

О смешанных задачах с производными в краевых условиях¹

В. В. Корнев, А. П. Хромов (Саратов, Россия)

KornevVV@sgu.ru

Приводится решение смешанной задачи для волнового уравнения, не допускающей разделения переменных, с использованием резольвентного подхода и расходящихся рядов.

Ключевые слова: смешанная задача, волновое уравнение, резольвентный подход, расходящийся ряд.

On mixed problems with derivatives in boundary conditions¹

V. V. Kornev, A. P. Khromov (Saratov, Russia)

KornevVV@sgu.ru

The solution of mixed problem for wave equation, unsolvable by separating variables, is given. It is based on the resolvent method and on the use of divergent series.

Keywords: mixed problem, wave equation, resolvent method, divergent series.

Рассмотрим следующую задачу:

$$\frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial t^2} = \frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial x^2}, \quad (x, t) \in [0, 1] \times [0, \infty); \quad (1)$$

$$U_1(u) = u'_x(0, t) + \alpha_1 u(0, t) + \beta_1 u(1, t) = 0; \quad (2)$$

$$U_2(u) = u'_x(1, t) + \alpha_2 u(0, t) + \beta_2 u(1, t) = 0; \quad (3)$$

$$u(x, 0) = \varphi(x), \quad u'_t(x, 0) = 0. \quad (4)$$

Формальное решение этой задачи по методу Фурье есть

$$u(x, t) = -\frac{1}{2\pi i} \left(\int_{|\lambda|=r} + \sum_{n \geq n_0} \int_{\gamma_n} \right) (R_\lambda \varphi) \cos pt d\lambda, \quad (5)$$

где $R_\lambda = (L - \lambda E)^{-1}$ - резольвента оператора $L : Ly = -y''(x)$, $y'(0) + \alpha_1 y(0) + \beta_1 y(1) = y'(1) + \alpha_2 y(0) + \beta_2 y(1) = 0$; E - единичный оператор, $\lambda = \rho^2$, $\text{Re} \rho \geq 0$, γ_n - замкнутый контур в λ -плоскости вокруг n -го собственного значения оператора L , $r > 0$ и достаточно велико и фиксировано, n_0 такой номер, что при $n \geq n_0$ внутри γ_n находится по

¹Статья опубликована на условиях лицензии Creative Commons Attribution 4.0 International (CC-BY 4.0)

¹This is an open access article distributed under the terms of Creative Commons Attribution 4.0 International License (CC-BY 4.0)

одному собственному значению оператора L и все γ_n при $n \geq n_0$ находятся вне $|\lambda| = r$.

Мы считаем, что $\varphi(x) \in L[0, 1]$. Тогда ряд (5) имеет смысл, хотя он может быть и расходящимся.

Учитывая теоремы 8 и 9 из [1], естественно назначить ряду (5) в качестве суммы следующую функцию

$$u(x, t) = \frac{1}{2}[\tilde{\varphi}(x+t) + \tilde{\varphi}(x-t)], \quad (6)$$

где $\tilde{\varphi}(x) = \varphi(x)$ при $x \in [0, 1]$ и продолжается на все $x \in \mathbb{R}$ по правилу:

$$(\tilde{\varphi}(-x), \tilde{\varphi}(1+x))^T = (\tilde{\varphi}(x), \tilde{\varphi}(1-x))^T + 2M \int_0^x e^{M(x-t)} (\tilde{\varphi}(t), \tilde{\varphi}(1-t)) dt, \quad (7)$$

T - знак транспонирования, $M = \begin{pmatrix} \alpha_1 & \beta_1 \\ -\alpha_2 & \beta_2 \end{pmatrix}$.

Рассмотрим теперь другую задачу:

$$\frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial t^2} = \frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial x^2} + f(x, t), \quad (x, t) \in [0, 1] \times [0, \infty); \quad (8)$$

$$U_1(u) = 0, \quad U_2(u) = 0; \quad (9)$$

$$u(x, 0) = 0, \quad u'_t(x, 0) = 0. \quad (10)$$

Формальное решение по методу Фурье задачи (8)-(10) есть

$$u(x, t) = -\frac{1}{2\pi i} \left(\int_{|\lambda|=r} + \sum_{n \geq n_0} \int_{\gamma_n} \right) \int_0^t R_\lambda(f(\bullet, \tau)) \frac{\sin \rho(t-\tau)}{\rho} d\lambda, \quad (11)$$

где R_λ применяется к $f(x, \tau)$ по переменной x (τ - параметр).

Ряд (11) имеет смысл, если $f(x, t)$ - локально суммируемая в $[0, 1] \times [0, \infty)$, и является, вообще говоря, расходящимся. Используя расходящиеся ряды, так же, как и в [2], получаем для ряда (11) следующую сумму:

$$u(x, t) = \frac{1}{2} \int_0^t d\tau \int_{x-t+\tau}^{x+t-\tau} \tilde{f}(\eta, \tau) d\eta, \quad (12)$$

где $\tilde{f}(\eta, \tau) = f(\eta, \tau)$ при $\eta \in [0, 1]$ и продолжается на все $\eta \in \mathbb{R}$ по правилу (2).

Рассмотрим основную задачу нашего исследования:

$$\frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial t^2} = \frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial x^2} - q(x, t)u(x, t), \quad (x, t) \in [0, 1] \times [0, \infty); \quad (13)$$

$$U_1(u) = U_2(u) = 0; \quad (14)$$

$$u(x, 0) = \varphi(x), \quad u'_t(x, 0) = 0. \quad (15)$$

Считаем, что $\varphi(x) \in L[0, 1]$ и $q(x, t)u(x, t) \in L[Q_T]$ при любом T , $Q_T = [0, 1] \times [0, T]$.

Задача (13)-(15) не относится к задачам на метод Фурье.

Представим решение задачи (13)-(15) в виде $u(x, t) = u_0(x, t) + u_1(x, t)$, где $u_0(x, t)$ есть решение задачи (1)-(4), которое мы определяем по формуле (6). Для $u_1(x, t)$ имеем систему (8)-(10), где $f(x, t) = -q(x, t)u(x, t)$. Поэтому для $u_1(x, t)$ имеет место формула (12). Тем самым осуществили переход от (13)-(15) к уравнению

$$u(x, t) = \frac{1}{2}[\tilde{\varphi}(x+t) + \tilde{\varphi}(x-t)] + \frac{1}{2} \int_0^t d\tau \int_{x-t+\tau}^{x+t-\tau} \tilde{f}(\eta, \tau) d\eta, \quad (16)$$

где $f(\eta, \tau) = -q(\eta, \tau)u(\eta, \tau)$ при $\eta \in [0, 1]$ и продолжается на все $\eta \in \mathbb{R}$ по формуле (2).

Рассмотрим уравнение (16). Подставляя формально правую часть (16) в интеграл в (16) вместо $u(\eta, \tau)$ бесконечное число раз, приходим к ряду

$$A(x, t) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n(x, t), \quad (x, t) \in [0, 1] \times [0, \infty), \quad (17)$$

где $a_0(x, t)$ есть правая часть (6); $a_n(x, t) = \frac{1}{2} \int_0^t d\tau \int_{x-t+\tau}^{x+t-\tau} \tilde{f}_{n-1}(\eta, \tau) d\eta$, $n = 1, 2, \dots$; $f_n(x, t) = -q(x, t)a_n(x, t)$, $n = 0, 1, \dots$.

Теорема 1. *Если при $(x, t) \in Q_T$ $|q(x, t)| \leq q_1(x)$, $q_1(x) \in L[0, 1]$, то ряд $A(x, t)$ сходится в Q_T абсолютно и равномерно по x и t с экспоненциальной скоростью.*

Теорема 2. *Предположим, что $\varphi(x)$, $\varphi'(x)$ абсолютно непрерывны, $\varphi'(0) + \alpha_1\varphi(0) + \beta_1\varphi(1) = \varphi'(1) + \alpha_2\varphi(0) + \beta_2\varphi(1) = 0$, $q(x, t) = q_1(x)q_2(x, t)$, $q_1(x) \in L[0, 1]$, $q_2(x, t)$ и $q_2'_t$ из $C[Q_T]$ при любом $T > 0$. Тогда $A(x, t)$ является классическим решением (удовлетворяющим уравнению (13) почти всюду) задачи (13)-(15).*

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- [1] *Хромов А. П., Корнев В. В.* Расходящиеся ряды в методе Фурье для волнового уравнения // Труды института математики и механики УрО РАН. 2021. Т. 27, № 4. С. 215–238.
- [2] *Хромов А. П.* О классическом решении смешанной задачи для однородного волнового уравнения с закрепленными концами и нулевой начальной скоростью // Изв. Саратов. ун-та. Нов. сер. Математика. Механика. Информатика. 2019. Т. 19, вып. 10. С. 280–288.