

УДК 517.984.5

**Ч. Г. Ибадзаде** (Бакин. гос. ун-т, Азербайджан),

**И. М. Набиев** (Бакин. гос. ун-т, Ин-т математики и механики НАН Азербайджана, Ун-т Хазар, Азербайджан)

## **ВОССТАНОВЛЕНИЕ ОПЕРАТОРА ШТУРМА – ЛИУВИЛЛЯ С НЕРАЗДЕЛЕННЫМИ ГРАНИЧНЫМИ УСЛОВИЯМИ И СО СПЕКТРАЛЬНЫМ ПАРАМЕТРОМ В ГРАНИЧНОМ УСЛОВИИ**

We study the inverse problem for the Sturm–Liouville operator with nonseparated boundary conditions one of which contains a spectral parameter. The uniqueness theorem is presented and sufficient conditions for the solvability of the inverse problem are obtained.

Роботу присвячено дослідженню оберненої задачі для оператора Штурма–Ліувілля з нерозділеними граничними умовами, одна з яких містить спектральний параметр. Наведено теорему єдиності й отримано достатні умови розв'язності оберненої задачі.

**1. Введение.** Одно из ведущих направлений исследований в математике связано с обратными задачами спектрального анализа для дифференциальных операторов, в которых требуется восстановить операторы по их некоторым заданным спектральным данным. Такими спектральными данными могут быть один, два и большее число спектров, спектральная функция, спектр и нормировочные числа, функция Вейля, данные рассеяния и т. д. В зависимости от выбора спектральных данных такие задачи различаются своими постановками.

Многие вопросы теории колебаний в математической физике приводят к обратным задачам спектрального анализа для дифференциальных операторов со спектральным параметром в уравнении и в граничных условиях. В случае разделенных граничных условий (т. е. когда граничные условия задаются отдельно в каждом конце рассматриваемого промежутка) некоторые варианты таких задач полностью решены в работах [1–10]. Изучены свойства спектральных данных, доказаны теоремы единственности, а также необходимые и достаточные условия разрешимости обратных задач. Важную роль во многих физических и технических приложениях [10–12] играют периодические, антипериодические, квазипериодические, обобщенно периодические задачи, вообще, краевые задачи для дифференциального уравнения Штурма–Лиувилля и дифференциального пучка уравнений Штурма–Лиувилля при неразделенных граничных условиях (т. е. когда граничные формы содержат комбинации значений искомой функции на концах отрезка). Вопросы восстановления таких задач с граничными условиями без спектрального параметра подробно исследованы в [13–25]. В соответствующих обратных задачах неизвестный коэффициент дифференциального уравнения и параметры граничных условий восстанавливаются либо по спектрам двух или трех краевых задач с различными разделенными и неразделенными граничными условиями, либо по двум спектрам и трем собственным значениям, либо по спектрам двух подобных или неподобных краевых задач, некоторой последовательности знаков и некоторому комплексному числу (краевые задачи называются подобными, если их характеристические функции отличаются на константу). Обратные задачи для операторов с полиномиальным вхождением спектрального параметра в неразделенные граничные условия изучены в [26–31]. Отметим, что в этих работах доказана теорема единственности и составлен алгоритм решения, но не установлены условия разрешимости соответствующих обратных задач.

В настоящей работе исследуется обратная спектральная задача восстановления оператора Штурма–Лиувилля с неразделенными граничными условиями, одно из которых содержит

спектральный параметр. Приведена теорема единственности и получены достаточные условия разрешимости обратной задачи. В качестве спектральных данных используются спектры двух краевых задач и некоторая последовательность знаков.

**2. Спектральные данные краевых задач.** Рассмотрим краевую задачу, порожденную на отрезке  $[0, \pi]$  уравнением Штурма – Лиувилля

$$-y'' + q(x)y = \lambda^2 y \quad (1)$$

и граничными условиями вида

$$\begin{aligned} y'(0) + (\alpha\lambda + \beta)y(0) + \omega y(\pi) &= 0, \\ y'(\pi) + \gamma y(\pi) - \omega y(0) &= 0, \end{aligned} \quad (2)$$

где  $q(x)$  – вещественная функция, принадлежащая пространству  $L_2[0, \pi]$ ,  $\lambda$  – спектральный параметр,  $\alpha, \beta, \gamma, \omega$  – вещественные числа, причем  $\alpha \neq 0, \omega \neq 0$ . Эту задачу будем обозначать через  $Y(\alpha)$ . Отметим, что вопрос восстановления такой задачи в случае  $\alpha = 0$  разными подходами полностью решен в работах [15, 17, 19, 25].

Пусть  $c(x, \lambda), s(x, \lambda)$  – фундаментальная система решений уравнения (1), определяемая начальными условиями  $c(0, \lambda) = s'(0, \lambda) = 1, c'(0, \lambda) = s(0, \lambda) = 0$ . Учитывая тождество

$$c(x, \lambda)[s'(x, \lambda) + \gamma s(x, \lambda)] - s(x, \lambda)[c'(x, \lambda) + \gamma c(x, \lambda)] = 1,$$

легко убедиться, что характеристической функцией краевой задачи  $Y(\alpha)$  будет

$$\delta(\lambda) = 2\omega - \eta(\pi, \lambda) + \omega^2 s(\pi, \lambda) + (\alpha\lambda + \beta)\sigma(\pi, \lambda),$$

где

$$\eta(\pi, \lambda) = c'(\pi, \lambda) + \gamma c(\pi, \lambda), \quad \sigma(\pi, \lambda) = s'(\pi, \lambda) + \gamma s(\pi, \lambda).$$

Нули функции  $\delta(\lambda)$  являются собственными значениями задачи  $Y(\alpha)$ .

Обозначим через  $W_2^n[0, \pi]$  пространство С. Л. Соболева, состоящее из заданных на отрезке  $[0, \pi]$  комплекснозначных функций, которые имеют  $n-1$  абсолютно непрерывную производную и производную  $n$ -го порядка, суммируемую с квадратом на  $[0, \pi]$ . В дальнейшем для краткости будем говорить, что выполняется условие (А), если для всех функций  $y(x) \in W_2^2[0, \pi], y(x) \neq 0$ , удовлетворяющих условиям (2) с  $\alpha = 0$ , выполняется неравенство

$$\gamma|y(\pi)|^2 - 2\omega \operatorname{Re} [\overline{y(0)}y(\pi)] - \beta|y(0)|^2 + \int_0^\pi \{|y'(x)|^2 + q(x)|y(x)|^2\} dx > 0. \quad (3)$$

Легко заметить, что это неравенство заведомо выполняется, если  $\beta \leq 0, \gamma \geq 0, |\omega| \leq \sqrt{|\beta|\gamma}, q(x) > 0$ . При выполнении условия (А) задача  $Y(\alpha)$  имеет следующие спектральные свойства, которые доказываются методами работы [32].

1. Краевая задача имеет счетное множество собственных значений  $\{\mu_k\}, k = \pm 0, \pm 1, \pm 2, \dots$ . Все собственные значения вещественны и отличны от нуля. Эта задача не имеет присоединенных функций к собственным функциям.

2. Если  $y(x)$  – собственная функция задачи  $Y(\alpha)$ , соответствующая собственному значению  $\lambda$ , то  $2\lambda M + N \neq 0$ ; более того, имеет место соотношение  $\text{sign}(2\lambda M + N) = \text{sign } \lambda$ , где  $M = \int_0^\pi |y(x)|^2 dx$ ,  $N = \alpha|y(0)|^2$ .

3. Собственные значения  $\mu_k^{(1)}$  и  $\mu_k^{(2)}$ ,  $k = \pm 0, \pm 1, \pm 2, \dots$ , краевых задач  $Y(\alpha_1)$  и  $Y(\alpha_2)$  ( $\alpha_1 < \alpha_2$ ) соответственно при  $\omega < 0$  удовлетворяют неравенствам

$$0 < \mu_{+0}^{(2)} \leq \mu_{+0}^{(1)} \leq \mu_1^{(2)} \leq \mu_1^{(1)} < \mu_2^{(2)} \leq \mu_2^{(1)} \leq \mu_3^{(2)} \leq \mu_3^{(1)} < \dots,$$

$$0 > \mu_{-0}^{(2)} \geq \mu_{-0}^{(1)} \geq \mu_{-1}^{(2)} \geq \mu_{-1}^{(1)} > \mu_{-2}^{(2)} \geq \mu_{-2}^{(1)} \geq \mu_{-3}^{(2)} \geq \mu_{-3}^{(1)} > \dots,$$

а при  $\omega > 0$  – неравенствам

$$0 < \mu_{+0}^{(2)} < \mu_{+0}^{(1)} < \mu_1^{(2)} \leq \mu_1^{(1)} \leq \mu_2^{(2)} \leq \mu_2^{(1)} < \mu_3^{(2)} \leq \mu_3^{(1)} \leq \dots,$$

$$0 > \mu_{-0}^{(2)} > \mu_{-0}^{(1)} > \mu_{-1}^{(2)} \geq \mu_{-1}^{(1)} \geq \mu_{-2}^{(2)} \geq \mu_{-2}^{(1)} > \mu_{-3}^{(2)} \geq \mu_{-3}^{(1)} \geq \dots,$$

причем если  $\mu_k^{(j)} = \mu_{k+1}^{(j)}$ , то  $\mu_{k-1}^{(3-j)} < \mu_k^{(3-j)} < \mu_{k+1}^{(3-j)}$ .

В дальнейшем будем предполагать, что  $j$  принимает значения 1 и 2,  $\alpha_j \neq 0$  и  $\alpha_1 \neq \alpha_2$ . Известно [31], что для собственных значений  $\mu_k^{(j)}$ ,  $k = \pm 0, \pm 1, \pm 2, \dots$ , краевой задачи  $Y(\alpha_j)$  при  $|k| \rightarrow \infty$  имеет место асимптотическая формула

$$\mu_k^{(j)} = k + a_j + \frac{(-1)^{k+1} A_j - B_j}{k\pi} + \frac{\tau_k^{(j)}}{k}, \tag{4}$$

где

$$a_j = -\frac{1}{\pi} \text{arctg } \alpha_j, \quad A_j = \frac{2\omega}{\sqrt{1 + \alpha_j^2}},$$

$$B_j = \frac{\beta}{1 + \alpha_j^2} - \gamma - \frac{1}{2} \int_0^\pi q(x) dx, \quad \{\tau_k^{(j)}\} \in l_2.$$

Обозначим  $\sigma_n = \text{sign} [1 - |\omega s(\pi, \nu_n)|]$ ,  $n = \pm 1, \pm 2, \dots$ , где  $\nu_n$  – нули функции  $\sigma(\pi, \lambda)$ , квадраты которых являются собственными значениями краевой задачи, порожденной уравнением (1) и граничными условиями  $y(0) = y'(\pi) + \gamma y(\pi) = 0$ . Последовательности  $\{\mu_k^{(1)}\}$ ,  $\{\mu_k^{(2)}\}$  и  $\{\sigma_n\}$  будем называть спектральными данными краевых задач  $Y(\alpha_1)$  и  $Y(\alpha_2)$ .

**3. Обратная задача.** В этом пункте приводятся результаты по решению обратной задачи, которая ставится следующим образом: по заданным спектральным данным построить коэффициентную функцию  $q(x)$  в уравнении Штурма–Лиувилля и коэффициенты  $\alpha_j, \beta, \gamma, \omega$  в граничных условиях.

Справедлива следующая теорема единственности.

**Теорема 1.** *Краевые задачи  $Y(\alpha_1)$  и  $Y(\alpha_2)$  однозначно восстанавливаются по своим спектральным данным.*

Доказательство этой теоремы во многом аналогично доказательству теоремы 2.1 работы [21] (см. также [17]). Алгоритм восстановления краевых задач  $Y(\alpha_1)$  и  $Y(\alpha_2)$  по спектральным данным составляется аналогично алгоритму в [31].

Приведем теперь основной результат настоящей статьи – достаточные условия разрешимости обратной задачи.

**Теорема 2.** Для того чтобы последовательности вещественных чисел  $\{\mu_k^{(1)}\}$ ,  $\{\mu_k^{(2)}\}$ ,  $k = \pm 0, \pm 1, \pm 2, \dots$ , и  $\{\sigma_n\}$ ,  $\sigma_n = -1, 0, 1$ ,  $n = \pm 1, \pm 2, \dots$ , были спектральными данными краевых задач вида  $Y(\alpha_1)$  и  $Y(\alpha_2)$  ( $\alpha_1 < \alpha_2$ ), достаточно, чтобы выполнялись следующие условия:

- 1) имеет место асимптотическая формула (4), в которой  $A_j = 2\omega \cos \pi a_j$ ,  $\omega$ ,  $a_j$ ,  $B_j$  – вещественные числа,  $-\frac{1}{2} < a_j < \frac{1}{2}$ ,  $a_1 > a_2$ ,  $\omega \neq 0$ ,  $\sum_{k=-\infty}^{\infty} \left(\tau_k^{(j)}\right)^2 < \infty$ ;
- 2) числа  $\mu_k^{(1)}$  и  $\mu_k^{(2)}$  удовлетворяют неравенствам в свойстве 3;
- 3) выполняется неравенство  $b_n \stackrel{\text{df}}{=} |\delta_j(\nu_n) - 2\omega| - 2|\omega| \geq 0$ , где

$$\delta_j(\lambda) = \frac{\pi(\mu_{-0}^{(j)} - \lambda)(\mu_{+0}^{(j)} - \lambda)}{\cos \pi a_j} \prod_{\substack{k=-\infty \\ k \neq 0}}^{\infty} \frac{\mu_k^{(j)} - \lambda}{k}, \quad (5)$$

$\nu_n$  – нули функции  $\delta_1(\lambda) - \delta_2(\lambda)$ , причем  $\nu_{-n} = -\nu_n$ ;

- 4)  $\sigma_n$  принимает значение, равное нулю, если  $b_n = 0$ , и значение 1 или  $-1$ , если  $b_n > 0$ , причем существует такое  $N > 0$ , что  $\sigma_n = 1$  для всех  $|n| \geq N$ .

**Доказательство.** Положим  $\alpha_j = -\operatorname{tg} \pi a_j$ . Тогда из  $a_1 > a_2$  следует, что  $\alpha_1 < \alpha_2$ . Поскольку числа  $\mu_k^{(j)}$  подчиняются асимптотике (4), то в силу леммы 1.3 статьи [21] для функции (5) справедливо представление

$$\delta_j(\lambda) = \sqrt{1 + \alpha_j^2} [A_j + \lambda \sin \pi(\lambda - a_j) + B_j \cos \pi(\lambda - a_j) + f_j(\lambda - a_j)],$$

где

$$f_j(\lambda) = M_j \sin \lambda \pi + g_j(\lambda), \quad g_j(\lambda) = \int_{-\pi}^{\pi} \tilde{g}_j(t) e^{i\lambda t} dt, \quad \tilde{g}_j(t) \in L_2[-\pi, \pi].$$

Отсюда

$$\begin{aligned} \delta_j(\lambda) &= 2\omega + \lambda (\sin \lambda \pi + \alpha_j \cos \lambda \pi) + (B_j + \alpha_j M_j) \cos \lambda \pi + \\ &+ (M_j - \alpha_j B_j) \sin \lambda \pi + \sqrt{1 + \alpha_j^2} \int_{-\pi}^{\pi} \tilde{g}_j(t) e^{i(\lambda - a_j)t} dt. \end{aligned} \quad (6)$$

Поскольку  $\delta_1(\nu_n) = \delta_2(\nu_n)$  и  $\nu_{-n} = -\nu_n$ , то из (6) имеем  $B_1 + \alpha_1 M_1 = B_2 + \alpha_2 M_2$ . Поэтому согласно формуле (6) для функции  $\sigma(\lambda) = \frac{\delta_1(\lambda) - \delta_2(\lambda)}{(\alpha_1 - \alpha_2)\lambda}$  имеет место представление

$$\sigma(\lambda) = \cos \lambda \pi - B_3 \pi \frac{\sin \lambda \pi}{\lambda} + \int_0^{\pi} \tilde{g}(t) \frac{\sin \lambda t}{\lambda} dt,$$

где

$$B_3 = \frac{M_2 - M_1 + \alpha_1 B_1 - \alpha_2 B_2}{\pi(\alpha_1 - \alpha_2)}, \quad \tilde{g}(t) \in L_2[0, \pi].$$

Согласно лемме 3.4.2 работы [33] (см. также лемму 12.3.3 в [10]) для нулей  $\nu_n$  функции  $\sigma(\lambda)$  справедлива асимптотическая формула

$$\nu_n = n - \frac{1}{2} \operatorname{sign} n - \frac{B_3}{n} + \frac{\eta_n}{n}, \quad \{\eta_n\} \in l_2. \quad (7)$$

Используя (6), для функции

$$u_1(\lambda) = \frac{\alpha_1 \delta_2(\lambda) - \alpha_2 \delta_1(\lambda)}{\alpha_1 - \alpha_2} - 2\omega \quad (8)$$

получаем представление вида

$$u_1(\lambda) = \lambda \sin \lambda \pi + D \cos \lambda \pi + M \sin \lambda \pi + \int_{-\pi}^{\pi} r(t) e^{i\lambda t} dt, \quad (9)$$

где  $D, M$  – некоторые постоянные и  $r(t) \in L_2[-\pi, \pi]$ . Как в [21], определяется функция  $u_2(\lambda)$ , удовлетворяющая условию

$$u_2(\nu_n) = (-1)^{n+1} \sigma_n \sqrt{u_1^2(\nu_n) - 4\omega^2}, \quad (10)$$

следующим образом:

$$u_2(\lambda) = u_1(\lambda) - 2\omega^2 \left[ \frac{\sin \lambda \pi}{\lambda} + B_4 \pi \frac{4 \cos \lambda \pi}{4\lambda^2 - 1} - \frac{M \sin \lambda \pi}{\lambda^2} + \frac{m(\lambda)}{\lambda^2} \right], \quad (11)$$

где  $B_4$  – некоторая постоянная,  $m(\lambda) = 2\sigma(\lambda) \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\nu_n m_n}{\sigma'(\nu_n)(\lambda^2 - \nu_n)}$  – четная целая функция экспоненциального типа не выше  $\pi$ , принадлежащая  $L_2(-\infty, \infty)$  и  $\{m_n\} \in l_2$ . Принимая во внимание (9) и (11), для функции

$$\lambda s(\lambda) = \frac{\lambda}{2\omega^2} [u_1(\lambda) - u_2(\lambda)] \quad (12)$$

получаем представление

$$\lambda s(\lambda) = \sin \lambda \pi + B_4 \pi \frac{4\lambda \cos \lambda \pi}{4\lambda^2 - 1} + \frac{p(\lambda)}{\lambda},$$

где  $p(\lambda) = -M \sin \lambda \pi + m(\lambda)$ ,  $p(0) = p'(0) = 0$ . Равенство  $p'(0) = 0$  показывает, что  $M = 0$ . Поэтому в силу леммы 3.4.2 [33], если через  $\lambda_n$ ,  $n = \pm 1, \pm 2, \dots$ , обозначить нули функции  $\lambda s(\lambda)$ , то для них будет иметь место асимптотическая формула

$$\lambda_n = n - \frac{B_4}{n} + \frac{\xi_n}{n}, \quad \{\xi_n\} \in l_2. \quad (13)$$

Из (8) следует, что  $u_1(\nu_n) = \delta_j(\nu_n) - 2\omega$ . Тогда согласно второму и третьему условиям теоремы выполняются неравенства

$$u_1(\nu_{2n-1}) \geq 2|\omega|, \quad u_1(\nu_{2n}) \leq -2|\omega|.$$

Следовательно, найдется число  $\theta_n$  такое, что

$$u_1(\nu_n) = 2|\omega|(-1)^{n+1} \operatorname{ch} \theta_n. \quad (14)$$

Из соотношения (10) с учетом (14) получаем

$$u_2(\nu_n) = 2|\omega|(-1)^{n+1}\sigma_n|\operatorname{sh}\theta_n|. \quad (15)$$

Согласно равенствам (12), (14) и (15) имеем

$$\begin{aligned} s(\nu_n) &= \frac{1}{2\omega^2} [u_1(\nu_n) - u_2(\nu_n)] = \frac{(-1)^{n+1}}{|\omega|} (\operatorname{ch}\theta_n - \sigma_n|\operatorname{sh}\theta_n|) = \\ &= \frac{(-1)^{n+1} \operatorname{ch}\theta_n}{|\omega|} (1 - \sigma_n|\operatorname{th}\theta_n|). \end{aligned}$$

Отсюда в силу очевидного неравенства  $|\operatorname{th}\theta_n| < 1$  следует, что  $\operatorname{sign} s(\nu_n) = (-1)^{n+1}$ . Тогда легко убедиться, что  $\nu_m^2 < \lambda_m^2 < \nu_{m+1}^2$ ,  $m = 1, 2, \dots$ . Таким образом, нули функций  $\sigma(\sqrt{\lambda})$  и  $\sqrt{\lambda}s(\sqrt{\lambda})$  перемежаются и удовлетворяют асимптотическим формулам (7) и (13), откуда следует (см. [34]), что существует единственная вещественная функция  $q(x) \in L_2[0, \pi]$  такая, что рассматриваемые последовательности нулей являются спектрами краевых задач, порожденных на отрезке  $[0, \pi]$  одним и тем же уравнением (1) с найденным коэффициентом  $q(x)$  и граничными условиями

$$y(0) = y(\pi) = 0, \quad y'(0) = y'(\pi) + \gamma y(\pi) = 0$$

(где  $\gamma = (B_4 - B_3)\pi$ ), и справедливы равенства  $s(\lambda) = s(\pi, \lambda)$ ,  $\sigma(\lambda) = \sigma(\pi, \lambda)$ . Учитывая эти равенства, легко доказать, что спектры построенных краевых задач совпадают с последовательностями  $\{\mu_k^{(1)}\}$  и  $\{\mu_k^{(2)}\}$ .

Теорема доказана.

**Замечание.** Из результатов пункта 2 и доказательства теоремы 2.1 работы [17] видно, что условия теоремы 2 также являются необходимыми при условии (А). Однако функция  $q(x)$ , построенная в доказательстве этой теоремы, может не удовлетворять неравенству (3).

## Литература

1. Chugunova M. V. Inverse spectral problem for the Sturm–Liouville operator with eigenvalue parameter dependent boundary conditions // Oper. Theory: Adv. and Appl. – 2001. – **123**. – P. 187–194.
2. Pivovarchik V. N., Van der Mee C. The inverse generalized Regge problem // Inverse Problems. – 2001. – **17**. – P. 1831–1845.
3. Ван Дер Мей К., Пивоварчик В. Н. Обратная задача Штурма–Лиувилля с зависящими от спектрального параметра краевыми условиями // Функцион. анализ и его прил. – 2002. – **36**, № 4. – С. 74–77.
4. Guliyev N. J. Inverse eigenvalue problems for Sturm–Liouville equations with spectral parameter linearly contained in one of the boundary conditions // Inverse Problems. – 2005. – **21**. – P. 1315–1330.
5. Mamedov Kh. R. On the inverse problem for Sturm–Liouville operator with a non-linear spectral parameter in the boundary condition // J. Korean Math. Soc. – 2009. – **46**, № 6. – P. 1243–1254.
6. Freiling G., Yurko V. Inverse problems for Sturm–Liouville equations with boundary conditions polynomially dependent on the spectral parameter // Inverse Problems. – 2010. – **26**. – 17 p.
7. Amirov R. Kh., Topsakal N., Güldü Y. On impulsive Sturm–Liouville operators with Coulomb potential and spectral parameter linearly contained in boundary conditions // Укр. мат. журн. – 2010. – **62**, № 9. – С. 1155–1172.
8. Panakhov E. S., Koyunbakan H., Unal Ic. Reconstruction formula for the potential function of Sturm–Liouville problem with eigenparameter boundary condition // Inverse Probl. Sci. and Eng. – 2010. – **18**, № 1. – P. 173–180.
9. Güldü Y., Amirov R. Kh., Topsakal N., On impulsive Sturm–Liouville operators with singularity and spectral parameter in boundary conditions // Укр. мат. журн. – 2012. – **64**, № 12. – С. 1610–1629.

10. Möller M., Pivovarchik V. Spectral theory of operator pencils, Hermite–Biehler functions, and their applications. – Birkhäuser: Cham, 2015. – 412 p.
11. Коллатц Л. Задачи на собственные значения (с техническими приложениями). – М.: Наука, 1968. – 504 с.
12. Ахтямов А. М. Теория идентификации краевых условий и ее приложения. – М.: Физматлит, 2009. – 272 с.
13. Станкевич И. В. Об одной обратной задаче спектрального анализа для уравнения Хилла // Докл. АН СССР. – 1970. – **192**, № 1. – С. 34–37.
14. Марченко В. А., Островский И. В. Характеристика спектра оператора Хилла // Мат. сб. – 1975. – **97**, № 4. – С. 540–606.
15. Плаксына О. А. Обратные задачи спектрального анализа для оператора Штурма–Лиувилля с неразделенными граничными условиями. II // Мат. сб. – 1988. – **136**, № 1. – С. 140–159.
16. Гусейнов И. М., Набиев И. М. Об одном классе обратных краевых задач для операторов Штурма–Лиувилля // Дифференц. уравнения. – 1989. – **25**, № 7. – С. 1114–1120.
17. Гасымов М. Г., Гусейнов И. М., Набиев И. М. Обратная задача для оператора Штурма–Лиувилля с неразделенными самосопряженными граничными условиями // Сиб. мат. журн. – 1990. – **31**, № 6. – С. 46–54.
18. Гусейнов И. М., Набиев И. М. Решение одного класса обратных краевых задач Штурма–Лиувилля // Мат. сб. – 1995. – **186**, № 5. – С. 35–48.
19. Yurko V. A. The inverse spectral problem for differential operators with nonseparated boundary conditions // J. Math. Anal. and Appl. – 2000. – **250**. – P. 266–289.
20. Набиев И. М. Обратная спектральная задача для оператора диффузии на отрезке // Мат. физика, анализ, геометрия. – 2004. – **11**, № 3. – С. 302–313.
21. Гусейнов И. М., Набиев И. М. Обратная спектральная задача для пучков дифференциальных операторов // Мат. сб. – 2007. – **198**, № 11. – С. 47–66.
22. Макин А. С. Обратные задачи спектрального анализа для оператора Штурма–Лиувилля с регулярными краевыми условиями. II // Дифференц. уравнения. – 2007. – **43**, № 12. – С. 1626–1636.
23. Nabiev I. M. Determination of the diffusion operator on an interval // Colloq. Math. – 2014. – **134**, № 2. – P. 165–178.
24. Садовничий В. А., Султанаев Я. Т., Ахтямов А. М. Теоремы разрешимости обратной несамосопряженной задачи Штурма–Лиувилля с нераспадающимися краевыми условиями // Дифференц. уравнения. – 2015. – **51**, № 6. – С. 706–713.
25. Садовничий В. А., Султанаев Я. Т., Ахтямов А. М. О разрешимости обратных задач Штурма–Лиувилля с самосопряженными краевыми условиями // Докл. РАН. – 2016. – **466**, № 5. – С. 526–528.
26. Садовничий В. А., Султанаев Я. Т., Ахтямов А. М. Обратная задача для пучка операторов с нераспадающимися краевыми условиями // Докл. РАН. – 2009. – **425**, № 1. – С. 31–33.
27. Yurko V. A. Inverse problems for nonselfadjoint quasi-periodic differential pencils // Anal. and Math. Phys. – 2012. – **2**. – P. 215–230.
28. Nabiev I. M., Shukurov A. Sh. Properties of the spectrum and uniqueness of reconstruction of Sturm–Liouville operator with a spectral parameter in the boundary condition // Proc. Inst. Math. and Mech. NAS Azerbaijan. – 2014. – **40**, Special Issue. – P. 332–341.
29. Freiling G., Yurko V. Recovering nonselfadjoint differential pencils with nonseparated boundary conditions // Appl. Anal. – 2015. – **94**, № 8. – P. 1649–1661.
30. Ахтямов А. М., Кумушбаев Р. Р. Идентификация полинома в нераспадающихся краевых условиях по одному собственному значению // Дифференц. уравнения. – 2016. – **52**, № 5. – С. 692–695.
31. Ibadzadeh Ch. G., Nabiev I. M. An inverse problem for Sturm–Liouville operators with non-separated boundary conditions containing the spectral parameter // J. Inverse and Ill-Posed Probl. – 2016. – **24**, № 4. – P. 407–411.
32. Набиев И. М. Кратность и взаимное расположение собственных значений квадратичного пучка операторов Штурма–Лиувилля // Мат. заметки. – 2000. – **67**, № 3. – С. 369–381.
33. Марченко В. А. Операторы Штурма–Лиувилля и их приложения. – Киев: Наук. думка, 1977. – 332 с.
34. Юрко В. А. Введение в теорию обратных спектральных задач. – М.: Физматлит, 2007. – 384 с.

Получено 12.11.16,  
после доработки — 01.01.17