

ХАРАКТЕРИСТИЧЕСКАЯ ГРАНИЧНАЯ ЗАДАЧА ДЛЯ ГИПЕРБОЛИЧЕСКОГО УРАВНЕНИЯ СО СМЕЩЕНИЕМ АРГУМЕНТОВ ИСКОМОЙ ФУНКЦИИ

© 2012 г. В. И. Жегалов

Представлено академиком Е.И. Моисеевым 02.04.2012 г.

Поступило 10.04.2012 г.

1. Имеется обширная литература по исследованию обыкновенных дифференциальных уравнений, в которых аргумент искомой функции претерпевает определенное смещение. Одни авторы называют подобные уравнения функционально-дифференциальными, другие – с “запаздывающим”, или “отклоняющимся” аргументом (см. библиографию в [1–5]). Для уравнений с частными производными обсуждаемое направление исследований является малоизученным: нам известны лишь некоторые результаты, когда смещения представляют собой разность аргументов искомой функции [6].

В данном сообщении рассматривается новый вариант реализации идеи смещения для уравнения гиперболического типа.

В области $D = \{0 < x, y < 1\}$ определим операторы

$$L_s \theta \equiv \alpha_s \theta_{xy} + \beta_s \theta_x + \gamma_s \theta_y + \delta_s \theta, \quad s = 1, 2,$$

с непрерывными в \bar{D} функциями δ_s , $\frac{\partial \beta_s}{\partial x}$, $\frac{\partial \gamma_s}{\partial y}$, $\frac{\partial^2 \alpha_s}{\partial x \partial y}$.

Задача Г. Найти в D регулярное решение уравнения

$$L_{1^v} + L_{2^v} = f, \quad f \in C(\bar{D}), \quad (1)$$

непрерывно продолжимое на ∂D при $x \rightarrow 0$, $y \rightarrow 0$ и удовлетворяющее условиям

$$u(0, y) = \phi(y), \quad u(x, 0) = \psi(x), \quad (2)$$

$$\phi(0) = \psi(0), \quad \phi, \psi \in C^1[0, 1].$$

При этом $v(x, y)$ определяется по $u(x, y)$ по формуле

$$v(x, y) \equiv u[\lambda(y), \mu(x)], \quad (3)$$

где каждая из функций $\lambda, \mu \in C^1[0, 1]$ отображает отрезок $[0, 1]$ на себя с сохранением направления движения, т.е., в частности,

$$\lambda(0) = \mu(0) = 0, \quad \lambda(1) = \mu(1) = 1, \quad (4)$$

а повторное применение преобразования (λ, μ) возвращает координаты (x, y) в исходное положение:

$$v[\lambda(y), \mu(x)] \equiv u\{\lambda[\mu(x)], \mu(\lambda(y))\} \equiv u(x, y). \quad (5)$$

Указанными свойствами обладают, например, пары $\lambda = y$, $\mu = x$ и $\lambda = \frac{e^y - 1}{e - 1}$, $\mu = \ln[1 + (e - 1)x]$, где e – основание натурального логарифма.

Понятно, что данная постановка включает в себя хорошо известную [7, с. 167] задачу Гурса для уравнения $L_{1^v} = f$.

2. Положим в (1) $x = t$, $y = \tau$ и проинтегрируем рассматриваемое уравнение по t от 0 до x , а по τ от 0 до y . Учитывая при этом условия (2) и вытекающие из (3), (4) соотношения

$$\begin{aligned} v(x, 0) &= \phi[\mu(x)], \quad v(0, y) = \psi[\mu(y)], \\ \text{получаем} \quad & \\ \alpha_1(x, y)u(x, y) + \alpha_2(x, y)u[\lambda(y), \mu(x)] &= \\ &= \int_0^x \{h_1(t, y)u(t, y) + h_2(t, y)u[\lambda(y), \mu(t)]\} dt + \\ &+ \int_0^y \{k_1(x, \tau)u(x, \tau) + k_2(x, \tau)u[\lambda(\tau), \mu(x)]\} d\tau - \\ &- \iint_0^y \{H_1(t, \tau)u(t, \tau) + H_2(t, \tau)u[\lambda(\tau), \mu(t)]\} d\tau dt + \\ &+ w(x, y), \end{aligned} \quad (6)$$

где

$$\begin{aligned} h_s(t, y) &= \frac{\partial \alpha_s(t, y)}{\partial t} - \gamma_s(t, y), \\ k_s(x, t) &= \frac{\partial \alpha_s(x, \tau)}{\partial \tau} - \beta_s(x, \tau), \\ H_s(t, \tau) &= \frac{\partial^2 \alpha_s(t, \tau)}{\partial t \partial \tau} - \frac{\partial \beta_s(t, \tau)}{\partial t} - \frac{\partial \gamma_s(t, \tau)}{\partial \tau} + \delta_s(t, \tau), \\ w(x, y) &= \alpha_1(x, 0)\psi(x) + \alpha_2(x, 0)\phi[\mu(x)] + \end{aligned}$$