтерров, т.е. не имеет собственных значений на конечной части комплексной плоскости, то в силу [7] и [6] имеет место равенство

$$1 - \lambda \int_0^1 \overline{g(t)} e^{\lambda t} dt = e^{\alpha \lambda}, \text{ следовательно, } 1 - e^{\alpha \lambda} = \lambda \int_0^1 \overline{g(t)} e^{\lambda t} dt, \text{ тогда } \int_0^1 \overline{g(t)} e^{\lambda t} dt = \frac{1 - e^{\alpha \lambda}}{\lambda};$$

В силу единственности преобразования Фурье [8-11] для $g(x)$ имеет место равенство (3.13).

4. Выводы. Очевидно, что функция (3.13) удовлетворяет необходимого условия (3.2), и не удовлетворяет условия $d < c$ теоремы 2.2, в данной ситуации $d = c$, поэтому спектр состоит из конечного множества собственных значений, или вовсе отсутствует. Наша теорема говорит, что имеет место последний случай, любопытно отметить, что нелинейное интегральное уравнение (3.2) имеет континuum множество решений. Этого интегрального уравнения можно вывести с помощью

формулы Гаала [12], такая методика успешно применена в работах [13]- [15] для решения различных спектральных задач. Мы воспользовались теоремой Лидского [16]. Следует отметить, что формулы следов операторов применяются при решении различных задач естество знания [17]- [20].

ЛИТЕРАТУРА

- [1] Кангузин Б.Е., Садыбеков М.А. Дифференциальные операторы на отрезке, Распределение собственных значений, Шымкент, «Гылым», 1996, 270 с.
- [2] Дезин А.А. Общие вопросы теории граничных задач, М.:Наука, 1980,270 с.
- [3] Шалданбаев А.Ш.,Кудайбергенова К.Об одном признаке вольтерровости сужения оператора дифференцирования,Международная конференция «Дифференциальные уравнения,теория функций и приложения»,28 мая-2 июня,2007,с.368,Новосибирск.
- [4] Шалданбаев А.Ш.,Бейсенова Н. О вольтерровости корректного сужения оператора дифференцирования, Пойск, №1, 2008, с.200-203.
- [5] Гохберг И.Ц., М.Г.Крейн. Введение в теорию линейных несамосопряженных операторов, М.: Наука, 1965 г,448 с.
- [6] Левин Б.Я.Целые функции,М.:МГУ,1971.
- [7] Кальменов Т.Ш., Шалданбаев А.Ш. О структуре спектра краевой задачи Штурма-Лиувилля на конечном отрезке времени,Известия АН РК серия физ.– математическая, Алматы , 2000, С. 29-34.
- [8] Титчмарш Э.Введение в теорию интегралов Фурье,М.:Гостехлит,1948.
- [9] Бохнер С.Лекции об интегралах Фурье,М.:ГИФМЛ,1962.
- [10] Винер Н.Интеграл Фурье и некоторые его приложения,М.:ГИФМЛ,1963.
- [11] Винер Н, Пэли Р.Преобразование Фурье в комплексной области,М.:Наука,1964.
- [12] Brislawn C.Kernels of trace class operators,Proceedings of AMS vol.104,N 4,pp.1181-1190.
- [13] Шалданбаев А.Ш. О формулах следов одного класса операторов Штурма-Лиувилля Вестник Башкирского университета, том 14, №2, 2009, с.351-355.
- [14] Садыбеков М.А.,Тойжанова Г.Д.Спектральные свойства одного класса краевых задач для парабола-гиперболического уравнения,Дифференц. уравнения,1992,Т.28, N 1,С.176-179.
- [15] Кальменов Т.Ш. Краевые задачи для линейных уравнений в частных производных гиперболического типа,Шымкент, Фылым, 1993,328с.
- [16] Лидский В.Б.Доклады АН СССР,1959,Т.125,№3,С.485-488.
- [17] Шалданбаев А.Ш. Формулы следов для периодической и антипериодической задач Штурма–Лиувилля,Вестник МГУ, Серия 1,Математика-механика, 1982, №3,с. 6–11.
- [18] Садовничий В.А,Подольский В.Е.Следы операторов,Успехи математических наук,2006,т.61,вып.5(371),с.89-148.
- [19] Марченко В.А. Операторы Штурма – Лиувилля и их приложения,Киев, Наукова думка, 1977, 332с.
- [20] Левитан Б.М. Обратные задачи Штурма – Лиувилля,М.: Наука, 1984.

REFERENCES

- [1] Kanguzhin B.E., Sadybekov M.A. Differencial'nye operatory na otrezke, Raspredelenie sobstvennyh znachenij, Shymkent, «Gylым», 1996,270 s.
- [2] Dezin A.A. Obshchie voprosy teorii granichnyh zadach, M.:Nauka, 1980,270 s.
- [3] Shaldanbaev A.Sh.,Kudajbergenova K.Ob odnom priznake vol'terrovosti suzhenija operatora differencirovaniya,Mezhdunarodnaja konferencija «Differencial'nye uravnenija,teoriya funkciij i prilozhenija»,28 maja-2 iyunja, 2007, c.368, Novosibirsk.
- [4] Shaldanbaev A.Sh.,Bejsenova N. O vol'terrovosti korrektnogo suzhenija operatora differencirovaniya,Pojsk,№1,2008,с.200-203.
- [5] Gohberg I.C., M.G.Krejn. Vvedenie v teoriju linejnyh nesamosoprijazhennyh operatorov, M.: Nauka, 1965 g,448 s.
- [6] Levin B.Ja.Celye funkciij,M.:MGU,1971.
- [7] Kal'menov T.Sh., Shaldanbaev A.Sh. O strukture spektra kraevoj zadachi Shturma-Liuvillja na konechnom otrezke vremeni,Izvestija AN RK serija fiz.– matematicheskaja, Almaty , 2000, S. 29-34.
- [8] Titchmarsh Je.Vvedenie v teoriju integralov Fur'e,M.:Gostehlit,1948.
- [9] Bohner S.Lekcii ob integralah Fur'e,M.:GIFML,1962.
- [10] Viner N.Integral Fur'e i nekotorye ego prilozhenija,M.:GIFML,1963.
- [11] Viner N, Pjeli R.Preobrazovanie Fur'e v kompleksnoj oblasti,M.:Nauka,1964.
- [12] Brislawn C.Kernels of trace class operators,Proceedings of AMS vol.104,N 4,pp.1181-1190.
- [13] Shaldanbaev A.Sh. O formulah sledov odnogo klassa operatorov Shturma-Liuvillja Vestnik Bashkirskogo universiteta, tom 14, №2, 2009, с.351-355.
- [14] Sadybekov M.A.,Tojzhanova G.D.Spektral'nye svojstva odnogo klassa kraevyh zadach dlja parabol-a-giperbolicheskogo uravnenija,Differenc. uravnenija,1992,T.28, N 1,C.176-179.
- [15] Kal'menov T.Sh. Kraevye zadachi dlja linejnyh uravnenij v chastnyh proizvodnyh giperbolicheskogo tipa,Shymkent, Fylym, 1993,328s.
- [16] Lidskij V.B.Doklady AN SSSR,1959,T.125,N3,C.485-488.

- [17] Shaldanbaev A.Sh. Formuly sledov dlja periodicheskoy i antiperiodicheskoy zadach Shturma-Liuvillja, Vestnik MGU, Serija 1, Matematika-mehanika, 1982, №3, s. 6–11.
- [18] Sadovnichij V.A., Podol'skij V.E. Sledy operatorov, Uspehi matematicheskikh nauk, 2006, t.61, vyp.5(371), c.89–148.
- [19] Marchenko V.A. Operatory Shturma – Liuvillja i ih prilozhenija, Kiev, Naukova dumka, 1977, 332s.
- [20] Levitan B.M. Obratnye zadachi Shturma – Liuvillja, M.: Nauka, 1984.

Жайлы тарылған дифференциалдау операторының волтерлі болуының үзілді кесілді шарты туралы

Иманбаева А.Б., Бесбаев Г.А., Шалданбаев А.Ш
ЮКГУ им. М.О. Ауезова, г. Шымкент

Тірек сөздер: волтерлі оператор, іздер формуласы, тарылу теориясы.

Аннотация. Бұл жұмыста жайлы тарылған дифференциалдау операторының :

$$A = \frac{d}{dx}, \quad D(A) = \left\{ y(x) \in W_2^1(0,1) : y(0) = \int_0^1 y'(t) \overline{g(t)} dt, g(x) \in L_2(0,1) \right\},$$

волтерлі болуының үзілді кесілді шарты табылған. Нәтижесі $g(x)$ функциясы арқылы ернектелеген.

Авторы:

Иманбаева А.Б – к.ф.-м.н., доцент кафедры «Математические методы и моделирование» Южно-Казахстанского государственного университета им. М.Ауезова, г. Шымкент.

Бесбаев Г.А. – к.ф.-м.н., декан высшей школы ИТиЭ Южно-Казахстанского государственного университета им. М.Ауезова, г. Шымкент.

Шалданбаев Амир Шалданбаевич – д.ф.-м.н., профессор кафедры «Математические методы и моделирование» Южно-Казахстанского государственного университета им. М.Ауезова, г. Шымкент.

N E W S

OF THE NATIONAL ACADEMY OF SCIENCES OF THE REPUBLIC OF KAZAKHSTAN

PHYSICO-MATHEMATICAL SERIES

ISSN 1991-346X

Volume 4, Number 302 (2015), 296 – 303

UDC 517.9

**CRITERION OF SELF-CONJUGACY OF THE VOLTAIRE
OPERATOR OF STORM- LIOUVILLE IN SPACE CRANE**

Shaldanbaev A.SH., Imanbaeva A.B., Besbaev G.A.
YuKGU of M. Auezov, Shymkent
shaldanbaev51@mail.ru

Key words: пространство Crane, the volterrovy operator, self-conjugacy on an indefinite metrics, the operator Shturma-Liuvillya.

Abstract. In the real work the criterion of self-conjugacy of the Voltaire operator Shturma-Liuvillya in space of Crane generated by an indefinite metrics where the operator is determined by a formula $u(x) = u(1-x)$, $\forall u(x) \in L^2(0,1)$ is received.

517.9

**КРИТЕРИЙ САМОСОПРЯЖЕННОСТИ ВОЛЬТЕРРОВА
ОПЕРАТОРА ШТУРМА-ЛИУВИЛЛЯ В ПРОСТРАНСТВЕ КРЕЙНА**

Шалданбаев А.Ш., Иманбаева А.Б., Бесбаев Г.А.
ЮКГУ им. М.Ауезова, г. Шымкент