

Н.П. Бондаренко

**НЕОБХОДИМЫЕ И ДОСТАТОЧНЫЕ УСЛОВИЯ
РАЗРЕШИМОСТИ ОБРАТНОЙ ЗАДАЧИ
ДЛЯ МАТРИЧНОГО УРАВНЕНИЯ
ШТУРМА — ЛИУВИЛЛЯ**

Рассмотрим краевую задачу $L(Q(x), h, H)$ для матричного уравнения Штурма — Лиувилля:

$$lY := -Y'' + Q(x)Y = \lambda Y, \quad x \in (0, \pi), \quad (1)$$

$$U(Y) := Y'(0) - hY(0) = 0, \quad V(Y) := Y'(\pi) + HY(\pi) = 0.$$

Здесь $Y = [y_k]_{k=\overline{1,m}}$ — вектор-столбец, λ — спектральный параметр и $Q(x) = [Q_{jk}(x)]_{j,k=\overline{1,m}}$, причем $Q_{jk}(x) \in L_2(0, \pi)$ — комплекснозначные функции. Матрицу $Q(x)$ в дальнейшем будем называть *потенциалом*. Краевые условия задаются матрицами $h = [h_{jk}]_{j,k=\overline{1,m}}$, $H = [H_{jk}]_{j,k=\overline{1,m}}$, где h_{jk} и H_{jk} — комплексные числа.

Изучается обратная спектральная задача восстановления потенциала и коэффициентов краевых условий по спектральным данным, которая представляет собой обобщение известной обратной задачи в скалярном случае, при $m = 1$ [1]. В работах [2, 3] доказана единственность решения обратной задачи для матричного уравнения Штурма — Лиувилля и получена конструктивная процедура восстановления. Результатом данной статьи являются необходимые и достаточные условия разрешимости обратной задачи в самосопряженном случае, то есть при $Q(x) = Q^*(x)$, $h = h^*$, $H = H^*$. Отметим, что ранее необходимые и достаточные условия были получены в статье [4] для случая с существенным ограничением, заключающемся в асимптотической простоте спектра, которое не требуется в данной статье.

Основным методом исследования является метод спектральных отображений [1].

Пусть $\varphi(x, \lambda) = [\varphi_{jk}(x, \lambda)]_{j,k=\overline{1,m}}$ является решением уравнения (1) при начальных условиях $\varphi(0, \lambda) = I_m$, $\varphi'(0, \lambda) = h$, где I_m — единичная матрица $m \times m$. Функция $\Delta(\lambda) := \det[V(\varphi)]$ называется *характеристической функцией* краевой задачи L . Она является целой по λ и имеет не

более чем счетное множество нулей, причем все нули вещественные. Нули характеристической функции совпадают с собственными значениями краевой задачи L с учетом кратностей.

Пусть $\omega = h + H + \frac{1}{2} \int_0^\pi Q(x) dx$. Без ограничения общности будем считать, что $\omega = \text{diag}\{\omega_1, \dots, \omega_m\}$. Выполнения этого условия можно добиться применением унитарного преобразования, приводящего самосопряженную матрицу ω к диагональному виду. Тогда справедлива

Лемма 1. *Краевая задача L имеет счетное множество собственных значений $\Lambda = \{\lambda_{nq}\}_{n \geq 0, q = \overline{1, m}}$. При этом*

$$\rho_{nq} = \sqrt{\lambda_{nq}} = n + \frac{\omega_q}{\pi n} + \frac{\varkappa_{nq}}{n}, \quad \{\varkappa_{nq}\}_{n \geq 0} \in l_2, \quad q = \overline{1, m}. \quad (2)$$

Пусть $\Phi(x, \lambda) = [\Phi_{jk}(x, \lambda)]_{j, k = \overline{1, m}}$ — решение уравнения (1) при условиях $U(\Phi) = I_m$, $V(\Phi) = 0_m$ (0_m — нулевая матрица $m \times m$). Положим $M(\lambda) := \Phi(0, \lambda)$. Матрица $M(\lambda) = [M_{jk}(\lambda)]_{j, k = \overline{1, m}}$ называется *матрицей Вейля* задачи L . Матрица-функция $M(\lambda)$ мероморфна по λ и имеет простые полюса в точках $\{\lambda_{nq}\}$.

Положим

$$\alpha_{nq} := \text{Res}_{\lambda = \lambda_{nq}} M(\lambda).$$

Величины $\Lambda^0 := \{\lambda_{nq}, \alpha_{nq}\}_{n \geq 0, q = \overline{1, m}}$ называются *спектральными данными* задачи L .

Считаем, что $\lambda_{nq} = \lambda_{kl}$ может выполняться только при $n = k$, когда $\{\lambda_{nq_{nj}}\}_{j = \overline{1, r_n}}$, где $1 \leq q_{n1} < q_{n2} < \dots < q_{nr_n} \leq m$, $r_n \leq m$, — все различные собственные значения из $\{\lambda_{nq}\}_{q = \overline{1, m}}$. Обозначим

$$\alpha'_{nq_{nj}} := \alpha_{nq_{nj}}, \quad j = \overline{1, r_n}, \quad \alpha'_{nq} = 0_m, \quad 1 \leq q \leq m, \quad q \notin \{q_{nj}\}_{j = \overline{1, r_n}}.$$

Пусть $\{\omega_{m_s}\}_{s = \overline{1, p}}$ — все различные числа из набора $\{\omega_q\}_{q = \overline{1, m}}$. Введем обозначение $\alpha_n^{(s)} = \sum_{\omega_q = \omega_{m_s}} \alpha'_{nq}$, $s = \overline{1, p}$.

Лемма 2. *Справедливо соотношение*

$$\alpha_n^{(s)} = \frac{2}{\pi} I^{(s)} + \frac{\varkappa_n^{(s)}}{n}, \quad \{\varkappa_n^{(s)}\}_{n \geq 0} \in l_2, \quad s = \overline{1, p}, \quad (3)$$

где

$$I^{(s)} = [I_{jk}^{(s)}]_{j, k = \overline{1, m}}, \quad I_{jk}^{(s)} = \begin{cases} 1, & j = k, \omega_j = \omega_{m_s}, \\ 0, & \text{иначе.} \end{cases}$$

Рассмотрим следующую обратную задачу.

Задача 1. По заданным спектральным данным Λ^0 построить Q , h и H .

Сформулируем необходимые и достаточные условия разрешимости обратной задачи 1.

Теорема 1. Для того чтобы величины $\{\lambda_{nq}, \alpha_{nq}\}_{n \geq 0, q = \overline{1, m}}$ были спектральными данными самосопряженной краевой задачи $L(Q, h, H)$ с потенциалом $Q(x) = [Q_{jk}(x)]_{j, k = \overline{1, m}}$, $Q_{jk}(x) \in L_2(0, \pi)$ и такой, что $h + H + \frac{1}{2} \int_0^\pi Q(x) dx$ является диагональной матрицей, необходимо и достаточно выполнение следующих условий:

- 1) $\lambda_{nq} \neq \lambda_{kl}$ при $n \neq k$. Если $\lambda_{nq} = \lambda_{nl}$, то $\alpha_{nq} = \alpha_{nl}$;
- 2) верны асимптотические формулы (2) и (3);
- 3) все λ_{nq} вещественные. Ранги матриц α_{nq} равны кратностям λ_{nq} и $\alpha_{nq} = (\alpha_{nq})^*$, $\alpha_{nq} \geq 0$ при всех $n \geq 0$, $q = \overline{1, m}$;
- 4) для любого вектора-строки $\gamma(\lambda)$, который является целой функцией и имеет асимптотику $\gamma(\lambda) = O(\exp(|\operatorname{Im} \sqrt{\lambda}| \pi))$ при $|\lambda| \rightarrow \infty$, из выполнения условия $\gamma(\lambda_{nq}) \alpha_{nq} = 0$ при всех $n \geq 0$, $q = \overline{1, m}$ следует, что $\gamma(\lambda) \equiv 0$.

Данная теорема является обобщением известного результата для скалярного случая (см. [1, с. 72]). Однако отметим, что в матричном случае вводится дополнительное условие 4. Нетрудно показать, что в скалярном случае оно вытекает из условий 1 — 3.

БИБЛИОГРАФИЧЕСКИЙ СПИСОК

1. Юрко В.А. Введение в теорию обратных спектральных задач. М.: Физматлит, 2007.
2. Yurko V.A. Inverse problems for matrix Sturm — Liouville operators // Russian J. of Mathematical Physics. 2006. Vol. 13, №1. P. 111–118.
3. Yurko V.A. Inverse problems for the matrix Sturm — Liouville equation on a finite interval // Inverse Problems. 2006. Vol. 22. P. 1139–1149.
4. Chelkak D., Korotyaev E. Weyl-Titchmarsh functions of vector-valued Sturm — Liouville operators on the unit interval // J. of Functional Analysis. 2009. Vol. 257, iss. 5. P. 1546–1588.

УДК 519.4

Д.А. Бредихин

О ПОЛУГРУППАХ ОТНОШЕНИЙ С УНАРНЫМИ ОПЕРАЦИЯМИ

Множество бинарных отношений Φ , замкнутое относительно некоторой совокупности Ω операций над ними, образует алгебру (Φ, Ω) , называемую алгеброй отношений. Всякая такая алгебра может быть рассмотрена