

# О Полноте Собственных Функций Одного Разрывного Дифференциального Оператора Второго Порядка

Г.В. Магеррамова

---

**Аннотация.** Изучается спектральная задача для разрывного дифференциального оператора второго порядка со спектральным параметром в условиях сопряжения, которая возникает при решении задачи колебания нагруженной струны с закрепленными концами. Найдены асимптотики собственных значений и собственных функций спектральной задачи, доказаны теоремы о полноте собственных функций в пространствах  $L_p \oplus C$  и  $L_p$ .

**Key Words and Phrases:** собственное значение, собственная функция, асимптотическая формула, биортогональная система, полнота, минимальность.

**2010 Mathematics Subject Classifications:** 34L10, 41A58, 46A35

---

## 1. Введение

Рассмотрим спектральную задачу

$$y''(x) + \lambda y(x) = 0 \quad , x \in \left(0, \frac{1}{3}\right) \cup \left(\frac{1}{3}, 1\right), \quad (1)$$

$$\left. \begin{array}{l} y(0) = y(1) = 0, \\ y\left(\frac{1}{3} - 0\right) = y\left(\frac{1}{3} + 0\right), \\ y'\left(\frac{1}{3} - 0\right) - y'\left(\frac{1}{3} + 0\right) = \lambda m y\left(\frac{1}{3}\right), \end{array} \right\} \quad (2)$$

которая возникает при решении задачи колебания нагруженной струны с закрепленными концами [1-3]. В случае, когда груз помещен в середине струны, эта задача исследована в работах [4;5]. Аналогичные вопросы для задачи колебания струны, когда груз закреплен в одном или в двух концах струны, другими методами исследованы в работах [6-9].

---

## 2. Асимптотика собственных значений и собственных функций

Положим  $\lambda = \rho^2$  и для краевых форм из (2) введем следующие обозначения.

$$U_\nu(y) = U_{\nu 1}(y) + U_{\nu 2}(y), \nu = \overline{1, 4}, \quad (3)$$

где

$$\begin{aligned} U_{11}(y) &= y(0), & U_{12}(y) &\equiv 0, \\ U_{21}(y) &\equiv 0, & U_{22}(y) &= y(1), \\ U_{31}(y) &= y(\frac{1}{3} - 0), & U_{32}(y) &= -y(\frac{1}{3} + 0), \\ U_{41}(y) &= y'(\frac{1}{3} - 0), & U_{42}(y) &= -y'(\frac{1}{3} + 0) - \rho^2 m y(\frac{1}{3} + 0). \end{aligned}$$

Сперва докажем следующую теорему

**Теорема 2.1.** Спектральная задача (1), (2) имеет две серии простых собственных значений  $\lambda_{1,n} = (\rho_{1,n})^2$ ,  $n = 1, 2, \dots$ , и  $\lambda_{2,n} = (\rho_{2,n})^2$ ,  $n = 0, 1, 2, \dots$ , где

$$\left. \begin{aligned} \rho_{1,n} &= 3\pi n, \\ \rho_{2,n} &= \frac{3\pi n}{2} + \frac{2+(-1)^n}{\pi mn} + O(\frac{1}{n^2}). \end{aligned} \right\} \quad (4)$$

Им соответствуют собственные функции  $u_n(x)$ ,  $n = 0, 1, 2, \dots$ , задаваемые формулами

$$\begin{aligned} u_{2n-1}(x) &= \sin 3\pi n x, x \in [0, 1], n = 1, 2, \dots \\ u_{2n}(x) &= \begin{cases} \{\sin \rho_{2,n}(x - \frac{1}{3}) + \sin \rho_{2,n}(x + \frac{1}{3}), & x \in [0, \frac{1}{3}], \\ \sin \rho_{2,n}(1-x), & x \in [\frac{1}{3}, 1], \end{cases} n = 0, 1, 2, \dots \end{aligned} \quad (5)$$

*Доказательство.* В качестве линейно-независимых решений уравнения (1) возьмем

$$y_{11}(x) = \sin \rho x, \quad y_{12}(x) = \cos \rho x,$$

при  $x \in [0, \frac{1}{3}]$  и

$$y_{21}(x) = \sin \rho(x - \frac{1}{3}), \quad y_{22}(x) = \cos \rho(x - \frac{1}{3}),$$

при  $x \in [\frac{1}{3}, 1]$ . Собственные функции задачи (1), (2) будем искать в виде

$$\begin{aligned} y(x, \rho) &= \begin{cases} c_{11}y_{11}(x) + c_{12}y_{12}(x), & x \in [0, \frac{1}{3}], \\ c_{21}y_{21}(x) + c_{22}y_{22}(x), & x \in [\frac{1}{3}, 1], \end{cases} = \\ &= \begin{cases} c_{11} \sin \rho x + c_{12} \cos \rho x, & x \in [0, \frac{1}{3}], \\ c_{21} \sin \rho(x - \frac{1}{3}) + c_{22} \cos \rho(x - \frac{1}{3}), & x \in [\frac{1}{3}, 1]. \end{cases} \end{aligned} \quad (6)$$

Потребуем, чтобы функция  $y(x, \rho)$  удовлетворяла граничным условиям (2). Тогда для определения чисел  $c_{j,k}$  получим систему линейных однородных уравнений

$$\left. \begin{aligned} C_{11}U_{\nu 1}(y_{11}) + C_{12}U_{\nu 1}(y_{12}) + C_{21}U_{\nu 2}(y_{21}) + C_{22}U_{\nu 2}(y_{22}) &= 0, \\ \nu &= \overline{1, 4}, \end{aligned} \right\} \quad (7)$$

определителем которой является

$$\Delta(\rho) = \det \|U_{\nu j}(y_{jk})\|, j, k = 1, 2, \nu = \overline{1, 4}.$$

Учитывая (3) для значений форм  $U_{\nu j}(y_{jk})$  имеем

$$\begin{cases} U_{11}(y_{11}) = 0, U_{11}(y_{12}) = 1, U_{12}(y_{21}) = 0, U_{12}(y_{22}) = 0, \\ U_{21}(y_{11}) = 0, U_{21}(y_{12}) = 0, U_{22}(y_{21}) = \sin \frac{2\rho}{3}, U_{22}(y_{22}) = \cos \frac{2\rho}{3}, \\ U_{31}(y_{11}) = \sin \frac{\rho}{3}, U_{31}(y_{12}) = \cos \frac{\rho}{3}, U_{32}(y_{21}) = 0, U_{32}(y_{22}) = -1, \\ U_{41}(y_{11}) = \rho \cos \frac{\rho}{3}, U_{41}(y_{12}) = -\rho \sin \frac{\rho}{3}, U_{42}(y_{21}) = -\rho, U_{42}(y_{22}) = -\rho^2 m \end{cases} \quad (8)$$

Раскрывая определитель  $\Delta(\rho)$ , с учетом (8) получим

$$\Delta(\rho) = \rho \sin \frac{\rho}{3} \left( -\rho m \sin \frac{2\rho}{3} + 2 \cos \frac{2\rho}{3} + 1 \right). \quad (9)$$

Из формулы (9) очевидно, что функция  $\Delta(\rho)$  имеет две серии нулей, первая из которых состоит из нулей функции  $\sin \frac{\rho}{3}$  т.е.  $\rho_{1,n} = 3\pi n$ , а вторая серия  $\rho_{2,n}$  состоит из нулей функции  $-\rho m \sin \frac{2\rho}{3} + 2 \cos \frac{2\rho}{3} + 1$ .

Рассуждая далее аналогично [10, стр.20], получим, что для  $\rho_{2,n}$  справедлива асимптотическая формула

$$\rho_{2,n} = \frac{3\pi n}{2} + \delta_n,$$

где  $\delta_n$  удовлетворяют соотношению

$$\sin \frac{2\delta_n}{3} = \frac{(-1)^n}{m\rho_{2,n}} + \frac{2}{m\rho_{2,n}} \cos \frac{2\delta_n}{3}.$$

Из последнего соотношения имеем

$$\delta_n = \frac{1}{\pi mn}((-1)^n + 2) + O\left(\frac{1}{n^2}\right),$$

что доказывает справедливость (4).

Теперь подставляя  $\rho = 3\pi n$  в (7), с учетом (8), найдем  $c_{12} = c_{22} = 0, c_{21} = (-1)^n c_{11}$ . Поэтому выбирая  $c_{11} = 1, c_{21} = (-1)^n$ , получим из (8) собственную функцию  $u_{2n-1}(x)$ , соответствующую собственному значению  $\lambda_{1,n} = (3\pi n)^2$  в виде

$$u_{2n-1}(x) = \sin 3\pi n x, x \in [0, 1], n = 1, 2, \dots$$

Аналогично, при  $\rho = \rho_{2,n}$  из (7) и (8) заключаем что

$$\begin{aligned} c_{12} &= 0, \\ c_{21} \sin \frac{2\rho_{2,n}}{3} + c_{22} \cos \frac{2\rho_{2,n}}{3} &= 0, \\ c_{22} &= c_{11} \sin \frac{\rho}{3}. \end{aligned}$$

Учитывая, что  $\sin \frac{2\rho_{2,n}}{3} \neq 0$  и выбирая  $c_{11} = 2 \cos \frac{2\rho_{2,n}}{3}$ , получим из (6) собственную функцию  $u_{2n}(x)$ , соответствующую собственному значению  $\lambda_{2,n} = (\rho_{2,n})^2$  в следующем виде

$$u_{2n}(x) = \begin{cases} \sin \rho_{2,n}(x - \frac{1}{3}) + \sin \rho_{2,n}(x + \frac{1}{3}), & x \in [0, \frac{1}{3}], \\ \sin \rho_{2,n}(1 - x), & x \in [\frac{1}{3}, 1], \end{cases} \quad n = 0, 1, 2, \dots$$

Теорема доказана.  $\square$

### 3. Построение функции Грина и резольвенты линеаризующего оператора

Сперва построим функцию Грина задачи (1), (2). Она определяется как ядро интегрального представления для решения соответствующей неоднородной задачи

$$y''(x) + \rho^2 y(x) = f(x), \quad (10)$$

удовлетворяющее краевым условиям (2). Решение задачи (10), (2) будем искать в виде

$$y(x) = \begin{cases} y_1(x), & x \in [0, \frac{1}{3}], \\ y_2(x), & x \in [\frac{1}{3}, 1], \end{cases} \quad (11)$$

где

$$\begin{cases} y_1(x) = c_{11}y_{11}(x) + c_{12}y_{12}(x) + \int_0^{\frac{1}{3}} g(x, \xi, \rho) f(\xi) d\xi, \\ y_2(x) = c_{21}y_{21}(x) + c_{22}y_{22}(x) + \int_{\frac{1}{3}}^1 g(x, \xi, \rho) f(\xi) d\xi, \end{cases} \quad (12)$$

$$g(x, \xi, \rho) = \begin{cases} -\frac{1}{2\rho} \sin \rho(x - \xi), & \xi < x, \\ \frac{1}{2\rho} \sin \rho(x - \xi), & \xi > x. \end{cases} \quad (13)$$

Потребуем чтобы функция (11) удовлетворяла краевым условиям (2). Тогда для определения чисел  $C_{j,k}$  получим систему алгебраических уравнений

$$U_\nu(y) = \sum_{j,k=1}^2 C_{j,k} U_{\nu j}(y_{jk}) + \int_0^{\frac{1}{3}} U_{\nu 1}(g) f(\xi) d\xi + \int_{\frac{1}{3}}^1 U_{\nu 2}(g) f(\xi) d\xi = 0, \nu = \overline{1, 4}. \quad (14)$$

Определив числа  $C_{j,k}$  из (14) и подставив их значения в (12), для решения задачи (10), (12) получим формулы

$$\begin{aligned} y_1(x) &= \int_0^{\frac{1}{3}} G_{11}(x, \xi, \rho) f(\xi) d\xi + \int_{\frac{1}{3}}^1 G_{12}(x, \xi, \rho) f(\xi) d\xi, x \in [0, \frac{1}{3}] \\ y_2(x) &= \int_0^{\frac{1}{3}} G_{21}(x, \xi, \rho) f(\xi) d\xi + \int_{\frac{1}{3}}^1 G_{22}(x, \xi, \rho) f(\xi) d\xi, x \in [\frac{1}{3}, 1] \end{aligned} \quad (14')$$

где

$$\begin{aligned}
G_{11}(x, \xi, \rho) &= \frac{1}{\Delta(\rho)} \left| \begin{array}{ccccc} g & y_{11} & y_{12} & 0 & 0 \\ U_{\nu 1}(g) & U_{\nu 1}(y_{11}) & U_{\nu 1}(y_{12}) & U_{\nu 2}(y_{21}) & U_{\nu 2}(y_{22}) \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ \nu = \overline{1, 4} & & & & \\ 0 & y_{11} & y_{12} & 0 & 0 \\ U_{\nu 2}(g) & U_{\nu 1}(y_{11}) & U_{\nu 1}(y_{12}) & U_{\nu 2}(y_{21}) & U_{\nu 2}(y_{22}) \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ \nu = \overline{1, 4} & & & & \\ 0 & 0 & 0 & y_{21} & y_{22} \\ U_{\nu 1}(g) & U_{\nu 1}(y_{11}) & U_{\nu 1}(y_{12}) & U_{\nu 2}(y_{21}) & U_{\nu 2}(y_{22}) \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ \nu = \overline{1, 4} & & & & \\ g & 0 & 0 & y_{21} & y_{22} \\ U_{\nu 2}(g) & U_{\nu 1}(y_{11}) & U_{\nu 1}(y_{12}) & U_{\nu 2}(y_{21}) & U_{\nu 2}(y_{22}) \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ \nu = \overline{1, 4} & & & & \end{array} \right| \\
G_{12}(x, \xi, \rho) &= \frac{1}{\Delta(\rho)} \left| \begin{array}{ccccc} 0 & y_{11} & y_{12} & 0 & 0 \\ U_{\nu 2}(g) & U_{\nu 1}(y_{11}) & U_{\nu 1}(y_{12}) & U_{\nu 2}(y_{21}) & U_{\nu 2}(y_{22}) \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ \nu = \overline{1, 4} & & & & \\ 0 & 0 & 0 & y_{21} & y_{22} \\ U_{\nu 1}(g) & U_{\nu 1}(y_{11}) & U_{\nu 1}(y_{12}) & U_{\nu 2}(y_{21}) & U_{\nu 2}(y_{22}) \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ \nu = \overline{1, 4} & & & & \\ 0 & 0 & 0 & y_{21} & y_{22} \\ U_{\nu 2}(g) & U_{\nu 1}(y_{11}) & U_{\nu 1}(y_{12}) & U_{\nu 2}(y_{21}) & U_{\nu 2}(y_{22}) \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ \nu = \overline{1, 4} & & & & \end{array} \right| \\
G_{21}(x, \xi, \rho) &= \frac{1}{\Delta(\rho)} \left| \begin{array}{ccccc} 0 & 0 & 0 & y_{21} & y_{22} \\ U_{\nu 1}(g) & U_{\nu 1}(y_{11}) & U_{\nu 1}(y_{12}) & U_{\nu 2}(y_{21}) & U_{\nu 2}(y_{22}) \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ \nu = \overline{1, 4} & & & & \\ 0 & 0 & 0 & y_{21} & y_{22} \\ U_{\nu 2}(g) & U_{\nu 1}(y_{11}) & U_{\nu 1}(y_{12}) & U_{\nu 2}(y_{21}) & U_{\nu 2}(y_{22}) \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ \nu = \overline{1, 4} & & & & \end{array} \right| \\
G_{22}(x, \xi, \rho) &= \frac{1}{\Delta(\rho)} \left| \begin{array}{ccccc} 0 & 0 & 0 & y_{21} & y_{22} \\ U_{\nu 2}(g) & U_{\nu 1}(y_{11}) & U_{\nu 1}(y_{12}) & U_{\nu 2}(y_{21}) & U_{\nu 2}(y_{22}) \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ \nu = \overline{1, 4} & & & & \end{array} \right|
\end{aligned}$$

а  $\Delta(\rho)$  – определитель из (7),

$$\begin{aligned}
U_{11}(g) &= -\frac{1}{2\rho} \sin \rho \xi, \quad U_{12}(g) = 0, \\
U_{21}(g) &= 0, \quad U_{22}(g) = -\frac{1}{2\rho} \sin \rho(1 - \xi), \\
U_{31}(g) &= -\frac{1}{2\rho} \sin \rho(\frac{1}{3} - \xi), \quad U_{32}(g) = -\frac{1}{2\rho} \sin \rho(\frac{1}{3} - \xi), \\
U_{41}(g) &= -\frac{1}{2} \cos \rho(\frac{1}{3} - \xi), \quad U_{42}(g) = -\frac{\rho m}{2} \sin \rho(\frac{1}{3} - \xi) - \frac{1}{2} \cos \rho(\frac{1}{3} - \xi).
\end{aligned} \tag{15}$$

Подставим (15), (8) и (9) в определители в формулах для  $G_{kj}(x, \xi, \rho)$ . Преобразуя полученные определители аналогично [11, стр. 95], и затем раскрывая их, получим формулы для компонентов функции Грина. Сформулируем это в виде леммы.

**Лемма 3.1.** Для компонентов  $G_{kj}(x, \xi, \rho)$  функции Грина задачи (1), (2) справедливы следующие представления

$$G_{11}(x, \xi, \rho) = \begin{cases} -\frac{\sin \rho(x-\xi)}{\rho} + \frac{1}{\Delta(\lambda)} \sin \rho x \cdot \sin \rho(1-\xi) - \frac{\rho m \sin \rho x \cdot \sin \frac{2\rho}{3} \cdot \sin \rho(\frac{1}{3}-\xi)}{\Delta(\lambda)}, & \xi < x, \\ \frac{\sin \rho(x-\xi)}{\rho} + \frac{1}{\Delta(\lambda)} \sin \rho \xi \cdot \sin \rho(1-x) + \frac{\rho m \sin \rho \xi \cdot \sin \frac{2\rho}{3} \cdot \sin \rho(x-\frac{1}{3})}{\Delta(\lambda)}, & \xi > x, \end{cases} \tag{16}$$

$$G_{12}(x, \xi, \rho) = -\frac{\sin \rho(1-\xi)}{\Delta(\lambda)} \sin \rho x, \tag{17}$$

$$G_{21}(x, \xi, \rho) = -\frac{\sin \rho \xi}{\Delta(\lambda)} \sin \rho(x-1), \tag{18}$$

$$G_{22}(x, \xi, \rho) = \begin{cases} \frac{\sin \rho(x-\xi)}{\rho} - \frac{\sin \rho(1-\xi)}{\Delta(\lambda)} (-\sin \rho x + \rho m \sin \frac{\rho}{3} \cdot \sin \rho(x-\frac{1}{3})) , & \xi < x \\ \frac{\sin \rho(x-\xi)}{\rho} - \frac{\cos \frac{2\rho}{3}}{\Delta(\lambda)} \sin \rho(x-\frac{1}{3})(-\sin \rho(\frac{1}{3}-\xi) \cos \frac{\rho}{3} + \rho m \sin \rho(\frac{1}{3}-\xi) + \\ + \cos \rho(\frac{1}{3}-\xi)(-\frac{1}{\Delta(\lambda)} \cos \rho(x-\frac{1}{3}) \sin \frac{2\rho}{3} (-\sin \rho(\frac{1}{3}-\xi) \cos \frac{\rho}{3} - \\ - \sin \frac{\rho}{3} (-\cos(\frac{1}{3}-\xi) - \rho m \sin(\frac{1}{3}-\xi)))), & \xi > x. \end{cases} \tag{19}$$

Перейдем теперь к построению линеаризующего оператора. Обозначим через  $W_p^k(0, \frac{1}{3}) \oplus W_p^k(\frac{1}{3}, 1)$  пространства функций, сужения которых на отрезки  $[0, \frac{1}{3}]$  и  $[\frac{1}{3}, 1]$  принадлежат, соответственно, Соболевским пространствам  $W_p^k(0, \frac{1}{3})$  и  $W_p^k(\frac{1}{3}, 1)$ . Определим в пространстве  $L_p(0, 1) \oplus C$  оператор  $L$  следующим образом:

$$D(L) = \left\{ \begin{array}{l} \widehat{u} \in L_p(0, 1) \oplus C : \widehat{u} = (u, mu(\frac{1}{3})) , u \in W_p^2(0, \frac{1}{3}) \cup (\frac{1}{3}, 1) \\ u(0) = u(1) = 0, u(-\frac{1}{3}) = u(\frac{1}{3}) \end{array} \right\} \quad (20)$$

и для  $\widehat{u} \in D(L)$

$$L \widehat{u} = (-u''; u' \left( \frac{1}{3} - 0 \right) - u' \left( \frac{1}{3} + 0 \right)), \widehat{u} \in D(L). \quad (21)$$

**Лемма 3.2.** *Оператор, определяемый формулами (20), (21) является линейным замкнутым оператором с плотной областью определения в  $L_p(0, 1) \oplus C$ . Собственные значения оператора  $L$  и задачи (1), (2) совпадают, а собственными векторами оператора  $L$  являются  $\{\widehat{u}_k\}_{k \in N_0}$ , где  $N_0 = N \cup \{0\}$ ,  $\widehat{u}_{2n-1} = (u_{2n-1}(x); 0)$ ,  $\widehat{u}_{2n} = (u_{2n}(x); m \sin \frac{2\rho_{2,n}}{3})$ .*

*Доказательство.* Для доказательства первой части леммы возьмем  $\widehat{u} (u, \alpha) \in L_p(0, 1) \oplus C$  и определим функционал  $F(\widehat{u})$  следующим образом :

$$F(\widehat{u}) = mu \left( \frac{1}{3} \right) - \alpha.$$

Положим также

$$U_\nu(\widehat{u}) = U_\nu(u), \nu = 1, 2, 3.$$

Тогда  $F, U_\nu, \nu = 1, 2, 3$ , являются ограниченными линейными функционалами на  $W_p^2(0, \frac{1}{3}) \cup (\frac{1}{3}, 1) \oplus C$ , но неограниченными на  $L_p(0, 1) \oplus C$ . Поэтому (см. например, [12, стр. 27-29]) множество

$$D(L) = \left\{ \widehat{u} = (u, \alpha), u \in W_p^2 \left( 0, \frac{1}{3} \right) \cup \left( \frac{1}{3}, 1 \right), F(\tilde{u}) = U_\nu(\tilde{u}) = 0, \nu = 1, 2, 3 \right\}.$$

является всюду плотным в  $L_p(0, 1) \oplus C$ , а  $L$  является замкнутым оператором как сужение соответствующего замкнутого максимального оператора.

Вторая часть леммы проверяется непосредственно.

Лемма доказано. □

Для построения резольвенты оператора  $L$ , рассмотрим уравнение

$$L \widehat{u} - \lambda \widehat{u} = \widehat{f}, \quad (22)$$

где  $\widehat{u} \in D(L)$ ,  $\widehat{f} = (f, \beta) \in L_p(0, 1) \oplus C$ . Уравнение (22) можно переписать в следующем виде.

$$\begin{cases} -u'' = \lambda u + f, \\ u' \left( -\frac{1}{3} \right) - u' \left( \frac{1}{3} \right) - \lambda mu \left( \frac{1}{3} \right) = \beta, \\ U_\nu(u) = 0, \nu = 1, 2, 3. \end{cases} \quad (23)$$

**Лемма 3.3.** Для решения  $\widehat{u} = (u, tu(\frac{1}{3}))$  уравнения (22) имеет место представление

$$\begin{aligned} u(x, \rho) = & \frac{\beta \cos \frac{2\rho}{3} \cdot \sin \rho x}{\rho \sin \frac{\rho}{3} (1 + 2 \cos \frac{2\rho}{3} - \rho m \sin \frac{2\rho}{3})} - \int_0^x f(\xi) \frac{\sin \rho(x-\xi)}{\rho} d\xi + \\ & \frac{1}{\Delta(\rho)} \int_0^{\frac{1}{3}} f(\xi) \cdot \sin \rho x \cdot \sin \rho(1-\xi) d\xi - \\ & \frac{1}{\Delta(\rho)} \int_0^{\frac{1}{3}} \rho m \sin \rho x \cdot \sin \frac{2\rho}{3} \cdot \sin \rho(\frac{1}{3}-\xi) f(\xi) d\xi - \\ & - \frac{1}{\Delta(\rho)} \int_{\frac{1}{3}}^1 \sin \rho x \cdot \sin \rho(1-\xi) f(\xi) d\xi, \end{aligned} \quad (24)$$

если  $x \in [0, \frac{1}{3}]$ .

$$\begin{aligned} u(x, \rho) = & \frac{\beta \cos \frac{2\rho}{3} \cdot \sin \rho x}{\rho \sin \frac{\rho}{3} (1 + 2 \cos \frac{2\rho}{3} - \rho m \sin \frac{2\rho}{3})} - \\ & - \frac{1}{\Delta(\rho)} \int_0^{\frac{1}{3}} f(\xi) \sin \rho \xi \cdot \sin \rho(x-1) d\xi + \\ & + \int_x^1 \frac{\sin \rho(x-\xi)}{\rho} f(\xi) d\xi + \frac{1}{\Delta(\rho)} \int_{\frac{1}{3}}^1 \sin \rho x \cdot \sin \rho(1-\xi) f(\xi) d\xi - \\ & - \frac{1}{\Delta(\rho)} \int_{\frac{1}{3}}^1 \rho m \sin \frac{\rho}{3} \cdot \sin \rho(x-\frac{1}{3}) \cdot \sin \rho(1-\xi) f(\xi) d\xi, \end{aligned} \quad (25)$$

если  $x \in [\frac{1}{3}, 1]$  и

$$\begin{aligned} u\left(\frac{1}{3}, \rho\right) = & \frac{1}{\rho(1 + 2 \cos \frac{2\rho}{3} - \rho m \sin \frac{2\rho}{3})} \times \\ & \times \left( \beta \cos \frac{2\rho}{3} + 2 \cos \frac{\rho}{3} \int_0^{\frac{1}{3}} f(\xi) \sin \rho \xi d\xi + \int_{\frac{1}{3}}^1 \sin \rho(1-\xi) f(\xi) d\xi \right). \end{aligned} \quad (26)$$

*Доказательство.* Решение уравнения (22) будем искать в виде

$$u(x, \rho) = \begin{cases} c_{11}y_{11}(x) + c_{12}y_{12}(x) + y_1(x), & x \in [0, \frac{1}{3}], \\ c_{21}y_{21}(x) + c_{22}y_{22}(x) + y_2(x), & x \in [\frac{1}{3}, 1], \end{cases} \quad (27)$$

где  $y_1(x)$  и  $y_2(x)$  определены (14). Так как функция  $y(x)$ , определяемая (11) удовлетворяет краевым условиям (2), то

$$U_\nu(y) = 0, \nu = \overline{1, 4}. \quad (28)$$

Потребуем, чтобы функция  $u(x, \rho)$  удовлетворяла краевым условиям  $U_\nu(u) = 0, \nu = 1, 2, 3, U_\nu(u) = \beta$ . Тогда с учетом (28) из (27) получим

$$\begin{cases} C_{11}U_{\nu 1}(y_{11}) + C_{12}U_{\nu 1}(y_{12}) + C_{21}U_{\nu 2}(y_{21}) + C_{22}U_{\nu 2}(y_{22}) = 0, \nu = 1, 2, 3; \\ C_{11}U_{41}(y_{11}) + C_{12}U_{41}(y_{12}) + C_{21}U_{42}(y_{21}) + C_{22}U_{42}(y_{22}) = \beta \end{cases}$$

Решая эту систему относительно неизвестных  $C_{kj}$ , получим

$$\begin{aligned} C_{11} &= -\frac{\beta}{\Delta(\rho)} U_{11}(y_{12}) [U_{22}(y_{21})U_{32}(y_{22}) - U_{22}(y_{22})U_{32}(y_{21})], \\ C_{12} &= \frac{\beta}{\Delta(\rho)} U_{11}(y_{11}) [U_{22}(y_{21})U_{32}(y_{22}) - U_{22}(y_{22})U_{32}(y_{21})], \\ C_{21} &= \frac{\beta}{\Delta(\rho)} U_{22}(y_{22}) [U_{11}(y_{11})U_{31}(y_{12}) - U_{11}(y_{12})U_{31}(y_{11})], \\ C_{22} &= -\frac{\beta}{\Delta(\rho)} U_{22}(y_{21}) [U_{11}(y_{11})U_{31}(y_{12}) - U_{11}(y_{12})U_{31}(y_{11})]. \end{aligned}$$

Подставляя полученные значения коэффициентов  $C_{kj}$  в (27) и учитывая формулы (8), (16)-(19), получим справедливость формул (24) и (25). А формула (26) получается из (25) (или из (24)) подстановкой  $x = \frac{1}{3}$ .

Лемма доказано.  $\square$

#### 4. Полнота собственных функций в пространствах $L_p(0, 1) \oplus C$ и $L_p(0, 1)$

**Теорема 4.1.** Система  $\{\hat{u}_n\}_{n \in N_0}$  собственных векторов оператора  $L$  является полной в пространстве  $L_p(0, 1) \oplus C$ ,  $1 < p < \infty$ .

*Доказательство.* Для доказательства полноты системы собственных функций оператора  $L$  в пространстве  $L_p(0, 1) \oplus C$  нам необходима получить оценку резольвенты оператора  $L$  при больших значениях  $|\rho|$ . Будем использовать следующие известные неравенства

$$|\sin \rho| \leq ce^{|\rho| \sin \varphi}, |\cos \rho| \leq ce^{|\rho| \sin \varphi}, \quad (29)$$

где  $\rho = re^{i\varphi}$ ,  $0 \leq \varphi \leq \pi$ . Кроме того, вне кружков одинокого радиуса  $\delta$  с центрами в нулях  $\sin \rho$  справедлива оценка

$$|\sin \rho| \geq m_\delta e^{r \sin \varphi}. \quad (30)$$

Из оценок (29), (30) и из формулы (9) следует, что при больших значениях  $|\rho|$  вне кружков  $K_{j,n}(\delta) = \{\rho : |\rho - \rho_{j,n}| < \delta\}$  радиуса  $\delta$  с центрами в нулях  $\Delta(\rho)$  справедлива оценка

$$|\Delta(\rho)| \geq M_\delta r e^{r \sin \varphi}. \quad (31)$$

Положим  $G(\delta) = C \setminus \cup_{j,n} K_{j,n}(\delta)$ . Из представлений (24), (25) с учетом неравенств (29) – (31) получим неравенство

$$|u(x, \rho)| \leq \frac{C_\delta}{|\rho|}, \rho \in G(\delta), |\rho| \geq r_0,$$

которое справедливо равномерно по  $x \in [0, 1]$ . Из последней оценки следует, что для резольвенты  $R(\lambda) = (L - \lambda I)^{-1}$  оператора  $L$  вне вышеуказанных кружков справедлива оценка

$$\|R(\rho^2)\| \leq \frac{C_\delta}{|\rho|}, |\rho| \geq r_0. \quad (32)$$

Имея оценку (32), стандартным методом (см напр. [13, стр. 445]) получаем, что собственные векторы оператора  $L$  образуют полную систему в пространстве  $L_p(0, 1) \oplus C$ .

Заметим, что у системы  $\{\hat{u}_n\}_{n \in N_0}$  собственных векторов оператора  $L$  существует биортогонально – сопряженная система  $\{\hat{v}_n\}_{n \in N_0}$ , которая является системой собственных векторов сопряженного оператора  $L^*$ , который в свою очередь является линеаризующим оператором сопряженной спектральной задачи :

$$v'' + \lambda v = 0, x \in \left(0, \frac{1}{3}\right) \cup \left(\frac{1}{3}, 1\right), \quad (1^*)$$

$$\begin{aligned} v(0) &= v(1) = 0, \\ v\left(\frac{1}{3} - 0\right) &= v\left(\frac{1}{3} + 0\right), \quad (2^*) \\ v'\left(\frac{1}{3} - 0\right) - v'\left(\frac{1}{3} + 0\right) &= \lambda \bar{m} v\left(\frac{1}{3}\right). \end{aligned}$$

□

С учетом этого из теоремы 2 следует

**Следствие 4.1.** *Система  $\{\hat{u}_n\}_{n \in N_0}$  собственных векторов оператора  $L$  является полной и минимальной в пространстве  $L_p(0, 1) \oplus C$ ,  $1 < p < \infty$ .*

Теперь рассмотрим вопрос полноты и минимальности системы  $\{u_n\}_{n \in N_0}$  собственных функций задачи (1), (2). Очевидно, что это система является переполненной в пространстве  $L_p(0, 1)$ : одна функция этой системы является лишней. Выясним следующий вопрос: какую функцию можно исключить из этой системы с сохранением свойства полноты и минимальности, а какую - нельзя? Ответ на этот вопрос дает следующая теорема.

**Теорема 4.2.** *Пусть  $n_0$  какой-нибудь номер из множества индексов  $N_0$ . Если  $n_0$  четное число, то система  $\{u_n\}_{n \in N_0 \setminus \{n_0\}}$  является полной и минимальной в пространстве  $L_p(0, 1)$ ,  $1 < p < \infty$ , если же  $n_0$  нечетное число, то система  $\{u_n\}_{n \in N_0 \setminus \{n_0\}}$  не полна и не минимальна в этом пространстве.*

*Доказательство.* Согласно вышеотмеченному система  $\{\hat{u}_n\}_{n \in N_0}$  имеет биортогонально-сопряженную систему  $\{\hat{v}_n\}_{n \in N_0}$ , где

$$\hat{v}_n = \left( v_n(x); \bar{m} v_n\left(\frac{1}{3}\right) \right),$$

а  $v_n(x)$  являются собственными функциями сопряженной задачи (1\*), (2\*). Проводя аналогичные вычисления для собственных функций, получим, что для них справедливы формулы

$$v_{2n-1}(x) = c_{1n} \sin 3\pi n x, \quad n = 1, 2, \dots,$$

$$v_{2n}(x) = \begin{cases} c_{2n} (\sin \rho_{2n}(x - \frac{1}{3}) + \sin \rho_{2n}(x + \frac{1}{3})) & , \quad x \in [0, \frac{1}{3}], \\ c_{2n} \sin \rho_{2n}(1 - x), & x \in [\frac{1}{3}; 1], \end{cases}$$

где  $c_{1n}$ ,  $c_{2n}$  - нормировочные числа. Из этих формул видно, что если  $n_0$  четное число, то  $v_{n_0}(\frac{1}{3}) \neq 0$ , а если  $n_0$  нечетное число, то  $v_{n_0}(\frac{1}{3}) = 0$ . Поэтому все утверждения теоремы следуют из результатов работы [14] (см. также [15], [16]).

□

### Список литературы

- [1] Тихонов А.Н., Самарский А.А. Уравнение математической физики. М.: Наука, 1977, 766 с.
- [2] Аткинсон Ф.Б. Дискретные и непрерывные граничные задачи. М.: Мир, 1968, 749 с.
- [3] Л. Коллатц. Задачи на собственные значения. М.: Наука, 1968, 504 с.
- [4] T.B. Gasymov, Sh.J. Mammadova. On convergence of spectral expansions for one discontinuous problem with spectral parameter in the boundary condition // Trans. Of NAS of Azerb., 2006, vol. XXVI,(4), p. 103-116.
- [5] Т.Б. Касумов, А.А. Гусейнли. О полноте собственных и присоединенных функций одного разрывного дифференциального оператора второго порядка. Доклады НАНА, LXIII, 2012, №1, с. 3-7.
- [6] Н.Ю. Капустин, Е.И. Моисеев, О базисности в системе собственных функций, отвечающих двум задачам со спектральным параметром в граничном условии. Дифференц. уравнения, 2000, т.36, № 10, с. 1498-1501
- [7] Н.Ю. Капустин, Е.И. Моисеев, О спектральных задачах со спектральным параметром в граничном условии. Дифференц. уравнения, 1997, т.33, № 1, с. 115-119.
- [8] Н.Б. Керимов, В.С. Мирзоев, О базисных свойствах одной спектральной задачи со спектральным параметром в граничном условии. Сиб. мат. журн. 2003, т. 44, № 5, с. 1041-1045.
- [9] ] N.B.Kerimov, R.G.Poladov. On basicity in of the system of eigenfunctions of one boundary value problem. II.Proc. of IMM of NAS of Azerb., 2005, vol. XXIII, p. 65-76.
- [10] Левитан Б.М., Саргсян И.С. Введение в спектральную теорию (самосопряженные дифференциальные операторы). М., 1969, 528 с.
- [11] Наймарк М.А. Линейные дифференциальные операторы. М.: Наука, 1969, 526 с.
- [12] Лянце В.Э., Сторож О.Г. Методы теории неограниченных операторов. Киев, 1983, 212 с.
- [13] Данфорд Н., Шварц Дж.Т. Линейные операторы, т.3., Спектральные операторы. М.: Мир, 1971, 661 с.
- [14] Gasymov T.B. On necessary and sufficient conditions of basicity of some defective systems in Banach spaces // Trans. NAS Azerb., ser. phys.-tech. math. sci., math.mech., 2006, v.26, №1, p. 65-70.

- [15] Gasymov T.B., Garayev T.Z. On defective bases from the root elements of differential operators containing a spectral parameter in the boundary conditions // Trans. NAS Azerb., ser. phys.-tech. math. sci., 2007, v.27, №1, p. 51-54.
- [16] B.T. Bilalov, T.R. Muradov. Defective bases of Banach spaces. Proc. IMM NAS Azerb., 2005, vol. XXII, p. 23-26

Г.В. Магеррамова

*Институт Математики и Механики НАН Азербайджана, г. Баку, Азербайджан*

Email: g.mehlerremova.89@mail.ru