

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

Кафедра Дифференциальных уравнений и математической экономики
наименование кафедры

РЕЗОЛЬВЕНТНЫЙ ПОДХОД К МЕТОДУ ФУРЬЕ

АВТОРЕФЕРАТ БАКАЛАВРСКОЙ РАБОТЫ

Студента(ки) 4 курса 411 группы
направления (специальности) 01.03.02 -Прикладная математика и информатика
код и наименование направления (специальности)
механико-математического факультета
наименование факультета, института, колледжа
Курыновой Жанны Алексеевны
фамилия, имя, отчество

Научный руководитель

доцент, к.ф.-м.н., доцент
должность, уч. степень, уч. звание

дата, подпись

В.В. Корнев
инициалы, фамилия

Заведующий кафедрой

зав.каф., д.ф.-м.н., профессор
должность, уч. степень, уч. звание

дата, подпись

С.И. Дудов
инициалы, фамилия

Саратов 2024 год

Введение. Бакалаврская работа посвящается изучению резольвентного подхода к методу Фурье в смешанной задаче для неоднородного волнового уравнения.

Актуальность работы. Современное развитие методов математического анализа и численного моделирования динамических процессов в науке и технике в значительной степени опирается на использование различных математических инструментов. Среди таких инструментов особое место занимают методы решения дифференциальных уравнений, которые широко применяются для описания поведения физических систем.

Цели и задачи работы. Обоснование метода Фурье при получении классического решения в смешанной задаче для неоднородного волнового уравнения с комплексным потенциалом и закрепленными краевыми условиями при минимальных требованиях на начальные данные. А так же реализация численного нахождения собственных значений.

Рассмотреть резольвентный подход к методу Фурье для анализа и решения смешанной задачи для неоднородного волнового уравнения. Этот подход основывается на применении резольвентного оператора, который позволяет свести рассматриваемую задачу к серии более простых задач, решение которых может быть получено с использованием методов теории спектрального анализа.

Выпускная квалифицированная работа содержит в себе 5 основных глав: **Постановка задачи, асимптотика собственных значений дифференциального оператора, резольвента оператора и её свойства, сходимость метода Фурье в смешанной задаче, численное нахождение собственных значений в методе Фурье.**

1 Основное содержание работы

В первом разделе рассматривается смешанная задача:

$$\frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial t^2} = \frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial x^2} - q(x)u(x, t) + f(x, t), \quad (1)$$

$$(x, t) \in Q = [0, 1] \times [0, \infty),$$

$$u(0, t) = u(1, t) = 0, \quad (2)$$

$$u(x, 0) = \varphi(x), \quad u'_t(x, 0) = \psi(x), \quad (3)$$

где все функции комплекснозначные, причем

$$q(x) \in C[0, 1], \quad \varphi(x) \in C^2[0, 1], \quad \psi(x) \in C[0, 1], \quad (4)$$
$$f(x, t) \text{ непрерывна в } Q.$$

Решением (1)-(3) называется функция $u(x, t)$, имеющая частные производные по x и t до второго порядка включительно, непрерывна в Q и удовлетворяет (1)-(3). Для существования решения кроме приведенных требований необходимо выполнение еще следующих условий:

$$\varphi(0) = \varphi(1) = \psi(0) = \psi(1) = 0, \quad (5)$$

$$\varphi''(0) + f(0, 0) = \varphi''(1) + f(1, 0) = 0. \quad (6)$$

Так же приводятся основные теоремы о классическом решении.

Теорема 1.1. Пусть вещественные функции $q(x) \in C^2[0, 1]$, $\varphi(x) \in C^3[0, 1]$, $\psi(x) \in C^2[0, 1]$, причем $\varphi(0) = \varphi''(0) = \varphi(1) = \varphi''(1) = \psi(0) = \psi(1) = 0$, $f(x, t)$ дважды непрерывно дифференцируема по x и удовлетворяет условию

$$f(0, t) = f(1, t) = 0, \quad t \in [0, \infty). \quad (1.7)$$

Тогда формальный ряд по методу Фурье и ряды, получающиеся из него почленным дифференцированием по x и t до двух раз включительно, сходятся абсолютно и равномерно в $\tilde{Q}_{T_\nu} = [0, 1] \times [0, T_\nu]$ при любом $T_\nu > 0$, и сумма

формального ряда является классическим решением задачи (1)-(3).

Классическое решение $u(x,t)$ задачи (1)-(3) в Q_t ищется в виде

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

где $u_0(x,t)$ — решение задачи (1)-(3) при $f(x,t) = 0$, $u_1(x,t)$ — решение задачи (1)-(3) при $\varphi(x) = \psi(x) = 0$.

Теорема 1.2. *Классическое решение $u_0(x,t)$ при вещественной $q(x) \in C[0,1]$, $f(x,t) = 0$ существует и единственно тогда и только тогда, когда*

$$\begin{aligned} \varphi(x) \in C^2[0,1], \quad \psi(x) \in C^1[0,1], \\ \varphi(0) = \varphi''(0) = \varphi(1) = \varphi''(1) = \psi(0) = \psi(1) = 0, \end{aligned} \tag{1.8}$$

и находится по методу Фурье.

Теорема 1.3. *Для разрешимости задачи (1)-(3) при $\varphi(x) = \psi(x) = 0$, $q(x) \in C[0,1]$ и вещественной необходимо и достаточно, чтобы $f(x,t)$ была непрерывной с условием (1.7), и функции $p(x,t) = \int_0^t \tilde{f}(x \pm (t-\tau), \tau) d\tau$ были непрерывно дифференцируемы по x и t , где $\tilde{f}(x,t)$ — нечетное, 2-периодическое продолжение $f(x,t)$ по переменной x на всю числовую ось. Ряд, построенный по методу Фурье, сходится равномерно по $x \in [0,1]$ при фиксированном t , и его сумма есть классическое решение задачи (1)-(3). См. [?, стр. 39]*

В дипломной работе показывается, что с помощью резольвентного подхода можно обосновать существование решения задачи (1)-(3) при более слабых условиях.

Во втором разделе изучается асимптотика собственных значений следующего дифференциального оператора L (7):

$$l(y) = \frac{d^n y}{dx^n} + p_1(x) \frac{d^{n-1} y}{dx^{n-1}} + \dots + p_n(x) y, \tag{7}$$

и краевые условия

$$U_\nu(y) = 0, \quad \nu = 1, 2, \dots, n, \tag{8}$$

где $U_\nu(y)$ линейные формы относительно следующих переменных

$$y_a, y'_a, \dots, y_a^{(n-1)}; \quad y_b, y'_b, \dots, y_b^{(n-1)} /$$

Определение 2.2. Нормированные условия имеют вид:

$$U_\nu(y) \equiv U_{\nu 0}(y) + U_{\nu 1}(y) = 0$$

где

$$U_{\nu 0}(y) = a_\nu y_0^{(k_\nu)} + \sum_{j=0}^{k_\nu-1} \alpha_{\nu j} y_0^{(j)}, \quad U_{\nu 1}(y) = \beta_\nu y_1^{(k_\nu)} + \sum_{j=0}^{k_\nu-1} \beta_{\nu j} y_1^{(j)},$$

$$n-1 \geq k_1 \geq k_2 \geq \dots \geq k_n \geq 0, \quad k_{\nu+2} < k_\nu.$$

Определение 2.3. Нормированные краевые условия называются регулярными, если:

1. При $n=2\mu-1$, числа θ_0 и θ_1 не равны нулю. Причем числа заданы равенством:

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

2. При $n=2\mu$, числа θ_{-1} и θ_1 не равны нулю. Причем числа заданы равенством:

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

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 - целое число.

1. Нечетный случай:

$$- n=4q-1:$$

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

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

— $n=4q+1$:

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

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

где $\xi^{(1)}$ и $\xi^{(2)}$ - корни уравнения $\theta_1 \xi + \theta_0 = 0$, отвечающего области S с ν , соответственно нечетным и четным областям.

2. Четный случай:

— $n = 2\mu, \theta_0^2 - 4\theta_{-1}\theta_1 \neq 0$

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

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

где ξ' и ξ'' - корни уравнения $\theta_1 \xi^2 + \theta_0 \xi + \theta_{-1} = 0$, отвечающего области S_0 .

— $n, n = 2\mu, \theta_0^2 - 4\theta_{-1}\theta_1 = 0$

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

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

где ξ - (двойной) корень уравнения $\theta_1 \xi^2 + \theta_0 \xi + \theta_{-1} = 0$, отвечающего области S_0 , а выбор верхнего или нижнего знака аналогичен предыдущему.

В первых трех случаях все собственные значения, начиная с опреде-

ленного момента, являются простыми, тогда как в четвертом случае они могут быть простыми или двукратными, начиная с определенного момента.

Доказательство приводится в частном случае, который используется в методе Фурье.

В третьем разделе изучаются свойства резольвенты и проекторы Рисса и доказывается основное свойство резольвенты.

Теорема 3.5. *Имеет место формула*

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

где $S_r(f, x) = \sum_{|\lambda_k| < r} (f, \psi_k) \varphi_k$, $\{\varphi_k\}_{k=1}^\infty$ - система всех собственных присоединенных функций для тех λ_k , для которых $|\lambda_k| < r$, $\{\psi_k\}_{k=1}^\infty$ - система биортогональная все системе $\{\varphi_k\}_{k=1}^\infty$. Нумерация $\{\varphi_k\}$ идет в порядке возрастания модулей характеристических чисел с учетом кратности

Четвертый раздел является основным. В нем дается обоснование метода Фурье при получении классического решения в смешанной задаче для неоднородного волнового уравнения при более слабых условиях.

Теорема 4.1. *Если $u(x, y)$ - классическое решение задачи (1)-(3), то для него справедлива формула 9, причем ряд сходится равномерно по $x \in [0, 1]$ при каждом фиксированном t .*

$$u(x, t) = -\frac{1}{2\pi i} \left(\int_{|\lambda|=r} + \sum_{n \leq n_0} \int_{\gamma_n} \right) \left[(R_\lambda \varphi)(x) \cos \rho t + \right. \\ \left. + \frac{1}{\rho} (R_\lambda \psi) \sin \rho t + \int_0^t (R_\lambda f)(x, \tau) \frac{\sin \rho(t - \tau)}{\rho} d\tau \right] d\lambda. \quad (9)$$

Во втором подразделе выводятся асимптотические формулы для резольвенты и на их основе доказывается сходимость формального ряда классического решения в частном случае.

В третьем подразделе дается доказательство основной теоремы. Сначала записывается формульное решение $\textcircled{9}$ в виде

$$u(x, t) = u_1(x, t) + u_2(x, t) + u_3(x, t) + u_4(x, t),$$

где

$$u_1(x, t) = -\frac{1}{2\pi i} \left(\int_{|\lambda|=r} + \sum_{n \geq n_0} \int_{\gamma_n} \right) \left(\int_0^t (R_\lambda^0 f_1) \frac{\sin \rho(t - \tau)}{\rho} d\tau \right) d\lambda,$$

$$u_2(x, t) = -\frac{1}{2\pi i} \left(\int_{|\lambda|=r} + \sum_{n \geq n_0} \int_{\gamma_n} \right) (R_\lambda \psi) \frac{\sin \rho t}{\rho} d\lambda,$$

$$u_3(x, t) = -\frac{1}{2\pi i} \left(\int_{|\lambda|=r} + \sum_{n \geq n_0} \int_{\gamma_n} \right) \left(\int_0^t (R_\lambda f_1 - R_\lambda^0 f_1) \frac{\sin \rho(t - \tau)}{\rho} d\tau \right) d\lambda,$$

$$u_4(x, t) = -\frac{1}{2\pi i} \left(\int_{|\lambda|=r} + \sum_{n \geq n_0} \int_{\gamma_n} \right) \left((R_\lambda \varphi) \cos \rho t + \int_0^t (R_\lambda f_2) \frac{\sin \rho(t - \tau)}{\rho} d\tau \right) d\lambda.$$

Теорема 4.3. Если выполняются условия ниже, то при любых $x \in [0, 1]$ и $t \in \mathbb{R}$ формальный ряд $\textcircled{9}$ сходится, и его сумма (x, t) является классическим решением задачи $\textcircled{1}$ - $\textcircled{3}$.

$$q(x) \in C[0, 1], \quad \varphi(x) \in C^2[0, 1], \quad \psi(x) \in C'[0, 1],$$

$$f(x, t) \text{ непрерывна в } Q,$$

$$\varphi(0) = \varphi(1) = \psi(0) = \psi(1) = 0,$$

$$\varphi''(0) + f(0, 0) = \varphi''(1) + f(1, 0) = 0,$$

$$f'_t(x, t) \in C(Q).$$

В пятом разделе приводится описание программы, которая находит собственные значения смешанной задачи

$$-y''(x) + q(x)y(x) - \lambda y(x) = 0 \quad q(x) \geq 0,$$

$$y(0) = y(\pi) = 0$$

с помощью метода Рунге-Кутты 4-5 порядка для различных значений параметра ρ . На вход подается функция $q(x)$ (неотрицательная), отрезок и интервал, на котором берется значение ρ . На выходе получаем график решения смешанной задачи при заданных ρ .

Заключение. Таким образом, мы дали обоснование метода Фурье при получении классического решения в смешанной задаче для неоднородного волнового уравнения с комплексным потенциалом и закрепленными краевыми условиями при минимальных требованиях на начальные данные. Используемый резольвентный подход не требует никакой информации о собственных и присоединенных функциях соответствующей спектральной задачи.