

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 почленным 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;
- A.1 Главный файл;
  - A.2 Метод конечных разностей;

### А.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*

$$\begin{aligned} - (k(x)Y'(x))' + q(x)Y(x) &= \lambda p(x)Y(x), \quad 0 < x < l, \\ h_1Y'(0) - hY(0) &= 0, \quad H_1Y'(l) + HY(l) = 0. \end{aligned}$$

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.

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

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  $\lambda'_k, \lambda''_k$  ( $k = N, N + 1, N + 2, \dots$ ), 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  $\theta_0$  и  $\theta_1$  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  $\xi'$  и  $\xi''$  – 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  $\mu$ . 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  $\xi$  – 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).

$\theta_{-1}$  и  $\theta_1$  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 некоего, 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,  $\lambda$  – комплексный параметр. Если оператор  $(E - \lambda A)^{-1}$  ограничен, то  $\lambda$  называется *регулярной точкой*. Таким образом,  $R_\lambda(A)$  есть оператор-функция, определенная на множестве регулярных точек.

**Определение 1.2.** Пусть  $\gamma$  – какой-нибудь контур в  $\lambda$ -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 резольвенты 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*

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





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

Собственное значение	Приближенное	Точное	Погрешность
$\lambda_1$	9.8676227	9.8696044	0.0080227
$\lambda_2$	39.4467191	39.4784176	0.0316985
$\lambda_3$	88.6660303	88.8264396	0.0703696
$\lambda_4$	157.4069829	157.9136704	0.3466170
$\lambda_5$	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.