

Министерство образования и науки Российской Федерации
ФЕДЕРАЛЬНОЕ ГОСУДАРСТВЕННОЕ БЮДЖЕТНОЕ
ОБРАЗОВАТЕЛЬНОЕ УЧРЕЖДЕНИЕ ВЫСШЕГО ОБРАЗОВАНИЯ
«САРАТОВСКИЙ НАЦИОНАЛЬНЫЙ ИССЛЕДОВАТЕЛЬСКИЙ
ГОСУДАРСТВЕННЫЙ УНИВЕРСИТЕТ ИМЕНИ Н.Г. ЧЕРНЫШЕВСКОГО»

Кафедра математической физики и
вычислительной математики

ВОССТАНОВЛЕНИЕ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ ОПЕРАТОРОВ

название темы выпускной квалификационной работы полужирным шрифтом

ПО СПЕКТРАЛЬНЫМ ХАРАКТЕРИСТИКАМ

АВТОРЕФЕРАТ БАКАЛАВРСКОЙ РАБОТЫ

Студента(ки) 4 курса 411 группы

направления 01.03.02 – Прикладная математика и информатика

код и наименование направления

механико-математического факультета

наименование факультета, института, колледжа

Игнатъева Алексея Александровича

фамилия, имя, отчество

Научный руководитель

д.ф.-м.н., профессор

должность, уч. степень, уч. звание

дата, подпись

В.А. Юрко

инициалы, фамилия

Заведующий кафедрой

д.ф.-м.н., профессор

должность, уч. степень, уч. звание

дата, подпись

В.А. Юрко

инициалы, фамилия

Саратов, 2017 год

ВВЕДЕНИЕ

Обратные задачи спектрального анализа заключаются в восстановлении операторов по их некоторым спектральным характеристикам. Подобные задачи играют фундаментальную роль в различных разделах математики и имеют много приложений в различных областях естествознания и техники, в частности, в квантовой физике, механике, электротехнике, геофизике, метеорологии. Интерес к этой тематике постоянно увеличивается благодаря появлению новых приложений, и в настоящее время теория обратных задач интенсивно развивается во всем мире.

Первый результат в теории обратных спектральных задач оператора принадлежит В. А. Амбарцумяну. Он показал что в одном частном случае оператор Штурма-Лиувилля однозначно определяется своим спектром. Однако результат Амбарцумяна является исключением, и одного спектра, вообще говоря, недостаточно. Впоследствии Г. Борг доказал, что оператор Штурма-Лиувилля однозначно определяется двумя спектрами.

Важную роль в теории спектральных задач Штурма-Лиувилля сыграл оператор преобразования. Впервые для произвольного оператора Штурма-Лиувилля его построил А. Я. Повзнер, а первым к решению обратных спектральных задач стал применять В. А. Марченко. Позже метод оператора преобразования использовался в работе И. М. Гельфанда и Б. М. Левитана, в которой были получены необходимые и достаточные условия восстановления оператора Штурма-Лиувилля, а также сам метод восстановления.

Целью бакалаврской работы является построение алгоритма восстановления дифференциального оператора Штурма-Лиувилля с краевыми условиями третьего рода на конечном интервале.

Работа состоит из пяти разделов: «Основные определения», «Свойства спектра и собственных функций», «Оператор преобразования», «Теорема единственности», «Метод оператора преобразования».

В разделе «Основные определения» вводятся основные объекты, используемые в работе, такие как оператор Штурма-Лиувилля, собственные значения и собственные функций, весовые числа.

В разделе «Свойства спектра и собственных функций» рассматриваются прямые задачи спектрального анализа. В ней получены теоремы об основных свойствах спектра и собственных функций, в частности, доказаны теоремы

о существовании и асимптотическом поведении собственных значений и весовых чисел, а также полноте и ортогональности в L_2 системы собственных функций.

В разделе «Оператор преобразования» производится построение оператора преобразования и изучаются его свойства.

В разделе «Теорема единственности» доказывается теорема о единственности восстановления дифференциального оператора по спектральным данным.

В разделе «Метод оператора преобразования» выводится основное уравнение обратной задачи, а также доказывается его однозначная разрешимость. Это уравнение является линейным интегральным уравнением относительно ядра оператора преобразования. С его помощью, сводя нелинейную обратную задачу к линейной, доказываются необходимые и достаточные условия разрешимости задачи восстановления, а также строится алгоритм восстановления дифференциального оператора.

ОСНОВНОЕ СОДЕРЖАНИЕ РАБОТЫ

В первом разделе вводятся основные объекты, которые используются в работе.

Определение 1. Краевая задача $L = L(q(x), h, H)$:

$$ly(x) = -y''(x) + q(x)y(x) = \lambda y(x), \quad 0 < x < \pi, \quad (1)$$

$$U(y) = y'(0) - hy(0) = 0, \quad V(y) = y'(\pi) + Hy(\pi) = 0, \quad (2)$$

где $q(x)$, h , $H \in \mathbb{R}$ и $q(x) \in L_2(0, \pi)$, называется краевой задачей Штурма-Лиувилля.

Определение 2. Значения параметра λ , для которых L имеет нетривиальные решения, называются собственными значениями, а соответствующие нетривиальные решения собственными функциями.

Обозначим через $\varphi(x, \lambda)$, $\psi(x, \lambda)$ решения (1), удовлетворяющие следующим начальным условиям:

$$\varphi(0, \lambda) = 1, \quad \varphi'(0, \lambda) = h,$$

$$\psi(\pi, \lambda) = 1, \quad \psi'(\pi, \lambda) = -H.$$

Согласно формуле Остроградского-Лиувилля вронскиан

$$\langle \psi(x, \lambda), \varphi(x, \lambda) \rangle = \langle \psi(x_0, \lambda), \varphi(x_0, \lambda) \rangle \exp \left(- \int_{x_0}^x 0 dt \right) = \langle \psi(x_0, \lambda), \varphi(x_0, \lambda) \rangle$$

и не зависит от x .

Определение 3. *Функция*

$$\Delta(\lambda) = \langle \psi(x, \lambda), \varphi(x, \lambda) \rangle$$

называется *характеристической функцией краевой задачи L* .

Определение 4. *Числа*

$$\alpha_n = \int_0^\pi \varphi^2(x, \lambda_n) dx,$$

где λ_n — собственные значения L , называются *весовыми числами*.

Во втором разделе доказываются теоремы об основных свойствах спектра и собственных функций.

Теорема 1. *Нули характеристической функции $\Delta(\lambda)$ совпадают с собственными значениями $\{\lambda_n\}$ краевой задачи L . Функции $\varphi(x, \lambda_n)$ и $\psi(x, \lambda_n)$ являются собственными функциями, и существует последовательность $\{\beta_n\}$, что*

$$\psi(x, \lambda_n) = \beta_n \varphi(x, \lambda_n).$$

Теорема 2. *Собственные значения $\{\lambda_n\}$ и собственные функции $\varphi(x, \lambda_n)$, $\psi(x, \lambda_n)$ — вещественны. Собственные функции, соответствующие различным собственным значениям, ортогональны в $L_2(0, \pi)$. Все нули $\Delta(\lambda)$ являются простыми, т. е. $\dot{\Delta}(\lambda_n) \neq 0$.*

Лемма 1. *При $|\rho| \rightarrow \infty$ верны следующее равномерные по $x \in [0, \pi]$ асимптотические формулы:*

$$\varphi(x, \lambda) = \cos \rho x + q_1(x) \frac{\sin \rho x}{\rho} + \int_0^x \frac{\sin \rho(x-2t)}{2\rho} q(t) dt + O \left(\frac{\exp(|\tau|x)}{\rho^2} \right), \quad (3)$$

$$\varphi'(x, \lambda) = \rho \sin \rho x + q_1(x) \cos \rho x + \frac{1}{2} \int_0^x \cos \rho(x - 2t) q(t) dt +$$

$$+ O\left(\frac{\exp(|\tau|x)}{\rho}\right), \quad (4)$$

где

$$q_1(x) = h + \frac{1}{2} \int_0^x q(t) dt$$

и $\lambda = \rho^2$.

Теорема 3. Краевая задача L имеет счетное множество собственных значений $\{\lambda_n\}_{n=0}^{\infty}$. При этом

$$\rho_n = \sqrt{\lambda_n} = n + \frac{\omega}{\pi n} + \frac{\kappa_n}{n}, \quad n \rightarrow \infty, \quad (5)$$

$$\alpha_n = \frac{\pi}{2} + \frac{\kappa_n}{n}, \quad n \rightarrow \infty, \quad (6)$$

где

$$\{\kappa_n\} \in l_2.$$

Лемма 2. Если $q(x) \in W_2^1(0, \pi)$, то при $|\rho| \rightarrow \infty$ верны следующие равномерные по $x \in [0, \pi]$ асимптотические формулы:

$$\varphi(x, \lambda) = \cos \rho x + q_1(x) \frac{\sin \rho x}{\rho} + q_{21}(x) \frac{\cos \rho x}{\rho^2} - \int_0^x \frac{\cos \rho(x - 2t)}{4\rho^2} q'(t) dt +$$

$$+ O\left(\frac{\exp(|\tau|x)}{\rho^3}\right), \quad (7)$$

$$\varphi'(x, \lambda) = -\rho \sin \rho x + q_1(x) \cos \rho x + q_{22}(x) \frac{\sin \rho x}{\rho} + \int_0^x \frac{\sin \rho(x - 2t)}{4\rho} q'(t) dt +$$

$$+ O\left(\frac{\exp(|\tau|x)}{\rho^2}\right), \quad (8)$$

где

$$q_{21} = \frac{q(x) - q(0)}{4} + \frac{1}{2} \int_0^x q(t) q_1(t) dt,$$

$$q_{22}(x) = \frac{q(x) + q(0)}{4} + \frac{1}{2} \int_0^x q(t) q_1(t) dt.$$

Теорема 4. Если $q(x) \in W_2^1(0, \pi)$, то краевая задача L имеет счетное

множество собственных значений. При этом

$$\rho_n = \sqrt{\lambda_n} = n + \frac{\omega}{\pi n} + \frac{\kappa_n}{n^2}, \quad n \rightarrow \infty, \quad (9)$$

$$\alpha_n = \frac{\pi}{2} + \frac{\omega^+}{n^2} + \frac{\kappa_n}{n^2}, \quad n \rightarrow \infty, \quad (10)$$

где

$$\{\kappa_n\} \in l_2.$$

Теорема 5. Система собственных функций $\{\varphi(x, \lambda_n)\}_{n=0}^{\infty}$ полна в $L_2(0, \pi)$. Кроме того, если $f(x) \in AC(0, \pi)$, то

$$f(x) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n \varphi(x, \lambda_n), \quad a_n = \frac{1}{\alpha_n} \int_0^{\pi} f(t) \varphi(t, \lambda_n) dt,$$

при чем ряд сходится равномерно на $[0, \pi]$.

В третьем разделе строится оператор преобразования, и доказываются его основные свойства.

Теорема 6. Имеет место представление

$$\varphi(x, \lambda) = \cos \rho x + \int_0^x G(x, t) \cos \rho t dt, \quad \lambda = \rho^2, \quad (11)$$

где $G(x, \lambda)$ – вещественная непрерывная функция, причем

$$G(x, x) = h + \frac{1}{2} \int_0^x q(t) dt.$$

В четвертом разделе доказывается теорема единственности восстановления дифференциального оператора.

Теорема 7. Если $\forall n > 0 \lambda_n = \tilde{\lambda}_n, \alpha_n = \tilde{\alpha}_n$, то $L = \tilde{L}$, т. е. $q(x) = \tilde{q}(x)$ почти всюду на $(0, \pi)$, $h = \tilde{h}$, $H = \tilde{H}$.

В пятом разделе доказываются необходимые и достаточные условия разрешимости задачи восстановления дифференциального оператора, а также строится алгоритм решения этой задачи.

Обозначим

$$F(x, t) = \sum_{n=0}^{\infty} \left(\frac{\cos \rho_n x \cos \rho_n t}{\alpha_n} - \frac{\cos nx \cos nt}{\alpha_n^0} \right), \quad (12)$$

где

$$\alpha_n^0 = \begin{cases} \frac{\pi}{2}, & n > 0, \\ \pi, & n = 0. \end{cases}$$

Теорема 8. $\forall x \in (0, \pi]$ ядро $G(x, t)$ из представления (11) удовлетворяет линейному интегральному уравнению

$$G(x, t) + F(x, t) + \int_0^x G(x, s)F(s, t) ds = 0, \quad 0 < t < x. \quad (13)$$

Теорема 9. $\forall x \in (0, \pi]$ уравнение (13) имеет единственное решение $G(x, t)$ в $L_2(0, \pi)$.

Алгоритм 1. Пусть даны числа $\{\lambda_n, \alpha_n\}_{n=0}^{\infty}$ вида (5), (6). Тогда краевая задача $L(q(x), h, H)$ строится по следующему алгоритму:

1. По заданным числам $\{\lambda_n, \alpha_n\}_{n=0}^{\infty}$ строим функцию $F(x, t)$ по формуле (12);
2. Находим функцию $G(x, t)$ из уравнения (13);
3. Вычисляем $q(x)$, h и H по формулам

$$q(x) = 2 \frac{d}{dx} G(x, x), \quad (14)$$

$$h = G(0, 0), \quad H = \omega - h - \frac{1}{2} \int_0^{\pi} q(t) dt. \quad (15)$$

Пусть $G(x, t)$ — решение уравнение (13), $\tilde{\varphi}(x, t)$ построена по формуле (11), $q(x)$ и h — по формулам (14), (15).

Лемма 3. Справедливы соотношения:

$$-\tilde{\varphi}''(x, \lambda) + q(x)\tilde{\varphi}(x, \lambda) = \lambda\tilde{\varphi}(x, \lambda),$$

$$\tilde{\varphi}(0, \lambda) = 1, \quad \tilde{\varphi}'(0, \lambda) = h.$$

Лемма 4. *Справедливо соотношение:*

$$\int_0^\pi \tilde{\varphi}(t, \lambda_k) \tilde{\varphi}(t, \lambda_n) = \begin{cases} 0, & n \neq k, \\ \alpha_n, & n = k. \end{cases}$$

Лемма 5. $\forall n, m \geq 0$ *имеет место равенство:*

$$\frac{\tilde{\varphi}'(\pi, \lambda_n)}{\tilde{\varphi}(\pi, \lambda_n)} = \frac{\tilde{\varphi}'(\pi, \lambda_m)}{\tilde{\varphi}(\pi, \lambda_m)}$$

Теорема 10. *Для того, чтобы вещественные числа $\{\lambda_n\}_{n=0}^\infty$ были спектральными данными для некоторой задачи $L(q(x), h, H)$ вида (1), (2), необходимо и достаточно, чтобы выполнялось (5), (6). Кроме того, если $q(x) \in W_2^1$, то необходимо и достаточно, чтобы выполнялось (9), (10).*

ЗАКЛЮЧЕНИЕ

В данной работе были получены необходимые и достаточные условия разрешимости задачи восстановления оператора Штурма-Лиувилля, доказана единственность решения этой задачи, а также построен алгоритм восстановления, который является основным результатом работы.

Кроме того, были рассмотрены некоторые прямые задачи спектрального анализа. В частности, были доказаны теоремы о существовании и асимптотическом поведении собственных значений и весовых чисел, а также о полноте и ортогональности в L_2 системы собственных функций.