

ОБРАТНЫЕ УЗЛОВЫЕ ЗАДАЧИ
ДЛЯ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ
ОПЕРАТОРОВ ШТУРМА — ЛИУВИЛЛЯ
НА ЗВЕЗДООБРАЗНОМ ГРАФЕ

В. А. Юрко

Аннотация. Исследуются обратные узловые задачи для дифференциальных операторов второго порядка на звездообразном графе со стандартными условиями склейки во внутренней вершине. Доказаны теоремы единственности и получено конструктивное решение для этого класса обратных задач.

Ключевые слова: оператор Штурма — Лиувилля, звездообразный граф, обратная узловая задача.

1. Введение

Рассмотрим компактный звездообразный граф T в \mathbf{R}^m с множеством вершин $V = \{v_0, \dots, v_r\}$ и множеством ребер $\mathcal{E} = \{e_1, \dots, e_r\}$, где v_1, \dots, v_r — граничные вершины, v_0 — внутренняя вершина и $e_i = [v_i, v_0]$, $i = \overline{1, r}$. Не нарушая общности, считаем, что длина каждого ребра равна 1. Каждое ребро $e_i \in \mathcal{E}$ параметризуем параметром $x \in [0, 1]$. Для нас удобно выбрать следующую ориентацию: $x = 0$ соответствует граничным вершинам v_1, \dots, v_r , а $x = 1$ — внутренней вершине v_0 .

Интегрируемая функция Y на T может быть представлена в виде $Y(x) = \{y_i(x)\}_{i=\overline{1, r}}$, $x \in [0, 1]$, где функция $y_i(x)$ определена на ребре e_i . Пусть $q(x) = \{q_i(x)\}_{i=\overline{1, r}}$ — интегрируемая вещественнозначная функция на T ; q называется *потенциалом*. Рассмотрим следующее дифференциальное уравнение на T :

$$-y_i''(x) + q_i(x)y_i(x) = \lambda y_i(x), \quad i = \overline{1, r}, \quad (1)$$

где λ — спектральный параметр, функции $y_i(x)$, $y_i'(x)$, $i = \overline{1, r}$, абсолютно непрерывны на $[0, 1]$ и удовлетворяют следующим условиям склейки во внутренней вершине v_0 :

$$y_i(1) = y_j(1), \quad i, j = \overline{1, r}, \quad \sum_{i=1}^r y_i'(1) = 0. \quad (2)$$

Условия склейки (2) называются *стандартными условиями* или *условиями Кирхгофа*. В электрических сетях (2) выражает закон Кирхгофа, при колебаниях упругих сетей — баланс напряжений и т. д.

Работа выполнена при финансовой поддержке Российского фонда фундаментальных исследований и Национального научного совета Тайваня (коды проектов 07-01-00003 и 07-01-92000-ННС-а).

Рассмотрим краевую задачу на T для уравнения (1) с условиями склейки (2) и со следующими краевыми условиями в граничных вершинах v_1, \dots, v_r :

$$y'_i(0) - h_i y_i(0) = 0, \quad i = \overline{1, r}, \quad (3)$$

где h_i — вещественные числа. Эту задачу обозначим через $B = B(q, h)$, где $h = \{h_i\}_{i=\overline{1, r}}$.

В статье исследуются обратные узловы задачи для краевой задачи B , которые заключаются в восстановлении операторов по заданным узлам (нулям) собственных функций. Такие задачи связаны с некоторыми вопросами в механике и математической физике (см., например, [1]). Кроме того, существуют тесные связи этой области с обратными спектральными задачами. Обратные узловы задачи для операторов Штурма — Лиувилля на *интервале* достаточно подробно изучены в [1–3]. Основные результаты по обратным спектральным задачам на интервале представлены в монографиях [4–6].

Дифференциальные операторы на графах (сетях, деревьях) часто возникают в естествознании и технике (см. [7] и библиографию в ней). В частности, обратные спектральные задачи на графах исследовались в [8–10] и других работах. Обратные узловы задачи для дифференциальных операторов *на графах* еще не изучались.

В данной статье даются постановки и решения обратных узловых задач для операторов Штурма — Лиувилля на звездообразном графе со стандартными условиями склейки во внутренней вершине. Получены соответствующие теоремы единственности, а также конструктивная процедура для решения. Показаны также связи этих задач с обратными спектральными задачами на графах. В частности, в п. 2 изучается обратная узловы задача восстановления потенциала по любому плотному подмножеству узловых точек краевой задачи B . Доказана теорема единственности и дано конструктивное решение задачи. В п. 3 исследуются так называемые неполные обратные задачи восстановления потенциала на фиксированном ребре по подмножеству узловых точек, расположенных только на части ребра. Основные результаты этого пункта содержатся в теореме 4. Для доказательства этой теоремы используются выявленные связи с обратными спектральными задачами, в частности, результаты по неполной обратной спектральной задаче (см. теорему 3) восстановления потенциала на части ребра по части спектра краевой задачи B .

2. Обратные узловы задачи. Пусть $\varphi_i(x, \lambda)$, $i = \overline{1, r}$, — решения уравнения (1) на ребре e_i с начальными условиями $\varphi_i(0, \lambda) = 1$, $\varphi'_i(0, \lambda) = h_i$. При каждом фиксированном $x \in [0, 1]$ функции $\varphi_i^{(\nu)}(x, \lambda)$, $i = \overline{1, r}$, $\nu = 0, 1$, являются целыми по λ порядка $1/2$. Кроме того, функция $\varphi_i(x, \lambda)$ — единственное решение интегрального уравнения

$$\varphi_i(x, \lambda) = \cos \rho x + h_i \frac{\sin \rho x}{\rho} + \int_0^x \frac{\sin \rho(x-t)}{\rho} q_i(t) \varphi_i(t, \lambda) dt, \quad (4)$$

где $\lambda = \rho^2$. Известно (см. [4–6]), что справедливо представление

$$\varphi_i(x, \lambda) = \cos \rho x + \int_0^x K_i(x, t) \cos \rho t dt, \quad (5)$$

где $K_i(x, t)$ — гладкая функция, не зависящая от λ . Используя (4) и (5), получаем асимптотические формулы для $\varphi_i(x, \lambda)$ и $\varphi'_i(x, \lambda)$ при $|\lambda| \rightarrow \infty$ равномерно по $x \in [0, 1]$:

$$\begin{aligned} \varphi_i(x, \lambda) = & \cos \rho x + \left(h_i + \frac{1}{2} \int_0^x q_i(t) dt \right) \frac{\sin \rho x}{\rho} \\ & + \frac{1}{2\rho} \int_0^x q_i(t) \sin \rho(x - 2t) dt + O\left(\frac{\exp(|\operatorname{Im} \rho|x)}{\rho^2}\right), \end{aligned} \quad (6)$$

$$\begin{aligned} \varphi'_i(x, \lambda) = & -\rho \sin \rho x + \left(h_i + \frac{1}{2} \int_0^x q_i(t) dt \right) \cos \rho x \\ & + \frac{1}{2} \int_0^x q_i(t) \cos \rho(x - 2t) dt + O\left(\frac{\exp(|\operatorname{Im} \rho|x)}{\rho}\right). \end{aligned} \quad (7)$$

Рассмотрим функцию

$$\Delta(\lambda) = \sum_{i=1}^r \frac{\varphi'_i(1, \lambda)}{\varphi_i(1, \lambda)} \prod_{k=1}^r \varphi_k(1, \lambda). \quad (8)$$

Функция $\Delta(\lambda)$ является целой по λ порядка $1/2$, и ее нули совпадают с собственными значениями краевой задачи B . В самом деле, пусть

$$Y(x, \lambda) = \{y_i(x, \lambda)\}_{i=1, \overline{r}}, \quad y_i(x, \lambda) = A_i(\lambda)\varphi_i(x, \lambda), \quad (9)$$

где функции $A_i(\lambda)$ не зависят от x . Функция $Y(x, \lambda)$ удовлетворяет (1) и (3). Подставляя (9) в (2), получим линейную однородную алгебраическую систему относительно $A_i(\lambda)$. Определитель этой системы есть $\Delta(\lambda)$. Если λ_0 является нулем $\Delta(\lambda)$, то функция $Y(x, \lambda_0)$ вида (9) — собственная функция, а λ_0 — собственное значение задачи B . Обратно, если λ_0 — собственное значение, то соответствующая собственная функция имеет вид (9) при $\lambda = \lambda_0$. Так как $Y \neq 0$, вышеупомянутая алгебраическая система имеет нетривиальное решение и, следовательно, $\Delta(\lambda_0) = 0$. Функция $\Delta(\lambda)$ называется *характеристической функцией* краевой задачи B .

Подставляя (6) и (7) в (8), получаем

$$\begin{aligned} \Delta(\lambda) = & r(-\rho \sin \rho)(\cos \rho)^{r-1} + \sum_{i=1}^r \left(h_i + \frac{1}{2} \int_0^x q_i(t) dt \right) (\cos \rho)^r \\ & - (r-1) \sum_{i=1}^r \left(h_i + \frac{1}{2} \int_0^x q_i(t) dt \right) (\cos \rho)^{r-2} \sin^2 \rho + o(\exp(r|\operatorname{Im} \rho|)), \quad |\lambda| \rightarrow \infty. \end{aligned} \quad (10)$$

Используя (10), известным методом (см., например, [6, гл. 1]) выводим, что краевая задача B имеет счетное множество собственных значений $\{\lambda_{ni}\}_{n \geq 0, i=1, \overline{r}}$. Все собственные значения вещественны и имеют асимптотику

$$\rho_{n1} := \sqrt{\lambda_{n1}} = n\pi + O\left(\frac{1}{n}\right), \quad n \rightarrow \infty, \quad (11)$$

$$\rho_{ni} := \sqrt{\lambda_{ni}} = \left(n + \frac{1}{2}\right)\pi + O\left(\frac{1}{n}\right), \quad n \rightarrow \infty, \quad i = \overline{2, r}.$$

Для определенности рассмотрим $\lambda_n := \lambda_{n1}$ и изучим их подробнее. Обозначим

$$\omega := \frac{2}{r} \sum_{i=1}^r \left(h_i + \frac{1}{2} \int_0^x q_i(t) dt \right). \quad (12)$$

Подставляя (11) в (10) и используя соотношение $\Delta(\lambda_n) = 0$, получаем следующую асимптотическую формулу:

$$\rho_n := \sqrt{\lambda_n} = n\pi + \frac{\omega}{2\pi n} + o\left(\frac{1}{n}\right), \quad n \rightarrow \infty. \quad (13)$$

Используя (6) и (13), приходим к асимптотике для компонент собственных функций при $n \rightarrow \infty$ равномерно по $x \in [0, 1]$:

$$\varphi_i(x, \lambda_n) = \cos n\pi x + \frac{\beta_i(x)}{2\pi n} \sin n\pi x + o\left(\frac{1}{n}\right), \quad (14)$$

где

$$\beta_i(x) = \int_0^x q_i(t) dt + 2h_i - \omega x. \quad (15)$$

Пусть σ_i — спектр краевой задачи $-y'' + q_i(x)y_i = \lambda y_i$, $y'_i(0) - h_i y_i(0) = y_i(1) = 0$.

Зафиксируем $i = \overline{1, r}$. Существует N_0 такое, что при всех $n > N_0$ функция $\varphi_i(x, \lambda_n)$ имеет ровно n (простых) нулей внутри интервала $(0, 1)$, а именно $0 < x_{ni}^1 < \dots < x_{ni}^{n-1} < 1$. Точки $X_i := \{x_{ni}^j\}$ называются *узловыми точками* на ребре e_i относительно собственных значений $\{\lambda_n\}$.

Зафиксируем $i = \overline{1, r}$. Будем рассматривать обратную узловую задачу восстановления потенциала $q_i(x)$ на ребре e_i и числа h_i по заданному множеству X_i узловых точек или по некоторой его части. Обозначим

$$\alpha_n^j := \frac{j - 1/2}{n}.$$

Учитывая (14), получаем следующую асимптотическую формулу для узловых точек при $n \rightarrow \infty$ равномерно по j :

$$x_{ni}^j = \alpha_n^j + \frac{1}{2\pi^2 n^2} \left(\int_0^{\alpha_n^j} q_i(t) dt + 2h_i - \omega \alpha_n^j \right) + o\left(\frac{1}{n^2}\right). \quad (16)$$

Отметим, что при каждом фиксированном $i = \overline{1, r}$ множество X_i является всюду плотным на $(0, 1)$. Не нарушая общности, считаем, что $\omega = 0$ (этого можно добиться сдвигом: $q_i(x) \rightarrow q_i(x) - \omega$, $\lambda \rightarrow \lambda - \omega$). Используя (16), приходим к следующему утверждению.

Теорема 1. *Зафиксируем $i = \overline{1, r}$ и $x \in [0, 1]$. Пусть $X_i^0 \subset X_i$ всюду плотно на $(0, 1)$. Пусть $\{x_{ni}^{j_{ni}}\} \in X_i^0$ выбраны так, что $\lim_{n \rightarrow \infty} x_{ni}^{j_{ni}} = x$. Тогда существует конечный предел*

$$g_i(x) := \lim_{n \rightarrow \infty} 2\pi^2 n (n x_{ni}^{j_{ni}} - (j_{ni} - 1/2)), \quad (17)$$

причем

$$g_i(x) = \int_0^x q_i(t) dt + 2h_i. \quad (18)$$

Сформулируем теперь теорему единственности и приведем конструктивную процедуру решения обратной узловыы задачи. Для этого наряду с B рассмотрим краевую задачу $\tilde{B} = B(\tilde{q}, \tilde{h})$ того же вида, но с другими коэффициентами. Условимся, что если некоторый символ α обозначает объект, относящийся к задаче B , то $\tilde{\alpha}$ будет обозначать аналогичный объект, относящийся к задаче \tilde{B} .

Теорема 2. Зафиксируем $i = \overline{1, r}$. Пусть $X_i^0 \subset X_i$ — всюду плотное на $(0, 1)$ подмножество узловых точек. Пусть $X_i^0 = \tilde{X}_i^0$. Тогда $q_i(x) = \tilde{q}_i(x)$ п. в. на $(0, 1)$, $h_i = \tilde{h}_i$. Таким образом, задание X_i^0 однозначно определяет потенциал $q_i(x)$ на ребре e_i и число h_i . Функция $q_i(x)$ и число h_i могут быть построены по формулам

$$q_i(x) = g_i'(x), \quad h_i = \frac{g_i(0)}{2}, \tag{19}$$

где $g_i(x)$ вычисляется по (17).

В самом деле, формула (19) следует из (18). Если $X_i^0 = \tilde{X}_i^0$, то (17) дает $g_i(x) \equiv \tilde{g}_i(x)$, $x \in [0, 1]$, и, следовательно, $q_i(x) = \tilde{q}_i(x)$ п. в. на $(0, 1)$ и $h_i = \tilde{h}_i$.

3. Неполные обратные задачи. Рассмотрим сначала следующую неполную обратную спектральную задачу. Зафиксируем $i = \overline{1, r}$. Предположим, что $q_k(x)$ и h_k априори известны для $k = \overline{1, r} \setminus \{i\}$, $x \in (0, 1)$. Кроме того, пусть $q_i(x)$ известна на части интервала, а именно при $x \in (b, 1)$. Обратная задача заключается в построении $q_i(x)$ при $x \in (0, b)$ и h_i по части спектра краевой задачи B .

Теорема 3. Зафиксируем $i = \overline{1, r}$ и $b \in (0, 1/2)$. Пусть $\Lambda \subset \mathbf{N} \cup \{0\}$ — подмножество неотрицательных целых чисел, и пусть $\Omega := \{\lambda_n\}_{n \in \Lambda}$ — часть спектра B такая, что $\sigma_k \cap \Omega = \emptyset$, $k = \overline{1, r} \setminus \{i\}$, и система функций $\{\cos 2\rho_n x\}_{n \in \Lambda}$ полна в $L_2(0, b)$. Пусть $h_k = \tilde{h}_k$, $q_k(x) = \tilde{q}_k(x)$ для $k = \overline{1, r} \setminus \{i\}$ п. в. на $(0, 1)$ и $q_i(x) = \tilde{q}_i(x)$ п. в. на $(b, 1)$. Если $\Omega = \tilde{\Omega}$, то $q_i(x) = \tilde{q}_i(x)$ п. в. на $(0, 1)$ и $h_i = \tilde{h}_i$.

Доказательство. Так как

$$\begin{aligned} -\varphi_i''(x, \lambda) + q_i(x)\varphi_i(x, \lambda) &= \lambda\varphi_i(x, \lambda), & -\tilde{\varphi}_i''(x, \lambda) + \tilde{q}_i(x)\tilde{\varphi}_i(x, \lambda) &= \lambda\tilde{\varphi}_i(x, \lambda), \\ \varphi_i(0, \lambda) &= \tilde{\varphi}_i(0, \lambda) = 1, & \varphi_i'(0, \lambda) &= h_i, \quad \tilde{\varphi}_i'(0, \lambda) = \tilde{h}_i, \end{aligned}$$

то

$$\int_0^1 Q_i(x)\varphi_i(x, \lambda)\tilde{\varphi}_i(x, \lambda) dx \equiv \varphi_i'(1, \lambda)\tilde{\varphi}_i(1, \lambda) - \varphi_i(1, \lambda)\tilde{\varphi}_i'(1, \lambda) - (h_i - \tilde{h}_i), \tag{20}$$

где $Q_i(x) = q_i(x) - \tilde{q}_i(x)$. Кроме того,

$$\varphi_k(x, \lambda) \equiv \tilde{\varphi}_k(x, \lambda), \quad k = \overline{1, r} \setminus \{i\}, \tag{21}$$

так как $h_k = \tilde{h}_k$, $q_k(x) = \tilde{q}_k(x)$ для $k = \overline{1, r} \setminus \{i\}$ п. в. на $(0, 1)$. Учитывая условия склейки (2), вычисляем

$$\sum_{k=1}^r \frac{\varphi_k'(1, \lambda_n)}{\varphi_k(1, \lambda_n)} = 0. \tag{22}$$

В силу (21) и (22) имеем

$$\frac{\varphi_i'(1, \lambda_n)}{\varphi_i(1, \lambda_n)} = \frac{\tilde{\varphi}_i'(1, \lambda_n)}{\tilde{\varphi}_i(1, \lambda_n)}, \quad \lambda_n \in \Omega.$$

Используя (20), получаем

$$\int_0^b Q_i(x) \varphi_i(x, \lambda_n) \tilde{\varphi}_i(x, \lambda_n) dx + (h_i - \tilde{h}_i) = 0, \quad \lambda_n \in \Omega.$$

Так как $\omega = 0$, то

$$(h_i - \tilde{h}_i) + \frac{1}{2} \int_0^b Q_i(x) dx = 0$$

и, следовательно,

$$\int_0^b Q_i(x) \left(\varphi_i(x, \lambda_n) \tilde{\varphi}_i(x, \lambda_n) - \frac{1}{2} \right) dx = 0, \quad \lambda_n \in \Omega. \quad (23)$$

Используя (5), вычисляем

$$\varphi_i(x, \lambda) \tilde{\varphi}_i(x, \lambda) - \frac{1}{2} = \frac{1}{2} \left(\cos 2\rho x - \int_0^x V_i(x, t) \cos 2\rho t dt \right), \quad (24)$$

где $V_i(x, t)$ — непрерывная функция, не зависящая от λ . Подставляя (24) в (23), получаем

$$\int_0^b \left(Q_i(x) + \int_x^b V_i(t, x) Q_i(t) dt \right) \cos 2\rho_n x dx = 0, \quad \lambda_n \in \Omega,$$

и тем самым

$$Q_i(x) + \int_x^b V_i(t, x) Q_i(t) dt = 0 \quad \text{п. в. на } (0, b).$$

Так как это однородное интегральное уравнение имеет только нулевое решение, то $Q_i(x) = 0$ п. в. на $(0, b)$, т. е. $q_i(x) = \tilde{q}_i(x)$ п. в. на $(0, b)$. Равенство $h_i = \tilde{h}_i$ становится очевидным. \square

Перейдем к исследованию неполной обратной *узловой* задачи, когда узловые точки заданы только на части ребра. Сначала докажем вспомогательное утверждение.

Лемма 1. Зафиксируем n, j, i . Пусть $x_{ni}^j = \tilde{x}_{ni}^j$, $x_{ni}^{j+1} = \tilde{x}_{ni}^{j+1}$, и пусть $q_i(x) = \tilde{q}_i(x)$ п. в. на (x_{ni}^j, x_{ni}^{j+1}) . Тогда $\lambda_n = \tilde{\lambda}_n$.

Доказательство. На интервале (x_{ni}^j, x_{ni}^{j+1}) рассмотрим краевую задачу B_{ni}^j для уравнения (1) с краевыми условиями

$$y(x_{ni}^j) = y(x_{ni}^{j+1}) = 0.$$

Функция $y_{ni}(x) = \varphi_i(x, \lambda_n)$ является собственной функцией для B_{ni}^j относительно собственного значения λ_n . Так как $y_{ni}(x)$ не имеет нулей при $x \in (x_{ni}^j, x_{ni}^{j+1})$, то из осцилляционной теоремы Штурма вытекает, что λ_n является первым собственным значением для B_{ni}^j , а $y_{ni}(x)$ — первой собственной функцией. Так как $q_i(x) = \tilde{q}_i(x)$ п. в. на (x_{ni}^j, x_{ni}^{j+1}) , то $\lambda_n = \tilde{\lambda}_n$. \square

Для $X \subset X_i$ обозначим $\Lambda_X := \{n : \exists j x_{ni}^j \in X\}$.

ОПРЕДЕЛЕНИЕ 1. Пусть $X \subset X_i$. Множество X называется *сдвоенным*, если вместе с каждой из своих точек x_{ni}^j множество X содержит по крайней мере одну из соседних узловых точек x_{ni}^{j-1} или/и x_{ni}^{j+1} .

Теорема 4. Зафиксируем $i = \overline{1, r}$ и $b \in (0, 1/2)$. Пусть $X \subset X_i \cap (b, 1)$ — всюду плотное на $(b, 1)$ сдвоенное подмножество узловых точек такое, что $\sigma_k \cap \{\lambda_n\}_{n \in \Lambda_X} = \emptyset$, $k = \overline{1, r} \setminus \{i\}$, и система функций $\{\cos 2\rho_n x\}_{n \in \Lambda_X}$ полна в $L_2(0, b)$. Пусть $h_k = \tilde{h}_k$, $q_k(x) = \tilde{q}_k(x)$ при $k = \overline{1, r} \setminus \{i\}$ п. в. на $(0, 1)$. Если $X = \tilde{X}$, то $q_i(x) = \tilde{q}_i(x)$ п. в. на $(0, 1)$ и $h_i = \tilde{h}_i$.

Таким образом, задание узловых точек на части интервала однозначно определяет $q_i(x)$ на всем интервале $(0, 1)$.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Так как $X = \tilde{X}$, то $g_i(x) \equiv \tilde{g}_i(x)$ при $x \in (b, 1)$. Используя (18), получаем $q_i(x) = \tilde{q}_i(x)$ п. в. на $(b, 1)$. По лемме 1 $\lambda_n = \tilde{\lambda}_n$ для $n \in \Lambda_X$. Применяя теорему 3, заключаем, что $q_i(x) = \tilde{q}_i(x)$ п. в. на $(0, 1)$ и $h_i = \tilde{h}_i$. \square

Теорема 5. Зафиксируем $i = \overline{1, r}$ и $b \in (0, 1/2)$. Пусть $X := X_i \cap (b, 1)$. Пусть $h_k = \tilde{h}_k$, $q_k(x) = \tilde{q}_k(x)$ при $k = \overline{1, r} \setminus \{i\}$ п. в. на $(0, 1)$. Если $X = \tilde{X}$, то $q_i(x) = \tilde{q}_i(x)$ п. в. на $(0, 1)$ и $h_i = \tilde{h}_i$.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Существует N такое, что $n \in \Lambda_X$ при всех $n > N$. Ясно, что множество X является сдвоенным и всюду плотным на $(b, 1)$. Учитывая (13), выводим, что система функций $\{\cos 2\rho_n x\}_{n \in \Lambda_X}$ полна в $L_2(0, 1/2 - \delta)$ при каждом фиксированном $\delta > 0$. Поэтому система функций $\{\cos 2\rho_n x\}_{n \in \Lambda_X}$ полна в $L_2(0, b)$. Применяя теорему 4, заключаем, что $q_i(x) = \tilde{q}_i(x)$ п. в. на $(0, 1)$ и $h_i = \tilde{h}_i$. \square

ЛИТЕРАТУРА

1. McLaughlin J. R. Inverse spectral theory using nodal points as data — a uniqueness result // J. Differ. Equations. 1988. V. 73. P. 354–362.
2. Shen C. L., Tsai T. M. On a uniform approximation of the density function of a string equation using EVs and nodal points and some related inverse nodal problems // Inverse Probl. 1995. V. 11, N 5. P. 1113–1123.
3. Law C. K., Yang C. F. Reconstructing the potential function and its derivatives using nodal data // Inverse Probl. 1998. V. 14, N 2. P. 299–312.
4. Марченко В. А. Операторы Штурма — Лиувилля и их приложения. Киев: Наук. Думка, 1977.
5. Левитан Б. М. Обратные задачи Штурма — Лиувилля. М.: Наука, 1984.
6. Юрко В. А. Введение в теорию обратных спектральных задач. М.: Физматлит, 2007.
7. Дифференциальные уравнения на геометрических графах / Ю. В. Покорный, О. М. Пенкин, В. Л. Прядиев и др. М.: Физматлит, 2004.
8. Belishev M. I. Boundary spectral inverse problem on a class of graphs (trees) by the BC method // Inverse Probl. 2004. V. 20. P. 647–672.
9. Yurko V. A. Inverse spectral problems for Sturm–Liouville operators on graphs // Inverse Probl. 2005. V. 21. P. 1075–1086.
10. Yurko V. A. An inverse problem for higher-order differential operators on star-type graphs // Inverse Probl. 2007. V. 23. P. 893–903.

Статья поступила 9 октября 2007 г.

Юрко Вячеслав Анатольевич
Саратовский гос. университет, механико-математический факультет,
кафедра математической физики и вычислительной математики,
ул. Астраханская, 83, Саратов 410026
yurkova@info.sgu.ru