УДК 517.984 + 517.928

ОБ УСЛОВИЯХ ПОЛНОТЫ СИСТЕМЫ КОРНЕВЫХ ФУНКЦИЙ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНОГО ОПЕРАТОРА НА ОТРЕЗКЕ С ИНТЕГРАЛЬНЫМИ УСЛОВИЯМИ

Х.К. ИШКИН, Б.Е. КАНГУЖИН

Аннотация. В работе исследованы условия полноты системы корневых функций $(CK\Phi)$ оператора L_U , порожденного в пространстве $H=L_2(0,1)$ дифференциальным выражением

$$l(y) = -y'' + qy \quad (q \in L_1(0,1))$$

и интегральными условиями

$$y^{(j-1)}(0) + (l(y), u_j) = 0 \quad (u_j \in L_2(0, 1), \ j = 1, 2).$$

Показано, что СКФ оператора L_U полна в его области определения, если существуют два луча на верхней полуплоскости, таких, что при всех больших λ из этих лучей характеристический определитель ограничен снизу функцией $\lambda^m e^{-|\operatorname{Im} \lambda|}, \ m \geqslant \frac{1}{2}$. Если оператор L_U плотно определен, то для полноты СКФ в H достаточно выполнения указанной оценки с любым $m \in \mathbb{R}$. Кроме того, получено интегральное представление для характеристического определителя в виде синус-преобразования некоторой функции A, которая выражается через u_1, u_2 и ядро оператора преобразования для уравнения $l(y) = \lambda^2 y$. Используя указанное представление, найдены явные (в терминах функций u_1, u_2) условия полноты СКФ оператора L_U в H или $D(L_U)$.

Ключевые слова: дифференциальный оператор с интегральными краевыми условиями, полнота, спектр, асимптотика.

Mathematics Subject Classification: 34L10, 47B28

1. Введение

Рассмотрим оператор L, действующий в пространстве $L_2(0,1)$ по правилу

$$Ly = l(y) := -y'' + qy,$$

 $D(L) = D := \{ y \in L_2(0,1) : y, y' \in AC[0,1], l(y) \in L_2(0,1) \},$

и его сужение L_U , определяемое условиями

$$U_j(y) := y^{(j-1)}(0) + (l(y), u_j) = 0, j = 1, 2.$$
 (1.1)

Здесь AC[0,1] — множество функций, абсолютно непрерывных на [0,1], (f,g) — скалярное произведение в $L_2(0,1)$, функции $q \in L_1(0,1)$, $u_1, u_2 \in L_2(0,1)$ — комплекснозначные. Как известно [5], [13], условия (1.1) дают полное описание всех сужений оператора L, имеющих

Поступила 21 августа 2025 г.

KH.K. ISHKIN, B.E. KANGUZHIN, ON COMPLETENESS CONDITIONS FOR SYSTEM OF ROOT FUNCTIONS OF DIFFERENTIAL OPERATOR ON SEGMENT WITH INTEGRAL CONDITIONS.

[©] Ишкин X.K., Кангужин Б.Е. 2025.

Исследование Х.К. Ишкина выполнено в рамках реализации программы развития Научно-образовательного математического центра Приволжского федерального округа, соглашение № 075-02-2025-1637.

непустое резольвентное множество $\rho(L_U)$; при всех $\mu \in \rho(L_U)$ резольвента $(L_U - \mu)^{-1}$ компактна [5, Гл. III, § 1, Лемма 6], $\sigma(L_U)$ — спектр оператора L_U — совпадает с множеством $\{\lambda^2: \Delta_U(\lambda) = 0\}$, где

$$\Delta_U = \begin{vmatrix} U_1(c) & U_1(s) \\ U_2(c) & U_2(s) \end{vmatrix}, \tag{1.2}$$

s, c — решения уравнения

$$-y'' + qy = \lambda^2 y, \quad x \in [0, 1], \tag{1.3}$$

удовлетворяющие условиям

$$s(0, \lambda) = c'(0, \lambda) = 0, \quad s'(0, \lambda) = c(0, \lambda) = 1$$

(здесь и всюду далее $\varphi'(x,\lambda)$ — производная по x). При каждом фиксированном $x \in [0,1]$ $s(x,\cdot)$ и $c(x,\cdot)$ — целые функции экспоненциального типа [18, Гл. I, § 2], потому функция Δ_U целая, так что $\sigma(L_U)$ либо пуст, либо состоит из конечного или счетного числа собственных значений, каждое из которых имеет конечную алгебраическую кратность. Одним из авторов показано [34], что возможны только 1-й и 3-й случаи и в терминах некоторого уравнения для тройки (q,u_1,u_2) найдено необходимое и достаточное условие реализации случая $\sigma(L_U) = \emptyset$. В работе другого автора [10] был получен следующий результат:

Пусть выполнены условия

$$\lim_{\delta \to +0} \delta^{-2} \int_{0}^{\delta} \int_{1-\delta}^{1} (u_1(y)u_2(x) - u_2(y)u_1(x)) \, dy dx \neq 0, \tag{1.4}$$

$$|\Delta_U(\lambda)| \geqslant C|\lambda| \ln(1+|\lambda|)e^{|\operatorname{Im}\lambda|}, \qquad \lambda \in \mathbb{C} \backslash A_{\varepsilon},$$
 (1.5)

где $C = C(\varepsilon) > 0$, A_{ε} — объединение кружков радиуса ε с центрами в нулях Δ_U . Тогда $CK\Phi$ оператора L_U полна в $L_2(0,1)$.

Условие (1.4) в той или иной форме присутствует практически во всех работах, посвященных вопросам полноты или базисности СКФ оператора L_U . По существу, это условие служит для выполнения оценки типа (1.5), зависящей от степени гладкости функций u_j . Так, в работе [30] Шкаликовым (для дифференциального выражения n-го порядка) был выделен класс интегральных условий, при которых СКФ соответствующего оператора образует базис Рисса со скобками или просто базис Рисса. Применительно к нашему случаю эти условия имеют вид

$$V_j(y) + \sum_{\nu=0}^{k_j} \int_0^1 y^{(\nu)}(x) du_{j\nu}(x) = 0, \quad j = 1, 2,$$
(1.6)

$$V_j(y) = \sum_{\nu=0}^{k_j} \left(\alpha_{j\nu} y^{(\nu)}(0) + \beta_{j\nu} y^{(\nu)}(1) \right),$$

где $1 \geqslant k_1 \geqslant k_2 \geqslant 0$, $u_{j\nu}$ — функции ограниченной вариации, непрерывные в точках 0, 1. Если L_V — оператор, полученный из L_U заменой (1.6) на условия

$$V_j(y) = 0, j = 1, 2,$$
 (1.7)

которые регулярны по Биркгофу [20, Гл. II, § 4], то СКФ оператора L_V образует в $L_2(0,1)$ базис Рисса со скобками [29], а в случае усиленной регулярности — обычный базис Рисса [19], [12]. Согласно основному результату работы [30], если условия (1.7) регулярны по Биркгофу, то СКФ оператора L_U образует в $L_2(0,1)$ базис Рисса со скобками, а в случае

усиленной регулярности — базис Рисса. Важный момент при доказательстве базисности — оценка

$$|\Delta_U(\lambda)| > C(\varepsilon)|\lambda|^{k_1 + k_2 - 1} e^{|\operatorname{Im} \lambda|}, \qquad \lambda \in \mathbb{C} \backslash A_{\varepsilon}, \tag{1.8}$$

где $C(\varepsilon)$, A_{ε} определены так же, как в (1.5). Как отмечено в [30, Лемма 1], эта оценка равносильна регулярности по Биркгофу условий (1.8).

В работе Скубачевского и Стеблова [26] и последовавшей за ней серией [2], [21], [23], [24], [25], [27] подробно изучен случай, когда условия (1.6) имеют вид

$$(y, \varphi_j) = 0 \ (\varphi_j \in L_2(0, 1)), \qquad j = 1, 2.$$
 (1.9)

Если хотя бы одно из условий (1.1) имеет вид (1.9), оператор L_U определен неплотно, потому не имеет сопряженного. В такой ситуации методика работ [19], [12], [30] неприменима. Тем не менее, предполагая некоторую регулярность поведения функций φ_j вблизи точек 0 и 1 так, что

$$\varphi_1(1)\varphi_2(0) - \varphi_1(0)\varphi_2(1) \neq 0,$$

удается достаточно подробно исследовать различные спектральные свойства рассматриваемого оператора. Так, в работах [26], [2], [27] доказана дискретность спектра, локализация его около луча arg $\lambda=0$, в [21] установлена базисность СКФ в $D(L_U)$ по Абелю, а в [23] базисность по Риссу. В работах [24], [25] найдена асимптотика спектра и получена оценка резольвенты вдали от спектра, используя лишь некоторые требовании на асимптотику преобразований Лапласа функций φ_j . Отметим также работы [4], [35], в которых получены близкие к [26], [2], [27] результаты для оператора L_U при $U_j(y)=(y',\varphi_j)$ ($\varphi_j\in L_2(0,1)$) и оператора 4-го порядка вида L_U .

Условия (1.1) могут быть приведены к виду (1.6) (в частности, к виду (1.9)) лишь при достаточной гладкости u_j . Ниже (леммы 2.3, 2.4) будут получены критерии равносильности условий (1.1), (1.9) и (1.1), (1.6).

Возникает вопрос: нельзя ли при менее жестких ограничениях на функции u_j получить какую—либо достаточно нетривиальную информацию о спектральных свойствах оператора L_U ?

В настоящей статье найдена оценка, существенно более мягкая по сравнению с (1.5), при выполнении которой СКФ оператора L_U полна в $D(L_U)$ или в $L_2(0,1)$. Кроме того, получено интегральное представление функции Δ_U в виде синус-преобразования некоторой функции A, которая выражается через u_1 , u_2 и ядро $\mathcal{K}(\cdot,\cdot)$ оператора преобразования для уравнения (1.3). Отметим, что функция A была получена в работе [34] при исследовании спектра оператора L_U . В данной работе нам удалось несколько упростить вид этой функции. Используя указанное представление, найдены явные (в терминах функций u_1 , u_2) условия полноты СКФ оператора L_U в $D(L_U)$.

Операторы типа L_U возникают в теории турбулентности [39] и в теории марковских процессов [32], [33]. Различные спектральные свойства операторов вида L_U (произвольного порядка), кроме указанных выше, изучались в работах Пиконе [37], [38], Тамаркина [28], Любича [15], [16], Брюнса [1], Кролла [36], Ильина и Моисеева [6], [7], Макина [17], Кангужина [9], [11], Полякова [22] и др. Более подробную библиографию по обсуждаемой теме можно найти в обзорах [5], [27], [36].

2. ФОРМУЛИРОВКА ОСНОВНЫХ РЕЗУЛЬТАТОВ

2.1. Подготовительные утверждения. Выше было отмечено, что в случае, когда оператор L_U определен неплотно, классические методы не работают. В этой связи важно знать, при каких условиях на функции u_j оператор L_U плотно определен. Очевидно,

если хотя бы одна линейная комбинация условий (1.1) эквивалентна условию $(y,\varphi)=0$ $(\varphi \in L_2(0,1), \varphi \neq 0)$, то оператор L_U определен неплотно. Верно и обратное утверждение:

Лемма 2.1. Оператор L_U определен неплотно тогда и только тогда, когда существует $\varphi \in L_2(0,1), \ \varphi \neq 0$, такая, что

$$\psi'(0)u_1 - \psi(0)u_2 = \psi,$$

 $r de \ \psi \ - pewenue \ задачи$

$$-\psi'' + \overline{q}\psi = \varphi, \qquad \psi(1) = \psi'(1) = 0.$$
 (2.1)

Лемма 2.2. Если существуют последовательность $\{\lambda_k\}$, уходящая в бесконечность по сектору

$$S_{\varepsilon} = \varepsilon \leqslant \arg \lambda \leqslant \pi - \varepsilon \quad (\varepsilon > 0),$$

u постоянная C > 0, такие, что

$$|\Delta_U(\lambda_k)| \geqslant Ce^{\operatorname{Im}\lambda_k},\tag{2.2}$$

то оператор L_U плотно определен.

В следующем предложении дается полное описание класса функций u_1 , u_2 , при которых условия (1.1) представляются в виде (1.9).

Лемма 2.3. Пусть функции $\varphi_1, \varphi_2 \in L_2(0,1)$ таковы, что ψ_j — решения задачи (2.1) при $\varphi = \varphi_j$ — удовлетворяют условию

$$d_1 := \psi_1(0)\psi_2'(0) - \psi_1'(0)\psi_2(0) \neq 0$$

u nycmb

$$\begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \end{pmatrix} = \frac{1}{d_1} \begin{pmatrix} \psi_2(0) & -\psi_1(0) \\ \psi'_2(0) & -\psi'_1(0) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \psi_1 \\ \psi_2 \end{pmatrix}. \tag{2.3}$$

Tогда условия (1.1) и (1.9) эквивалентны в D.

Обратно, пусть условия (1.1) и (1.9) эквивалентны в D. Тогда $d_1 \neq 0$ и справедливо равенство (2.3).

Замечание 2.1. Пусть $c_0 = c|_{\lambda=0}$, $s_0 = s|_{\lambda=0}$, где s, c — функции, фигурирующие s (1.2). Тогда для решения задачи (2.1) верна формула

$$\psi(x) = \int_{x}^{1} (\overline{s_0}(x)\overline{c_0}(t) - \overline{c_0}(x)\overline{s_0}(t))\varphi(t)dt.$$
 (2.4)

Поэтому если φ — произвольная функция из $L_2(0,1)$, ортогональная s_0 и c_0 , то $\psi(0)=\psi'(0)=0$. Следовательно, $d_1=0$, если хотя бы одна из функций φ_1 , φ_2 ортогональна s_0 и c_0 .

В силу леммы 2.3 для эквивалентности условий (1.1) и (1.9) необходимо, чтобы функции u_j , помимо прочего, должны быть достаточно гладкими, а именно, принадлежать множеству

$$D^* = \{ y \in L_2(0,1) : \ y, y' \in AC[0,1], \ -y'' + \overline{q}y \in L_2(0,1) \}.$$

Теперь выясним, насколько гладкой должны быть функции u_j для равносильности условий (1.1) и (1.6). Для этого перепишем (1.6) в виде

$$\Phi_j(y) := \sum_{\nu=0}^1 \int_0^1 y^{(\nu)}(x) d\varphi_{j\nu}(x) = 0, \qquad j = 1, 2,$$
(2.5)

где функции $\varphi_{j\nu}$ отличаются от $u_{j\nu}$ лишь значениями в точках 0 и 1. Без ограничения общности можно считать, что $\varphi_{j\nu}(1)=0$. Обозначим через Q оператор, действующий в $L_{\infty}(0,1)$ по формуле

$$Qf = \int_{x}^{1} (t - x)\overline{q}fdt,$$

и положим

$$\psi_j = (I - Q)^{-1} f_j, \qquad j = 1, 2,$$

$$f_j(x) = \overline{\varphi_{j1}}(x) + \int_{-1}^{1} \overline{\varphi_{j0}}(t) dt.$$
(2.6)

Оператор Q является вольтерровым в пространстве $L_{\infty}(0,1)$, потому уравнение (2.6) имеет единственное решение в этом пространстве, которое в силу равенства

$$\psi_j = f_j + Q\psi_j$$

является функцией ограниченной вариации, равной 0 в точке 1.

Лемма 2.4. Пусть функции ограниченной вариации $\varphi_{i\nu}$ $(j, \nu = 1, 2)$ таковы, что

$$d_{2} := \begin{vmatrix} \overline{\varphi_{10}}(0) - \int_{0}^{1} \overline{q}\psi_{1}dt & \psi_{1}(0) \\ \overline{\varphi_{20}}(0) - \int_{0}^{1} \overline{q}\psi_{2}dt & \psi_{2}(0) \end{vmatrix} \neq 0$$
(2.7)

u nycmb

$$\begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \end{pmatrix} = \frac{1}{d_2} \begin{pmatrix} -\psi_2(0) & \psi_1(0) \\ \overline{\varphi_{20}}(0) - \int_0^1 \overline{q}\psi_2 dt & \overline{\varphi_{10}}(0) - \int_0^1 \overline{q}\psi_1 dt \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \psi_1 \\ \psi_2 \end{pmatrix}. \tag{2.8}$$

Тогда условия (1.1) и (2.5) эквивалентны в D.

Обратно, пусть (1.1) и (2.5) эквивалентны в D. Тогда $d_2 \neq 0$ и справедливо равенство (2.8).

Пусть L_{Γ} — оператор L_{U} при

$$U_j(y) = \Gamma_j(y) := a_{j1}y(0) + a_{j2}y'(0) + a_{j3}y(1) + a_{j4}y'(1), \quad j = 1, 2,$$

где $a_{jk} \in \mathbb{C}$ таковы, что $\rho(L_{\Gamma}) \neq \emptyset$. В частности, если граничные условия $\Gamma_j(y) = 0$ невырожденны, то СКФ L_{Γ} полна в $L_2(0,1)$ [18, Теорема 1.3.1]. Обозначим

$$R_U(\lambda) = (L_U - \lambda^2)^{-1}$$
 и $R_{\Gamma}(\lambda) = (L_{\Gamma} - \lambda^2)^{-1}$.

Лемма 2.5. Пусть $\lambda_0^2 \in \rho(L_U)$. Тогда при любых Γ_j , таких, что $\lambda_0^2 \in \rho(L_\Gamma)$, справедливо представление

$$R_{U}(\lambda_{0})f = \frac{1}{\Delta_{U}(\lambda_{0})} \begin{vmatrix} c & s & R_{\Gamma}f \\ U_{1}(c) & U_{1}(s) & U_{1}(R_{\Gamma}f) \\ U_{2}(c) & U_{2}(s) & U_{2}(R_{\Gamma}f) \end{vmatrix} (\lambda_{0}), \qquad f \in L_{2}(0,1).$$
 (2.9)

Следствие 2.1. При любых $u_1, u_2 \in L_2(0,1)$ резольвента оператора L_U — оператор Гильберта — Шмидта.

 $^{^{1}}$ Если в (1.6) $k_{i}=0$, то в (2.5) полагаем $\varphi_{i1}=0$

2.2. Основные результаты. Если оператор L_U плотно определен, можно пользоваться общей схемой [3, Гл. XI, § 6, Следствие 31]²:

Теорема 2.1 (Данфорд — Шварц). Пусть H — сепарабельное гильбертово пространство, T — плотно определенный в H оператор с резольвентой из класса Гильберта — Шмидта. Далее пусть p_k ($k = \overline{1,5}$) — лучи, удовлетворяющие условиям:

- а) углы между любыми соседними меньше $\frac{\pi}{2}$,
- б) существует постоянная $M \geqslant -1$, такая, что

$$\|(T-\lambda)^{-1}\| = O(\lambda^M) \quad npu \quad \lambda \to \infty$$

вдоль кажедого луча p_k .

Tогда cucmeма корневых векторов оператора T полна в H.

Теорема 2.2. Пусть оператор L_U плотно определен и обладает свойством: существуют лучи

$$P_k = \{\arg z = \beta_k, |z| \ge R_k\} \quad (k = 1, 2), \quad R_k \ge 0, \quad 0 < \beta_1 < \beta_2 < \pi,$$

такие, что

$$|\Delta(\lambda)| \geqslant C|\lambda|^N e^{\operatorname{Im}\lambda}, \quad \lambda \in P_1 \cup P_2,$$
 (2.10)

где C>0 и $N\in\mathbb{R}$ — постоянные, не зависящие от λ . Тогда $CK\Phi$ оператора L_U полна в $L_2(0,1)$.

Замечание 2.2. Согласно Следствию 2.1 $L_U^{-1} \in \sigma_2$, так что по теореме Данфорда — Шварца для полноты СКФ оператора L_U достаточно найти 5 лучей, удовлетворяющих условиям а) и б). Специфика оператора L_U позволяет обойтись только двумя лучами.

Следствие 2.2. Если функция Δ_U удовлетворяет оценкам (2.2) и (2.10), то $CK\Phi$ оператора L_U полна в $L_2(0,1)$.

Согласно лемме 2.1 область определения оператора L_U может быть не плотной. В этой ситуации L_U^* не существует, поэтому приведенная выше «общая схема» не работает. Пользуясь лишь методами теории функций нам удалось получить следующий результат.

Теорема 2.3. Пусть P_k — те же лучи, что в Теореме 2.2, и

$$|\Delta(\lambda)| \geqslant C|\lambda|^{-\frac{1}{2}} e^{\operatorname{Im}\lambda}, \quad \lambda \in P_1 \cup P_2,$$
 (2.11)

где C>0 не зависит от λ . Тогда $CK\Phi$ оператора L_U полна в $D(L_U)$.

Для формулировки следующего результата введем обозначения. Пусть $\mathcal{K}(\cdot,\cdot)$ — ядро оператора преобразования для решения $e(x,\lambda)$ уравнения (1.3) с начальными условиями $e(0,\lambda)=1,\ e'(0,\lambda)=i\lambda$ [18, Гл. 1, § 2]:

$$e(x,\lambda) = e^{i\lambda x} + \int_{-x}^{x} \mathcal{K}(x,t)e^{i\lambda t}dt,$$

 K_{\pm} — операторы, действующие в $L_{2}(0,1)$ по формулам

$$[K_{\pm}f](x) = \int_{a}^{1} \mathcal{K}(t, \pm x)f(t)dt. \tag{2.12}$$

 $^{^2}$ Имеется обобщение этого утверждения на операторы с резольвентой из идеала Неймана — Шаттена σ_p с произвольным p>0 [31, Теорема 4.7 и Замечание 4.8].

Положим

$$A_{1}[g, f](x) = B[(I + K_{+})g, (I + K_{-})f](x) - B[(I + K_{+})f, (I + K_{-})g](x),$$

$$B[f, g](x) = \int_{x}^{1} f(t)g(t - x)dt,$$

$$A_{2}[f](x) = \int_{x}^{1} [(I + K_{+} + K_{-})f](t)dt,$$

$$A_{3}[f](x) = \int_{x}^{1} (t - x)[(I + K_{+} - K_{-})f](t)dt,$$

$$A(x) = A_{1}[u_{2}, u_{1}](x) - A_{2}[u_{1}](x) - A_{3}[u_{2}](x).$$

Теорема 2.4. Характеристический определитель оператора L_U представляется в виде

$$\Delta_U(\lambda) = \lambda^3 \int_0^1 \sin \lambda x A(x) dx + \lambda^2 A(0) + 1.$$
 (2.13)

Замечание 2.3. В работе [8] для оператора Штурма — Лиувилля на кривой с условиями Дирихле или Неймана найдено аналогичное (2.13) представление для характеристического определителя. Используя это представление, получен критерий асимптотической локализации спектра около конечного числа лучей.

Следствие 2.3. Пусть при некотором т предел

$$\lim_{x \to 1} \frac{A(x)}{(1-x)^m}$$

существует и не равен 0. Если $m \leqslant \frac{5}{2}$, то СКФ оператора L_U полна в $D(L_U)$, а при $m \leqslant 2 - в \ L_2(0,1)$.

Следствие 2.4. Пусть q = 0 и при некотором m предел

$$\lim_{x \to 1} (1-x)^{-m} \int_{x}^{1} \left[u_2(t)u_1(t-x) - u_2(t-x)u_1(t) - u_1(t) - (t-x)u_2(t) \right] dt$$

существует и не равен 0. Если $m \leqslant \frac{5}{2}$, то СКФ оператора L_U полна в $D(L_U)$, а при $m \leqslant 2 - в \ L_2(0,1)$.

3. Доказательства подготовительных лемм

3.1. Доказательство леммы **2.1.** Достаточность доказывается непосредственной проверкой. Пусть D_U не плотна в $L_2(0,1)$. Тогда существует ненулевой элемент φ из $L_2(0,1)$, такой, что $(y,\varphi)=0$ для всех $y\in D(L_U)$. Пусть ψ — функция, фигурирующая в формулировке леммы. Имеем

$$0 = (y, l^*(\psi)) = y(0)\overline{\psi'}(0) - y'(0)\overline{\psi}(0) + (l(y), \psi).$$

Согласно (1.1)

$$y(0) = -(l(y), u_1), y'(0) = -(l(y), u_2),$$

так что

$$(l(y), \psi'(0)u_1 - \psi(0)u_2 - \psi) = 0$$

для всех $y \in D(L_U)$. Так как $0 \in \rho(L_U)$ и множество $\{l(y), y \in (D(L_U)\} = \operatorname{Ran}(L_U)$ совпадает с $L_2(0,1)$, имеем

$$\psi'(0)u_1 - \psi(0)u_2 - \psi = 0.$$

Лемма доказана.

3.2. Доказательство леммы 2.2. Предположим, что оператор L_U определен неплотно. Если ψ — решение задачи (2.1) при некотором $\varphi \neq 0$, то хотя бы одно из чисел $\psi(0)$ и $\psi'(0)$ не равно 0. Пусть $\psi'(0) \neq 0$. Поскольку

$$\overline{\psi}'(0)U_1(y) - \overline{\psi}(0)U_2(y) = \overline{\psi}'(0)y(0) - \overline{\psi}(0)y'(0) + (ly,\psi) = (y,\varphi),$$

имеем

$$\Delta_U(\lambda) = \frac{1}{\overline{\psi'}(0)} \begin{vmatrix} (c, \varphi) & (s, \varphi) \\ U_2(c) & U_2(s) \end{vmatrix}.$$

Пусть y_1, y_2 — решения (1.3) с асимптотикой [20, Гл. II, § 4],

$$y_k^{(j-1)}(x,\lambda) \sim (\omega_k \lambda)^{j-1} e^{\omega_k \lambda z} [1], \qquad x \in [0,1], \qquad \lambda \to \infty, \qquad k, j = 1, 2,$$
 (3.1)

где $\omega_1 = -i$, $\omega_2 = i$, символ [1] означает выражение $1 + O(\lambda^{-1})$, в котором оценка $O(\lambda^{-1})$ равномерна по $x \in [0,1]$ и $0 \leq \arg \lambda \leq \pi$. Имеем

$$\begin{pmatrix} c \\ s \end{pmatrix} = \frac{1}{2} \operatorname{diag} \left(1, (i\lambda)^{-1} \right) \begin{pmatrix} \begin{bmatrix} 1 \end{bmatrix} & \begin{bmatrix} 1 \\ -\begin{bmatrix} 1 \end{bmatrix} & \begin{bmatrix} 1 \end{bmatrix} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix}.$$
 (3.2)

Тогда

$$\Delta_U(\lambda) = \frac{[1]}{2i\overline{\psi'}(0)\lambda} \begin{vmatrix} (y_1, \varphi) & (y_2, \varphi) \\ U_2(y_1) & U_2(y_2) \end{vmatrix}.$$

Отсюда, учитывая, что для любого $f \in L_2(0,1)$

$$(y_1, f) = o\left(\lambda^{-\frac{1}{2}}e^{\operatorname{Im}\lambda}\right), \qquad (y_2, f) = o\left(\lambda^{-\frac{1}{2}}\right)$$

при больших λ из S_{ε} , получаем

$$\sup_{\varepsilon \leqslant \alpha \leqslant \pi - \varepsilon} \left| \Delta_U(re^{i\alpha}) e^{-r\sin\alpha} \right| \to 0, \quad r \to +\infty.$$

Эта оценка противоречит условию леммы 2.2, следовательно, оператор L_U определен плотно.

3.3. Доказательство леммы **2.3.** Пусть $d_1 \neq 0$ и выполнено равенство (2.3). Тогда

$$\psi'_j(0)u_1 - \psi_j(0)u_2 = \psi_j \quad (j = 1, 2).$$

Отсюда (см. доказательство леммы 2.2)

$$\overline{\psi_i'}(0)U_1(y) - \overline{\psi_j}(0)U_2(y) = (y, \varphi_j).$$

Обратно, если условия (1.1) и (1.9) эквивалентны, то они порождают один и тот же оператор. Следовательно, функции

$$\Delta_U$$
 и $\Delta_\Phi := \begin{vmatrix} (c, \varphi_1) & (s, \varphi_1) \\ (c, \varphi_2) & (s, \varphi_2) \end{vmatrix}$

имеют одинаковые нули. Так как $\Delta_U(0) = 1$, имеем $\Delta_{\Phi}(0) \neq 0$. Согласно формуле (2.4),

$$d_1 = (c_0, \varphi_1)(s_0, \varphi_2) - (s_0, \varphi_1)(c_0, \varphi_2) = \Delta_{\Phi}(0).$$

Поэтому $d_1 \neq 0$.

Далее, рассуждая так же, как при доказательстве леммы 2.1, получаем

$$\psi_j'(0)u_1 - \psi_j(0)u_2 = \psi_j \quad (j = 1, 2).$$

Отсюда следует (2.3).

3.4. Доказательство леммы **2.4.** Пусть $d_2 \neq 0$. Достаточность (2.8) для эквивалентности условий (1.1) и (2.5) доказывается так же, как в предыдущем пункте. Пусть равенства (1.1) и (2.5) эквивалентны в D. Поскольку ψ_1 , ψ_2 — функции ограниченной вариации, находим

$$(ly,\psi_j) = \int_0^1 y'(x)d\left[\overline{\psi_j}(x) + \int_x^1 (x-t)q\overline{\psi_j}dt\right] - y(0)\int_0^1 q\overline{\psi_j}dt + y'(0)\overline{\psi_j}(0), \quad j = 1, 2, \ y \in D.$$

C другой стороны, согласно (2.5),

$$\Phi_{j}(y) = \int_{0}^{1} y'd \left[\varphi_{j1}(x) + \int_{x}^{1} \varphi_{j0}(t)dt \right] - y(0)\varphi_{j0}(0), \qquad j = 1, 2, \ y \in D.$$

Следовательно,

$$\Phi_{j}(y) = (ly, \psi_{j}) - y(0) \left[\varphi_{j0}(0) - \int_{0}^{1} q \overline{\psi_{j}} dx \right] - y'(0) \overline{\psi_{j}}(0), \qquad j = 1, 2, \ y \in D.$$
 (3.3)

Теперь действуем так же, как при доказательстве леммы 2.1: соотношение (3.3) с учетом равносильности равенств (1.1) и (2.5) в D влечет

$$\left(ly, \psi_j + \left(\overline{\varphi_{j0}}(0) - \int_0^1 \overline{q}\psi_j dt\right) u_1 + \psi_j(0)u_2\right) = 0, \quad j = 1, 2, \ y \in D_U,$$

так что

$$\psi_j + \left(\overline{\varphi_{j0}}(0) - \int_0^1 \overline{q}\psi_j dt\right) u_1 + \psi_j(0)u_2 = 0, \qquad j = 1, 2.$$
 (3.4)

Далее, согласно (2.7) и (3.3), $d_2 = \Delta_{\Phi}(0) \neq 0$ (так как Δ_U и Δ_{Φ} имеют одинаковые нули и $\Delta_U(0) = 1$). Следовательно, определитель системы (3.4) не равен 0. Решая эту систему, получим (2.8).

3.5. Доказательство леммы **2.5.** Обозначим через L_0 оператор L_U при $u_1 = u_2 = 0$. Поскольку $\Delta_0(\lambda) \equiv 1$, оператор $R_0(\lambda) := (L_0 - \lambda^2)^{-1}$ существует при всех $\lambda \in \mathbb{C}$. Поэтому при всех $\lambda^2 \in \rho(L_U)$ имеем

$$R_{U}(\lambda)f = \frac{1}{\Delta_{U}(\lambda)} \begin{vmatrix} c & s & R_{0}(\lambda)f \\ U_{1}(c) & U_{1}(s) & U_{1}(R_{0}(\lambda)f) \\ U_{2}(c) & U_{2}(s) & U_{2}(R_{0}(\lambda)f) \end{vmatrix}, \qquad f \in L_{2}(0,1).$$
(3.5)

Пусть $\lambda_0^2 \in \rho(L_U)$. Выберем краевые условия Γ_j так, чтобы $\lambda_0^2 \in \rho(L_\Gamma)$. Поскольку функции $R_0(\lambda_0)f$ и $R_\Gamma(\lambda_0)f$ удовлетворяют одному и тому же уравнению $l(y) - \lambda_0^2 y = f$, их разность есть линейная комбинация функций $s(\cdot, \lambda_0)$ и $c(\cdot, \lambda_0)$. Отсюда и из равенства (3.5) следует (2.9).

3.6. Доказательство следствия 2.1. Следует из (3.5) и соотношений

$$[R_0(\lambda)f](x) = -\int_0^x (s(x,\lambda)c(t,\lambda) - s(t,\lambda)c(x,\lambda))f(t)dt,$$

$$U_j(R_0(\lambda)f) = \lambda^2 (f, R_0^*(\lambda)u_j) + (f, u_j).$$

4. Доказательства Теорем 2.2 - 2.4

4.1. СКФ оператора L_U . Из доказательства Теоремы 1 работы [34] видно, что спектр L_U пуст тогда и только тогда, когда $\Delta_U(\lambda) \equiv 1$. Поэтому в условиях Теорем **2.2** и **2.3** спектр L_U состоит из счетного числа собственных значений $\{\mu_k\}_1^\infty$ с кратностями m_k . Пусть $\mu_k = \lambda_k^2$, где $\{\lambda_k\}$ — корни Δ_U из $\Pi_+ = \{0 \leqslant \arg \lambda < \pi\}$ (без ограничения общности считаем, что 0 — вне спектра L_U), пронумерованные в порядке возрастания модулей без учета кратностей. Рассмотрим функции

$$w_j = U_j(c)s - U_j(s)c, \quad j = 1, 2.$$
 (4.1)

Поскольку $U_1(w_1)=0,~U_2(w_1)=\Delta_U,~$ имеем $w_1(\cdot,\lambda_k)-$ собственная функция оператора $L_U,~$ соответствующая собственному значению $\mu_k.$ Очевидно, это утверждение верно и для $w_2.$ Если

$$\widetilde{w}_j(x,\mu) = w_j(x,\sqrt{\mu}), \quad 0 \leqslant \arg \mu < 2\pi,$$

то при каждом j = 1, 2 последовательность

$$W_j := \left(\frac{\partial}{\partial \mu}\right)^{\nu} \widetilde{w}_j(x,\mu) \bigg|_{\mu=\mu_k}, \quad k = 1, 2, \dots, \quad \nu = \overline{0, m_k - 1}, \tag{4.2}$$

образует СКФ оператора L_U .

4.2. Доказательство теоремы **2.2.** Допустим, что система W_1^1 неполна, то есть существует ненулевая функция f из $L_2(0,1)$, ортогональная W_1 . Следуя идее, изложенной в упомянутом выше Замечании 4.8 из работы [31], рассмотрим векторнозначную (со значениями в $L_2(0,1)$) функцию

$$w(\lambda) = \left(L_U^* - \overline{\lambda}^2\right)^{-1} f,$$

которая в силу сделанного предположения является целой относительно переменной $\overline{\lambda}$. Покажем, что

$$||w(\lambda)|| = O(\lambda^N), \quad \lambda \in P_1 \cup P_2.$$
 (4.3)

Для этого достаточно доказать, что

$$\|\left(L_{U}-\lambda^{2}\right)^{-1}\|=O\left(\lambda^{N}\right), \quad \lambda \in P_{1} \cup P_{2}. \tag{4.4}$$

Выберем в качестве Γ в (2.9) условия Дирихле y(0)=y(1)=0 и обозначим через L_D и $R_D(\lambda)$ соответствующий оператор и его резольвенту $(L_D-\lambda^2)^{-1}$. Тогда

$$||R_D(\lambda)|| = O(\lambda^{-2}), \quad \lambda \to \infty,$$
 (4.5)

вдоль любого луча arg $\lambda = \beta$ (0 < β < π).

Функции y_j , определенные по (3.1), линейно независимы, так что

$$\begin{pmatrix} c \\ s \end{pmatrix} = \Omega \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix},$$

 $^{^{1}\}mathrm{C}$ истемы W_{1} и W_{2} полны или неполны одновременно.

где Ω — невырожденная при всех λ матрица, зависящая только от λ . Переходя в (2.9) к y_1, y_2 , получим

$$R_U(\lambda)f = R_D(\lambda)f + \frac{1}{D_U(\lambda)} \begin{vmatrix} \Psi_1(\cdot,\lambda) & \Psi_2(\cdot,\lambda) \\ U_1(R_D(\lambda)f) & U_2(R_D(\lambda)f) \end{vmatrix}, \quad f \in L_2(0,1),$$
(4.6)

$$\Psi_j(x,\lambda) = \begin{vmatrix} y_1(x,\lambda) & y_2(x,\lambda) \\ U_1(R_D(\lambda)f) & U_2(R_D(\lambda)f) \end{vmatrix},$$

$$D_U = \begin{vmatrix} U_1(y_1) & U_1(y_2) \\ U_2(y_1) & U_2(y_2) \end{vmatrix}. \tag{4.7}$$

Без ограничения общности можно считать, что постоянные R_k в определении лучей P_k таковы, что оценки (3.1) и (4.5) верны на обоих лучах P_1 и P_2 . Тогда

$$|D_U(\lambda)| = 2[1]|\lambda||\Delta(\lambda)|, \quad \lambda \in P_1 \cup P_2. \tag{4.8}$$

Используя эти оценки, а также (2.10), имеем: при всех $\lambda \in P_1 \cup P_2$

$$\|\Psi_j\| = O\left(\lambda e^{\operatorname{Im}\lambda}\right), \quad U_j\left(R_D(\lambda)f\right) = O(1)\|f\|,$$
$$|D_U(\lambda)| \geqslant C_1|\lambda|^{N+1}e^{\operatorname{Im}\lambda},$$

где $C_1 > 0$ не зависит от λ . Отсюда и из равенства (4.6) следует (4.4).

Согласно (4.6) и оценкам (3.1), R_U — частное двух целых функций порядка не выше 1, следовательно [14, Гл. I, § 9], имеет порядок не выше 1. Поскольку

$$|w(\lambda)| \leqslant ||R_U(\lambda)|| ||f||,$$

порядок функции w также не превосходит 1. Применяя с учетом (4.3) принцип Фрагмена — Линделефа, заключаем, что

$$w(\lambda) = O(|\lambda|^N + 1), \quad \lambda \in S, \tag{4.9}$$

где S — сектор, ограниченный лучами $\arg \lambda = \beta_1$ и $\arg \lambda = \beta_2$. Так как функция w четная, оценка (4.9) верна и на вертикальном с S секторе. Далее, еще раз применяя принцип Фрагмена—Линделефа к одному из смежных с S секторов, приходим к равенству

$$w(\lambda) = f_0 + f_2 \overline{\lambda}^2 + \dots + f_M \overline{\lambda}^{2M}, \quad f_j \in D(L_U^*).$$

Следовательно,

$$-f + (L_U^* - \overline{\lambda}^2)f_0 + f_2\overline{\lambda}^2 + \dots + f_M\overline{\lambda}^{2M} = 0, \qquad \lambda \in \mathbb{C}.$$

Приравнивая к 0 коэффициенты при $\overline{\lambda}^{2k}$, получим $f_M = f_{M-1} = \cdots = f_0 = 0$, так что f = 0.

4.3. Доказательство теоремы **2.3.** Предположим, что система (4.2) неполна в $D(L_U)$, то есть существует ненулевая функция $f \in D(L_U)$, ортогональная (4.2). Покажем, что

$$\Delta_j(\lambda) := (w_j, f)(\lambda) \equiv 0, \quad j = 1, 2. \tag{4.10}$$

Введем функции

$$F_j(\lambda) = \frac{\Delta_j(\lambda)}{\Delta_U(\lambda)}, \quad j = 1, 2.$$
 (4.11)

В силу (4.1) и предположения о неполноте, F_j — четная целая функция.

Обозначим через D_j функцию, которая получается из Δ_j заменой c, s соответственно на y_1, y_2 (см. (3.1)). Имеем

$$F_j = \frac{D_j}{D_U}. (4.12)$$

Как и в предыдущем пункте будем считать, что оценки (3.1) и (4.8) верны на обоих лучах P_1 и P_2 . Потому, учитывая (2.11) и (4.7), имеем

$$|D_U(\lambda)| \ge C|\lambda|^{\frac{1}{2}} e^{\operatorname{Im}\lambda}, \qquad \lambda \in P_1 \cup P_2, \tag{4.13}$$

с не зависящей от λ постоянной C > 0. Далее,

$$D_{j} = \begin{vmatrix} ccU_{j}(y_{1}) & U_{j}(y_{2}) \\ (y_{1}, f) & (y_{2}, f) \end{vmatrix} = \lambda^{-2} \begin{vmatrix} ccU_{j}(y_{1}) & U_{j}(y_{2}) \\ (l(y_{1}), f) & (l(y_{2}), f) \end{vmatrix}.$$
(4.14)

Поскольку $u_j \in L_2(0,1)$, учитывая оценки (3.1), легко показать, что

$$U_k(y_j)(\lambda) = o\left(\lambda^{\frac{3}{2}} e^{\sigma_j \operatorname{Im} \lambda}\right) \quad (k, j = 1, 2), \quad \lambda \to \infty,$$
 (4.15)

на любом фиксированном луче $P(\beta, R)$ (0 < β < π , R > 0). Чтобы оценить элементы $(l(y_j), f)$, заметим, что $f \in D_U$, следовательно, в этих выражениях можно один раз проинтегрировать по частям. С учетом (3.1) это дает

$$(l(y_j), f) = O\left(\lambda e^{\sigma_j \operatorname{Im} \lambda}\right) \quad (\sigma_1 = 1, \sigma_2 = 0), \quad \lambda \to \infty,$$
 (4.16)

равномерно по $0 \leqslant \arg \lambda \leqslant \pi$. Объединяя теперь формулы (4.12), (4.14) и оценки (4.13), (4.15), (4.16), получаем

$$F_i(\lambda) = o(1), \qquad \lambda \in P(\beta_1, R) \cup P(\beta_2, R), \quad R \to +\infty.$$
 (4.17)

Из асимптотических оценок (3.1), соотношений (3.2), (4.1), (1.2) и (4.11) следует, что порядок функций F_j не превосходит 1. Как в предыдущем пункте, пользуясь четностью функций F_j , применим последовательно принцип Фрагмена — Линделефа к сектору S и смежному с ним сектору и убеждаемся, что функции F_j ограничены на всей плоскости. Учитывая (4.17), имеем $F_j \equiv 0$. Отсюда следуют соотношения (4.10). Их можно записать в виде

$$\begin{pmatrix} U_1(c) & U_1(s) \\ U_2(c) & U_2(s) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} (s,f) \\ -(c,f) \end{pmatrix} = 0.$$

Определитель матрицы этой системы совпадает с функцией Δ_U . Поскольку Δ_U — целая и $\Delta_U(0)=1$, тогда $(s,f)=(c,f)\equiv 0$ вблизи 0, а значит, всюду на $\mathbb C$. Система функций $\{c(\cdot,\lambda),\ \lambda\in\mathbb C\}$, очевидно, полна в $L_2(0,1)$, поэтому $f\equiv 0$ на [0,1]. Теорема доказана.

4.4. Доказательство теоремы **2.4.** Согласно (1.2) и (1.1)

$$\Delta_U(\lambda) = \lambda^3 \Psi_1(\lambda) + \Psi_2(\lambda) + 1, \tag{4.18}$$

$$\Psi_1(\lambda) = (c, u_1)(s_1, u_2) - (c, u_2)(s_1, u_1),
\Psi_2(\lambda) = \lambda^2(c, u_1) + \lambda(s_1, u_2).$$
(4.19)

где $s_1 = \lambda s$. Так как

$$c = \frac{(e+e_1)}{2}, \quad s = \frac{(e-e_1)}{2i\lambda}, \quad e_1(x,\lambda) := e(x,-\lambda),$$

получим

$$s_1(x,\lambda) = \sin \lambda x + \int_0^x \mathcal{K}_{\infty}(x,t) \sin \lambda t dt, \qquad (4.20)$$

$$c(x,\lambda) = \cos \lambda x + \int_{0}^{x} \mathcal{K}_{0}(x,t) \cos \lambda t dt, \qquad (4.21)$$

$$\mathcal{K}_{\infty}(x,t) = \mathcal{K}(x,t) - \mathcal{K}(x,-t), \quad \mathcal{K}_{0}(x,t) = \mathcal{K}(x,t) + \mathcal{K}(x,-t).$$

Пусть K_{∞} и K_0 — интегральные операторы в правых частях равенств (4.20) и (4.21) соответственно. В силу (2.12)

$$(K_0 f, g) = (f, F_1 g), \quad (K_\infty f, g) = (f, F_2 g), \quad f, g \in L_2(0, 1).$$

Тогда

$$\Psi_{1}(\lambda) = \frac{1}{2i} \left((e, u_{2})(e_{1}, u_{1}) - (e, u_{1})(e_{1}, u_{2}) \right)
= \frac{1}{2i} \left((e_{0}^{-}, (I + K_{-})u_{1})(e_{0}^{+}, (I + K_{+})u_{2}) - (e_{0}^{+}, (I + K_{+})u_{1})(e_{0}^{-}, (I + K_{-})u_{2}) \right),
\Psi_{2}(\lambda) = \lambda^{2} (c_{0}, (I + F_{1})u_{1}) + \lambda (s_{0}, (I + F_{2})u_{2}),
c_{0} = \cos \lambda x, \quad s_{0} = \sin \lambda x, \quad e_{0}^{\pm} = e^{\pm i\lambda x}.$$
(4.22)

Непосредственные вычисления показывают, что

$$(e_0^+,f)(e_0^-,g) = \int_{-1}^1 e^{i\lambda x} C[f,g](x) dx, \qquad C[f,g](x) = \int_{\max\{0,x\}}^{\min\{1,1+x\}} f(t)g(t-x) dt.$$

Отсюда

$$\begin{split} \Psi_1(\lambda) &= \frac{1}{2i} \int\limits_{-1}^1 e^{i\lambda x} D(x) dx, \\ D(x) &= C[(I+K_+)u_2, (I+K_-)u_1](x) - C[(I+K_+)u_1, (I+K_-)u_2](x). \end{split}$$

Функция D с точностью до постоянного множителя совпадает с преобразованием Фурье функции Ψ_1 , которая, согласно (4.19), является нечетной. Потому D также нечетна и на [0,1] совпадает с A_1 , так что

$$\Psi_1(\lambda) = \int_0^1 \sin \lambda x A_1(x) dx. \tag{4.23}$$

Интегрирование по частям позволяет выражение (4.22) записать в виде

$$\Psi_2(\lambda) = -\lambda^3 \int_0^1 \sin \lambda x \left(A_2(x) + A_3(x) \right) dx + \lambda^2 (A_2(0) + A_3(0)). \tag{4.24}$$

Подставляя (4.23) и (4.24) в (4.18), получим (2.13).

Следствия 2.3 и 2.4 непосредственно вытекают из леммы 2.2 и теорем 2.2-2.4.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- 1. В. Брюнс. О собственных и присоединенных функциях одномерного линейного дифференциального оператора n-го порядка // Изв. высш. учебн. завед., Мат. **1972**:10(125), 7–12 (1972).
- 2. Е.И. Галахов, А.Л. Скубачевский. *Об одной нелокальной спектральной задаче* // Диффер. уравн. **33**:1, 25–32 (1997).
- 3. Н. Данфорд, Дж. Шварц. Линейные операторы. **2**. Спектральная теория. Самосопряженные операторы в гильбертовом пространстве. М.: Мир (1966).
- 4. К.А. Даровская, А.Л. Скубачевский. Об одной спектральной задаче с интегральными условиями // Тр. семин. им. И. Г. Петровского 28:1, 147–160 (2011).
- 5. А.А. Дезин. Общие вопросы теории граничных задач. М.: Наука (1980).
- 6. В.А. Ильин. Необходимые и достаточные условия базисности Рисса корневых векторов разрывных операторов второго порядка // Диффер. уравн. 22:12, 2059–2071 (1986).

- 7. В.А. Ильин, Е.И. Моисеев. Априорная оценка решения задачи, сопряженной к нелокальной краевой задаче первого рода // Диффер. уравн. **24**:5, 795–804 (1988).
- 8. Х.К. Ишкин, А.В. Резбаев. *К формуле Дэвиса о распределении собственных чисел несамосо-пряженного дифференциального оператора* // Итоги науки техн., Сер. соврем. мат. прилож., Темат. обз. **153**, 84–93 (2018).
- 9. Б.Е. Кангужин, Д.Б. Нурахметов, Н.Е. Токмагамбетов. Аппроксимативные свойства систем корневых функций, порождаемые корректно разрешимыми краевыми задачами для обыкновенных дифференциальных уравнений высших порядков // Уфим. мат. ж. 3:3, 80–92 (2011).
- 10. Б.Е. Кангужин, Н.Е. Токмагамбетов. О полноте системы корневых функций обыкновенного дифференциального оператора второго порядка с интегральными краевыми условиями // Вестник КазНУ 81:2, 72–87 (2014).
- 11. Б.Е. Кангужин, Г. Даирбаева, Ж. Мадибайулы. *Идентификация граничных условий диф-ференциального оператора* // Вестник КазНУ **103**:3, 13–18 (2019).
- 12. Г.М. Кесельман. О безусловной сходимости разложений по собственным функциям некоторых дифференциальных операторов // Изв. высш. учебн. завед., Мат. 1964:2(39), 82-93 (1964).
- 13. Б.К. Кокебаев, М. Отелбаев, А.Н. Шыныбеков. *К вопросам расширения и сужения опера- торов* // Докл. акад. наук СССР **271**, 1307–1310 (1983).
- 14. Б.Я. Левин. Распределения корней целых функций. М.: ГИТТЛ (1956).
- 15. Ю.И. Любич. О собственных и присоединенных функциях оператора дифференцирования // Изв. высш. учебн. завед., Мат. **1959**:4(11), 94–103 (1959).
- 16. Ю.И. Любич. Sturm-Liouville problem with a distributed condition // Матем. физ. анал. геом. **10**:3, 290–300 (2003).
- 17. А.С. Макин. *О нелокальном возмущении периодической задачи на собственные значения* // Диффер. уравн. **42**:4, 560–562 (2006).
- 18. В.А. Марченко. *Операторы Штурма Лиувилля и их приложения*. Киев: Наукова думка (1977).
- 19. В.П. Михайлов. О базисах Рисса в $L_2(0,1)$ // Докл. акад. наук СССР 144:5, 981–984 (1962).
- 20. М.А. Наймарк. Линейные дифференциальные операторы. М.: Наука (1969).
- 21. В.В. Подъяпольский. Суммируемость по Абелю системы корневых функций одной нелокальной задачи с интегральными условиями // Мат. заметки **65**:5, 797–800 (1999).
- 22. Д.М. Поляков. О нелокальном возмущении периодической задачи для дифференциального оператора второго порядка // Диффер. уравнен. 57:1, 14–21 (2021).
- 23. Ю.Г. Сенцов. О базисности Рисса системы собственных и присоединенных функций дифференциального оператора с интегральными условиями // Мат. заметки **65**:5, 948–952 (1999).
- 24. Ю.Т. Сильченко. Об оценке резольвенты дифференциального оператора второго порядка с нерегулярными граничными условиями // Изв. высш. учебн. завед., Мат. **2000**:2, 65–68 (2000).
- 25. Ю.Т. Сильченко. Собственные значения и функции дифференциального оператора с нело-кальными граничными условиями // Диффер. уравн. **42**:6, 764–768 (2006).
- 26. А.Л. Скубачевский, Г.М. Стеблов. О спектре дифференциальных операторов с областью определения, не плотной в $L_2(0,1)$ // Докл. акад. наук СССР **321**:6, 1158–1163 (1991).
- 27. А.Л. Скубачевский. Неклассические краевые задачи. I // Соврем. мат., фундам. направл. **26**, 3–132 (2007).
- 28. Я.Д. Тамаркин. О некоторых общих задачах теории обыкновенных дифференциальных уравнений и о разложении произвольных функций в ряды. Петроград: тип. М.П. Фроловой (1917).
- 29. А.А. Шкаликов. О базисности собственных функций обыкновенного дифференциального оператора // Успехи мат. наук 34:5(209), 235-236 (1979).
- 30. А.А. Шкаликов. О базисности собственных функций обыкновенных дифференциальных операторов с интегральными краевыми условиями // Вестн. Моск. унив., Сер. I **1982**:6, 12–21 (1982).

- 31. А.А. Шкаликов. Возмущения самосопряженных и нормальных операторов с дискретным спектром // Успехи мат. наук 71:5, 113–174 (2016).
- 32. W. Feller. The parabolic differential equations and associated semi-grops of transformations // Ann. Math. (2) **55**:3, 468–519 (1952).
- 33. W. Feller. Diffusion processes in one dimension // Trans. Am. Math. Soc. 77:1, 1–31 (1954).
- 34. Kh.K. Ishkin. On conditions for the finiteness of the spectrum of a second order differential operator with integral boundary conditions // J. Math. Mech. Comput. Sci. 124:4, 26-37 (2024).
- 35. R.D. Karamyan, A.L. Skubachevskii. Spectral properties of the fourth order differential operator with integral conditions // Lobachevskii J. Math. 45:4, 1404–1420 (2024).
- 36. A.M. Krall. The development of general differential operators and general differential boundary systems // Rocky Mt. J. Math. 5:4, 493–542 (1975).
- 37. M. Picone. I teoremi d'esistenza per gl'integrale di una equazione differenziale lineare ordinaria soddisfacenti ad una nuova classe di condizioni // Rom. Acc. L. Rend. (5) 17:1, 340–347 (1908).
- 38. M. Picone. Equazione integrale traducente il piu generale problema lineare per le equation differentiali lineari ordinarie di qualsivoglia ordine // Atti Accad. Naz. Lincei, Rend., VI. Ser. 15, 942–948 (1932).
- 39. A. Sommerfeld. Ein Beitrag zur hydrodynamischen Erklärung der turbulenten Flussigkeitsbewegungen // Rom. 4. Math. Kongr. 8, 116–124 (1909).

Хабир Кабирович Ишкин,

Уфимский университет науки и технологий,

ул. Заки Валиди, 32,

450074, г. Уфа, Россия

E-mail: ishkin62@mail.ru

Балтабек Есматович Кангужин,

Казахский национальный университет им. аль-Фараби,

пр. аль-Фараби 71,

А15Е3В4, г. Алматы, Казахстан

E-mail: kanbalta@mail.ru