



УДК 517.927

НЕОБХОДИМЫЕ И ДОСТАТОЧНЫЕ УСЛОВИЯ РАЗРЕШИМОСТИ ОБРАТНОЙ ЗАДАЧИ ДЛЯ ОПЕРАТОРА ШТУРМА–ЛИУВИЛЛЯ НА КОНЕЧНОМ ОТРЕЗКЕ С НЕИНТЕГРИРУЕМОЙ ОСОБЕННОСТЬЮ ВНУТРИ ИНТЕРВАЛА

А. Е. Федосеев

Ассистент кафедры математической физики и вычислительной математики, Саратовский государственный университет им. Н. Г. Чернышевского, fedoseev_ae@mail.ru

В данной статье исследуется обратная задача спектрального анализа восстановления оператора Штурма–Лиувилля на конечном отрезке с неинтегрируемой особенностью типа Бесселя внутри интервала по заданным спектральным данным. Получена конструктивная процедура решения обратной задачи, доказана единственность восстановления оператора по заданным спектральным данным, а также получены необходимые и достаточные условия разрешимости данной обратной задачи.

Ключевые слова: оператор Штурма–Лиувилля, обратная задача, неинтегрируемая особенность, функция Вейля, спектральные данные.

ВВЕДЕНИЕ

Рассмотрим дифференциальное уравнение:

$$\ell y = -y'' + \left(\frac{\nu_0}{(x-a)^2} + q(x) \right) y = \lambda y, \quad 0 < x < T, \quad (1)$$

на конечном отрезке, с неинтегрируемой особенностью в точке $a > 0$. Здесь потенциал $q(x)$ — комплекснозначная функция, ν_0 — комплексное число. Положим $\nu_0 = \nu^2 - 1/4$ для определенности $\operatorname{Re} \nu > 0$, $\nu \neq 1, 2, \dots$. Предположим, что $q(x)|x-a|^{\min(0, 1-2\operatorname{Re} \nu)} \in L(0, T)$. Класс таких функций $q(x)$ будем обозначать через W .

В данной статье исследуется краевая задача $\mathcal{L} = \mathcal{L}(q(x))$ для дифференциального уравнения (1) с краевыми условиями:

$$y(0) = y(T) = 0$$

и с дополнительным *условием склейки* решений около особой точки $x = a$. При этом рассматриваются произвольные в некотором смысле условия склейки, порождаемые матрицей перехода $A = [a_{jk}]_{j,k=1,2}$, которая связывает решения уравнения (1) в окрестности особой точки (подробнее см. § 1). В частном случае, при $(\nu_0 = 0)$ рассматриваемые условия склейки соответствуют условию

$$\begin{bmatrix} y \\ y' \end{bmatrix} (a+0) = A \begin{bmatrix} y \\ y' \end{bmatrix} (a-0).$$

Целью данной работы является исследование нелинейной обратной задачи восстановления потенциала $q(x)$ по заданным спектральным данным при условии что ν_0 , a и матрица A заданы и зафиксированы. Доказана единственность восстановления оператора Штурма–Лиувилля, получен алгоритм решения обратной задачи, а также необходимые и достаточные условия ее разрешимости. Метод оператора преобразования, используемый в [1, 2] для классических операторов Штурма–Лиувилля, оказывается неудобным для задачи \mathcal{L} . В данной статье используется метод спектральных отображений [3, 4].

1. СПЕКТРАЛЬНЫЕ ДАННЫЕ

Пусть $\lambda = \rho^2$ и $\operatorname{Im} \rho \geq 0$. Рассмотрим функции

$$C_j(x, \lambda) = (x-a)^{\mu_j} \sum_{k=0}^{\infty} c_{jk} (\rho(x-a))^{2k}, \quad j = 1, 2,$$

где $\mu_j = (-1)^j \nu + 1/2$, $c_{10}c_{20} = (2\nu)^{-1}$, $c_{jk} = (-1)^k c_{j0} \left(\prod_{s=1}^k ((2s + \mu_j)(2s + \mu_j - 1) - \nu_0) \right)^{-1}$.



Здесь и в дальнейшем $z^\mu = \exp(\mu(\ln|z| + i \arg z))$, $\arg z \in (-\pi, \pi]$. При $x > a$ и $x < a$ функции $C_j(x, \lambda)$ являются решениями уравнения (1) при $q(x) \equiv 0$. Пусть функции $s_j(x, \lambda)$, $j = 1, 2$ являются решениями следующих интегральных уравнений при $x > a$ и $x < a$:

$$s_j(x, \lambda) = C_j(x, \lambda) + \int_a^x g(x, t, \lambda)q(t)s_j(t, \lambda) dt,$$

где $g(x, t, \lambda) = C_1(t, \lambda)C_2(x, \lambda) - C_1(x, \lambda)C_2(t, \lambda)$. Функции $s_j(x, \lambda)$ образуют фундаментальную систему решений уравнения (1) и при каждом фиксированном x являются целыми по λ порядка $1/2$.

Пусть задана матрица $A = [a_{jk}]_{j,k=1,2}$, $\det A \neq 0$ с комплексными a_{jk} . Введем функции $\{\sigma_j(x, \lambda)\}_{j=1,2}$, $x \in J_- \cup J_+$, $J_\pm = \{\pm(x - a) > 0\}$ по формуле

$$\sigma_j(x, \lambda) = \begin{cases} s_j(x, \lambda), & x \in J_-, \\ \sum_{k=1}^2 a_{kj} s_k(x, \lambda), & x \in J_+. \end{cases}$$

Определение 1. Будем говорить, что решение $y(x, \lambda)$ уравнения (1) удовлетворяет *условию склейки* порожденному матрицей перехода A , если $y(x, \lambda)$ может быть представлено в виде $y(x, \lambda) = \sum_{j=1}^2 \chi_j(\lambda)\sigma_j(x, \lambda)$, для всех $x \in J_- \cup J_+$, где коэффициенты $\chi_j(\lambda)$ не зависят от x .

Введем числа ξ_{jk} , $j, k = 1, 2$ по формуле

$$\begin{bmatrix} \xi_{11} & \xi_{12} \\ \xi_{21} & \xi_{22} \end{bmatrix} = \frac{1}{2 \sin \pi \nu} \begin{bmatrix} -a_{11} e^{2\pi i \nu} + a_{22} e^{-2\pi i \nu} & -i(a_{11} e^{\pi i \nu} - a_{22} e^{-\pi i \nu}) \\ -i(a_{11} e^{\pi i \nu} - a_{22} e^{-\pi i \nu}) & a_{11} - a_{22} \end{bmatrix}.$$

Обозначим

$$C(x, \lambda) = \sigma_2'(0, \lambda)\sigma_1(x, \lambda) - \sigma_1'(0, \lambda)\sigma_2(x, \lambda), \quad S(x, \lambda) = \sigma_1(0, \lambda)\sigma_2(x, \lambda) - \sigma_2(0, \lambda)\sigma_1(x, \lambda).$$

Функции $C(x, \lambda)$, $S(x, \lambda)$ являются решениями дифференциального уравнения (1) при $x \in J_\pm$ и удовлетворяют начальным условиям $C(0, \lambda) = S'(0, \lambda) = 1$, $C'(0, \lambda) = S(0, \lambda) = 0$.

Обозначим $\Delta(\lambda) = S(T, \lambda)$.

Лемма 1. Функция $\Delta(\lambda)$ является целой по λ и ее нули $\{\lambda_n\}_{n \geq 1}$ совпадают с собственными значениями краевой задачи \mathcal{L} .

Обозначим через m_n кратность собственного значения λ_n ($\lambda_n = \lambda_{n+1} = \dots = \lambda_{n+m_n-1}$) и положим $\mathbb{S} = \{n : n - 1 \in \mathbb{N}, \lambda_{n-1} \neq \lambda_n\} \cup \{1\}$, $S_\nu(x, \lambda) = \frac{1}{\nu!} \frac{\partial^\nu}{\partial \lambda^\nu} S(x, \lambda)$, $S_{n+\nu}(x) = S_\nu(x, \lambda_n)$, $n \in \mathbb{S}$, $\nu = \overline{0, m_n - 1}$.

Потребуем, чтобы

$$a_{11} e^{2i\pi\nu} \neq a_{22}. \tag{2}$$

Мы будем называть (2) *условием регулярности склейки*.

Функция $\Delta(\lambda)$ обладает следующими свойствами:

1) при $|\rho| \rightarrow \infty$

$$\Delta(\lambda) = \frac{1}{2i\rho} e^{-i\rho T} \left(\Delta_0(\lambda) + O\left(\frac{1}{\rho}\right) \right), \tag{3}$$

где

$$\Delta_0(\lambda) = -\xi_{12} + \xi_{22} e^{2i\rho a} + \xi_{21} e^{2i\rho T} - \xi_{11} e^{2i\rho(T-a)}; \tag{4}$$

- 2) существуют такие $h > 0$, $C_h > 0$, что $|\Delta(\lambda)| \geq C_h |\rho|^{-1} e^{-i\rho T}$, при $\text{Im } \rho > h$. Следовательно, нули функции $\Delta(\lambda)$ лежат в полосе $\text{Im } \rho \leq h$;
- 3) число нулей N_ξ функции $\Delta(\lambda)$ в прямоугольнике $\Pi_\xi = \{\rho : \text{Im } \rho \leq h, \text{Re } \rho \in [\xi, \xi + 1]\}$ ограничено по ξ ;
- 4) пусть $\lambda_n = \rho_n^2$. Обозначим $G_\delta = \{\rho : |\rho - \rho_n| \geq \delta, n \geq 1\}$. Тогда $|\Delta(\lambda)| \geq C_\delta |\rho|^{-1} e^{-i\rho T}$, $\rho \in G_\delta$;
- 5) существует последовательность чисел $r_N \rightarrow \infty$ такая, что для достаточно малого $\delta > 0$ окружности $|\rho| = r_N$ целиком лежат в G_δ для всех N ;



6) пусть $\{\rho_n^0\}$ — нули функции $\Delta_0(\lambda)$ вида (4). Тогда, при $n \rightarrow \infty$

$$\rho_n = \rho_n^0 + O\left(\frac{1}{\rho_n^0}\right). \quad (5)$$

Пусть $\Phi(x, \lambda)$ — решение уравнения (1) при условиях $\Phi(0, \lambda) = 1$, $\Phi(T, \lambda) = 0$. Обозначим $M(\lambda) = \Phi'(0, \lambda)$. Функции $\Phi(x, \lambda)$ и $M(\lambda)$ называются *решением Вейля* и *функцией Вейля* для \mathcal{L} соответственно.

Теорема 1. *Зафиксируем $n \in \mathbb{S}$. В окрестности точки $\lambda = \lambda_n$ функция Вейля $M(\lambda)$ имеет представление*

$$M(\lambda) = \sum_{\nu=0}^{m_n-1} \frac{M_{n+\nu}}{(\lambda - \lambda_n)^{\nu+1}} + M_n^*(\lambda),$$

где m_n — кратность λ_n , $M_n^*(\lambda)$ регулярна при $\lambda = \lambda_n$, коэффициенты $M_{n+\nu}$, $\nu = \overline{0, m_n - 1}$ вычисляются по формулам

$$\begin{aligned} M_{n+m_n-1} &= -\frac{d_{0,n}^1}{d_{0,n}^0}, \\ M_{n+m_n-1-\nu} &= -\frac{1}{d_{0,n}^0} \left(d_{\nu,n}^1 + \sum_{k=0}^{\nu-1} M_{n+m_n-1-k} d_{\nu-k,n}^0 \right), \quad \nu = \overline{1, m_n - 1}, \\ d_{\nu,n}^1 &:= \frac{1}{\nu!} C^{(\nu)}(T, \lambda_n), \quad d_{\nu,n}^0 := \frac{1}{(\nu + m_n)!} \Delta^{(\nu+m_n)}(\lambda_n), \quad \nu = \overline{0, m_n - 1} \end{aligned}$$

и справедливы следующие оценки:

$$|M_{n+\nu}| \leq C |\rho_n|^{\nu+2}, \quad n > n^*, \quad \nu = \overline{0, m_n - 1}. \quad (6)$$

Определение 2. Последовательность $\{M_n\}_{n \geq 1}$ называется последовательностью Вейля, а набор $\mathcal{D} := \{\lambda_n, M_n\}_{n \geq 1}$ называется *спектральными данными*.

Обратная задача. По заданным спектральным данным $\mathcal{D} := \{\lambda_n, M_n\}_{n \geq 1}$ построить потенциал $q(x)$.

2. РЕШЕНИЕ ОБРАТНОЙ ЗАДАЧИ

Для исследования обратной задачи условимся, что наряду с \mathcal{L} будем рассматривать краевую задачу $\tilde{\mathcal{L}}$ того же вида, но с другим потенциалом \tilde{q} . Если некоторый символ γ обозначает объект, относящийся к задаче \mathcal{L} , то соответствующий символ $\tilde{\gamma}$ с волной наверху будет обозначать аналогичный объект, относящийся к задаче $\tilde{\mathcal{L}}$, а $\hat{\gamma} := \gamma - \tilde{\gamma}$.

Теорема 2. *Если $\lambda_n = \tilde{\lambda}_n$, $M_n = \tilde{M}_n$, при всех $n \geq 1$, то $q(x) = \tilde{q}(x)$ почти всюду при $0 < x < T$. Таким образом, задание спектральных данных $\{\lambda_n, M_n\}$ однозначно определяет потенциал $q(x)$.*

Перейдем теперь к построению решения обратной задачи. Будем говорить, что $\mathcal{L} \in V$, если $q(x) \in W$. Обратную задачу будем решать в классе V .

Пусть заданы спектральные данные $\{\lambda_n, M_n\}_{n \geq 1}$ из обратной задачи и пусть $\tilde{\mathcal{L}}$ — некоторая модельная задача со спектральными данными $\tilde{\mathcal{D}} = \{\tilde{\lambda}_n, \tilde{M}_n\}_{n \geq 1}$. Обозначим

$$\begin{aligned} \lambda_{n,0} &:= \lambda_n, & \lambda_{n,1} &:= \tilde{\lambda}_n, & M_{n,0} &:= M_n, & M_{n,1} &:= \tilde{M}_n, \\ \mathbb{S}_0 &= \mathbb{S}, & \mathbb{S}_1 &= \tilde{\mathbb{S}}, & m_{n,0} &:= m_n, & m_{n,1} &:= \tilde{m}_n, \\ S_{n+\nu,i}(x) &:= S_\nu(x, \lambda_{n,i}), & \tilde{S}_{n+\nu,i}(x) &:= \tilde{S}_\nu(x, \lambda_{n,i}), & n \in \mathbb{S}_i, & \nu = \overline{0, m_{n,i} - 1}, & i = 0, 1, \\ D(x, \lambda, \mu) &:= \frac{1}{\eta(x)} \frac{\langle S(x, \lambda), S(x, \mu) \rangle}{\lambda - \mu}, & D_{i,j}(x, \lambda, \mu) &:= \frac{1}{i!j!} \frac{\partial^{i+j}}{\partial \lambda^i \partial \mu^j} D(x, \lambda, \mu), \\ \alpha_{n+\nu,i} &:= \sum_{p=\nu}^{m_{n,i}-1} |M_{n+p,i}|, & n \in \mathbb{S}_i, & \nu = \overline{0, m_{n,i} - 1}, \end{aligned}$$



$$\xi_{n+\nu} := |\rho_{n,0} - \rho_{n,1}| + \frac{1}{\alpha_{n+\nu,0}} \sum_{p=\nu}^{m_n-1} |M_{n+p,0} - M_{n+p,1}|$$

при $n \in \mathbb{S}_0 \cap \mathbb{S}_1$, $m_n = \tilde{m}_n$, $\nu = \overline{0, m_n - 1}$ и $\xi_n := 1$ для остальных n .

При $i, j = 0, 1$, $n \in \mathbb{S}_i$ положим

$$A_{n+\nu,i}(x, \lambda) := \sum_{p=\nu}^{m_{n,i}-1} M_{n+p,i} D_{0,p-\nu}(x, \lambda, \lambda_{n,i}), \quad P_{n+\nu,i;k,j}(x) = \frac{1}{\nu!} \frac{\partial^\nu}{\partial \lambda^\nu} A_{k,j}(x, \lambda) \Big|_{\lambda=\lambda_{n,i}},$$

$$B_{n+\nu,i}(x, \lambda) := \sum_{p=\nu}^{m_{n,i}-1} M_{n+p,i} S_{n+p-\nu,i}(x), \tag{7}$$

где $k \geq 1$, $\nu = \overline{0, m_{n,i} - 1}$. Аналогично обозначим $\tilde{D}(x, \lambda, \mu)$, $\tilde{D}_{i,j}(x, \lambda, \mu)$, $\tilde{A}_{n+\nu,i}(x, \lambda)$, $\tilde{B}_{n+\nu,i}(x, \lambda)$ и $\tilde{P}_{n+\nu,i;k,j}(x)$, $n \geq 1$, $k \geq 1$, $i, j = 0, 1$, заменяя $S(x, \lambda)$ на $\tilde{S}(x, \lambda)$ в введенных обозначениях.

Выберем задачу $\tilde{\mathcal{L}}$ так, чтобы

$$\sum_{k=1}^{\infty} \xi_k (\alpha_{k,0} + \alpha_{k,1}) < \infty. \tag{8}$$

Теорема 3. *Имеют место следующие соотношения:*

$$\tilde{S}_{n,i}(x) = S_{n,i}(x) - \sum_{k=1}^{\infty} \left(\tilde{P}_{n,i;k,0}(x) S_{k,0}(x) - \tilde{P}_{n,i;k,1}(x) S_{k,1}(x) \right), \quad n \geq 1, \quad i = 0, 1, \tag{9}$$

где ряд сходится абсолютно и равномерно по $x \in [0, T]$.

Пусть w — множество индексов $u = (n, i)$, $n \geq 0$, $i = 0, 1$. Для каждого фиксированного $x \in [0, T]$ определим вектор

$$\psi(x) = (\psi_u(x))_{u \in w}^T = (\psi_{n,0}(x), \psi_{n,1}(x))_{n \geq 1}^T$$

(где T обозначает транспозицию) по формуле

$$\begin{pmatrix} \psi_{n,0}(x) \\ \psi_{n,1}(x) \end{pmatrix} = \rho_n^0 \begin{pmatrix} \chi_n & -\chi_n \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} S_{n,0}(x) \\ S_{n,1}(x) \end{pmatrix}, \quad \chi_n = \begin{cases} \xi_n^{-1}, & \xi_n \neq 0, \\ 0, & \xi_n = 0. \end{cases}$$

Если $\psi_{n,0}$, $\psi_{n,1}$ даны, то $S_{n,0}$ и $S_{n,1}$ можно найти по формуле

$$\begin{pmatrix} S_{n,0}(x) \\ S_{n,1}(x) \end{pmatrix} = \frac{1}{\rho_n^0} \begin{pmatrix} \xi_n & 1 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \psi_{n,0}(x) \\ \psi_{n,1}(x) \end{pmatrix}. \tag{10}$$

Введем также блочную матрицу

$$H(x) = (H_{u,v}(x))_{u,v \in w} = \begin{pmatrix} H_{n,0;k,0}(x) & H_{n,0;k,1}(x) \\ H_{n,1;k,0}(x) & H_{n,1;k,1}(x) \end{pmatrix}_{n,k \geq 1}, \quad u = (n, i), \quad v = (k, j),$$

где

$$\begin{pmatrix} H_{n,0;k,0}(x) & H_{n,0;k,1}(x) \\ H_{n,1;k,0}(x) & H_{n,1;k,1}(x) \end{pmatrix} = \frac{\rho_n^0}{\rho_k^0} \begin{pmatrix} \chi_n & -\chi_n \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} P_{n,0;k,0}(x) & P_{n,0;k,1}(x) \\ P_{n,1;k,0}(x) & P_{n,1;k,1}(x) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \xi_k & 1 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}.$$

Аналогично определяются $\tilde{\psi}(x)$, $\tilde{H}(x)$ заменой в предыдущих определениях $S_{n,i}(x)$ на $\tilde{S}_{n,i}(x)$ и $P_{n,i;k,j}(x)$ на $\tilde{P}_{n,i;k,j}(x)$.

Рассмотрим банахово пространство B ограниченных последовательностей вида $v = [v_u]_{u \in w}$ с нормой $\|v\|_B = \sup_{u \in w} |v_u|$. При каждом фиксированном $x \in [0, a) \cup (a, T]$ матрицы $H(x)$ и $\tilde{H}(x)$ порождают операторы $H(x)$ и $\tilde{H}(x)$ соответственно, действующие из B в B и являющиеся линейными ограниченными операторами.



Теорема 4. При каждом фиксированном $x \in [0, T]$ вектор $\psi(x) \in B$ удовлетворяет соотношению

$$\tilde{\psi}(x) = (I - \tilde{H}(x))\psi(x) \quad (11)$$

в банаховом пространстве B , где I — единичный оператор.

В самом деле, запишем (9) в виде

$$\begin{aligned} \tilde{S}_{n,0}(x) - \tilde{S}_{n,1}(x) &= S_{n,0}(x) - S_{n,1}(x) - \sum_{k=1}^{\infty} \left((\tilde{P}_{n,0;k,0}(x) - \tilde{P}_{n,1;k,0}(x))(S_{k,0}(x) - S_{k,1}(x)) + \right. \\ &\quad \left. + (\tilde{P}_{n,0;k,0}(x) - \tilde{P}_{n,1;k,0}(x) - \tilde{P}_{n,0;k,1}(x) + \tilde{P}_{n,1;k,1}(x))S_{k,1}(x) \right), \\ \tilde{S}_{n,1}(x) &= S_{n,1}(x) - \sum_{k=1}^{\infty} \left(\tilde{P}_{n,1;k,0}(x)(S_{k,0}(x) - S_{k,1}(x)) + (\tilde{P}_{n,1;k,0}(x) - \tilde{P}_{n,1;k,1}(x))S_{k,1}(x) \right). \end{aligned}$$

Учитывая введенные обозначения, получаем

$$\tilde{\psi}_{n,i}(x) = \psi_{n,i}(x) - \sum_{(k,j) \in w} \tilde{H}_{n,i;k,j}(x)\psi_{k,j}(x), \quad (n, i) \in w, \quad (12)$$

что равносильно (11).

При каждом фиксированном $x \in [0, T]$ соотношение (11) можно рассматривать как линейное уравнение относительно $\psi(x)$. Это уравнение называется *основным уравнением* обратной задачи. Таким образом, нелинейная обратная задача сводится к решению линейного уравнения.

Теорема 5. При каждом фиксированном $x \in [0, a) \cup (a, T]$ оператор $I - \tilde{H}(x)$ имеет ограниченный обратный оператор, то есть основное уравнение (11) однозначно разрешимо.

Используя решение основного уравнения, можно построить $q(x)$. Обозначим

$$\varepsilon_0(x) := \sum_{k=1}^{\infty} \left(\tilde{B}_{k,0}(x)S_{k,0}(x) - \tilde{B}_{k,1}(x)S_{k,1}(x) \right), \quad \varepsilon(x) := 2\varepsilon'_0(x). \quad (13)$$

Теорема 6. Имеет место соотношение

$$q(x) = \tilde{q}(x) + \varepsilon(x). \quad (14)$$

Таким образом, мы получили следующий алгоритм решения обратной задачи.

Алгоритм. Заданы спектральные данные $\mathcal{D} = \{\lambda_n, M_n\}$.

(i) Выбираем \tilde{L} так, чтобы было справедливо (8) и строим $\tilde{\psi}(x)$, $\tilde{H}(x)$.

(ii) Находим $\psi(x)$ из уравнения (11) и вычисляем $S_{n,k}(x)$, $n \geq 1$, $j = 0, 1$ по формуле (10).

(iii) находим $q(x)$ из формул (7), (13), (14).

Сформулируем теперь необходимые и достаточные условия разрешимости обратной задачи.

Теорема 7. Для того чтобы комплексные числа $\{\lambda_n, M_n\}$ были спектральными данными для некоторой краевой задачи $\mathcal{L} \in V$, необходимо и достаточно, чтобы

1) существовала такая задача $\tilde{\mathcal{L}}$, что справедливы (5), (6), (8);

2) (Условие P) при каждом фиксированном $x \in [0, a) \cup (a, T]$ линейный ограниченный оператор $I - \tilde{H}(x)$, действующий из B в B имеет ограниченный обратный;

3) $\varepsilon(x)|x - a|^{\min(0, 1 - 2 \operatorname{Re} \nu)} \in L(0, T)$, где функция $\varepsilon(x)$ строится по формуле (13).

Работа выполнена при поддержке РФФИ (проект 13-01-00134).

Библиографический список

1. Марченко В. А. Операторы Штурма–Лиувилля и их приложения. Киев : Наук. думка, 1977. 330 с.
2. Левитан Б. М. Обратные задачи Штурма–Лиувилля. М. : Наука, 1984. 239 с.
3. Юрко В. А. Введение в теорию обратных спектральных задач. М. : Физматлит, 2007. 384 с.
4. Yurko V. A. Method of Spectral Mappings in the Inverse Problem Theory, Inverse and Ill-posed Problems Series. Utrecht : VSP, 2002. 303 p.



Necessary and Sufficient Conditions for the Solvability of the Inverse Problem for Sturm–Liouville Operators with a Nonintegrable Singularity Inside a Finite Interval

A. E. Fedoseev

Saratov State University, Russia, 410012, Saratov, Astrahanskaya st., 83, fedoseev_ae@mail.ru

The inverse spectral problem of recovering Sturm–Liouville operators on a finite interval with a nonintegrable Bessel-type singularity in an interior point from the given spectral data is studied. A corresponding uniqueness theorem is proved, a constructive procedure for the solution of the inverse problem is provided. Necessary and sufficient conditions for the solvability of the inverse problem are obtained.

Key words: Sturm–Liouville operators, inverse problems, nonintegrable singularity, Weyl function, spectral data.

References

1. Marchenko V. A. *Sturm–Liouville operators and applications*. Basel, Birkhäuser, 1986. 367 p. (Russ. ed.: Marchenko V. A. *Operatory Shturma–Liuvillia i ikh prilozheniia*. Kiev, Naukova Dumka, 1977. 331 p.)
2. Levitan B. M. *Inverse Sturm–Liouville problems*. Utrecht, VNU, 1987, 240 p. (Russ. ed.: Levitan B. M. *Obratnye zadachi Shturma–Liuvillia*. Moscow, Nauka, 1984, 239 p.)
3. Yurko V. A. *Vvedenie v teoriyu obratnykh spektral'nykh zadach* [Introduction to the theory of inverse spectral problems]. Moscow, Fizmatlit, 1984, 384 p. (in Russian).
4. Yurko V. A. *Method of Spectral Mappings in the Inverse Problem Theory*, Inverse and Ill-posed Problems Series. Utrecht, VSP, 2002, 303 p.