

В.В. ДУБРОВСКИЙ, В.В. ГЛЕКОВА

**ТЕОРЕМА О ЕДИНСТВЕННОСТИ РЕШЕНИЯ ОБРАТНЫХ ЗАДАЧ
СПЕКТРАЛЬНОГО АНАЛИЗА**

Рассмотрим задачи Дирихле

$$(-\Delta_D + q_j)u(x) \equiv -\Delta u(x) + q_j(x)u(x) = \lambda u(x) \quad (\forall x \in \Omega), \quad u(x) = 0 \quad (\forall x \in S),$$

для которых Ω — трехмерная ограниченная область с границей S класса C^2 за исключением конечного числа угловых точек; q_j ($j = 1, 2$) — действительные непрерывные в Ω функции; λ — комплексный параметр.

Пусть $\mu_j(q_j)$ — собственные числа оператора $-\Delta_D + q_j$, перечисленные в порядке возрастания их величин с учетом кратности; $u_i(q_j)$ ($u_i(q_j) \in \mathcal{L}_2(\Omega)$) — отвечающие им собственные ортонормированные функции.

Целью данной работы является доказательство следующего утверждения.

Теорема. Пусть потенциалы q_j в Ω таковы, что

$$\mu_i(q_1), \mu_i(q_2) \sim C_1 i^{2/3} + C_2 i^{1/3} + o(i^{1/3}); \tag{1}$$

$$p_0 = \overline{\lim}_{i \rightarrow \infty} i^\varepsilon |\mu_i(q_2) - \mu_i(q_1)| < \infty \quad \text{при } \varepsilon > \frac{5}{9}; \tag{2}$$

$$\left\| \frac{\partial u_i(q_1)}{\partial \nu}(x) \right\|_{\mathcal{L}_2(S)}, \left\| \frac{\partial u_i(q_2)}{\partial \nu}(x) \right\|_{\mathcal{L}_2(S)} \leq C_3 i^{1/3}; \tag{3}$$

$$q_0 = \overline{\lim}_{i \rightarrow \infty} i^\delta \left\| \frac{\partial u_i(q_1)}{\partial \nu}(x) \frac{\overline{\partial u_i(q_1)}}{\partial \nu}(y) - \frac{\partial u_i(q_2)}{\partial \nu}(x) \frac{\overline{\partial u_i(q_2)}}{\partial \nu}(y) \right\|_{\mathcal{L}_2(S \times S)} < \infty \quad \text{при } \delta > \frac{1}{3}. \tag{4}$$

Тогда $q_1 = q_2$.

Введем действующие в $\mathcal{L}_2(S)$ операторы $N(\lambda, q_j)$,

$$N(\lambda, q_j)f = \frac{\partial u_j}{\partial \nu} \Big|_S,$$

где ν — внутренняя нормаль к S , а u_j — решение задачи

$$(-\Delta_D + q_j)u(x) = \lambda u(x) \quad (\forall x \in \Omega), \quad u(x) = f(x) \quad (\forall x \in S, \lambda \neq \mu_i(q_j), i = \overline{1, \infty}).$$

В [1] показано, что оператор $N(\lambda, q_j)$ имеет представление

$$N(\lambda, q_j)f = \int_S \left(\sum_{i=1}^{\infty} \frac{\partial u_i(q_j)}{\partial \nu}(x) \frac{\overline{\partial u_i(q_j)}}{\partial \nu}(y) (\mu_i(q_j) - \lambda)^{-1} \right) f(x) dx.$$

Используя ядро

$${}^k N(\lambda, q_j) = \sum_{i=1}^{\infty} \frac{\partial u_i(q_j)}{\partial \nu}(x) \frac{\overline{\partial u_i(q_j)}}{\partial \nu}(y) (\mu_i(q_j) - \lambda)^{-1}$$

Работа первого автора поддержана грантом Сороса.

этого интегрального оператора, находим

$$\begin{aligned}
{}^k N(\lambda, q_1) - {}^k N(\lambda, q_2) &= \sum_{i=1}^{\infty} \frac{\partial u_i(q_1)}{\partial \nu}(x) \overline{\frac{\partial u_i(q_1)}{\partial \nu}}(y) (\mu_i(q_1) - \lambda)^{-1} - \\
&\quad - \sum_{i=1}^{\infty} \frac{\partial u_i(q_2)}{\partial \nu}(x) \overline{\frac{\partial u_i(q_2)}{\partial \nu}}(y) (\mu_i(q_2) - \lambda)^{-1} = \\
&= \sum_{i=1}^{\infty} \left(\frac{\partial u_i(q_1)}{\partial \nu}(x) \overline{\frac{\partial u_i(q_1)}{\partial \nu}}(y) (\mu_i(q_2) - \lambda) - \frac{\partial u_i(q_2)}{\partial \nu}(x) \overline{\frac{\partial u_i(q_2)}{\partial \nu}}(y) (\mu_i(q_1) - \lambda) \right) \times \\
&\quad \times (\mu_i(q_1) - \lambda)^{-1} (\mu_i(q_2) - \lambda)^{-1} = \\
&= \sum_{i=1}^{\infty} \left(\frac{\partial u_i(q_1)}{\partial \nu}(x) \overline{\frac{\partial u_i(q_1)}{\partial \nu}}(y) (\mu_i(q_2) - \mu_i(q_1) + \mu_i(q_1) - \lambda) - \right. \\
&\quad \left. - \frac{\partial u_i(q_2)}{\partial \nu}(x) \overline{\frac{\partial u_i(q_2)}{\partial \nu}}(y) (\mu_i(q_1) - \lambda) \right) (\mu_i(q_1) - \lambda)^{-1} (\mu_i(q_2) - \lambda)^{-1} \equiv \Sigma' + \Sigma'',
\end{aligned}$$

где

$$\begin{aligned}
\Sigma' &= \sum_{i=1}^{\infty} (\mu_i(q_2) - \mu_i(q_1)) (\mu_i(q_1) - \lambda)^{-1} (\mu_i(q_2) - \lambda)^{-1} \frac{\partial u_i(q_1)}{\partial \nu}(x) \overline{\frac{\partial u_i(q_1)}{\partial \nu}}(y); \\
\Sigma'' &= \sum_{i=1}^{\infty} \left(\frac{\partial u_i(q_1)}{\partial \nu}(x) \overline{\frac{\partial u_i(q_1)}{\partial \nu}}(y) - \frac{\partial u_i(q_2)}{\partial \nu}(x) \overline{\frac{\partial u_i(q_2)}{\partial \nu}}(y) \right) (\mu_i(q_2) - \lambda)^{-1}.
\end{aligned}$$

Теперь для операторной нормы имеем

$$\begin{aligned}
\|N(\lambda, q_1) - N(\lambda, q_2)\| &\leq \|N(\lambda, q_1) - N(\lambda, q_2)\|_2 = \\
&= \left(\int_S |{}^k N(\lambda, q_1) - {}^k N(\lambda, q_2)|^2 dx dy \right)^{1/2} = \\
&= \left(\int_S |{}^k N(\lambda, q_1) - {}^k N(\lambda, q_2)|^2 dx dy \right)^{1/2} = \left(\int_S |\Sigma' + \Sigma''|^2 dx dy \right)^{1/2} \leq \\
&\leq \left(\int_S |\Sigma'|^2 dx dy \right)^{1/2} + \left(\int_S |\Sigma''|^2 dx dy \right)^{1/2} = \|\Sigma'\|_{\mathcal{L}_2(S)} + \|\Sigma''\|_{\mathcal{L}_2(S)} \leq \\
&\leq \sum_{i=1}^{\infty} |\mu_i(q_1) - \mu_i(q_2)| |\mu_i(q_1) - \lambda|^{-1} |\mu_i(q_2) - \lambda|^{-1} \left\| \frac{\partial u_i(q_1)}{\partial \nu}(x) \right\|_{\mathcal{L}_2(S)}^2 + \\
&+ \sum_{i=1}^{\infty} \left\| \frac{\partial u_i(q_1)}{\partial \nu}(x) \overline{\frac{\partial u_i(q_1)}{\partial \nu}}(y) - \frac{\partial u_i(q_2)}{\partial \nu}(x) \overline{\frac{\partial u_i(q_2)}{\partial \nu}}(y) \right\|_{\mathcal{L}_2(S \times S)} |\mu_i(q_2) - \lambda|^{-1} \equiv S_1 + S_2.
\end{aligned}$$

В [2] доказано, что при $|n - t_k| > c_1 t_k^\beta > 0$, где $\frac{1}{3} \leq \beta \leq 1$, справедливы оценки

$$\begin{aligned}
|\mu_n(q_j) - \mu_{t_k}(q_j)| &\geq c_2 \max\{t_k, n\}^\beta > 0, \\
|\mu_n(q_2) - \mu_{t_k}(q_1)| &\geq c_3 \max\{t_k, n\}^\beta > 0.
\end{aligned} \tag{5}$$

Полагая $\lambda = N^2 - 1 + 2Ni \equiv \mu_{i_0}(q_1) + 2Ni$,

$$\max\left\{\frac{5}{6} - \frac{\varepsilon}{2}; \frac{1}{3}\right\} < \beta < \min\{1; \varepsilon\}, \quad \max\left\{1 - \delta; \frac{1}{3}\right\} < \tilde{\beta} < \min\left\{1; \frac{1}{3} + \delta\right\},$$

имеем в силу (3)

$$\begin{aligned} S_1 &\leq c_4 \sum_{i=1}^{\infty} |\mu_i(q_1) - \mu_i(q_2)| i^{2/3} |\mu_i(q_1) - \mu_{i_0}(q_1) - 2Ni|^{-1} |\mu_i(q_2) - \mu_{i_0}(q_1) - 2Ni|^{-1} \equiv \\ &\equiv \sum_{|i-i_0| \leq Ci_0^\beta} + \sum_{|i-i_0| \geq Ci_0^\beta > 0} . \end{aligned}$$

В силу (2) и (5) (применительно ко второму слагаемому)

$$\begin{aligned} \sum_{|i-i_0| \leq Ci_0^\beta} + \sum_{|i-i_0| \geq Ci_0^\beta > 0} &\leq c_5 \left(\frac{p_0 i_0^{-\varepsilon} i_0^{2/3} i_0^\beta}{i_0^{1/3} i_0^{1/3}} + \sum_{|i-i_0| \geq Ci_0^\beta > 0} \frac{p_0 i^{-\varepsilon} i^{2/3}}{i^{2\beta}} \right) \leq \\ &\leq c_6 p_0 \left(\frac{1}{i_0^{\varepsilon-\beta}} + \frac{1}{i_0^{2\beta+\varepsilon-5/3}} \right) \rightarrow 0 \end{aligned}$$

при $i_0 \rightarrow \infty$. Аналогично

$$\begin{aligned} S_2 &= \sum_{i=1}^{\infty} \left\| \frac{\partial u_i(q_1)}{\partial \nu}(x) \frac{\overline{\partial u_i(q_1)}}{\partial \nu}(y) - \frac{\partial u_i(q_2)}{\partial \nu}(x) \frac{\overline{\partial u_i(q_2)}}{\partial \nu}(y) \right\|_{\mathcal{L}_2(S \times S)} |\mu_i(q_2) - \mu_{i_0}(q_1) - 2Ni|^{-1} \equiv \\ &\equiv \sum_{|i-i_0| \leq C_0 i_0^{\tilde{\beta}}} + \sum_{|i-i_0| \geq C_0 i_0^{\tilde{\beta}} > 0} , \end{aligned}$$

и в силу (4), (5) (применительно ко второму слагаемому)

$$\begin{aligned} \sum_{|i-i_0| \leq C_0 i_0^{\tilde{\beta}}} + \sum_{|i-i_0| \geq C_0 i_0^{\tilde{\beta}} > 0} &\leq c_7 \left(\frac{q_0 i_0^{-\delta} i_0^{\tilde{\beta}}}{i_0^{1/3}} + \sum_{|i-i_0| \geq C_0 i_0^{\tilde{\beta}} > 0} \frac{q_0 i^{-\delta}}{i^{\tilde{\beta}}} \right) \leq \\ &\leq c_8 q_0 \left(\frac{1}{i_0^{\delta-\tilde{\beta}+1/3}} + \frac{1}{i_0^{\delta+\tilde{\beta}-1}} \right) \rightarrow 0 \end{aligned}$$

при $i_0 \rightarrow \infty$. Подытожив, приходим к равенству

$$\lim_{i_0 \rightarrow \infty} \|N(\lambda, q_1) - N(\lambda, q_2)\| = 0. \quad (6)$$

Введем функцию рассеяния

$$S(\lambda, \theta, \omega; q_j) = \int_S (N(\lambda, q_j) \varphi_{\lambda, \omega})(x) \overline{\varphi_{\lambda, -\theta}} dS_x,$$

где S_x — элемент площади поверхности, $\varphi_{\lambda, \omega}(x) = \exp(i\sqrt{\lambda} \omega x)$, $\|\omega\| = \sqrt{\omega_1^2 + \omega_2^2 + \omega_3^2}$. Имеем

$$\begin{aligned} |S(\lambda, \theta, \omega; q_1) - S(\lambda, \theta, \omega; q_2)| &= \left| \int_S (N(\lambda, q_1) \varphi_{\lambda, \omega})(x) \overline{\varphi_{\lambda, -\theta}}(x) dS_x - \int_S (N(\lambda, q_2) \varphi_{\lambda, \omega})(x) \overline{\varphi_{\lambda, -\theta}}(x) dS_x \right| = \\ &= \left| \int_S [(N(\lambda, q_1) \varphi_{\lambda, \omega})(x) - (N(\lambda, q_2) \varphi_{\lambda, \omega})(x)] \overline{\varphi_{\lambda, -\theta}}(x) dS_x \right| = \\ &= \left| \int_S [(N(\lambda, q_1) - N(\lambda, q_2)) \varphi_{\lambda, \omega}(x)] \overline{\varphi_{\lambda, -\theta}}(x) dS_x \right| = \\ &= \langle [N(\lambda, q_1) - N(\lambda, q_2)] \varphi_{\lambda, \omega}, \varphi_{\lambda, -\theta} \rangle \leq \| [N(\lambda, q_1) - N(\lambda, q_2)] \varphi_{\lambda, \omega} \|_{\mathcal{L}_2(S)} \| \varphi_{\lambda, -\theta} \|_{\mathcal{L}_2(S)} \leq \\ &\leq \| N(\lambda, q_1) - N(\lambda, q_2) \| \| \varphi_{\lambda, \omega} \|_{\mathcal{L}_2(S)} \| \varphi_{\lambda, -\theta} \|_{\mathcal{L}_2(S)}. \end{aligned}$$

Отсюда в силу (6) и равномерной ограниченности $\varphi_{\lambda, \omega}$ получаем

$$\lim_{i_0 \rightarrow \infty} |S(\lambda, \theta, \omega; q_1) - S(\lambda, \theta, \omega; q_2)| = 0. \quad (7)$$

Доказано [1], что

$$S(\lambda, \theta, \omega; q_j) = -\frac{\lambda}{2}(\theta - \omega)^2 \int_{\Omega} \exp(-i\sqrt{\lambda}(\theta - \omega)x)dx + \\ + \int_{\Omega} \exp(-i\sqrt{\lambda}(\theta - \omega)x)q_j(x)dx - \int_S (R(\lambda)q_j\varphi_{\lambda, \omega})(x)\overline{q_j\varphi_{\lambda, -\theta}(x)}dS_x,$$

где $R(\lambda) = (-\Delta_D + q_j - \lambda)^{-1}$;

$$\lim_{N \rightarrow \infty} (St_N, \theta_N, \omega_N; q_j) = -\frac{|\xi|^2}{2} \int_{\Omega} \exp(-ix\xi)dx + \int_{\Omega} \exp(-ix\xi)q_j(x)dx,$$

где при $(\xi, \eta) = 0$, $\xi \neq 0$ положено

$$c_N = \left(1 - \frac{\xi^2}{4N^2}\right)^{1/2}, \quad \theta_N = c_N\eta + \frac{\xi}{2N}, \quad \omega_N = c_N\eta - \frac{\xi}{2N}, \quad \sqrt{t_N} = N + i.$$

Если $N \rightarrow \infty$, то $\mu_{i_0}(q_1) \rightarrow \infty$, поскольку $\mu_{i_0}(q_1) = N^2 - 1$, и из (1) следует, что $i_0 \rightarrow \infty$. Таким образом, в силу (7)

$$\lim_{N \rightarrow \infty} |S(t_N, \theta_N, \omega_N; q_1) - S(t_N, \theta_N, \omega_N; q_2)| = 0. \quad (8)$$

Кроме того, ввиду существования пределов $\lim_{N \rightarrow \infty} S(t_N, \theta_N, \omega_N; q_1)$ и $\lim_{N \rightarrow \infty} S(t_N, \theta_N, \omega_N; q_2)$ имеем

$$\lim_{N \rightarrow \infty} |S(t_N, \theta_N, \omega_N; q_1) - S(t_N, \theta_N, \omega_N; q_2)| = \left| \lim_{N \rightarrow \infty} S(t_N, \theta_N, \omega_N; q_1) - \lim_{N \rightarrow \infty} S(t_N, \theta_N, \omega_N; q_2) \right|.$$

Теперь (8) дает $\lim_{N \rightarrow \infty} S(t_N, \theta_N, \omega_N; q_1) = \lim_{N \rightarrow \infty} S(t_N, \theta_N, \omega_N; q_2)$, т.е. $\int_{\Omega} \exp(-ix\xi)q_1(x)dx = \int_{\Omega} \exp(-ix\xi)q_2(x)dx$.

Таким образом, показано, что преобразования Фурье для функций q_1 и q_2 совпадают, откуда следует, что $q_1 = q_2$. \square

Литература

1. Isosaki H. // J. Math. Kyoto Univ. – 1991. – V. 31. – № 3. – P. 743–753.
2. Дубровский В.В. // УМН. – 1991. – Т.46. – Вып. 3. – С. 187–188.

*Магнитогорский государственный
педагогический институт*

*Поступила
02.10.1997*