

УДК 517.946

Н. Г. Томин<sup>1</sup>

## К обратной задаче спектрального анализа для одного класса дискретных операторов в гильбертовом пространстве

**Ключевые слова:** обратные задачи, гильбертово пространство, дискретный оператор, собственные числа, спектр.

Пусть  $(X, \mathcal{A}, \mu)$  — пространство с  $\sigma$ -конечной мерой  $\mu$ ,  $T$  — линейный неограниченный самосопряженный положительно-определенный дискретный в гильбертовом пространстве  $H \equiv L^2(X, \mathcal{A}, \mu)$  оператор, на полную систему собственных чисел и соответствующую ортонормированную полную систему собственных функций которого налагаются определенные ограничения. Через  $P$  обозначаем оператор умножения в  $H$  на функцию  $p \in H$ . Доказывается, что при этих условиях возмущенный оператор  $\tilde{T} = T + P$  также дискретен в  $H$ , и устанавливается некоторое соотношение между собственными числами операторов  $T$  и  $\tilde{T}$ . Это соотношение может служить основой для восстановления потенциала  $p$  в обратной задаче для степени оператора Лапласа на различных областях пространства  $\mathbb{R}^n$ , в том числе в случае кратного спектра.

**Keywords:** inverse problems, Hilbert space, discrete operator, eigenvalues, spectrum.

Suppose  $(X, \mathcal{A}, \mu)$  is a  $\sigma$ -finite measure space and  $T$  is a linear unbounded self-adjoint positive definite discrete operator in  $H \equiv L^2(X, \mathcal{A}, \mu)$  such that a complete system of eigenvalues and a corresponding complete orthonormal system of eigenfunctions of  $T$  satisfy certain restrictions. Let  $P$  be a multiplication operator by a function  $p \in H$  in  $H$ . Under these conditions we prove that  $\tilde{T} = T + P$  also is a discrete operator in  $H$  and we obtain a specific relation for eigenvalues of  $T$  and  $\tilde{T}$ . This relation can be a basis for the reconstruction of a potential  $p$  in the inverse problem for a power of the Laplace operator on different domains of  $\mathbb{R}^n$ , in particular, in case of multiple spectrum.

По тематике и применяемым методам настоящая статья близка к работам [3], [4] (см. также [2]).

Пусть  $(X, \mathcal{A}, \mu)$  — пространство с  $\sigma$ -конечной мерой  $\mu$ , определенной на  $\sigma$ -алгебре  $\mathcal{A}$  подмножеств множества  $X$ . Для любого  $p \in [1, +\infty]$  рассматриваем комплексное банахово пространство  $L^p \equiv L^p(X, \mathcal{A}, \mu)$  с обычной нормой  $\|\cdot\|_p$ . Скалярное произведение в гильбертовом пространстве  $H = L^2$  обозначаем через  $(\cdot, \cdot)$ .

Пусть

$$0 < \lambda_1 \leq \lambda_2 \leq \dots \leq \lambda_n \leq \dots \rightarrow +\infty$$

при  $n \rightarrow \infty$ ,  $U = \{u_n\}_{n=1}^{\infty}$  — ортонормированная полная система в  $H$  такая, что для  $\forall n \in \mathbb{N}$   $u_n \in L^{\infty}$  и

$$\|u_n\|_{\infty} \leq A_1 \quad \forall n \in \mathbb{N}. \quad (1)$$

<sup>1</sup>Ивановская государственная текстильная академия;  
E-mail: nikolay.tomin@gmail.com.

Введем действующий в гильбертовом пространстве  $H$  оператор

$$T = \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n(\cdot, u_n)u_n$$

с областью определения

$$D(T) = \left\{ u \in H \mid \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n^2 |(u, u_n)|^2 < +\infty \right\}.$$

Тогда  $T$  есть линейный неограниченный самосопряженный положительно-определенный оператор в  $H$  с собственными числами  $\lambda_n$  и соответствующими им собственными функциями  $u_n$  ( $n \in \mathbb{N}$ );  $\sigma(T) = \{\lambda_n \mid n \in \mathbb{N}\}$  — спектр оператора  $T$ ,  $\Omega = \mathbb{C} \setminus \sigma(T)$  — его резольвентное множество. Полагаем  $\Delta\lambda_n = \lambda_{n+1} - \lambda_n$ ; пусть  $\nu_n$  — кратность собственного числа  $\lambda_n$  оператора  $T$  ( $n \in \mathbb{N}$ ). Через  $\{\lambda'_n\}_{n=1}^{\infty}$  обозначаем последовательность всех попарно различных собственных чисел оператора  $T$ , расположенных в порядке возрастания;  $\nu'_n$  — кратность собственного числа  $\lambda'_n$ ;  $\Delta\lambda'_n = \lambda'_{n+1} - \lambda'_n$  для  $\forall n \in \mathbb{N}$ .

Будем предполагать, что для всех достаточно больших  $n$  выполняются следующие условия:

$$\Delta\lambda_n \neq 0 \Rightarrow \Delta\lambda_n \geq 2C_1\lambda_{n+1}^q \quad (0 < q < 1, C_1 > 0); \quad (2)$$

$$\nu_n \leq C_2\lambda_n^\beta \quad (0 \leq \beta < q, C_2 > 0). \quad (3)$$

Условие (2) может быть записано в виде

$$\Delta\lambda'_n \geq 2C_1(\lambda'_{n+1})^q \quad (0 < q < 1, C_1 > 0), \quad (4)$$

а условие (3) — в виде

$$\nu'_n \leq C_2(\lambda'_n)^\beta \quad (0 \leq \beta < q, C_2 > 0). \quad (5)$$

Пусть  $P$  — оператор умножения на функцию  $p(x)$  в  $H$ , где  $p \in H$  и  $D(P) = \{u \in H \mid p(x)u(x) \in H\}$ . Из (1) следует, что для  $\forall n \in \mathbb{N}$

$$\|Pu_n\|_2 \leq A_1\|p\|_2 < +\infty.$$

Через  $\mathfrak{T}^\tau \equiv \mathfrak{T}^\tau(H)$  при  $1 \leq \tau < +\infty$  обозначаем банахово (при  $p = 2$  — гильбертово) пространство всех компактных в  $H$  линейных операторов  $A$ , для которых конечна норма  $|A|_\tau = (\sum_{k=1}^{\infty} s_k^\tau(A))^{1/\tau}$ , где  $\{s_k(A)\}_{k=1}^{\infty}$  — убывающая к 0 последовательность  $s$ -чисел оператора  $A$  (см. [1]). В частности,  $\mathfrak{T}^1$  есть пространство всех ядерных в  $H$  операторов,  $\mathfrak{T}^2$  — пространство всех операторов Гильберта–Шмидта в  $H$ .

Пусть  $\mathcal{B}(H)$  — банахово пространство всех ограниченных линейных операторов в  $H$  с обычной операторной нормой  $\|\cdot\|$ ,  $E$  — единичный в  $H$  оператор. Далее,  $R_\lambda = (T - \lambda E)^{-1}$  — резольвента оператора  $T$  и

$$\tilde{R}_\lambda \equiv \tilde{R}_\lambda(p) = (\tilde{T} - \lambda E)^{-1} \quad -$$

резольвента возмущенного оператора  $\tilde{T} = T + P$ . Полагаем  $d_1 = \Delta\lambda'_1$ ,  $d_n = \min\{\Delta\lambda'_{n-1}, \Delta\lambda'_n\}$  при  $n \geq 2$ . Через  $Q_\lambda(p)$  обозначаем оператор  $PR_\lambda$ .

Покажем, что если  $\omega + q > 1$ , то ряд

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{(\lambda'_n)^\omega}$$

сходится. Действительно, в этом случае для любого  $n \geq 2$  с учетом (4) получаем

$$0 < \frac{1}{(\lambda'_n)^\omega} \leq \frac{\Delta\lambda'_{n-1}}{2C_1(\lambda'_n)^{\omega+q}} \leq \frac{1}{2C_1} \int_{\lambda'_{n-1}}^{\lambda'_n} \frac{d\lambda}{\lambda^{\omega+q}},$$

поэтому

$$\sum_{n=2}^{\infty} \frac{1}{(\lambda'_n)^\omega} \leq \frac{1}{2C_1} \int_{\lambda'_1}^{\infty} \frac{d\lambda}{\lambda^{\omega+q}} < +\infty.$$

**Лемма 1.** Если выполнены условия (4) и (5), то для любого  $\lambda \in \Omega$  резольвента  $R_\lambda$  является ядерным в  $H$  оператором. Если, кроме того, выполняется условие (1), то для любого  $\lambda \in \Omega$   $Q_\lambda(p)$  есть оператор Гильберта – Шмидта в  $H$  и

$$|Q_\lambda(p)|_2 \leq A_1 \|p\|_2 |R_\lambda|_2. \tag{6}$$

Доказательство. Так как согласно (5) имеем

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{\lambda_n} = \sum_{k=1}^{\infty} \frac{\nu'_k}{\lambda'_k} \leq C_2 \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{(\lambda'_k)^{1-\beta}}$$

и  $\omega = 1 - \beta > 1 - q$ , то при всех  $\lambda \in \Omega$  резольвента  $R_\lambda$  является ядерным оператором в  $H$ .

Для любого  $\lambda \in \Omega$  с учетом (1) находим

$$\sum_{n=1}^{\infty} \|Q_\lambda(p)u_n\|_2^2 = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\|Pu_n\|_2^2}{|\lambda_n - \lambda|^2} \leq A_1^2 \|p\|_2^2 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{|\lambda_n - \lambda|^2} = A_1^2 \|p\|_2^2 |R_\lambda|_2^2,$$

поэтому  $Q_\lambda(p) \in \mathfrak{I}^2$  и для его абсолютной нормы (нормы Гильберта – Шмидта) справедливо неравенство (6). ■

**Лемма 2.** При выполнении условий (4) и (5) для любого  $\lambda \in \Omega$  справедливо неравенство

$$|R_\lambda|_2^2 \leq \frac{\nu'_k}{|\lambda - \lambda'_k|^2} + \frac{C_3}{(\lambda'_k)^{2q-\beta}}, \tag{7}$$

где  $\lambda'_k$  – ближайшее к  $\lambda$  собственное число оператора  $T$ , а постоянная  $C_3 > 0$  не зависит от  $\lambda$ .

Доказательство. Пусть  $a_k = (\lambda'_k + \lambda'_{k+1})/2$  при  $k \in \mathbb{N}$  и  $a_0 = -\infty$ . Тогда, не умаляя общности, можно считать, что  $a_{k-1} < \operatorname{Re} \lambda \leq a_k$ . Отсюда с учетом (4) и (5) следует неравенство

$$|R\lambda|_2^2 = \sum_{j=1}^{\infty} \frac{\nu'_j}{|\lambda - \lambda'_j|^2} \leq \frac{\nu'_k}{|\lambda - \lambda'_k|^2} + \sum_{j \in \omega'_k} \frac{\nu'_j}{|\lambda - \lambda'_j|^2} + \frac{C_2}{2C_1} \sum_{j \in \omega_k} g_k(\lambda'_j) d_j, \quad (8)$$

где  $g_k(x) = x^{-\delta}(b_k(x) - x)^{-2}$ ,  $\delta = q - \beta \in (0, q] \subset (0, 1)$ ,  $b_k(x) = a_k$  при  $k \geq 1$  и  $x > a_k$ ,  $b_k(x) = a_{k-1}$  при  $k \geq 2$  и  $\lambda'_1 \leq x < a_{k-1}$ ;  $\omega_k = \mathbb{N} \setminus \{1, k-1, k, k+1\}$ ;  $\omega'_1 = \{2\}$ ,  $\omega'_k = \{1, k-1, k+1\}$  при  $k \geq 2$ .

Функция  $g_k(x)$  положительна и непрерывна на промежутке  $(a_k, +\infty)$  при  $k \geq 1$  и на промежутке  $[\lambda'_1, a_{k-1})$  при  $k \geq 2$ . При  $k \geq 1$  функция  $g_k(x)$  убывает на  $(a_k, +\infty)$  от  $+\infty$  до 0. При  $k \geq 2$  функция  $g_k(x)$  возрастает до  $+\infty$  на промежутке  $[x_k, a_{k-1})$ , где  $x_k = \max\{\lambda'_1, a_{k-1}\delta/(\delta+2)\}$  и, кроме того, при  $x_k > \lambda'_1$  убывает на промежутке  $[\lambda'_1, x_k]$ . Учитывая эти свойства функции  $g_k(x)$ , неравенство  $0 < \delta < 1$ , неравенство (4) и неравенства  $d_j \leq \Delta\lambda'_{j-1}$  ( $j \geq 2$ ),  $d_j \leq \Delta\lambda'_j$  ( $j \geq 1$ ), получаем

$$\sum_{j \in \omega_k} g_k(\lambda'_j) d_j \leq \int_{F_k} g_k(x) dx, \quad (9)$$

где  $F_k = (\lambda'_1, \lambda'_{k-1}) \cup [\lambda'_{k+1}, +\infty)$  при  $k \geq 4$  и  $F_k = [\lambda'_{k+1}, +\infty)$  при  $k = 1, 2, 3$ .

При любом  $k \in \mathbb{N}$  с помощью (4) находим

$$\int_{\lambda'_{k+1}}^{+\infty} \frac{dx}{(x - a_k)^2 x^\delta} \leq \frac{1}{(\lambda'_{k+1})^\delta} \int_{\lambda'_{k+1}}^{+\infty} \frac{dx}{(x - a_k)^2} \leq \frac{2}{(\lambda'_k)^\delta \Delta\lambda'_k} \leq \frac{1}{C_1 (\lambda'_k)^{2q-\beta}}. \quad (10)$$

Далее, полагая  $y = (a_{k-1} - x)/a_{k-1}$  с учетом эквивалентности

$$\int_v^1 \frac{dy}{(1-y)^\delta y^2} \sim \frac{1}{v} \quad (v \rightarrow +0)$$

при  $v_{k-1} = \Delta\lambda'_{k-1}/(2a_{k-1}) = (\lambda'_k - \lambda'_{k-1})/(\lambda'_k + \lambda'_{k-1})$  получаем, что при всех  $k \geq 4$

$$\int_{\lambda'_1}^{\lambda'_{k-1}} \frac{dx}{(a_{k-1} - x)^2 x^\delta} \leq \frac{1}{a_{k-1}^{\delta+1}} \int_{v_{k-1}}^1 \frac{dy}{(1-y)^\delta y^2} \leq \frac{C_4}{a_{k-1}^{\delta+1} v_{k-1}} \leq \frac{C_5}{(\lambda'_k)^{2q-\beta}}, \quad (11)$$

где положительная постоянная  $C_5 = 2^\delta C_4/C_1$  зависит от  $\delta$ . При выводе последнего неравенства (11) использованы очевидные неравенства

$$a_{k-1}^{\delta+1} v_{k-1} = a_{k-1}^\delta \Delta\lambda'_{k-1}/2 \geq (\lambda'_k/2)^\delta \cdot C_1 (\lambda'_k)^q = C_1 2^{-\delta} (\lambda'_k)^{2q-\beta}.$$

Если  $1 \leq j \neq k$ , то с учетом очевидного неравенства

$$|\lambda - \lambda'_j| \geq d_k/2 \geq C_1 (\lambda'_k)^q$$

получаем

$$\frac{\nu'_j}{|\lambda - \lambda'_j|^2} \leq \frac{C_2(\lambda'_j)^\beta}{|\lambda - \lambda'_j|^2} \leq \frac{C_2}{C_1^2} \cdot \frac{1}{(\lambda'_k)^{2q-\beta}}.$$

Отсюда следует, что

$$\sum_{j \in \omega'_k} \frac{\nu'_j}{|\lambda - \lambda'_j|^2} \leq \frac{3C_2}{C_1^2} \cdot \frac{1}{(\lambda'_k)^{2q-\beta}}. \quad (12)$$

Из (8), (9), (10), (11) и (12) следует оценка (7). ■

Полагаем

$$\eta = \frac{(\lambda'_1)^{q-\beta/2}}{2A_1\sqrt{C_6}},$$

$$\bar{\Omega}' = \{\lambda \in \mathbb{C} \mid |\lambda - \lambda'_k| \geq C_1(\lambda'_k)^{\beta/2} \forall k \in \mathbb{N}\},$$

$$\Gamma_k = \{\lambda \in \mathbb{C} \mid |\lambda - \lambda'_k| = r_k\},$$

где

$$r_k = C_1(\lambda'_k)^q, \quad C_6 = \frac{C_2}{C_1^2} + C_3.$$

Так как вследствие (4) имеем  $C_1(\lambda'_k)^{\beta/2} \leq r_k \leq d_k/2$ , то  $\Gamma_k \subset \bar{\Omega}'$ .

**Лемма 3.** 1) Если выполнены условия (4) и (5), то при любом  $k \in \mathbb{N}$  и всех  $\lambda \in \Gamma_k$  справедливы соотношения

$$\|R_\lambda\| = \frac{1}{r_k} = \frac{1}{C_1(\lambda'_k)^q}, \quad |R_\lambda|_2^2 < \frac{C_6}{(\lambda'_k)^{2q-\beta}}. \quad (13)$$

2) Пусть выполняются условия (1), (4), (5) и  $\|p\|_2 < \eta$ . Тогда всюду на  $\bar{\Omega}'$  резольвента  $\tilde{R}_\lambda(p)$  является ядерным в  $H$  оператором, причем для всех  $\lambda \in \bar{\Omega}'$  и  $\tau \in [1, +\infty)$  выполняются неравенства

$$|Q_\lambda(p)|_2 \leq \frac{\|p\|_2}{2\eta} < \frac{1}{2}, \quad \|\tilde{R}_\lambda(p)\| \leq 2\|R_\lambda\|, \quad |\tilde{R}_\lambda(p)|_\tau \leq 2|R_\lambda|_\tau. \quad (14)$$

При этом  $\tilde{T}$  является дискретным оператором, и для последовательности  $\{\mu_n\}_{n=1}^\infty$  всех его комплексных собственных чисел, занумерованных в порядке возрастания вещественных частей с учетом алгебраических кратностей справедлива следующая оценка:

$$|\mu_n - \lambda_n| < C_1\lambda_n^{\beta/2}. \quad (15)$$

Доказательство. 1) Первое соотношение (13) очевидно, второе же вытекает из леммы 2 и условий (4), (5).

2) Применяя (6) и второе неравенство (13), получаем, что при  $\|p\|_2 < \eta$  для любого  $\lambda$  из  $\bar{\Omega}'$  выполняются неравенства

$$|Q_\lambda(p)|_2 \leq A_1\|p\|_2 \cdot \frac{\sqrt{C_6}}{(\lambda'_k)^{q-\beta/2}} \leq \frac{\|p\|_2}{2\eta} < \frac{1}{2}$$

и, следовательно, справедливо первое двойное неравенство (14).

Рассмотрим очевидное операторное тождество

$$\tilde{T} - \lambda E = [E + Q_\lambda(p)](T - \lambda E), \quad (16)$$

справедливое при всех  $\lambda \in \Omega$  и, в частности, при всех  $\lambda \in \bar{\Omega}'$ . Из первой оценки (14) следует, что при всех  $\lambda \in \bar{\Omega}'$

$$\|Q_\lambda(p)\| < |Q_\lambda(p)|_2 < 1/2,$$

поэтому существует линейный, ограниченный в  $H$ , оператор

$$[E + Q_\lambda(p)]^{-1} = \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n Q_\lambda^n(p). \quad (17)$$

Сходимость этого ряда по операторной норме (т. е. в  $\mathcal{B}(H)$ ) является равномерной по  $\lambda \in \bar{\Omega}'$ , при этом

$$\|[E + Q_\lambda(p)]^{-1}\| < 2 \quad \forall \lambda \in \bar{\Omega}'.$$

Но тогда из (16) следует, что всюду на  $\bar{\Omega}'$  существует линейный, ограниченный в  $H$ , оператор  $\tilde{R}_\lambda(p) = R_\lambda[E + Q_\lambda(p)]^{-1}$ . Так как линейный оператор (17) ограничен в  $H$  и, согласно лемме 1, резольвента  $R_\lambda$  является ядерным в  $H$  оператором, то отсюда получаем, что при всех  $\lambda \in \bar{\Omega}'$  резольвента  $\tilde{R}_\lambda(p)$  также является ядерным в  $H$  оператором (и, следовательно,  $\tilde{R}_\lambda(p) \in \mathfrak{T}^\tau(H)$  при всех  $\tau \geq 1$ ) и с учетом (17) разлагается в равномерно по  $\lambda \in \bar{\Omega}'$  сходящийся в  $\mathcal{B}(H)$  и во всех банаховых пространствах  $\mathfrak{T}^\tau$  ( $\tau \geq 1$ ) ряд Неймана

$$\tilde{R}_\lambda(p) = \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n R_\lambda Q_\lambda^n(p) \quad (\lambda \in \bar{\Omega}'). \quad (18)$$

Из (18) следуют последние две оценки (14).

3) Так как при  $\lambda \in \bar{\Omega}'$   $\tilde{R}_\lambda(p)$  является компактным в  $H$  оператором, то  $\tilde{T}$  — дискретный оператор в  $H$ , и его спектр  $\sigma(\tilde{T})$  состоит из не более чем счетного набора собственных чисел конечной алгебраической кратности, не имеющего конечных предельных точек.

Из операторного тождества

$$\tilde{R}_\lambda(p) = R_\lambda - \tilde{R}_\lambda(p)Q_\lambda(p) \quad (\lambda \in \bar{\Omega}')$$

с учетом (14) при любом  $k \in \mathbb{N}$  получаем следующую оценку нормы разности проекторов Рисса:

$$\left\| \frac{1}{2\pi i} \oint_{\Gamma_k} [\tilde{R}_\lambda(p) - R_\lambda] d\lambda \right\| \leq r_k \cdot \max_{\Gamma_k} [\|\tilde{R}_\lambda(p)\| \cdot \|Q_\lambda(p)\|] < r_k \cdot \frac{2}{r_k} \cdot \frac{1}{2} = 1.$$

Поэтому у оператора  $\tilde{T}$  имеется лишь счетное количество собственных чисел, и сумма алгебраических кратностей всех его собственных чисел, лежащих внутри окружности  $\Gamma_k$ , при любом  $k \in \mathbb{N}$  равна кратности  $\nu'_k$  собственного числа  $\lambda'_k$ . Отсюда следует, что если мы занумеруем натуральными числами все собственные числа  $\mu_n$  оператора  $\tilde{T}$  с учетом их алгебраических кратностей в порядке возрастания их вещественных частей, то получим выполнение условия (15), из которого, в частности, следует, что  $\mu_n \rightarrow \infty$  при  $n \rightarrow \infty$  и ряд

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{\mu_n}$$

сходится. ■

**Лемма 4.** Пусть выполняются условия (1), (4), (5) и  $\|p\|_2 < \eta$ . Тогда для любого  $k \in \mathbb{N}$  справедливо спектральное равенство

$$\sum_{\lambda_n = \lambda'_k} [\mu_n - \lambda_n - (Pu_n, u_n)] = \beta_k(p) \tag{19}$$

или, что то же самое,

$$\sum_{\lambda_n = \lambda'_k} \mu_n = \nu'_k \lambda'_k + \sum_{\lambda_n = \lambda'_k} (Pu_n, u_n) + \beta_k(p), \tag{20}$$

где

$$\beta_k(p) = \frac{1}{2\pi i} \oint_{\Gamma_k} (\lambda'_k - \lambda) \operatorname{Sp} [\tilde{R}_\lambda(p) Q_\lambda^2(p)] d\lambda, \tag{21}$$

суммирование в (19) и (20) осуществляется по всем натуральным  $n$ , для которых выполняется равенство  $\lambda_n = \lambda'_k$ , а интегрирование по контуру  $\Gamma_k$  производится в положительном направлении, т. е. против часовой стрелки.

Доказательство. Применим оператор следа к операторному тождеству

$$\tilde{R}_\lambda(p) = R_\lambda - R_\lambda Q_\lambda(p) + \tilde{R}_\lambda(p) Q_\lambda^2(p) \quad (\lambda \in \bar{\Omega}'),$$

после чего умножим обе части полученного равенства на  $(\lambda'_k - \lambda)/(2\pi i)$  и проинтегрируем в положительном направлении по окружности  $\Gamma_k$  при любом  $k \in \mathbb{N}$ . Получим числовое равенство

$$\begin{aligned} \frac{1}{2\pi i} \oint_{\Gamma_k} (\lambda'_k - \lambda) \operatorname{Sp} \tilde{R}_\lambda(p) d\lambda &= \frac{1}{2\pi i} \oint_{\Gamma_k} (\lambda'_k - \lambda) \operatorname{Sp} R_\lambda d\lambda - \\ &- \frac{1}{2\pi i} \oint_{\Gamma_k} (\lambda'_k - \lambda) \operatorname{Sp} [R_\lambda Q_\lambda(p)] d\lambda + \beta_k(p). \end{aligned} \tag{22}$$

В силу известной теоремы В. Б. Лидского о совпадении матричного и спектрального следов ядерного оператора [1] получаем для  $\forall \lambda \in \overline{\Omega}'$ :

$$(\lambda'_k - \lambda) \operatorname{Sp} R_\lambda = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\lambda'_k - \lambda}{\lambda_n - \lambda}, \quad (\lambda'_k - \lambda) \operatorname{Sp} \tilde{R}_\lambda(p) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\lambda'_k - \lambda}{\mu_n - \lambda}. \quad (23)$$

Так как для любого  $n \in \mathbb{N}$  имеем

$$(R_\lambda Q_\lambda(p) u_n, u_n) = (P u_n, u_n) / (\lambda_n - \lambda)^2,$$

то для любого  $\lambda \in \Omega$  находим

$$(\lambda'_k - \lambda) \operatorname{Sp} [R_\lambda Q_\lambda(p)] = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(\lambda'_k - \lambda)(P u_n, u_n)}{(\lambda_n - \lambda)^2}. \quad (24)$$

Все три ряда в правых частях формул (23) и (24) равномерно сходятся на окружности  $\Gamma_k$  при любом  $k \in \mathbb{N}$  (ввиду их абсолютной сходимости и ограниченности множества  $\Gamma_k$  в  $\mathbb{C}$ ).

Используя (23) и (24), в результате почленного интегрирования по  $\Gamma_k$  получаем

$$\frac{1}{2\pi i} \oint_{\Gamma_k} (\lambda'_k - \lambda) \operatorname{Sp} \tilde{R}_\lambda(p) d\lambda = \sum_{\lambda_n = \lambda'_k} (\mu_n - \lambda'_k) = \sum_{\lambda_n = \lambda'_k} \mu_n - \nu'_k \lambda'_k, \quad (25)$$

$$\frac{1}{2\pi i} \oint_{\Gamma_k} (\lambda'_k - \lambda) \operatorname{Sp} R_\lambda d\lambda = 0, \quad (26)$$

$$\frac{1}{2\pi i} \oint_{\Gamma_k} (\lambda'_k - \lambda) \operatorname{Sp} [R_\lambda Q_\lambda(p)] d\lambda = \sum_{\lambda_n = \lambda'_k} (P u_n, u_n). \quad (27)$$

Подставляя (25), (26), (27) в (22), убеждаемся в справедливости формул (19) и (20). ■

**Лемма 5.** Пусть выполняются условия (1), (4), (5) и  $\|p_j\|_2 < \eta$  при  $j = 1, 2$ . Тогда для любого  $k \in \mathbb{N}$  справедливо неравенство

$$|\beta_k(p_1) - \beta_k(p_2)| \leq C_7 [\|p_1\|_2 + \|p_2\|_2] \cdot \|p_1 - p_2\|_2 \cdot \frac{1}{(\lambda'_k)^{q-\beta}}, \quad (28)$$

где

$$C_7 = 4A_1^2 C_1 C_6.$$

Доказательство. Из (21) получаем, что для любого  $k \in \mathbb{N}$

$$|\beta_k(p_1) - \beta_k(p_2)| \leq r_k^2 \max_{\Gamma_k} |\tilde{R}_\lambda(p_1) Q_\lambda^2(p_1) - \tilde{R}_\lambda(p_2) Q_\lambda^2(p_2)|_1. \quad (29)$$



Далее, повторяя выкладки из доказательства леммы 5 работы [3] (см. также [4]) находим, что для любого  $\lambda \in \Gamma_k$ , также, как и в [3], справедливо неравенство

$$\begin{aligned} |\tilde{R}_\lambda(p_1)Q_\lambda^2(p_1) - \tilde{R}_\lambda(p_2)Q_\lambda^2(p_2)| &\leq \\ &\leq |Q_\lambda(p_1 - p_2)|_2 [\|\tilde{R}_\lambda(p_1)\| + \|\tilde{R}_\lambda(p_2)\|] \cdot [|Q_\lambda(p_1)|_2 + |Q_\lambda(p_2)|_2]. \end{aligned}$$

Отсюда с учетом (6), (13) и (14) следует, что левая часть этого неравенства не превосходит числа

$$\begin{aligned} 4A_1^2 \|R_\lambda\| \cdot |R_\lambda|_2^2 \cdot [\|p_1\|_2 + \|p_2\|_2] \|p_1 - p_2\|_2 &\leq \\ &\leq \frac{4A_1^2}{C_1(\lambda'_k)^{3q-\beta}} [\|p_1\|_2 + \|p_2\|_2] \|p_1 - p_2\|_2, \end{aligned}$$

что согласно (29) доказывает справедливость неравенства (28). ■

Перейдем к основному результату настоящей работы.

**Теорема 1.** Пусть выполняются условия (1), (4), (5) и  $\|p\|_2 < \eta$ . Если, кроме того,  $3q - 2\beta > 1$ , то для величин  $\beta_k(p)$  из (19), (20) и любых  $p_1, p_2$  таких, что  $\|p_j\|_2 < \eta$  ( $j = 1, 2$ ), выполняется неравенство

$$\sqrt{\sum_{k=1}^{\infty} |\beta_k(p_1) - \beta_k(p_2)|^2} \leq C_8 [\|p_1\|_2 + \|p_2\|_2] \cdot \|p_1 - p_2\|_2, \quad (30)$$

где положительная постоянная

$$C_8 = C_7 \sqrt{\sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{(\lambda'_k)^{2(q-\beta)}}$$

не зависит от  $p_1$  и  $p_2$ .

Доказательство. Если  $3q - 2\beta > 1$ , то для  $\omega = 2(q - \beta)$  имеем  $\omega + q > 1$ , поэтому ряд

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{(\lambda'_k)^{2(q-\beta)}}$$

сходится, и из (28) следует (30). ■

Теорема 1 может служить основой для восстановления квадратично суммируемого потенциала  $p$  по спектрам различных граничных задач для степени оператора Лапласа на некотором классе ограниченных областей из  $\mathbb{R}^n$ , в том числе в случае кратного спектра.

Отметим, что теорема 1 анонсирована ранее в [5] (без указания явных выражений для  $\eta$  и  $\beta_k(p)$ ).

### Список литературы

1. Гохберг И. Ц., Крейн М. Г. Введение в теорию линейных несамосопряженных операторов. – М.: Наука. – 1965. – 448 с.
2. Томин Н. Г. О некоторых формулах первого регуляризованого следа для дискретных операторов // Математические заметки. – 2001. – Т. 70. – Вып. 1. – С. 109–122.
3. Томин Н. Г. О восстановлении потенциала в обратной задаче для степени оператора Штурма–Лиувилля // Современная математика и ее приложения. – 2003. – Т. 8. – Ч. 2. – С. 126–135.
4. Томин Н. Г. Восстановление несимметричного потенциала по смеси спектров в обратной задаче для степени оператора Лапласа на прямоугольнике // Математика и ее приложения: Журн. Иванов. матем. об-ва. – 2010. – Вып. 1(7). – С. 83–96.
5. Томин Н. Г. К обратной задаче спектрального анализа для некоторого класса дискретных операторов // Всероссийская конференция “Дифференциальные уравнения и их приложения”: Тезисы докладов. – Самара.: Изд-во “Универс групп”. – 2011. – С. 116–117.

*Поступила в редакцию 25.12.2011.*