

А. В. Баданин, Е. Л. Коротяев

ПРЕОБРАЗОВАНИЕ МАККИНА ДЛЯ ОПЕРАТОРОВ 3-ГО ПОРЯДКА

§1. ВВЕДЕНИЕ

Мы рассматриваем несамосопряженный оператор $\mathcal{L} = \mathcal{L}_\psi$, действующий в $L^2(\mathbb{R})$ и заданный формулой

$$\mathcal{L}y = (y'' + py) + py' + qy, \quad (1.1)$$

с 1-периодическими коэффициентами p, q из гильбертова пространства $\mathcal{H} = L^2(\mathbb{T}, \mathbb{R})$, $\mathbb{T} = \mathbb{R}/\mathbb{Z}$, с нормой $\|f\|^2 = \int_0^1 |f(x)|^2 dx$.

Оператор \mathcal{L} возникает при интегрировании уравнения Буссинеска на окружности. Обратная задача для этого оператора рассматривалась в статье Маккина [7]. В этой статье было введено преобразование, которое сводит оператор \mathcal{L} к оператору Шредингера с периодическим потенциалом, зависящим от энергии. Изучение этого преобразования является основной целью настоящей работы.

Напомним, что для восстановления потенциала оператора Хилла требуются три последовательности:

- 1) Последовательность собственных значений 2-периодической задачи.
- 2) Последовательность собственных значений задачи Дирихле.
- 3) Последовательность знаков $+/-$.

Мы показали в [2], что для восстановления коэффициентов оператора \mathcal{L} также требуются три последовательности:

- 1) Последовательность точек ветвления римановой поверхности оператора.
- 2) Последовательность собственных значений 3-точечной задачи Дирихле.
- 3) Последовательность знаков $+/-$.

Ключевые слова: оператор 3-го порядка, 3-точечная задача, собственные значения.

Исследование выполнено за счет гранта Российского научного фонда No. 23-21-00023, <https://rscf.ru/project/23-21-00023/>.

Цель предлагаемой статьи – показать, что в случае малых коэффициентов преобразование Маккина устанавливает соответствие между этими тремя последовательностями для оператора \mathcal{L} и оператора Хилла с некоторым потенциалом, зависящим от энергии.

Наш оператор \mathcal{L} – несамосопряженный, поэтому точки ветвления римановой поверхности и спектр 3-точечной задачи могут быть не вещественными. В нашей статье [1] мы доказали, что в случае достаточно малого потенциала спектры 2-периодической задачи и задачи Дирихле для оператора Шредингера являются вещественными. Используя этот факт, в настоящей статье мы доказываем, что при малых коэффициентах точки ветвления римановой поверхности и спектр 3-точечной задачи оператора \mathcal{L} являются вещественными.

Некоторые результаты по обратной задаче для оператора \mathcal{L} получены Маккином [7]. В частности, для случая малых гладких коэффициентов доказана теорема единственности восстановления потенциала по спектральным данным. Задача в фиксированных классах негладких коэффициентов является более сложной. Некоторые результаты в этом направлении представлены в нашей статье [2].

§2. ОПЕРАТОРЫ ВТОРОГО ПОРЯДКА

Напомним результаты для оператора Хилла $-f'' + Vf$ с потенциалом $V \in \mathcal{H}$, действующего в $L^2(\mathbb{R})$. Спектр является абсолютно непрерывным и состоит из интервалов $[E_{n-1}^+, E_n^-]$, разделенных лакунами, где $E_0^+ < E_1^- \leq E_1^+ < \dots$ являются собственными значениями 2-периодической задачи $f(0) = f(2)$, $f'(0) = f'(2)$. Спектр задачи Дирихле $f(0) = f(1) = 0$ состоит из простых собственных значений $m_1 < m_2 < \dots$. Эти собственные значения являются нулями целой функции $\varphi(1, \cdot)$, где $\varphi(x, \lambda)$ – фундаментальное решение уравнения

$$-f'' + Vf = \lambda f, \quad (2.1)$$

удовлетворяющее начальным условиям $\varphi|_{x=0} = 0$, $\varphi'|_{x=0} = 1$. Для каждого $n \in \mathbb{N}$ собственное значение m_n лежит в интервале $[E_n^-, E_n^+]$. Введем *нормировочные постоянные* $h_{sn} : \mathcal{H} \rightarrow \mathbb{R}$ равенствами

$$h_{sn}(V) = 2\pi n \log |\varphi'(1, m_n(V))|, \quad \log 1 = 0, \quad n \in \mathbb{N}. \quad (2.2)$$

Введем множество S всех вещественных, строго возрастающих последовательностей (s_1, s_2, \dots) таких, что $(s_n - (\pi n)^2) \in \ell^2$. Следующий результат получен в [8].

Отображение $V \rightarrow (\mathfrak{m}_n(V), \mathfrak{h}_{sn}(V))$ является вещественным аналитическим изоморфизмом между \mathcal{H} и $S \oplus \ell^2$.

Замечание. Мы решаем соответствующую обратную задачу для оператора 3-го порядка при 3-точечных условиях Дирихле в [3].

Решение обратной периодической задачи для оператора Хилла по его спектру было сделано Коротяевым [5]. Там было построено отображение $\mathfrak{g} : \mathcal{H}_o \rightarrow \ell^2 \oplus \ell^2$ по формуле

$$V \rightarrow \mathfrak{g}(V) = (\mathfrak{g}_n(V))_{n \in \mathbb{N}}, \quad (2.3)$$

где пространство потенциалов $\mathcal{H}_o = \{V \in \mathcal{H} : \int_0^1 V dx = 0\}$ и

$$\mathfrak{g}_n = (\mathfrak{g}_{cn}, \mathfrak{g}_{sn}) \in \mathbb{R}^2, \quad |\mathfrak{g}_n| = \frac{E_n^+ - E_n^-}{2},$$

векторы $(\mathfrak{g}_{cn}, \mathfrak{g}_{sn})$ даны выражениями

$$\mathfrak{g}_{cn} = \frac{E_n^+ + E_n^-}{2} - \mathfrak{m}_n, \quad (2.4)$$

$$\mathfrak{g}_{sn} = \left| \frac{(E_n^+ - E_n^-)^2}{4} - \mathfrak{g}_{cn}^2 \right|^{\frac{1}{2}} \text{sign } \mathfrak{h}_{sn}. \quad (2.5)$$

Следующие результаты были доказаны в [6, 5].

Отображение \mathfrak{g} , заданное (2.3)–(2.5), является вещественным аналитическим изоморфизмом между \mathcal{H}_o и $\ell^2 \oplus \ell^2$. Более того, справедливы оценки

$$\|V\| \leq 2\|\gamma\|(1 + \|\gamma\|)^{\frac{1}{3}}, \quad \|\gamma\| \leq 2\|V\|(1 + \|V\|)^{\frac{1}{3}},$$

где $\gamma^2 = \sum_{n \geq 1} |E_n^+ - E_n^-|^2$.

Замечание. Мы решаем соответствующую обратную задачу для оператора 3-го порядка в [2].

§3. ПРЕОБРАЗОВАНИЕ МАККИНА

Рассмотрим дифференциальное уравнение

$$(y'' + py)' + py' + qy = \lambda y, \quad \lambda \in \mathbb{C}, \quad (3.1)$$

в классе

$$C^{[2]}(\mathbb{R}) = \{y : y, y', y^{[2]} \in AC_{\text{loc}}(\mathbb{R})\},$$

где

$$y^{[2]} = y'' + py. \quad (3.2)$$

Преобразование Маккина основано на следующем простом результате.

Лемма 3.1. Пусть $p, q \in L^1_{\text{loc}}(\mathbb{R})$, $\lambda \in \mathbb{C}$. Предположим, что уравнение (3.1) имеет решение $\eta \in C^{[2]}(\mathbb{R})$ такое, что $\eta(x) \neq 0$ для всех $x \in \mathbb{R}$. Пусть, кроме того, $y \in C^{[2]}(\mathbb{R})$ является решением уравнения (3.1). Пусть функция f имеет вид

$$f = \eta^{\frac{3}{2}} \left(\frac{y}{\eta} \right)' = \frac{y'\eta - y\eta'}{\sqrt{\eta}}. \quad (3.3)$$

Тогда $f, f', f'' + \frac{p}{2}f \in AC_{\text{loc}}(\mathbb{R})$, и f удовлетворяет уравнению

$$-f'' + Vf = Ef, \quad (3.4)$$

где

$$E = \frac{3z^2}{4} = \frac{3\lambda^{\frac{2}{3}}}{4}, \quad \lambda = \left(\frac{4}{3}E \right)^{\frac{3}{2}}, \quad z = \lambda^{\frac{1}{3}}, \quad (3.5)$$

$$\arg z \in \left(-\frac{\pi}{3}, \frac{\pi}{3} \right], \quad \arg \lambda \in (-\pi, \pi],$$

энергозависящий потенциал V имеет вид

$$V = E - \frac{p}{2} - \frac{3}{2} \frac{\eta^{[2]}}{\eta} + \frac{3}{4} \left(\frac{\eta'}{\eta} \right)^2. \quad (3.6)$$

Кроме того, $V + \frac{p}{2} \in AC_{\text{loc}}(\mathbb{R})$.

Замечания. 1) В невозмущенном случае $p = q = 0$ имеем $V = 0$.

2) Если коэффициенты $p, q \in \mathcal{H}$ 1-периодичны, то потенциал V также 1-периодичен по переменной x , и $V + \frac{p}{2} \in AC(\mathbb{T})$.

3) Уравнение (3.4) рассматривалось в нашей статье [1].

§4. ТОЧКИ ВЕТВЛЕНИЯ

Обратимся к оператору \mathcal{L} . Пусть $p, q \in \mathcal{H}$. Введем фундаментальные решения $\varphi_1, \varphi_2, \varphi_3$ уравнения (3.1), удовлетворяющие условиям $\varphi_j^{[k-1]}|_{x=0} = \delta_{jk}$, $j, k = 1, 2, 3$, где $y^{[0]} = y$, $y^{[1]} = y'$, $y^{[2]} = y'' + py$. Каждая из функций $\varphi_j(x, \cdot)$, $j = 1, 2, 3$, $x \in [0, 1]$ является целой и вещественной на \mathbb{R} . Определим матрицу монодромии

$$M(\lambda) = \left(\varphi_j^{[k-1]}(1, \lambda) \right)_{j,k=1}^3. \quad (4.1)$$

Матричнозначная функция M является целой. Характеристический полином D матрицы монодромии задается выражением

$$D(\tau, \lambda) = \det(M(\lambda) - \tau \mathbb{1}_3), \quad (\tau, \lambda) \in \mathbb{C}^2, \quad (4.2)$$

где $\mathbb{1}_3$ — это единичная 3×3 матрица. Собственное значение матрицы M называется *мультипликатором*, это нуль полинома $D(\cdot, \lambda)$. Имеется ровно 3 (с учетом кратности) мультипликатора $\tau_j, j = 1, 2, 3$, и верно равенство $\tau_1 \tau_2 \tau_3 = 1$. В частности, все τ_j не обращаются в нуль ни при каком $\lambda \in \mathbb{C}$. Три корня τ_1, τ_2 и τ_3 образуют три различные ветви функции, аналитической на некоторой 3-листной римановой поверхности \mathcal{R} , имеющей только алгебраические особенности (точки ветвления) в \mathbb{C} . В любой ограниченной области существует лишь конечное число таких особенностей. Для описания этих точек введем *дискриминант* ρ многочлена $D(\cdot, \lambda)$ по формуле

$$\rho = (\tau_1 - \tau_2)^2 (\tau_1 - \tau_3)^2 (\tau_2 - \tau_3)^2. \quad (4.3)$$

Функция $\rho(\lambda)$ является целой. Нуль ρ является *точкой ветвления* римановой поверхности \mathcal{R} .

Если $p = q = 0$, то соответствующая функция ρ и ее нули $r_n^{0,\pm}$ имеют вид

$$\begin{aligned} \rho_0 &= 64 \sin^2 \frac{\sqrt{3}z}{2} \sin^2 \frac{\sqrt{3}\omega z}{2} \sin^2 \frac{\sqrt{3}\omega^2 z}{2}, \\ r_n^{0,+} &= r_n^{0,-} = \left(\frac{2\pi n}{\sqrt{3}} \right)^3, \quad n \in \mathbb{Z}, \quad \omega = e^{i\frac{2\pi}{3}}. \end{aligned} \quad (4.4)$$

Преобразование Маккина связывает точки ветвления римановой поверхности \mathcal{R} для оператора \mathcal{L} с собственными значениями 2-периодической задачи

$$-f'' + Vf = Ef, \quad f(2) = f(0), \quad f'(2) = f'(0). \quad (4.5)$$

Теорема 4.1. Пусть $p, q \in \mathcal{H}$. Предположим, что существует простой мультипликатор τ для уравнения (3.1) с некоторым $\lambda_o \in \mathbb{C}$ и соответствующее решение Флоке $\eta \in C^{[2]}(\mathbb{R})$ не обращается в нуль для всех $x \in \mathbb{R}$. Пусть преобразование Маккина задается равенствами (3.3)–(3.6). Тогда каждая функция $V(x, \cdot), x \in \mathbb{R}$, является аналитической в некоторой окрестности $E_o = \frac{3}{4}\lambda_o^{\frac{2}{3}}$. Более того, λ_o является точкой ветвления поверхности \mathcal{R} для уравнения (3.1) тогда и только тогда, когда E_o является собственным значением 2-периодической задачи (3.4), (4.5).

Замечание. Доказательство, в основном, повторяет рассуждения Маккина [7, Сес. 8]. Используются две подстановки в (3.3): в первой

подстановке берется $g = f_1$, а во второй $g = f_2$, где f_1, f_2 – решения Флоке, соответствующие мультипликаторам τ_1, τ_2 соответственно, f_k решения Флоке уравнения (3.1), удовлетворяющие условиям $f_k(x+1, \lambda) = \tau_k(\lambda)f_k(x, \lambda)$, $f_k(0, \lambda) = 1$.

§5. ТРЕХТОЧЕЧНАЯ ЗАДАЧА ДИРИХЛЕ

Мы рассматриваем оператор \mathcal{L}_{dir} , действующий в $L^2(0, 2)$ и заданный формулой

$$\mathcal{L}_{\text{dir}}y = (y'' + py)' + py' + qy, \quad y(0) = y(1) = y(2) = 0. \quad (5.1)$$

Спектр $\sigma(\mathcal{L}_{\text{dir}})$ оператора \mathcal{L}_{dir} чисто дискретный и равен

$$\sigma(\mathcal{L}_{\text{dir}}) = \{\lambda \in \mathbb{C} : \xi(\lambda) = 0\}, \quad (5.2)$$

где ξ есть целая функция вида

$$\xi(\lambda) = \det \begin{pmatrix} \varphi_2(1, \lambda) & \varphi_3(1, \lambda) \\ \varphi_2(2, \lambda) & \varphi_3(2, \lambda) \end{pmatrix}. \quad (5.3)$$

В невозмущенном случае $p = q = 0$ функция ξ имеет вид

$$\xi_0(\lambda) = -\frac{8}{3\sqrt{3}\lambda} \sin \frac{\sqrt{3}z}{2} \sin \frac{\sqrt{3}\omega z}{2} \sin \frac{\sqrt{3}\omega^2 z}{2}, \quad (5.4)$$

и все собственные значения простые, вещественные и имеют вид

$$\mu_n^o = \left(\frac{2\pi n}{\sqrt{3}}\right)^3, \quad n \in \mathbb{Z} \setminus \{0\}. \quad (5.5)$$

Рассмотрим “транспонированный” (здесь мы используем терминологию Маккина [7]) оператор

$$\tilde{\mathcal{L}}y = -(y'' + py)' - py' + qy \quad (5.6)$$

и соответствующий оператор $\tilde{\mathcal{L}}_{\text{dir}}$ с 3-точечными условиями $y(0) = y(1) = y(2) = 0$.

Преобразование Маккина связывает собственные значения для оператора $\tilde{\mathcal{L}}_{\text{dir}}$ с собственными значениями задачи Дирихле

$$f(0) = f(1) = 0, \quad (5.7)$$

для уравнения (3.4) следующим образом.

Теорема 5.1. Пусть $p, q \in \mathcal{H}$. Предположим, что существует простой мультипликатор τ для уравнения (3.1) с некоторым $\lambda \in \mathbb{C}$ и соответствующее решение Флоке $\eta \in C^{[2]}(\mathbb{R})$ не обращается в нуль для всех $x \in \mathbb{R}$. Пусть преобразование Маккина задается равенствами (3.3)–(3.6).

Пусть λ является собственным значением оператора $\tilde{\mathcal{L}}_{\text{dir}}$ и пусть \tilde{y} – соответствующая собственная функция. Если, кроме того, $\eta^{[2]}(0) \neq 0$, то $E = \frac{3}{4}\lambda^{\frac{2}{3}}$ является собственным значением задачи Дирихле (3.4), (5.7) и $f = \frac{\tilde{y}}{\sqrt{\eta}}$ является соответствующей собственной функцией.

Обратно, пусть E является собственным значением задачи Дирихле (3.4), (5.7) и пусть f – соответствующая собственная функция. Тогда $\lambda = (\frac{4}{3}E)^{\frac{3}{2}}$ является собственным значением оператора $\tilde{\mathcal{L}}_{\text{dir}}$ и $\tilde{y} = f\sqrt{\eta}$ является соответствующей собственной функцией.

Замечание. В доказательстве мы используем подстановку (3.3), где $y'\eta - y\eta'$ – собственная функция \tilde{y} оператора $\tilde{\mathcal{L}}_{\text{dir}}$.

§6. ЛОКАЛИЗАЦИЯ ТОЧЕК ВЕТВЛЕНИЯ

Теоремы 4.1 и 5.1 доказывают, что преобразование Маккина, введенное в лемме 3.1, преобразует точку ветвления в собственное значение 2-периодической задачи, а 3-точечное собственное значение в собственное значение задачи Дирихле для оператора Шредингера. Далее мы рассмотрим случай малых коэффициентов. В этом случае мы доказываем глобальное взаимно однозначное соответствие между множеством положительных (исключая r_0^\pm) точек ветвления и множеством 2-периодических собственных значений оператора Шредингера, а также аналогичное соответствие между множеством положительных 3-точечных собственных значений “транспонированного” оператора и множеством собственных значений Дирихле для оператора Шредингера. Аналогичные соответствия устанавливаются для отрицательных точек ветвления и 3-точечных собственных значений. Из вещественности 2-периодических собственных значений оператора Шредингера и собственных значений Дирихле для оператора Шредингера (см. [1]) следует вещественность точек ветвления (кроме r_0^\pm) и 3-точечных собственных значений.

Введем области $\mathcal{D}_n, n \in \mathbb{Z}$, равенствами

$$\begin{aligned} \mathcal{D}_0 &= \left\{ \lambda \in \mathbb{C} : |\lambda| < 1 \right\}, \quad \mathcal{D}_n = \left\{ \lambda \in \mathbb{C} : \left| z - \frac{2\pi n}{\sqrt{3}} \right| < 1 \right\}, \\ \mathcal{D}_{-n} &= -\mathcal{D}_n, \quad n \in \mathbb{N}. \end{aligned} \quad (6.1)$$

Всюду ниже $\varepsilon > 0$ обозначает фиксированное достаточно малое число. Обозначим $\psi = (p, q)$ и введем шар

$$\mathcal{B}(\varepsilon) = \{ \psi \in \mathcal{H} \oplus \mathcal{H} : \|\psi\| < \varepsilon \}.$$

Лемма 6.1. Пусть $\psi = (p, q) \in \mathcal{B}(\varepsilon)$. Тогда матрица монодромии имеет собственное значение τ_3 , удовлетворяющее оценке

$$|\tau_3(\lambda) - e^z| \leq \frac{C\|\psi\|}{|z|} |e^z|, \quad (6.2)$$

для всех $\lambda \in \mathcal{D}_3$ и для некоторого $C > 0$, зависящего только от ε , где

$$\mathcal{D}_3 = \mathbb{C}_+ \setminus \bigcup_{n \in \{0\} \cup \mathbb{N}} \overline{\mathcal{D}_{-n}}. \quad (6.3)$$

Более того, если $\lambda \in \mathcal{D}_3$, то $\tau_3(\lambda)$ является простым мультипликатором и соответствующее решение Флоке $f_3(x, \lambda)$ не обращается в нуль для всех $x \in \mathbb{R}$. Каждая из функций τ_3 и $f_3(x, \cdot)$, $x \in \mathbb{R}$, является аналитической на \mathcal{D}_3 , $\tau_3(\lambda) > 0$ при $\lambda > 1$.

Введем образы \mathcal{S} и \mathcal{S}_n областей \mathcal{D}_3 и \mathcal{D}_n в плоскости E равенствами

$$\mathcal{S} = \left\{ E \in \mathbb{C} : \lambda = \left(\frac{4}{3} E \right)^{\frac{3}{2}} \in \mathcal{D}_3 \right\}, \quad (6.4)$$

и

$$\mathcal{S}_n = \left\{ E \in \mathbb{C} : \lambda = \left(\frac{4}{3} E \right)^{\frac{3}{2}} \in \mathcal{D}_n \right\} = \left\{ E \in \mathbb{C} : |\sqrt{E} - \pi n| < \frac{\sqrt{3}}{2} \right\}, \quad (6.5)$$

$n \in \mathbb{N}$.

По лемме 6.1, если $\psi \in \mathcal{B}(\varepsilon)$, то для любого $\lambda \in \mathcal{D}_3$ мы можем взять $\eta = f_3$ в преобразовании Маккина (3.3)–(3.6). Тогда потенциал $V(x, E)$, $x \in \mathbb{R}$, является аналитической функцией E на области \mathcal{S} .

Для того чтобы рассмотреть оператор Шредингера с потенциалом, зависящим от энергии, предположим $p', q \in L^2(\mathbb{T})$. Введем пространство Соболева $\mathcal{H}_1 = H^1(\mathbb{T})$ и норму $\|\psi\|_1$ в пространстве $\mathcal{H}_1 \oplus \mathcal{H}$

$$\|\psi\|_1^2 = \|p\|^2 + \|p'\|^2 + \|q\|^2.$$

Обозначим

$$\psi_* = (p, -q), \quad \psi^-(x) = \psi(1-x), \quad \psi_*^-(x) = \psi_*(1-x), \quad x \in \mathbb{R}. \quad (6.6)$$

Теорема 6.2. i) Пусть $\psi \in \mathcal{B}(\varepsilon)$. Тогда в каждой области $\mathcal{D}_n, n \in \mathbb{Z}$ лежат ровно две (с учетом кратности) точки ветвления r_n^\pm , а в $\mathbb{C} \setminus \bigcup_{n \in \mathbb{Z}} \mathcal{D}_n$ точек ветвления нет. Более того,

$$r_n^\pm(\psi) = -r_{-n}^\mp(\psi_*) = -r_{-n}^\mp(\psi_*^-) = r_n^\pm(\psi^-) \quad \forall n \in \mathbb{Z}. \quad (6.7)$$

ii) Пусть $\psi \in \mathcal{B}_1(\varepsilon)$. Тогда в каждой области $\mathcal{S}_n, n \in \mathbb{N}$ имеется ровно два (с учетом кратности) собственных значения E_n^\pm 2-периодической задачи (3.4),(4.5), а в области $\mathcal{S} \setminus \bigcup_{n \in \mathbb{N}} \mathcal{S}_n$ собственных значений нет. Собственные значения $E_n^\pm, n \in \mathbb{N}$, вещественны и могут быть занумерованы как

$$2 < E_1^- \leq E_1^+ < E_2^- \leq E_2^+ < \dots \quad (6.8)$$

с учетом кратности. Кроме того, верны равенства

$$E_n^\pm(\psi) = E_n^\pm(\psi^-) = \frac{3}{4}(r_n^\pm(\psi))^{\frac{2}{3}} \quad \forall n \in \mathbb{N}. \quad (6.9)$$

$$E_n^\pm(\psi_*) = E_n^\pm(\psi_*^-) = \frac{3}{4}(-r_{-n}^\mp(\psi))^{\frac{2}{3}} \quad \forall n \in \mathbb{N}. \quad (6.10)$$

Все $r_n^\pm, n \in \mathbb{Z} \setminus \{0\}$, вещественны и верны неравенства

$$\dots < r_{-1}^- \leq r_{-1}^+ < r_1^- \leq r_1^+ < r_2^- \leq r_2^+ < \dots$$

Замечание. Доказательство теоремы 6.2 основано на наших результатах из [1].

§7. ЛОКАЛИЗАЦИЯ 3-ТОЧЕЧНЫХ СОБСТВЕННЫХ ЗНАЧЕНИЙ И НОРМИРОВОЧНЫХ КОНСТАНТ

Здесь мы формулируем наши теоремы о трехточечных собственных значениях и нормировочных константах.

Теорема 7.1. i) Пусть $\psi \in \mathcal{B}(\varepsilon)$. Тогда существует ровно одно простое собственное значение μ_n оператора \mathcal{L}_{dir} и ровно одно простое собственное значение $\tilde{\mu}_n$ оператора $\tilde{\mathcal{L}}_{\text{dir}}$ в каждой области $\mathcal{D}_n, n \in \mathbb{Z} \setminus \{0\}$. Более того,

$$\mu_n(\psi) = -\mu_{-n}(\psi_*^-) = -\tilde{\mu}_{-n}(\psi_*) = \tilde{\mu}_n(\psi^-), \quad \forall n \in \mathbb{Z} \setminus \{0\}. \quad (7.1)$$

ii) Пусть $\psi \in \mathcal{B}_1(\varepsilon)$. Тогда существует ровно одно простое собственное значение \mathfrak{m}_n задачи Дирихле (3.4), (5.7) в каждой области $\mathcal{S}_n, n \in \mathbb{N}$ и собственных значений в области $\mathcal{S} \setminus \bigcup_{n \in \mathbb{N}} \mathcal{S}_n$ нет. Если, кроме того, ψ является вещественным, то все собственные значения $\mathfrak{m}_n, n \in \mathbb{N}$, являются вещественными и верны соотношения

$$\mathfrak{m}_1 < \mathfrak{m}_2 < \dots, \quad \mathfrak{m}_n \in [E_n^-, E_n^+], \quad \forall n \in \mathbb{N}. \quad (7.2)$$

Кроме того, верны равенства

$$\mathfrak{m}_n(\psi^-) = \frac{3}{4}(\mu_n(\psi))^{2/3}, \quad \forall n \in \mathbb{N}, \quad (7.3)$$

$$\mathfrak{m}_n(\psi) = \frac{3}{4}(\tilde{\mu}_n(\psi))^{2/3} = \frac{3}{4}(-\mu_{-n}(\psi_*))^{2/3}, \quad \forall n \in \mathbb{N}. \quad (7.4)$$

Если ψ вещественна, то все $\mu_n, n \in \mathbb{Z} \setminus \{0\}$ вещественны и

$$\mu_n \in [r_n^-, r_n^+]. \quad (7.5)$$

Замечание. Соотношение (7.5) было получено в [7] для случая малых $p, q \in C^\infty(\mathbb{T})$ другим способом, без использования преобразования Маккина. Мы используем преобразование Маккина, которое дает более простое доказательство для более широкого класса коэффициентов.

Для определения нормировочных констант нам нужно рассмотреть “транспонированный” оператор $\tilde{\mathcal{L}}_{\text{dir}}$. Если $\psi \in \mathcal{B}(\varepsilon)$, то в каждой области $\mathcal{D}_n, n \in \mathbb{Z}_0$, существует ровно одно вещественное простое собственное значение $\tilde{\mu}_n$ этого оператора. Пусть $\tilde{y}_n(x)$ будет соответствующей собственной функцией, такой что $\tilde{y}'_n(0) = 1$. Введем нормировочные константы $h_{sn}, n \in \mathbb{N}$, как

$$h_{sn} = 8(\pi n)^2 \log |\tilde{y}'_n(1)\tau_3^{-\frac{1}{2}}(\tilde{\mu}_n)|, \quad \tau_3^{\frac{1}{2}}(\tilde{\mu}_n) > 0. \quad (7.6)$$

Следующая теорема показывает, что преобразование Маккина переводит нормировочные постоянные (7.6) для оператора \mathcal{L}_{dir} в нормировочные постоянные (2.2) задачи Дирихле для оператора Шредингера (3.4).

Теорема 7.2. Пусть $\psi \in \mathcal{B}_1(\varepsilon)$. Тогда нормировочные константы удовлетворяют равенствам

$$\mathfrak{h}_{sn} = \frac{h_{sn}}{4\pi n} \quad \forall n \in \mathbb{N}. \quad (7.7)$$

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. A. Badanin, E. Korotyaev. *Hill's operators with the potentials analytically dependent on energy*. — J. Diff. Eq. **271** (2021), 638–664.
2. А. В. Баданин, Е. Л. Коротяев, *Обратная задача для L -оператора пары Лакса уравнения Бюссинеска на окружности*. — Функци. анализ и его прилож. **58**, No. 1 (2024).
3. A. Badanin, E. Korotyaev, *Inverse problem for 3-rd order operators under the 3-point Dirichlet conditions, to be published*.
4. A. Badanin, E. Korotyaev, *Asymptotics of the divisor for the good Boussinesq equation*, [arXiv:2409.10988](https://arxiv.org/abs/2409.10988)
5. E. Korotyaev, *Inverse Problem and the trace formula for the Hill Operator*, II. — Mathematische Zeitschrift **231**, No. 2 (1999), 345–368.
6. E. Korotyaev, *Estimates of periodic potentials in terms of gap lengths*. — Comm. Math. Phys. **197**, No. 3 (1998), 521–526.
7. H. McKean, *Boussinesq's equation on the circle*. — Com. Pure and Appl. Math. **34** (1981) 599–691.
8. J. Pöschel, E. Trubowitz, *Inverse Spectral Theory*, Academic Press, Boston (1987).

Badanin A. V., Korotyaev E. L. Mc'Kean's transformation for 3-rd order operators.

We consider a non-self-adjoint third order operator with 1-periodic coefficients. Integrating the Boussinesq equation on a circle requires solving the inverse spectral problem for this operator. In 1981, McKean introduced a transformation that reduces the spectral problem for this operator to the spectral problem for the Hill operator with a potential that depends analytically on the energy. In the present paper we are studying this transformation.

Санкт-Петербургский
государственный университет,
Университетская наб., 7/9,
Санкт-Петербург 199034

E-mail: a.badanin@spbu.ru

E-mail: korotyaev@gmail.com, e.korotyaev@spbu.ru

Поступило 30 сентября 2024 г.