



Matematika Instituti Byulleteni  
2021, Vol. 4, №2, 61-69 b.

Bulletin of the Institute of Mathematics  
2021, Vol. 4, №2, pp.61-69

Бюллетень Института математики  
2021, Vol. 4, №2, стр.61-69

## КРАЕВАЯ ЗАДАЧА ДЛЯ УРАВНЕНИЯ ЧЕТВЕРТОГО ПОРЯДКА

Киличов О. Ш.<sup>1</sup>

[Xususiy hosilali to'rtinchi tartibli tenglama uchun chegaraviy masala.](#)

Maqolada xususiy hosilali to'rtinchi tartibli tenglama uchun chegaraviy masala qaralgan. Masala yechimining mavjudligi va yagonaligi isbotlangan.

Kalit so'zlar: chegaraviy masala; Furiye usuli; yechimning mavjudligi; yechimning yagonaligi.

[Boundary value problem for a fourth order partial differential equation.](#)

In this paper a boundary value problem for a fourth order partial differential equation is investigated. The existence of unique solution of this problem is proved.

Keywords: boundary value problem; method of Fourier; the existence of the solution; the uniqueness of the solution.

MSC 2010: 35J15

**Ключевые слова:** краевая задача; метод Фурье; существование решения; единственность решения.

### Введение

В данной работе изучается обобщение смешанной задачи для уравнения четвертого порядка для случая, когда в начальной и финальной условиях заданы производные по  $t$  высокого порядка превышающие порядок уравнения. Впервые задачу с высокой производной на части границы области изучал А.Н. Тихонов. Он в работе [1] для однородного уравнения теплопроводности исследовал задачу с условиями

$$\sum_{k=0}^{\infty} a_k \frac{\partial^k u}{\partial x^k}(0, t) = f(t), \quad u(x, 0) = 0,$$

в области  $(0 < x < \infty, t > 0)$ .

В работе [2] А.В. Бицадзе в  $n$ - мерной ограниченной области  $D$  исследовал задачу

$$\Delta u(x) = 0, \quad \frac{d^m u}{dv^m} = f(x), \quad x \in D,$$

и доказал ее фредгольмовость.

Для уравнений Лапласа, Пуассона и Гельмгольца в единичном шаре краевые задачи с граничными условиями, содержащие производные высокого порядка изучены в работах И.И. Баврина [3], В.В. Карачика и Б.Х. Турметова [4], В.В. Карачика [5]-[7], В.Б. Соколовского [8] и других. Для уравнения теплопроводности смешанная задача с высокой производной в начальном условий изучена в [9], а для

<sup>1</sup>Институт математики имени В.И.Романовского АН РУз, Ташкент, Узбекистан. E-mail: oybek2402@mail.ru

уравнения колебания струны смешанная задача с высокими производными в начальных условиях изучена в [10]. Обоснование метода Фурье для общих линейных гиперболических и параболических уравнений в нормальных областях проведено В.А. Ильиным [11].

### Постановка задачи.

В области  $\Omega = \{(x, t) : 0 < x < p, 0 < t < T\}$  рассмотрим уравнение

$$u_{tt} = u_{xxxx} + f(x, t), \quad (1)$$

где  $f(x, t)$  – заданная непрерывная функция в  $\bar{\Omega}$ .

**Задача.** Найти решение  $u(x, t) \in C_{x,t}^{4,k}(\bar{\Omega})$  в  $\Omega$  уравнения (1) по условиям

$$u(0, t) = 0, \quad u(p, t) = 0, \quad 0 \leq t \leq T, \quad (2)$$

$$u_{xx}(0, t) = 0, \quad u_{xx}(p, t) = 0, \quad 0 \leq t \leq T, \quad (3)$$

$$\frac{\partial^k u}{\partial t^k}(x, 0) = \varphi(x), \quad 0 \leq x \leq p, \quad (4)$$

$$\frac{\partial^k u}{\partial t^k}(x, T) = \psi(x), \quad 0 \leq x \leq p, \quad (5)$$

где  $k \geq 2$  – фиксированное натуральное число,  $\varphi(x)$ ,  $\psi(x)$  – непрерывна в  $\bar{\Omega}$ .

Смешанные задачи для уравнений четвертого порядка изучены в [12]-[15]. Наиболее полную библиографию по этим вопросам можно найти в [12].

### Единственность решения задачи (1)-(5).

**Теорема 1.** *Решение задачи (1)-(5) единственно, если оно существует.*

**Доказательство.** Пусть  $\varphi(x) = 0$ ,  $\psi(x) = 0$ ,  $0 \leq x \leq p$ ,  $f(x, t) = 0$  в  $\bar{\Omega}$ . Покажем, что  $u(x, t) = 0$  в  $\bar{\Omega}$ .

Следуя [16] рассмотрим интеграл

$$\alpha_n(t) = \int_0^p u(x, t) X_n(x) dx, \quad 0 \leq t \leq T, \quad (6)$$

где функции

$$X_n(x) = \sqrt{\frac{2}{p}} \sin \lambda_n x, \quad \lambda_n = \frac{n\pi}{p}, \quad n = 1, 2, \dots \quad (7)$$

образуют полную ортонормированную систему в  $L_2(\Omega)$  [17]. Продифференцируя (6) два раза по  $t$  из однородного уравнения (1) находим

$$\alpha_n''(t) = \int_0^p u_{tt}(x, t) X_n(x) dx.$$

Из соответствующего однородного уравнения (1) получаем

$$\alpha_n''(t) = \int_0^p u_{xxxx}(x, t) X_n(x) dx. \quad (8)$$

Интегрируя его по частям имеем

$$\alpha_n''(t) - \lambda_n^4 \alpha_n(t) = 0. \quad (9)$$

Его общее решение имеет вид

$$\alpha_n(t) = a_n \cdot e^{\lambda_n^2 t} + b_n \cdot e^{-\lambda_n^2 t}, \quad (10)$$

Чтобы найти неизвестные коэффициенты  $a_n$  и  $b_n$  используем однородные условия (4), (5) имеем

$$\alpha_n^{(k)}(0) = 0, \quad \alpha_n^{(k)}(T) = 0.$$

Дифференцируя (6) к раз по  $t$  и используя последние условия получаем  $a_n = 0, b_n = 0$ . Тогда из (10) следует, что  $\alpha_n(t) = 0$ . Теперь равенство (6) принимает вид

$$\int_0^p u(x, t) X_n(x) dx = 0.$$

Так как  $X_n(x), n = 1, 2, \dots$  полная ортонормированные в  $L_2(0, p)$  функции, то из полноты  $X_n(x)$  следует, что  $u(x, t) = 0$  почти всюду в  $\Omega$ . Из соотношения  $u \in C_{x,t}^{4,k}(\bar{\Omega})$  следует, что  $u(x, t) \equiv 0$  в  $\bar{\Omega}$ .

Теорема 1 доказана.  $\square$

### Существование решения задачи (1)-(5).

Решение уравнения (1) ищем в виде ряда Фурье

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} u_n(t) X_n(x). \quad (11)$$

Функции  $f(x, t), \varphi(x), \psi(x)$  разложим в ряд Фурье по функциям  $X_n(x), n = 1, 2, \dots$

$$f(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} f_n(t) X_n(x), \quad (12)$$

$$\varphi(x) = \sum_{n=1}^{\infty} \varphi_n X_n(x), \quad (13)$$

$$\psi(x) = \sum_{n=1}^{\infty} \psi_n X_n(x), \quad (14)$$

где

$$f_n(t) = \int_0^p f(x, t) X_n(x) dx, \quad (15)$$

$$\varphi_n = \int_0^p \varphi(x) X_n(x) dx, \quad (16)$$

$$\psi_n = \int_0^p \psi(x) X_n(x) dx. \quad (17)$$

Подставляя (11) и (12) в уравнение (1) имеем

$$u_n''(t) - \lambda_n^4 u_n(t) = f_n(t).$$

Его решение удовлетворяющее условиям

$$u_n^{(k)}(0) = \varphi_n, \quad u_n^{(k)}(T) = \psi_n,$$

имеет вид

$$\begin{aligned} u_n(t) = & -\frac{e^{-\lambda_n^2(T-t)} - (-1)^k e^{\lambda_n^2(T-t)}}{(\lambda_n^2)^k (e^{\lambda_n^2 T} - e^{-\lambda_n^2 T})} \cdot \varphi_n + \frac{e^{\lambda_n^2 t} - (-1)^k e^{-\lambda_n^2 t}}{(\lambda_n^2)^k (e^{\lambda_n^2 T} - e^{-\lambda_n^2 T})} \cdot \psi_n - \\ & - \frac{e^{\lambda_n^2 t} - (-1)^k e^{-\lambda_n^2 t}}{(\lambda_n^2)^k (e^{\lambda_n^2 T} - e^{-\lambda_n^2 T})} \sum_{s=0}^{\left[\frac{k+(-1)^k}{2}\right]-1} \lambda_n^{4s} f_n^{(k-2-2s)}(T) + \\ & + \frac{e^{-\lambda_n^2(T-t)} - (-1)^k e^{\lambda_n^2(T-t)}}{(\lambda_n^2)^k (e^{\lambda_n^2 T} - e^{-\lambda_n^2 T})} \sum_{s=0}^{\left[\frac{k+(-1)^k}{2}\right]-1} \lambda_n^{4s} f_n^{(k-2-2s)}(0) - \end{aligned}$$

$$-\frac{1}{\lambda_n^2} \int_0^T K_{1n}(t, \tau) f_n(\tau) d\tau. \quad (18)$$

Подставляя (18) в (11) находим

$$\begin{aligned} u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} X_n(x) & \left[ -\frac{e^{-\lambda_n^2(T-t)} - (-1)^k e^{\lambda_n^2(T-t)}}{(\lambda_n^2)^k (e^{\lambda_n^2 T} - e^{-\lambda_n^2 T})} \cdot \varphi_n + \frac{e^{\lambda_n^2 t} - (-1)^k e^{-\lambda_n^2 t}}{(\lambda_n^2)^k (e^{\lambda_n^2 T} - e^{-\lambda_n^2 T})} \cdot \psi_n - \right. \\ & - \frac{e^{\lambda_n^2 t} - (-1)^k e^{-\lambda_n^2 t}}{(\lambda_n^2)^k (e^{\lambda_n^2 T} - e^{-\lambda_n^2 T})} \sum_{s=0}^{\left[\frac{k+(-1)^k}{2}\right]-1} \lambda_n^{4s} f_n^{(k-2-2s)}(T) + \\ & + \frac{e^{-\lambda_n^2(T-t)} - (-1)^k e^{\lambda_n^2(T-t)}}{(\lambda_n^2)^k (e^{\lambda_n^2 T} - e^{-\lambda_n^2 T})} \sum_{s=0}^{\left[\frac{k+(-1)^k}{2}\right]-1} \lambda_n^{4s} f_n^{(k-2-2s)}(0) - \\ & \left. - \frac{1}{\lambda_n^2} \int_0^T K_{1n}(t, \tau) f_n(\tau) d\tau \right]. \quad (19) \end{aligned}$$

Здесь, если  $k$  четное число, то

$$K_{1n}(t, \tau) = \begin{cases} \frac{sh\lambda_n^2 \tau \cdot sh\lambda_n^2(T-t)}{sh\lambda_n^2 T}, & 0 \leq \tau \leq t; \\ \frac{sh\lambda_n^2 t \cdot sh\lambda_n^2(T-\tau)}{sh\lambda_n^2 T}, & t \leq \tau \leq T, \end{cases}$$

и если  $k$  нечетное число, то

$$K_{1n}(t, \tau) = \begin{cases} \frac{ch\lambda_n^2 \tau \cdot ch\lambda_n^2(T-t)}{sh\lambda_n^2 T}, & 0 \leq \tau \leq t; \\ \frac{ch\lambda_n^2 t \cdot ch\lambda_n^2(T-\tau)}{sh\lambda_n^2 T}, & t \leq \tau \leq T. \end{cases}$$

Нам необходимо доказать абсолютную и равномерную сходимость рядов (19) и

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n^4 X_n(x) & \left[ -\frac{e^{-\lambda_n^2(T-t)} - (-1)^k e^{\lambda_n^2(T-t)}}{(\lambda_n^2)^k (e^{\lambda_n^2 T} - e^{-\lambda_n^2 T})} \cdot \varphi_n + \frac{e^{\lambda_n^2 t} - (-1)^k e^{-\lambda_n^2 t}}{(\lambda_n^2)^k (e^{\lambda_n^2 T} - e^{-\lambda_n^2 T})} \cdot \psi_n - \right. \\ & - \frac{e^{\lambda_n^2 t} - (-1)^k e^{-\lambda_n^2 t}}{(\lambda_n^2)^k (e^{\lambda_n^2 T} - e^{-\lambda_n^2 T})} \sum_{s=0}^{\left[\frac{k+(-1)^k}{2}\right]-1} \lambda_n^{4s} f_n^{(k-2-2s)}(T) + \\ & + \frac{e^{-\lambda_n^2(T-t)} - (-1)^k e^{\lambda_n^2(T-t)}}{(\lambda_n^2)^k (e^{\lambda_n^2 T} - e^{-\lambda_n^2 T})} \sum_{s=0}^{\left[\frac{k+(-1)^k}{2}\right]-1} \lambda_n^{4s} f_n^{(k-2-2s)}(0) + \\ & \left. + \frac{1}{\lambda_n^4} f_n(t) - \frac{1}{\lambda_n^2} \int_0^T K_{1n}(t, \tau) f_n(\tau) d\tau \right], \quad (20) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial^4 u}{\partial x^4} = \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n^4 X_n(x) & \left[ -\frac{e^{-\lambda_n^2(T-t)} - (-1)^k e^{\lambda_n^2(T-t)}}{(\lambda_n^2)^k (e^{\lambda_n^2 T} - e^{-\lambda_n^2 T})} \cdot \varphi_n + \frac{e^{\lambda_n^2 t} - (-1)^k e^{-\lambda_n^2 t}}{(\lambda_n^2)^k (e^{\lambda_n^2 T} - e^{-\lambda_n^2 T})} \cdot \psi_n - \right. \\ & - \frac{e^{\lambda_n^2 t} - (-1)^k e^{-\lambda_n^2 t}}{(\lambda_n^2)^k (e^{\lambda_n^2 T} - e^{-\lambda_n^2 T})} \sum_{s=0}^{\left[\frac{k+(-1)^k}{2}\right]-1} \lambda_n^{4s} f_n^{(k-2-2s)}(T) + \end{aligned}$$

$$+ \frac{e^{-\lambda_n^2(T-t)} - (-1)^k e^{\lambda_n^2(T-t)}}{(\lambda_n^2)^k (e^{\lambda_n^2 T} - e^{-\lambda_n^2 T})} \sum_{s=0}^{\left[\frac{k+(-1)^k}{2}\right]-1} \lambda_n^{4s} f_n^{(k-2-2s)}(0) - \frac{1}{\lambda_n^2} \int_0^T K_{1n}(t, \tau) f_n(\tau) d\tau, \quad (21)$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial^k u}{\partial t^k} = & \sum_{n=1}^{\infty} X_n(x) \left[ \frac{sh\lambda_n^2(T-t)}{sh\lambda_n^2 T} \cdot \varphi_n + \frac{sh\lambda_n^2 t}{sh\lambda_n^2 T} \cdot \psi_n - \frac{sh\lambda_n^2 t}{sh\lambda_n^2 T} \sum_{s=0}^{\left[\frac{k+(-1)^k}{2}\right]-1} \lambda_n^{4s} f_n^{(k-2-2s)}(T) - \right. \\ & \left. - \frac{sh\lambda_n^2(T-t)}{sh\lambda_n^2 T} \sum_{s=0}^{\left[\frac{k+(-1)^k}{2}\right]-1} \lambda_n^{4s} f_n^{(k-2-2s)}(0) + \right. \\ & \left. + \sum_{s=0}^{\left[\frac{k+(-1)^k}{2}\right]-1} \lambda_n^{4s} f_n^{(k-2-2s)}(t) - \lambda_n^{2(k-1)} \int_0^T K_{2n}(t, \tau) f_n(\tau) d\tau \right]. \quad (22) \end{aligned}$$

Здесь, если  $k$  четное число, то

$$K_{2n}(t, \tau) = \begin{cases} \frac{sh\lambda_n^2 \tau \cdot sh\lambda_n^2(T-t)}{sh\lambda_n^2 T}, & 0 \leq \tau \leq t; \\ \frac{sh\lambda_n^2 t \cdot sh\lambda_n^2(T-\tau)}{sh\lambda_n^2 T}, & t \leq \tau \leq T, \end{cases}$$

и если  $k$  нечетное число, то

$$K_{2n}(t, \tau) = \begin{cases} -\frac{ch\lambda_n^2 \tau \cdot sh\lambda_n^2(T-t)}{sh\lambda_n^2 T}, & 0 \leq \tau \leq t; \\ \frac{sh\lambda_n^2 t \cdot ch\lambda_n^2(T-\tau)}{sh\lambda_n^2 T}, & t \leq \tau \leq T. \end{cases}$$

Предварительно докажем несколько Лемм.

**Лемма 1.** Пусть  $f(x, t) \in W_2^{(1,0)}(\bar{\Omega})$ ,  $f(0, t) = f(p, t) = 0$  тогда ряд (12) сходится абсолютно и равномерно в  $\bar{\Omega}$ .

**Доказательство.** Интегрируя по частям (15) получаем

$$f_n(t) = \frac{1}{\lambda_n} f_n^{(1,0)}(t),$$

где

$$f_n^{(1,0)}(t) = \int_0^p \frac{\partial f(x, t)}{\partial x} \sqrt{\frac{2}{p}} \cos \lambda_n x dx,$$

причем по неравенствам Буняковского и Бесселя [18], ряд

$$\sum_{n=1}^{\infty} |f_n(t) X_n(x)| \leq \sqrt{\frac{2}{p}} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{\lambda_n} |f_n^{(1,0)}(t)| \leq \frac{\sqrt{2p}}{\pi} \left( \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2} \right)^{1/2} \left( \sum_{n=1}^{\infty} |f_n^{(1,0)}(t)|^2 \right)^{1/2} \leq \sqrt{\frac{p}{3}} \left\| \frac{\partial f}{\partial x} \right\|_{L_2(\Omega)}$$

сходится абсолютно и равномерно в  $\bar{\Omega}$ .

Лемма 1 доказана.  $\square$

**Лемма 2.** Пусть  $\varphi(x) \in W_2^1(0, p)$ ,  $\varphi(0) = \varphi(p) = 0$  тогда ряд (13) сходится абсолютно и равномерно в  $\bar{\Omega}$ .

**Доказательство.** Интегрируя по частям интеграл в (16) получаем

$$\varphi_n = \frac{1}{\lambda_n} \varphi_n^{(1)}$$

где

$$\varphi_n^{(1)} = \int_0^p \varphi'(x) \sqrt{\frac{2}{p}} \cos \lambda_n x dx,$$

причем по неравенству Бесселя

$$\sum_{n=1}^{\infty} |\varphi_n^{(1)}|^2 \leq \|\varphi'\|_{L_2(0,p)}^2.$$

Далее  $\sqrt{\frac{2}{p}} \sum_{n=1}^{\infty} |\varphi_n| = \frac{\sqrt{2p}}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n} |\varphi_n^{(1)}|$ . Применяя неравенство Буняковского для суммы находим

$$\frac{\sqrt{2p}}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n} |\varphi_n^{(1)}| \leq \frac{\sqrt{2p}}{\pi} \left( \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2} \right)^{\frac{1}{2}} \left( \sum_{n=1}^{\infty} |\varphi_n^{(1)}|^2 \right)^{\frac{1}{2}} \leq \sqrt{\frac{p}{3}} \|\varphi'\|_{L_2(0,p)}.$$

Отсюда следует абсолютная и равномерная сходимость ряда (13) в  $(\bar{\Omega})$ .

Лемма 2 доказана. □

**Лемма 3.** Пусть  $\psi(x) \in W_2^1(0,p)$ ,  $\psi(0) = \psi(p) = 0$  тогда ряд (14) сходится абсолютно и равномерно в  $\bar{\Omega}$ .

Доказательство аналогично доказательству Леммы 2.

**Лемма 4.** Пусть

- 1)  $k$  четное число,  $f(x,t) \in W_2^{(2k-3, k-2)}(\bar{\Omega})$ ,  $\frac{\partial^{2l} f(0,t)}{\partial x^{2l}} = \frac{\partial^{2l} f(p,t)}{\partial x^{2l}} = 0$ ,  $l = 0, 1, \dots, (k-2)$
  - 2)  $k$  нечетное число,  $f(x,t) \in W_2^{(2k-5, k-2)}(\bar{\Omega})$ ,  $\frac{\partial^{2l+1} f(0,t)}{\partial t \partial x^{2l}} = \frac{\partial^{2l+1} f(p,t)}{\partial t \partial x^{2l}} = 0$ ,  $l = 0, 1, \dots, (k-3)$
- тогда ряд

$$\sum_{n=1}^{\infty} X_n(x) \sum_{s=0}^{\left[ \frac{k+(-1)^k}{2} \right] - 1} \lambda_n^{4s} f_n^{(k-2-2s)}(t) \tag{23}$$

сходится абсолютно и равномерно в  $\bar{\Omega}$ .

Доказательство. Рассмотрим ряд (23)

$$\begin{aligned} \sum_{n=1}^{\infty} \left| X_n(x) \sum_{s=0}^{\left[ \frac{k+(-1)^k}{2} \right] - 1} \lambda_n^{4s} f_n^{(k-2-2s)}(t) \right| &\leq \sqrt{\frac{2}{p}} \sum_{n=1}^{\infty} \left[ |f_n^{(k-2)}(t)| + \lambda_n^4 |f_n^{(k-4)}(t)| + \dots \right. \\ &\left. + \begin{cases} \lambda_n^{2k-4} |f_n(t)|, & \text{если } k \text{ четное число} \\ \lambda_n^{2k-6} |f_n'(t)|, & \text{если } k \text{ нечетное число} \end{cases} \right]. \end{aligned} \tag{24}$$

Пусть  $k$  – четное число. Если ряд

$$\sqrt{\frac{2}{p}} \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n^{2k-4} |f_n(t)| \tag{25}$$

сходится, то ряд (24) также сходится, где  $f_n(t) = \int_0^p f(x,t) \sqrt{\frac{2}{p}} \sin \lambda_n x dx$ . Интегрируя по частям последний интеграл  $(2k-3)$  раза, имеем

$$|f_n(t)| = \frac{1}{\lambda_n^{(2k-3)}} \cdot |f_n^{(2k-3,0)}(t)|, \tag{26}$$

где

$$f_n^{(2k-3,0)}(t) = \int_0^p \frac{\partial^{2k-3} f(x,t)}{\partial x^{2k-3}} \sqrt{\frac{2}{p}} \sin \left( (2k-3) \frac{\pi}{2} + \lambda_n x \right) dx.$$

В силу (26) ряд (25) примет вид

$$\sqrt{\frac{2}{p}} \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n^{2k-4} |f_n(t)| = \sqrt{\frac{2}{p}} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{\lambda_n} \cdot |f_n^{(2k-3,0)}(t)|.$$

Применяя неравенство Буняковского для суммы, правой части последнего неравенства получаем

$$\sqrt{\frac{2}{p}} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{\lambda_n} \cdot |f_n^{(2k-3,0)}(t)| \leq \frac{\sqrt{2p}}{\pi} \left( \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2} \right)^{1/2} \left( \sum_{n=1}^{\infty} |f_n^{(2k-3,0)}(t)|^2 \right)^{1/2} = \sqrt{\frac{p}{3}} \left( \sum_{n=1}^{\infty} |f_n^{(2k-3,0)}(t)|^2 \right)^{1/2}.$$

Применяя неравенство Бесселя, находим

$$\left( \sum_{n=1}^{\infty} |f_n^{(2k-3,0)}(t)|^2 \right)^{1/2} \leq \left\| \frac{\partial^{(2k-3)} f}{\partial x^{(2k-3)}} \right\|_{L_2(\Omega)}.$$

Следовательно

$$\sqrt{\frac{2}{p}} \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n^{2k-4} |f_n(t)| \leq \sqrt{\frac{p}{3}} \left\| \frac{\partial^{(2k-3)} f}{\partial x^{(2k-3)}} \right\|_{L_2(\Omega)}.$$

Сходимость ряда (25) доказана.

Пусть  $k$  – нечетное число. Если ряд  $\sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n^{2k-6} |f_n'(t)|$  сходится, тогда ряд (24) также сходится для нечетного  $k$ . Доказательство этого утверждения аналогично доказательству сходимости ряда (25).

Лемма 4 доказана.  $\square$

**Лемма 5.** Пусть  $f(x, t) \in W_2^{(2k-1,0)}(\bar{\Omega})$ ,  $\frac{\partial^{2l} f(0,t)}{\partial x^{2l}} = \frac{\partial^{2l} f(p,t)}{\partial x^{2l}} = 0$ ,  $l = 0, 1, \dots, (k-1)$  тогда ряд

$$\sum_{n=1}^{\infty} X_n(x) \cdot \lambda_n^{2(k-1)} \int_0^T K_{2n}(t, \tau) f_n(\tau) d\tau \quad (27)$$

сходится абсолютно и равномерно в  $\bar{\Omega}$ .

Доказательство. Интегрируя по частям (15)  $(2k-1)$  раза, получаем

$$|f_n(t)| = \frac{1}{\lambda_n^{2k-1}} |f_n^{(2k-1,0)}(t)|,$$

где

$$f_n^{(2k-1,0)}(t) = \int_0^p \frac{\partial^{2k-1} f(x, t)}{\partial x^{2k-1}} \sqrt{\frac{2}{p}} \sin\left((2k-1)\frac{\pi}{2} + \lambda_n x\right) dx,$$

причем

$$\sum_{n=1}^{\infty} \|f_n^{(2k-1,0)}\|_{L_2(0,T)}^2 \leq \left\| \frac{\partial^{2k-1} f}{\partial x^{2k-1}} \right\|_{L_2(\Omega)}^2.$$

Так как  $|K_{2n}(t, \tau)| \leq 1$ , то

$$\begin{aligned} \left| \int_0^T K_{2n}(t, \tau) f_n(\tau) d\tau \right| &\leq \int_0^T |f_n(\tau)| d\tau = \frac{1}{\lambda_n^{2k-1}} \int_0^T |f_n^{(2k-1,0)}(\tau)| d\tau \leq \\ &\leq \left( \int_0^T \left( \frac{1}{\lambda_n^{2k-1}} \right)^2 d\tau \right)^{1/2} \left( \int_0^T |f_n^{(2k-1,0)}(\tau)|^2 d\tau \right)^{1/2} \leq \frac{\sqrt{T}}{\lambda_n^{2k-1}} \left\| f_n^{(2k-1,0)} \right\|_{L_2(0,T)}. \end{aligned}$$

Поэтому

$$\sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n^{2(k-1)} \left| X_n(x) \cdot \int_0^T K_{2n}(t, \tau) f_n(\tau) d\tau \right| \leq \sqrt{\frac{pT}{3}} \left\| \frac{\partial^{2k-1} f}{\partial x^{2k-1}} \right\|_{L_2(\Omega)}.$$

Отсюда следует равномерная и абсолютная сходимость ряда (27) в  $\bar{\Omega}$ .

Лемма 5 доказана.  $\square$

**Теорема 2.** Пусть  $f(x, t) \in W_2^{(2k-1, k-2)}(\bar{\Omega})$ ,  $\varphi(x) \in W_2^1(0, p)$ ,  $\psi(x) \in W_2^1(0, p)$ ,

$$\varphi(0) = \varphi(p) = 0, \quad \psi(0) = \psi(p) = 0,$$

$$\frac{\partial^{2l} f(0, t)}{\partial x^{2l}} = \frac{\partial^{2l} f(p, t)}{\partial x^{2l}} = 0, \quad l = 0, 1, \dots, (k-1),$$

$$\frac{\partial^{2l+1} f(0, t)}{\partial t \partial x^{2l}} = \frac{\partial^{2l+1} f(p, t)}{\partial t \partial x^{2l}} = 0, \quad l = 0, 1, \dots, (k-3),$$

тогда ряды (12)-(14), (19)-(22) сходятся абсолютно и равномерно в  $\bar{\Omega}$ . Решение (19) удовлетворяет уравнению (1) и условиям (2) - (5).

**Доказательство.** В силу доказанных лемм легко видеть, что ряды (19) - (22) сходятся абсолютно и равномерно. Вычитая (20) из (21) убедимся, что решение (19) удовлетворяет уравнению (1). Условия (2) и (3) удовлетворяются в силу свойств функции  $X_n(x)$ . Переходя к пределу в (22) при  $t \rightarrow 0$  и  $t \rightarrow T$  убедимся, что условия (4) и (5) удовлетворяются.

Теорема 2 доказана. □

## Литература

1. А.Н. Тихонов. О краевых условиях, содержащих производные порядка превышающие порядок уравнения. *Мат. сборник.* 26(1), 1950, с. 35-56.
2. А.В. Бицадзе. К задаче Неймана для гармонических функции. *Докл.АН СССР.* 311, 1990. с. 11-13.
3. И.И. Баврин. Операторы для гармонических функции и их приложения. *Диф. уравнения.* 21(1), 1985, с. 9-15.
4. Карачик В.В., Турметов Б. Х. Об одной задаче для гармонического уравнения. *Известия АН УзССР, сер. Физ.-мат. наук.* 4, 1990, с. 17-21.
5. В.В. Карачик. О разрешимости краевой задачи для уравнения Гельмгольца с нормальными производными высокого порядка на границе. *Диф. уравнения.* 28(5), 1992, с. 907-909.
6. В.В. Карачик. Об одной задаче для уравнения Пуассона с нормальными производными высокого порядка на границе. *Диф. уравнения.* 32(3), 1996, с. 1501-1503.
7. В.В. Карачик. Обобщенная задача Неймана для гармонических функции в полупространстве. *Диф. уравнения.* 35(7), 1999, с. 1-6.
8. В.Б. Соколовский. Об одном обобщении задачи Неймана. *Диф. уравнения.* 34(4), 1998, с. 714-716.
9. Amanov D. On a generalization of the first initial-boundary value problem for the heat conduction equation. *Contemporary Analysis and Applied Mathematics.* 2(1), 2014, pp. 88-97.
10. D. Amanov, G. Ibragimov, A. Kilicman. On a Generalization of the Initial-Boundary Problem for the Vibrating String Equation. *Symmetry* 11, 73, 2019. <https://doi.org/10.3390/sym11010073>.
11. Ильин В.А. О разрешимости смешанных задач для гиперболического и параболического уравнений. *УМН.* 15(8), 1960, с. 97-154.
12. Джураев Т.Д., Сопуев А. К теории дифференциальных уравнений в частных производных четвертого порядка. Ташкент, Фан, 2000, 144 с.
13. Салахитдинов М.С., Аманов Д. Разрешимость и спектральные свойства самосопряженной задачи для уравнения четвертого порядка. *УзМЖ.* 3, 2005, с. 72-77.
14. Аманов Д., Юлдашева А.В. Разрешимость и спектральные свойства самосопряженной задачи для уравнения четвертого порядка. *УзМЖ.* 4, 2007, с. 3-8.
15. Аманов Д., Бекиев А.Б., Отарова Ж.А. Об одной краевой задаче для уравнения четвертого порядка. *УзМЖ.* 4, 2007, с. 3-8.
16. Моисеев Е.И. О решении спектральным методом одной нелокальной краевой задачи. *Дифференциальные уравнения.* 35(8), 1999, с. 1094-1100.
17. Ильин В.А., Позняк Э.Г. Основы математического анализа. -М.:Наука, 1973, с. 448.

18. Люстерник Л.А., Соболев В.И. Элементы функционального анализа. -М.:Наука, 1965.

**Получено: 15/03/2021**

**Принято: 07/05/2021**

### Cite this article

Qilichov O. Sh. Boundary value problem for a fourth order partial differential equation. *Bull. Inst. Math.*, 2021, Vol.4, №2, pp. 61-69 [in Russian].