

УДК 517.23

ББК 22.14

К-89

Куижеева Саида Казбековна, кандидат физико-математических наук, заведующая кафедрой высшей математики и системного анализа Майкопского государственного технологического университета, доцент тел.: (8772)572151.

НЕКОТОРЫЕ СТАНДАРТНЫЕ КРАЕВЫЕ ЗАДАЧИ ДЛЯ УРАВНЕНИЯ АЛЛЕРА (рецензирована)

В данной статье рассмотрены постановка и решение стандартных краевых задач для одного уравнения гиперболического типа третьего порядка с постоянными коэффициентами.

Ключевые слова: краевая задача, уравнение с частными производными, уравнение Аллера, метод разделения переменных.

Kuizheva Saida Kazbekovna, Cand. of Physics and Mathematics, head of the chair of higher mathematics and systems analysis of Maikop State Technological University, senior lecturer, tel.: (8772) 572151.

SOME STANDARD BOUNDARY PROBLEMS FOR ALLER'S EQUATION

This article discusses the formulation and solution of the standard boundary value problems for a hyperbolic equation of third order with constant coefficients.

Keywords: boundary value problem, partial differential equation, the equation of Allaier, the method of separation of variables.

Рассмотрим уравнение Аллера [1]

$$u_t = (au_x + bu_{xt})_x, \quad (1)$$

где $a = a(x, t)$, $b = b(x, t)$ заданные непрерывные действительные функции в области $\Omega = \{(x, t) : 0 \leq x \leq l, 0 \leq t \leq T\}$.

Уравнение (1) встречается в математическом моделировании явления переноса в живых системах при условии, что учитывается скорость диффузионного процесса [1, 2].

Изучение уравнений с частными производными целесообразно начинать с уравнений с постоянными коэффициентами, в виду того, что такие уравнения могут иметь некорректные решения [3].

По аналогии с уравнением теплопроводности, имеющим некорректные решения, приведем пример некорректного решения для уравнения Аллера.

Для удобства положим в уравнении (1) $a = 1, b = \frac{1}{n^2}$. Рассмотрим последовательность решений $u_n(x, t) = e^{-n} e^{-\frac{n^2}{2}t} \sin nx$, $t < 0, 0 \leq x \leq \pi$, удовлетворяющих условиям $u_n(0, t) = e^{-n} \sin nx$. Легко проверить, что $\lim_{n \rightarrow \infty} u_n(0, t) = 0$, в то же время $u_n(x, t)$ при $t < 0$ неограниченны.

Рассмотрим несколько стандартных краевых задач для уравнения (1), при условии, что a и b постоянные.

Задача 1. Найти решение уравнения (1) в области $\Omega = \{(x, t) : 0 \leq x \leq l, 0 \leq t \leq T\}$ при граничных условиях:

$$u|_{x=0} = 0, \quad u|_{x=l} = 0 \quad (2)$$

и начальном условии

$$u|_{t=0} = \psi(x), \quad (3)$$

где $\psi(x)$ - некоторая достаточно гладкая функция на $0 \leq x \leq l$, $\psi(0) = \psi(l) = 0$.

Решение. Решение уравнения (1) будем искать в виде:

$$u(x, t) = X(x)T(t) \quad (4)$$

Подставляя (4) в (1), имеем $X T' = a X'' T + b X'' T'$ или $\frac{T'}{T} (a + b \frac{T'}{T})^{-1} = \frac{X''}{X} = -\lambda$,

где λ – константа разделения переменных, получаем два уравнения:

$$T'(t) + \frac{\lambda a}{1 + \lambda b} T(t) = 0, \quad (5)$$

$$X''(x) + \lambda X = 0. \quad (6)$$

Найдем решение уравнения (6) при условии, что $X(0) = X(l) = 0$.

Рассмотрим отдельно три случая: $\lambda < 0$, $\lambda = 0$, $\lambda > 0$.

1. При $\lambda < 0$ общее решение уравнения (6) имеет вид: $X(x) = C_1 e^{\sqrt{-\lambda}x} + C_2 e^{-\sqrt{-\lambda}x}$, где C_1, C_2 – произвольные числа. Подставляя граничные условия, получаем: $C_1 + C_2 = 0$, $C_1 e^{\sqrt{-\lambda}l} + C_2 e^{-\sqrt{-\lambda}l} = 0$, откуда следует, что $C_1 = 0$, $C_2 = 0$, и, следовательно, $X(x) \equiv 0$.

2. При $\lambda = 0$ общее решение уравнения (6) имеет вид: $X(x) = C_1 + C_2 x$.

Подставляя граничные условия, получаем: $C_1 + C_2 \cdot 0 = 0$, $C_1 + C_2 l = 0$, откуда следует, что $C_1 = 0$, $C_2 = 0$, и, следовательно, $X(x) \equiv 0$.

3. При $\lambda > 0$ общее решение уравнения (6) имеет вид: $X(x) = C_1 \cos \sqrt{\lambda} x + C_2 \sin \sqrt{\lambda} x$. Подставляя граничные условия, получаем:

$$C_1 \cdot 1 + C_2 \cdot 0 = 0, \quad C_1 \cos \sqrt{\lambda} l + C_2 \sin \sqrt{\lambda} l = 0,$$

откуда следует, что $\sin \sqrt{\lambda} l = 0$, то есть, $\sqrt{\lambda} = \frac{k\pi}{l}$, где $k \in Z$.

Таким образом, нетривиальные решения задачи 1 возможны лишь при значениях $\lambda_k = \left(\frac{k\pi}{l}\right)^2$, $k \in Z$. Этим значениям λ_k соответствуют собственные функции $X_k(x) = \sin \frac{k\pi x}{l}$.

При $\lambda = \lambda_k$ общее решение уравнения (5) имеет вид: $T_k(t) = a_k \exp\left(-\frac{(k\pi)^2 at}{l^2 + (k\pi)^2 b}\right)$, где a_k – некоторые постоянные.

Таким образом, функция $u_k(x, t) = X_k(x) T_k(t) = a_k \exp\left(-\frac{(k\pi)^2 at}{l^2 + (k\pi)^2 b}\right) \sin \frac{k\pi x}{l}$ удовлетворяет уравнению (1) при любом значении a_k .

Составим ряд

$$u(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} a_k \exp\left(-\frac{(k\pi)^2 at}{l^2 + (k\pi)^2 b}\right) \sin \frac{k\pi x}{l}, \quad (8)$$

требуя выполнение начального условия (3), получим

$$u(x, 0) = \psi(x) = \sum_{k=1}^{\infty} a_k \sin \frac{k\pi x}{l}. \quad (9)$$

Ряд (9) представляет собой разложение функции $\psi(x)$ в ряд Фурье по синусам в промежутке $(0, l)$. Коэффициенты a_k определяются по известной формуле

$$a_k = \frac{2}{l} \int_0^l \psi(x) \sin \frac{k\pi x}{l} dx. \quad (10)$$

В силу сделанных предположений ряд (9) равномерно и абсолютно сходится к $\psi(x)$, поэтому функция $u(x, t)$, определяемая рядом (8), непрерывна в области $0 \leq x \leq l$, $t > 0$, удовлетворяет начальному и граничным условиям и тем самым является решением задачи 1.

Задача 2. Найти решение уравнения (1) в области $\Omega = \{(x,t): 0 \leq x \leq l, 0 \leq t \leq T\}$ при граничных условиях:

$$u|_{x=0} = \psi_1(t), \quad u|_{x=l} = \psi_2(t) \quad (11)$$

и начальном условии

$$u|_{t=0} = \varphi(x), \quad (12)$$

где $\varphi(x)$ - некоторая достаточно гладкая функция на $0 \leq x \leq l$, $\varphi(0) = \varphi(l) = 0$.

Решение. Решение уравнения (1) будем искать в виде ряда:

$$u(x,t) = \sum_{k=1}^{\infty} T_k(t) \sin \frac{k\pi x}{l}, \quad (13)$$

где

$$T_k(t) = \frac{2}{l} \int_0^l u(x,t) \sin \frac{k\pi x}{l} dx. \quad (14)$$

Интегрируя два раза по частям (14), получаем

$$T_k(t) = \frac{2}{k\pi} (u(0,t) - (-1)^k u(l,t)) - \frac{2l}{k^2\pi^2} \int_0^l u_{xx} \sin \frac{k\pi x}{l} dx. \quad (15)$$

Дифференцируя (15) по t , получаем

$$\frac{dT_k(t)}{dt} = \frac{2}{k\pi} (\psi_1'(t) - (-1)^k \psi_2'(t)) - \frac{2l}{k^2\pi^2} \int_0^l u_{xxt} \sin \frac{k\pi x}{l} dx. \quad (16)$$

Умножив равенства (15) и (16) соответственно на a и b , затем сложив полученные равенства почленно, получим:

$$b \frac{dT_k(t)}{dt} + a T_k(t) = b \frac{2l}{k\pi} (\psi_1'(t) - (-1)^k \psi_2'(t)) + a \frac{2l}{k\pi} (\psi_1(t) - (-1)^k \psi_2(t)) - \frac{2l}{k^2\pi^2} \int_0^l (au_{xx} + bu_{xxt}) \sin \frac{k\pi x}{l} dx. \quad (17)$$

Дифференцируя равенство (14) по t , получаем:

$$\frac{dT_k(t)}{dt} = \frac{2}{l} \int_0^l u_t \sin \frac{k\pi x}{l} dx. \quad (18)$$

Исключая интеграл из равенств (17) и (18), учитывая (1), получим уравнение:

$$\left(\frac{2b}{l} + \frac{2l}{k^2\pi^2}\right) \frac{dT_k(t)}{dt} + \frac{2a}{l} T_k(t) = \frac{4}{k\pi} (b(\psi_1'(t) - (-1)^k \psi_2'(t)) + a(\psi_1(t) - (-1)^k \psi_2(t))). \quad (19)$$

Введем обозначение:

$$\psi(t) = \frac{4}{k\pi} (b(\psi_1'(t) - (-1)^k \psi_2'(t)) + a(\psi_1(t) - (-1)^k \psi_2(t))),$$

тогда общее решение уравнения (19) примет вид:

$$T_k(t) = e^{-\frac{\pi^2 k^2 a}{b\pi^2 k^2 + l^2} t} \left(C_k + \frac{b\pi^2 k^2 + l^2}{\pi^2 k^2 a} \int_0^t e^{\frac{\pi^2 k^2 a}{b\pi^2 k^2 + l^2} \tau} \psi(\tau) d\tau \right), \quad (20)$$

где $C_k = T_k(0)$.

Равенство $u(x,0) = \sum_{k=1}^{\infty} T_k(0) \sin \frac{k\pi x}{l}$ обеспечивает выполнение начального условия (12). Следовательно,

$$T_k(0) = \frac{2}{l} \int_0^l \varphi(x) \sin \frac{k\pi x}{l} dx. \quad (21)$$

Таким образом, решением задачи 2 будет ряд (13), где $T_k(t)$ определяются равенствами (20) и (21).

Задача 3. Найти решение уравнения (1) в области $\Omega = \{(x,t): 0 \leq x \leq l, 0 \leq t \leq T\}$ при граничных условиях:

$$\frac{\partial u}{\partial x} - hu|_{x=0} = 0, \quad \frac{\partial u}{\partial x} + hu|_{x=l} = 0 \quad (22)$$

и начальном условии

$$u|_{t=0} = \varphi(x), \quad (23)$$

где $\varphi(x)$ - некоторая достаточно гладкая функция на $0 \leq x \leq l$, $\varphi(0) = \varphi(l) = 0$.

Решение. Решение уравнения (1) будем искать в виде (4). После подстановки (4) в (1) получаем уравнения

$$T'(t) + \frac{\lambda^2 a}{1 + \lambda^2 b} T(t) = 0, \quad (24)$$

$$X''(x) + \lambda^2 X = 0, \quad (25)$$

где λ^2 - константа разделения переменных.

Интегрируя уравнение (25), получаем: $X(x) = C_1 \cos \lambda x + C_2 \sin \lambda x$. Из условий (22) составим систему уравнений:

$$\begin{cases} hC_1 - hC_2 = 0, \\ (h \cos \lambda l - \lambda \sin \lambda l)C_1 + (h \sin \lambda l + \lambda \cos \lambda l)C_2 = 0. \end{cases} \quad (26)$$

Для того чтобы система (26) имела нетривиальное решение, необходимо и достаточно потребовать, чтобы определитель системы был равен нулю, то есть

$$\begin{vmatrix} h & -\lambda \\ h \cos \lambda l - \lambda \sin \lambda l & h \sin \lambda l + \lambda \cos \lambda l \end{vmatrix} = 0.$$

После упрощения получаем:

$$2ctg\mu = \frac{\mu}{p} - \frac{p}{\mu}, \quad (27)$$

где $\mu = \lambda l$, $p = hl > 0$. Обозначив через μ_k - положительные корни уравнения (27), получим:

$X_k(x) = \cos \frac{\mu_k x}{l} + \frac{p}{\mu_k} \sin \frac{\mu_k x}{l}$. При $\lambda = \lambda_k$ общее решение уравнения (24) имеет вид

$T_k(t) = a_k \exp\left(-\frac{(k\pi)^2 at}{l^2 + (k\pi)^2 b}\right)$, где a_k - некоторые постоянные. Таким образом, находим решение уравнения (1) в виде:

$$u_k(x,t) = X_k(x)T_k(t) = a_k \exp\left(-\frac{(k\pi)^2 at}{l^2 + (k\pi)^2 b}\right) \left(\cos \frac{\mu_k x}{l} + \frac{p}{\mu_k} \sin \frac{\mu_k x}{l}\right).$$

Составим ряд

$$u(x,t) = \sum_{k=1}^{\infty} a_k \exp\left(-\frac{(k\pi)^2 at}{l^2 + (k\pi)^2 b}\right) \left(\cos \frac{\mu_k x}{l} + \frac{p}{\mu_k} \sin \frac{\mu_k x}{l}\right). \quad (28)$$

Подставляя начальное условие (23), получаем:

$$\varphi(x) = \sum_{k=1}^{\infty} a_k \exp\left(-\frac{(k\pi)^2 at}{l^2 + (k\pi)^2 b}\right) \left(\cos \frac{\mu_k x}{l} + \frac{p}{\mu_k} \sin \frac{\mu_k x}{l}\right) = \sum_{k=1}^{\infty} a_k X_k(x). \quad (29)$$

Полагая, что ряд (29) сходится равномерно, найдем по известной формуле коэффициенты a_k и подставив их в ряд (28), получим решение задачи 3:

$$u(x,t) = \frac{2}{l} \sum_{k=1}^{\infty} a_k \exp\left(-\frac{(k\pi)^2 at}{l^2 + (k\pi)^2 b}\right) \frac{\mu_k \cos \frac{\mu_k x}{l} + p \sin \frac{\mu_k x}{l}}{p(p+2) + \mu_k^2} \times$$

$$\times \int_0^l \varphi(x) \left(\mu_k \cos \frac{\mu_k x}{l} + p \sin \frac{\mu_k x}{l} \right) dx.$$

Задача 4. Найти решение уравнения (1) в области $\Omega = \{(x, t) : 0 \leq x \leq l, 0 \leq t \leq T\}$ при граничных условиях:

$$u(0, t) = u(l, t), \quad u_x(0, t) = u_x(l, t) \quad (30)$$

и начальном условии

$$u|_{t=0} = \varphi(x), \quad (31)$$

где $\varphi(x)$ – некоторая достаточно гладкая функция на $0 \leq x \leq l$, $\varphi(0) = \varphi(l) = 0$.

Решение. Решение уравнения (1) будем искать в виде (4). После подстановки (4) в (1) получаем уравнения (24) и (25). Интегрируя уравнение (25), получаем: $X(x) = C_1 \cos \lambda x + C_2 \sin \lambda x$, где C_1, C_2 – произвольные числа. Вычислим производную $X'(x)$: $X'(x) = -\lambda C_1 \sin \lambda x + \lambda C_2 \cos \lambda x$. С учетом условий (30) составим систему уравнений:

$$\begin{cases} C_1(\cos \lambda l - 1) + C_2 \sin \lambda l = 0, \\ -\lambda C_1 \sin \lambda l + \lambda C_2(\cos \lambda l - 1) = 0. \end{cases} \quad (32)$$

Для того чтобы система (32) имела нетривиальное решение, необходимо и достаточно потребовать, чтобы определитель системы был равен нулю:

$$\begin{vmatrix} \cos \lambda l - 1 & \sin \lambda l \\ -\lambda \sin \lambda l & \lambda(\cos \lambda l - 1) \end{vmatrix} = 0.$$

После упрощения получаем:

$$2\lambda(1 - \cos \lambda l) = 0, \quad (33)$$

откуда следует, что $\lambda = 0, \lambda = \frac{2\pi k}{l}, k \in Z$.

Обозначив через λ_k – положительные корни уравнения (33), получим, что система (32) имеет решение. Следовательно, $X_k(x) = C_k \cos \frac{2\pi kx}{l} + D_k \sin \frac{2\pi kx}{l}$, где C_k, D_k – произвольные постоянные. При $\lambda = \lambda_k$ общее решение уравнения (24) имеет вид: $T_k(t) = a_k \exp\left(-\frac{(k\pi)^2 at}{l^2 + (k\pi)^2 b}\right)$, где a_k – некоторые постоянные. Таким образом, решение уравнения (1) принимает вид

$$u_k(x, t) = X_k(x)T_k(t) = a_k \exp\left(-\frac{(k\pi)^2 at}{l^2 + (k\pi)^2 b}\right) \left(C_k \cos \frac{2\pi kx}{l} + D_k \sin \frac{2\pi kx}{l}\right).$$

Составим ряд

$$u(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} a_k \exp\left(-\frac{(k\pi)^2 at}{l^2 + (k\pi)^2 b}\right) \left(C_k \cos \frac{2\pi kx}{l} + D_k \sin \frac{2\pi kx}{l}\right). \quad (34)$$

Подставляя начальное условие (31), получаем:

$$\varphi(x) = \sum_{k=1}^{\infty} a_k \exp\left(-\frac{(k\pi)^2 at}{l^2 + (k\pi)^2 b}\right) \left(C_k \cos \frac{2\pi kx}{l} + D_k \sin \frac{2\pi kx}{l}\right). \quad (35)$$

Полагая, что ряд (35) сходится равномерно, найдем по известной формуле коэффициенты a_k и подставим их в ряд (34), тем самым получим решение задачи 4.