

МИНОБРНАУКИ РОССИИ

ФЕДЕРАЛЬНОЕ ГОСУДАРСТВЕННОЕ БЮДЖЕТНОЕ
ОБРАЗОВАТЕЛЬНОЕ УЧРЕЖДЕНИЕ ВЫСШЕГО ОБРАЗОВАНИЯ
**«САРАТОВСКИЙ НАЦИОНАЛЬНЫЙ ИССЛЕДОВАТЕЛЬСКИЙ
ГОСУДАРСТВЕННЫЙ УНИВЕРСИТЕТ ИМЕНИ
Н.Г.ЧЕРНЫШЕВСКОГО»**

Кафедра дифференциальных уравнений и математической экономики

Классическое решение смешанной задачи для волнового уравнения

название темы выпускной квалификационной работы полужирным шрифтом

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
Радюшина Вадима Станиславовича
фамилия, имя, отчество

Научный руководитель
д.ф-м.н., профессор
должность, уч. степень, уч. звание

дата, подпись

А.П. Хромов
инициалы, фамилия

Заведующий кафедрой
д.ф-м.н., профессор
должность, уч. степень, уч. звание

дата, подпись

С.И. Дудов
инициалы, фамилия

Саратов 2021

ВВЕДЕНИЕ

Целью данной выпускной квалификационной работы бакалавра является ослабление условия гладкости на начальные данные смешанной задачи волнового уравнения.

Обоснование метода Фурье в задачах математической физики традиционно опирается на доказательство равномерной сходимости ряда, представляющего формальное решение задачи, и рядов, полученных из него почлененным дифференцированием нужное число раз. Однако, недостатком такого подхода является требование завышенной гладкости на начальную функцию.

В работе изучается следующая задача:

$$\begin{aligned}u_{tt} &= u_{xx} - q(x)u(x, t), \quad x \in [0, 1], \quad t \in [0, \infty), \\u(0, t) &= u_x(0, t) - u_x(1, t) - au(1, t) = 0, \\u(x, 0) &= \varphi(x), \quad u_t(x, 0) = 0,\end{aligned}$$

где $q(x) \in C[0, 1]$ и комплекснозначна, a – комплексное число.

Структура работы следующая:

Введение;

1. Метод разделения переменных;
 - 1.1. Общая схема метода;
2. Асимптотика собственных значений;
3. Классическое решение смешанной задачи;
 - 3.1. Представление частичной суммы ряда Фурье контурным интегралом;
 - 3.2. Исследование формального решения;
4. Численное нахождение собственных значений;
 - 4.1. Разностный метод;
 - 4.2. Результаты численного эксперимента;

Заключение;

Список использованных источников;

Приложение А Исходный код программы;

А.1 Главный файл;

А.2 Метод конечных разностей;

A.3 Метод Мюллера.

Во введении формулируются цель работы и решаемая задача.

В первой главе дается общая схема метода Фурье и приводится теорема о собственных значениях и собственных функциях возникающей в процессе решения задачи Штурма-Лиувилля.

Во второй главе доказывается теорема об асимптотике собственных значений.

В третьей главе определяются необходимые понятия и предположения для представления частичной суммы ряда Фурье контурным интегралом и проводится исследование основной задачи.

В четвертой главе дается описание программы, реализующей нахождение собственных значений задачи Штурма-Лиувилля, и приводятся результаты ее работы.

В приложении А находится исходный код программы.

1 Основное содержание работы

В первой главе приводится общая схема метода Фурье и приводится теорема о собственных значениях и собственных функциях появляющейся в процессе решения задачи Штурма-Лиувилля:

Теорема 1.1. (1) *Краевая задача*

$$\begin{aligned} - (k(x)Y'(x))' + q(x)Y(x) &= \lambda p(x)Y(x), \quad 0 < x < l, \\ h_1 Y'(0) - h Y(0) &= 0, \quad H_1 Y'(l) + H Y(l) = 0. \end{aligned}$$

имеет счетное множество собственных значений $\{\lambda_n\}_{n \geq 0}$. Все они вещественные и простые, т.е. $\lambda_n \neq \lambda_k$ при $n \neq k$, причем

$$\rho_n := \sqrt{\lambda_n} = \frac{\pi n}{T} + O\left(\frac{1}{n}\right), \quad n \rightarrow \infty,$$

где

$$T = \int_0^l \sqrt{\frac{p(\tau)}{k(\tau)}} d\tau.$$

Каждому собственному значению соответствует только одна, с точностью до постоянного множителя, собственная функция $Y_n(x)$.

(2) *Собственные функции, соответствующие различным собственным значениям, ортогональны в $L_{2,p}(0, l)$, т.е.*

$$\int_0^l Y_n(x) Y_k(x) p(x) dx = 0 \text{ при } n \neq k.$$

Система собственных функций $\{Y_n(x)\}_{n \geq 0}$ полна в $L_{2,p}(0, l)$.

(3) *Пусть $f(x)$, $x \in [0, l]$ – абсолютно непрерывная функция. Тогда*

$$f(x) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n Y_n(x),$$

где

$$a_n = \frac{1}{\alpha_n} \int_0^l f(x) Y_n(x) p(x) dx, \quad \alpha_n = \int_0^l Y_n^2(x) p(x) dx,$$

причем ряд сходится равномерно на $[0, l]$.

Во второй главе доказывается теорема об асимптотике собственных значений:

Теорема 2.1. *Собственные значения дифференциального оператора n -го порядка в интервале $[0, 1]$, порожденного регулярными краевыми условиями, образуют две бесконечные последовательности λ'_k, λ''_k ($k = N, N + 1, N + 2, \dots$), где N – некоторое целое число.*

При нечетном $n = 4q - 1$,

$$\lambda'_k = (-2k\pi i)^n \left[1 - \frac{n \ln_0 \xi^{(1)}}{2k\pi i} + O\left(\frac{1}{k^2}\right) \right], \quad (1.1)$$

$$\lambda''_k = (2k\pi i)^n \left[1 + \frac{n \ln_0 \xi^{(2)}}{2k\pi i} + O\left(\frac{1}{k^2}\right) \right], \quad (1.2)$$

а для нечетного $n = 4q + 1$,

$$\lambda'_k = (2k\pi i)^n \left[1 + \frac{n \ln_0 \xi^{(1)}}{2k\pi i} + O\left(\frac{1}{k^2}\right) \right], \quad (1.3)$$

$$\lambda''_k = (-2k\pi i)^n \left[1 - \frac{n \ln_0 \xi^{(2)}}{2k\pi i} + O\left(\frac{1}{k^2}\right) \right], \quad (1.4)$$

где θ_0 и θ_1 отличны от нуля и определяются равенством

$$\theta_0 + \theta_1 s = \begin{vmatrix} \alpha_1 \omega_1^{k_1} & \dots & \alpha_1 \omega_{\mu-1}^{k_1} & (\alpha_1 + s\beta_1) \omega_{\mu}^{k_1} & \beta_1 \omega_{\mu+1}^{k_1} & \dots & \beta_1 \omega_n^{k_1} \\ \alpha_2 \omega_1^{k_2} & \dots & \alpha_2 \omega_{\mu-1}^{k_2} & (\alpha_2 + s\beta_2) \omega_{\mu}^{k_2} & \beta_2 \omega_{\mu+1}^{k_2} & \dots & \beta_2 \omega_n^{k_2} \\ \vdots & \ddots & \vdots & \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ \alpha_n \omega_1^{k_n} & \dots & \alpha_n \omega_{\mu-1}^{k_n} & (\alpha_n + s\beta_n) \omega_{\mu}^{k_n} & \beta_n \omega_{\mu+1}^{k_n} & \dots & \beta_n \omega_n^{k_n} \end{vmatrix},$$

$\xi^{(1)}$ и $\xi^{(2)}$ – определенные ранее корни уравнения $\theta_0 + \theta_1 \xi$, отвечающего области S_v с v , соответственно нечетным и четным.

При четном $n = 2\mu$ и $\theta_0^2 - 4\theta_{-1}\theta_1 \neq 0$

$$\lambda'_k = (-1)^\mu (2k\pi)^n \left[1 \mp \frac{\mu \ln_0 \xi'}{k\pi i} + O\left(\frac{1}{k^2}\right) \right], \quad (1.5)$$

$$\lambda''_k = (-1)^\mu (2k\pi)^n \left[1 \mp \frac{\mu \ln_0 \xi''}{k\pi i} + O\left(\frac{1}{k^2}\right) \right], \quad (1.6)$$

где ξ' и ξ'' – корни уравнения

$$\theta_1 \xi^2 + \theta_0 \xi + \theta_{-1} = 0. \quad (1.7)$$

отвечающего области S_0 , причем верхний знак в (1.5), (1.6) соответствует четному, а нижний – нечетному μ . Для четного $n = 2\mu$ и $\theta_0^2 - 4\theta_{-1}\theta_1 = 0$

$$\lambda'_k = (-1)^\mu (2k\pi)^n \left[1 \mp \frac{\mu \ln_0 \xi}{k\pi i} + O\left(\frac{1}{k^{3/2}}\right) \right], \quad (1.8)$$

$$\lambda''_k = (-1)^\mu (2k\pi)^n \left[1 \mp \frac{\mu \ln_0 \xi}{k\pi i} + O\left(\frac{1}{k^{3/2}}\right) \right], \quad (1.9)$$

где ξ – двойной корень уравнения (1.7), отвечающего области S_0 , а выбор знака в (1.8), (1.9) следует производить по такому же правилу как в (1.5), (1.6).

θ_{-1} и θ_1 отличны от нуля и определяются равенством

$$\begin{aligned} \frac{\theta_{-1}}{s} + \theta_0 + \theta_1 s = \\ = \begin{vmatrix} \alpha_1 \omega_1^{k_1} & \dots & \alpha_1 \omega_{\mu-1}^{k_1} & (\alpha_1 + s\beta_1) \omega_\mu^{k_1} & (\alpha_1 + \frac{1}{s}\beta_1) \omega_{\mu+1}^{k_1} & \beta_1 \omega_{\mu+2}^{k_1} & \dots & \beta_1 \omega_n^{k_1} \\ \alpha_2 \omega_1^{k_2} & \dots & \alpha_2 \omega_{\mu-1}^{k_2} & (\alpha_2 + s\beta_2) \omega_\mu^{k_2} & (\alpha_2 + \frac{1}{s}\beta_2) \omega_{\mu+1}^{k_2} & \beta_2 \omega_{\mu+2}^{k_2} & \dots & \beta_2 \omega_n^{k_2} \\ \vdots & \ddots & \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ \alpha_n \omega_1^{k_n} & \dots & \alpha_n \omega_{\mu-1}^{k_n} & (\alpha_n + s\beta_n) \omega_\mu^{k_n} & (\alpha_n + \frac{1}{s}\beta_n) \omega_{\mu+1}^{k_n} & \beta_n \omega_{\mu+2}^{k_n} & \dots & \beta_n \omega_n^{k_n} \end{vmatrix}, \end{aligned}$$

Здесь \ln_0 – какое то фиксированное значение натурального логарифма.

В первых трех случаях все собственные значения, начиная с некоторого, простые, а в четвертом, начиная с некоторого, простые, или двукратные.

В третьей главе определяются необходимые понятия и предположения для представления частичной суммы ряда Фурье контурным интегралом и проводится исследование основной задачи:

Определение 1.1. Резольвентой интегрального оператора A называется следующая оператор-функция:

$$R_\lambda(A) = (E - \lambda A)^{-1}A,$$

где E – единичный оператор, λ – комплексный параметр. Если оператор $(E - \lambda A)^{-1}$ ограничен, то λ называется *регулярной точкой*. Таким образом, $R_\lambda(A)$ есть оператор-функция, определенная на множестве регулярных точек.

Определение 1.2. Пусть γ – какой-нибудь контур в λ -плоскости, не проходящий через характеристические значения. Оператор

$$P = -\frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} R_\lambda d\lambda$$

называется *проектором Рисса*.

Теорема 3.2. Имеет место формула

$$S_r(f, x) = -\frac{1}{2\pi i} \int_{|\lambda|=r} R_\lambda f d\lambda,$$

где $S_r(f, x) = \sum_{|\lambda_k| < r} (f, \psi_k) \varphi_k$, $\{\varphi_k\}_{k=1}^{\infty}$ – системы всех с.н.ф. для $\lambda_k : |\lambda_k| < r$, $\{\psi_k\}_{k=1}^{\infty}$ – система биортогональная всей системе $\{\varphi_k\}_{k=1}^{\infty}$. Нумерация $\{\varphi_k\}$ идет в порядке возрастания модулей характеристических чисел с учетом кратности.

Формальное решение исходной задачи

$$u_{tt} = u_{xx} - q(x)u(x, t), \quad x \in [0, 1], \quad t \in [0, \infty), \quad (1.10)$$

$$u(0, t) = u_x(0, t) - u_x(1, t) - au(1, t) = 0, \quad (1.11)$$

$$u(x, 0) = \varphi(x), \quad u_t(x, 0) = 0, \quad (1.12)$$

по методу Фурье возьмем в виде:

$$u(x, t) = -\frac{1}{2\pi i} \int_{|\lambda|=r} (R_\lambda \varphi) \cos \rho t d\lambda - \sum_{k \geq k_0} \frac{1}{2\pi i} \int_{\tilde{\gamma}_k} (R_\lambda \varphi) \cos \rho t d\lambda, \quad (1.13)$$

Преобразование формального решения с учетом эталонной задачи дается следующей теоремой.

Теорема 3.3. *Для формального решения имеет место формула*

$$u(x, t) = u_0(x, t) + u_1(x, t) + u_2(x, t),$$

где

$$\begin{aligned} u_0(x, t) &= -\frac{1}{2\pi i} \int_{|\lambda|=r} \frac{1}{\lambda - \mu_0} (R_\lambda^0 g) \cos \rho t d\lambda - \sum_{k \geq k_0} \frac{1}{2\pi i} \int_{\tilde{\gamma}_k} \frac{1}{\lambda - \mu_0} (R_\lambda^0 g) \cos \rho t d\lambda, \\ u_1(x, t) &= -\frac{1}{2\pi i} \int_{|\lambda|=r} \frac{1}{\lambda - \mu_0} (R_\lambda g - R_\lambda^0 g) \cos \rho t d\lambda, \\ u_2(x, t) &= -\frac{1}{2\pi i} \sum_{k \geq k_0} \frac{1}{\lambda - \mu_0} \int_{\tilde{\gamma}_k} (R_\lambda g - R_\lambda^0 g) \cos \rho t d\lambda, \end{aligned}$$

$$a R_\lambda^0 = (L_0 - \lambda E)^{-1}.$$

Используя асимптотику собственных значений и асимптотические формулы для резольвент из 3-й главы, доказывается, что ряды $u_0(x, t)$ и $u_2(x, t)$ сходятся при любых $x \in [0, 1]$, $t \in [0, \infty)$. Следовательно, сходится ряд (1.13). Далее под $u(x, t)$ понимаем его сумму.

Главный результат этой главы и работы в целом дается следующей теоремой:

Теорема 3.10. *Формальное решение $u(x, t)$ задачи (1.10)-(1.12) есть классическое решение при $\varphi(x) \in C^2[0, 1]$ и выполнении условия*

$$\varphi(0) = \varphi'(0) - \varphi'(1) - a\varphi(1) = \varphi''(0) = 0.$$

В четвертой главе дается описание программы, реализующей нахождение собственных значений задачи Штурма-Лиувилля:

С помощью замены y'' на ее разностную аппроксимацию получим вместо дифференциального уравнения систему алгебраических уравнений:

или, в матричном виде:

$$(A - h^2 \lambda E)Y = 0,$$

Чтобы найти собственные значения будем искать корни характеристического многочлена $\det(A - h^2\lambda E)$. Сам многочлен вычисляется с помощью следующей рекуррентной формулы:

$$D_m(\lambda) = (a_{mm} - \lambda)D_{m-1}(\lambda) - a_{mm-1}a_{m-1m}D_{m-2}(\lambda).$$

Для начала расчета удобно положить $D_{-1}(\lambda) = 0$, $D_0(\lambda) = 1$.

Для нахождения корней характеристического многочлена $\det(A - h^2 \lambda E)$ используется метод Мюллера (парабол). Это итерационный метод для решения уравнения $f(x) = 0$. В качестве следующего приближения берется точка пересечения параболы, проходящей через три точки $(x_k, f(x_k))$, $(x_{k-1}, f(x_{k-1}))$, $(x_{k-2}, f(x_{k-2}))$, и оси x .

Для определения оптимального числа итераций удобно пользоваться приемом Гарвика:

1. Выбирается не очень малое ε ;
 2. Итерации ведутся до выполнения условия $|x_{k+1} - x_k| < \varepsilon$;
 3. Затем итерации продолжаются до тех пор, пока $|x_{k+1} - x_k|$ убывает.

Для примера возьмем задачу Штурма-Лиувилля на отрезке $[0, 1]$ с нулевым потенциалом: $-y'' = \lambda y$, $y(0) = y(1) = 0$. Ее собственные значения есть $\lambda_n = \pi^2 n^2$. Количество узлов сетки $N = 64$.

Таблица 1.1 — Собственные значения задачи $-y'' = \lambda y$, $y(0) = y(1) = 0$

Собственное значение	Приближенное	Точное	Погрешность
λ_1	9.8676227	9.8696044	0.0080227
λ_2	39.4467191	39.4784176	0.0316985
λ_3	88.6660303	88.8264396	0.0703696
λ_4	157.4069829	157.9136704	0.3466170
λ_5	245.5039738	246.7401100	0.9860261

Как видно из таблицы 1.1, первые собственные значения аппроксимируются с хорошей точностью, однако, уже для пятого погрешность близка к 1.

ЗАКЛЮЧЕНИЕ

В данной бакалаврской работе было получено классическое решение смешанной задачи волнового уравнения при минимальных требованиях на начальные данные. Для этого был привлечен метод Коши-Пуанкаре контурного интегрирования резольвенты оператора, порождаемого спектральной задачей из метода Фурье. Также была реализована программа для нахождения собственных значений задачи Штурма-Лиувилля.