

УДК 517.956

КОРРЕКТНОСТЬ ЗАДАЧИ ПУАНКАРЕ В ЦИЛИНДРИЧЕСКОЙ ОБЛАСТИ ДЛЯ МНОГОМЕРНЫХ ГИПЕРБОЛИЧЕСКИХ УРАВНЕНИЙ С ВОЛНОВЫМ ОПЕРАТОРОМ

С. А. Алдашев

РЕЗЮМЕ. В работе показано, что задача Пуанкаре в цилиндрической области одного класса многомерных гиперболических уравнений с волновым оператором разрешима. Получен также критерий единственности регулярного решения.

Ключевые слова: корректность, задача, функция, критерий, уравнение.

ВВЕДЕНИЕ

В теории уравнений в частных производных гиперболического типа краевые задачи с данными на всей границе области служат примером некорректности поставленных задач [1, 2].

В работе показано, что задача Пуанкаре в цилиндрической области одного класса многомерных гиперболических уравнений с волновым оператором разрешима. Получен также критерий единственности регулярного решения.

1. ПОСТАНОВКА ЗАДАЧИ И ОСНОВНЫЕ РЕЗУЛЬТАТЫ

Пусть D_β — цилиндрическая область евклидова пространства E_{m+1} точек (x_1, \dots, x_m, t) , ограниченная цилиндром $\Gamma = \{(x, t) : |x| = 1\}$, плоскостями $t = \beta > 0$ и $t = 0$, где $|x|$ — длина вектора $x = (x_1, \dots, x_m)$. Части этих поверхностей, образующих границу ∂D_β области D_β , обозначим через $\Gamma_\beta, S_\beta, S_0$ соответственно.

В области D_β рассмотрим взаимно-сопряженные многомерные гиперболические уравнения

$$Lu \equiv \Delta_x u - u_{tt} + \sum_{i=1}^m a_i(x, t) u_{x_i} + b(x, t) u_t + c(x, t) u = 0, \quad (1)$$

$$L^*v \equiv \Delta_x v - v_{tt} - \sum_{i=1}^m a_i v_{x_i} - b v_t + d v = 0, \quad (1^*)$$

где Δ_x — оператор Лапласа по переменным x_1, \dots, x_m , $m \geq 2$, а $d(x, t) = c - \sum_{i=1}^m a_{ix_i} - b_t$.

В дальнейшем нам удобно перейти от декартовых координат x_1, \dots, x_m, t к сферическим $r, \theta_1, \dots, \theta_{m-1}, t$, $r \geq 0$, $0 \leq \theta_1 < 2\pi$, $0 \leq \theta_i \leq \pi$, $i = 2, 3, \dots, m-1$.

Задача 1. Найти решение уравнения (1) в области D_β из класса $C^1(\overline{D}_\beta) \cap C^2(D_\beta)$, удовлетворяющее краевым условиям

$$u|_{S_\beta} = \varphi(r, \theta), \quad u|_{\Gamma_\beta} = \psi(t, \theta), \quad u_t|_{S_0} = \nu(r, \theta), \quad (2)$$

при этом $\varphi(1, \theta) = \psi(\beta, \theta)$.

Пусть $\{Y_{n,m}^k(\theta)\}$ – система линейно независимых сферических функций порядка n , $1 \leq k \leq k_n$, $(m-2)!n!k_n = (n+m-3)!(2n+m-2)$, $W_2^l(S_0)$, $l = 0, 1, \dots$ – пространства Соболева.

Имеет место ([3])

Лемма 1. Пусть $f(r, \theta) \in W_2^l(S_0)$. Если $l \geq m-1$, то ряд

$$f(r, \theta) = \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{k=1}^{k_n} f_n^k(r) Y_{n,m}^k(\theta), \quad (3)$$

а также ряды, полученные из него дифференцированием порядка $p \leq l - m + 1$, сходятся абсолютно и равномерно.

Лемма 2. Для того, чтобы $f(r, \theta) \in W_2^l(S_0)$, необходимо и достаточно, чтобы коэффициенты ряда (3) удовлетворяли неравенствам

$$|f_0^1(r)| \leq c_1, \quad \sum_{n=1}^{\infty} \sum_{k=1}^{k_n} n^{2l} |f_n^k(r)|^2 \leq c_2, \quad c_1, c_2 = \text{const.}$$

Через $\tilde{a}_{in}^k(r, t)$, $a_{in}^k(r, t)$, $\tilde{b}_n^k(r, t)$, $\tilde{c}_n^k(r, t)$, $\tilde{d}_n^k(r, t)$, ρ_n^k , $\bar{\varphi}_n^k(r)$, $\psi_n^k(t)$, $\bar{\nu}_n^k(r)$ обозначим коэффициенты разложения ряда (3), соответственно функций $a_i(r, \theta, t)\rho(\theta)$, $a_i \frac{x_i}{r} \rho$, $b(r, \theta, t)\rho$, $c(r, \theta, t)\rho$, $d(r, \theta, t)\rho$, $\rho(\theta)$, $i = 1, \dots, m$, $\varphi(r, \theta)$, $\psi(t, \theta)$, $\nu(r, \theta)$, причем $\rho(\theta) \in C^\infty(H)$, H – единичная сфера в E_m .

Пусть $a_i(r, \theta, t)$, $b(r, \theta, t)$, $c(r, \theta, t) \in W_2^l(D_\beta) \subset C(\overline{D}_\beta)$, $l \geq m+1$, $i = 1, \dots, m$.

Тогда справедливы следующие теоремы.

Теорема 1. Если $\varphi(r, \theta) \in W_2^p(S_\beta)$, $\psi(t, \theta) \in W_2^p(\Gamma_\beta)$, $\nu(r, \theta) \in W_2^l(S_0)$, $p \geq \frac{3m}{2}$ и выполняется условие

$$\cos \mu_s \beta \neq 0, \quad s = 1, 2, \dots, \quad (4)$$

то задача 1 разрешима, где $\mu_{s,n}$ – положительные нули функций Бесселя первого рода $J_{n+\frac{(m-2)}{2}}(z)$.

Теорема 2. Если $b(r, \theta, 0) = 0$, $\forall (r, \theta) \in S_0$, то решение задачи 1 единственно, тогда и только тогда, когда выполняется условие (4).

2. ДОКАЗАТЕЛЬСТВО ТЕОРЕМЫ 1.

В сферических координатах уравнение (1) имеет вид

$$\begin{aligned}
 Lu \equiv u_{rr} + \frac{m-1}{r}u_r - \frac{\delta u}{r^2} - u_{tt} + \sum_{i=1}^m a_i(r, \theta, t)u_{x_i} + \\
 + b(r, \theta, t)u_t + c(r, \theta, t)u = 0, \\
 \delta \equiv - \sum_{j=1}^{m-1} \frac{1}{g_j \sin^{m-j-1} \theta_j} \frac{\partial}{\partial \theta_j} \left(\sin^{m-j-1} \theta_j \frac{\partial}{\partial \theta_j} \right), \\
 g_1 = 1, g_j = (\sin \theta_1 \dots \sin \theta_{j-1})^2, j > 1.
 \end{aligned} \tag{5}$$

Известно ([3]), что спектр оператора δ состоит из собственных чисел $\lambda_n = n(n+m-2)$, $n = 0, 1, \dots$, каждому из которых соответствует k_n ортонормированных собственных функций $Y_{n,m}^k(\theta)$.

Искомое решение задачи 1 будем искать в виде

$$u(r, \theta, t) = \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{k=1}^{k_n} \bar{u}_n^k(r, t) Y_{n,m}^k(\theta), \tag{6}$$

где $\bar{u}_n^k(r, t)$ — функции, подлежащие определению.

Подставив (6) в (5), умножив затем полученное выражение на $\rho(\theta) \neq 0$, и проинтегрировав по единичной сфере H , для \bar{u}_n^k получим ([4–6])

$$\begin{aligned}
 \rho_0^1 \bar{u}_{0rr}^1 - \rho_0^1 \bar{u}_{0tt}^1 + \left(\frac{m-1}{r} \rho_0^1 + \sum_{i=1}^m a_{i0}^1 \right) \bar{u}_{0r}^1 + \tilde{b}_0^1 \bar{u}_{0t}^1 + \tilde{c}_0^1 \bar{u}_0^1 + \\
 + \sum_{n=1}^{\infty} \sum_{k=1}^{k_n} \left\{ \rho_n^k \bar{u}_{nrr}^k - \rho_n^k \bar{u}_{nnt}^k + \left(\frac{m-1}{r} \rho_n^k + \sum_{i=1}^m a_{in}^k \right) \bar{u}_{nr}^k + \tilde{b}_n^k \bar{u}_{nt}^k + \right. \\
 \left. + \left[\tilde{c}_n^k - \lambda_n \frac{\rho_n^k}{r^2} + \sum_{i=1}^m (\tilde{a}_{in-1}^k - n a_{in}^k) \right] \bar{u}_n^k \right\} = 0.
 \end{aligned} \tag{7}$$

Теперь рассмотрим бесконечную систему дифференциальных уравнений

$$\rho_0^1 \bar{u}_{0rr}^1 - \rho_0^1 \bar{u}_{0tt}^1 + \frac{m-1}{r} \rho_0^1 \bar{u}_{0r}^1 = 0, \tag{8}$$

$$\begin{aligned}
 \rho_1^k \bar{u}_{1rr}^k - \rho_1^k \bar{u}_{1tt}^k + \frac{m-1}{r} \rho_1^k \bar{u}_{1r}^k - \frac{\lambda_1}{r^2} \rho_1^k \bar{u}_1^k = \\
 = -\frac{1}{k_1} \left(\sum_{i=1}^m a_{i0}^1 \bar{u}_{0r}^1 + \tilde{b}_0^1 \bar{u}_{0t}^1 + \tilde{c}_0^1 \bar{u}_0^1 \right), \quad n=1, \quad k = \overline{1, k_1},
 \end{aligned} \tag{9}$$

$$\begin{aligned}
 \rho_n^k \bar{u}_{nrr}^k - \rho_n^k \bar{u}_{nnt}^k + \frac{m-1}{r} \rho_n^k \bar{u}_{nr}^k - \frac{\lambda_n}{r^2} \rho_n^k \bar{u}_n^k = \\
 = -\frac{1}{k_n} \sum_{k=1}^{k_{n-1}} \left\{ \sum_{i=1}^m a_{in-1}^k \bar{u}_{n-1r}^k + \tilde{b}_{n-1}^k \bar{u}_{n-1t}^k + [\tilde{c}_{n-1}^k + \right. \\
 \left. + \sum_{i=1}^m (\tilde{a}_{in-2}^k - (n-1)a_{in-1}^k)] \bar{u}_{n-1}^k \right\}, \quad k = \overline{1, k_n}, \quad n = 2, 3, \dots
 \end{aligned} \tag{10}$$

Нетрудно убедиться, что если $\{\bar{u}_n^k\}$, $k = \overline{1, k_n}$, $n = 0, 1, \dots$ — решение системы (8)–(10), то оно является решением уравнения (7).

Нетрудно заметить, что каждое уравнение системы (8)–(10) можно представить в виде

$$\bar{u}_{nrr}^k + \frac{m-1}{r}\bar{u}_{nr}^k - \frac{\lambda_n}{r^2}\bar{u}_n^k - \bar{u}_{ntt}^k = f_n^k(r, t), \quad (11)$$

где $f_n^k(r, t)$ определяются из предыдущих уравнений этой системы, при этом $f_0^1(r, t) \equiv 0$.

Далее, из краевого условия (2) в силу (6), с учетом леммы 1 будем иметь

$$\begin{aligned} \bar{u}_n^k(r, \beta) = \bar{\varphi}_n^k(r), \quad \bar{u}_n^k(1, t) = \psi_n^k(t), \quad \bar{u}_{nt}^k(r, 0) = \bar{\nu}_n^k(r), \\ k = \bar{1}, k_n, \quad n = 0, 1, \dots \end{aligned} \quad (12)$$

В (11), (12) произведя замену $\bar{v}_n^k(r, t) = \bar{u}_n^k(r, t) - \psi_n^k(t)$ получим

$$\bar{v}_{nrr}^k + \frac{m-1}{r}\bar{v}_{nr}^k - \frac{\lambda_n}{r^2}\bar{v}_n^k - \bar{v}_{ntt}^k = \bar{f}_n^k(r, t), \quad (13)$$

$$\begin{aligned} \bar{v}_n^k(r, \beta) = \varphi_n^k(r), \quad \bar{v}_n^k(1, t) = 0, \quad \bar{v}_{nt}^k(r, 0) = \nu_n^k(r), \\ k = \bar{1}, k_n, \quad n = 0, 1, \dots, \end{aligned} \quad (14)$$

$$\begin{aligned} \bar{f}_n^k(r, t) = f_n^k(r, t) + \psi_{ntt}^k + \frac{\lambda_n}{r^2}\psi_n^k, \quad \varphi_n^k(r) = \bar{\varphi}_n^k(r) - \psi_n^k(\beta), \\ \nu_n^k(r) = \bar{\nu}_n^k(r) - \psi_{nt}^k(0). \end{aligned}$$

Произведя замену $\bar{v}_n^k(r, t) = r^{\frac{(1-m)}{2}}v_n^k(r, t)$ задачу (13), (14) приведем к следующей задаче

$$Lv_n^k \equiv v_{nrr}^k - v_{ntt}^k + \frac{\bar{\lambda}_n}{r^2}v_n^k = \tilde{f}_n^k(r, t), \quad (15)$$

$$v_n^k(r, \beta) = \tilde{\varphi}_n^k(r), \quad v_n^k(1, t) = 0, \quad v_{nt}^k(r, 0) = \tilde{\nu}_n^k(r), \quad (16)$$

$$\begin{aligned} \bar{\lambda}_n = \frac{((m-1)(3-m) - 4\lambda_n)}{4}, \quad \tilde{f}_n^k(r, t) = r^{\frac{(m-1)}{2}}\bar{f}_n^k(r, t), \\ \tilde{\varphi}_n^k(r) = r^{\frac{(m-1)}{2}}\varphi_n^k(r), \quad \tilde{\nu}_n^k(r) = r^{\frac{(m-1)}{2}}\nu_n^k(r). \end{aligned}$$

Решение задачи (15), (16) ищем в виде

$$v_n^k(r, t) = v_{1n}^k(r, t) + v_{2n}^k(r, t), \quad (17)$$

где $v_{1n}^k(r, t)$ — решение задачи

$$Lv_{1n}^k = \tilde{f}_n^k(r, t), \quad (18)$$

$$v_{1n}^k(r, \beta) = 0, \quad v_{1n}^k(1, t) = 0, \quad v_{1nt}^k(r, 0) = 0, \quad (19)$$

а $v_{2n}^k(r, t)$ — решение задачи

$$Lv_{2n}^k = 0, \quad (20)$$

$$v_{2n}^k(r, \beta) = \tilde{\varphi}_n^k(r), \quad v_{2n}^k(1, t) = 0, \quad v_{2nt}^k(r, 0) = \tilde{\nu}_n^k(r). \quad (21)$$

Решение выше указанных задач ищем в виде

$$v_n^k(r, t) = \sum_{s=1}^{\infty} R_s(r)T_s(t), \quad (22)$$

при этом полагаем

$$\tilde{f}_n^k(r, t) = \sum_{s=1}^{\infty} a_{ns}^k(t) R_s(r), \quad \tilde{\varphi}_n^k(r) = \sum_{s=1}^{\infty} b_{ns}^k R_s(r), \quad \tilde{\nu}_n^k(r) = \sum_{s=1}^{\infty} e_{ns}^k R_s(r). \quad (23)$$

Подставляя (22) в (18), (19), с учетом (23), получим

$$R_{srr} + \frac{\bar{\lambda}_n}{r^2} R_s + \mu R_s = 0, \quad 0 < r < 1, \quad (24)$$

$$R_s(1) = 0, \quad |R_s(0)| < \infty, \quad (25)$$

$$T_{stt} + \mu T_s(t) = -a_{ns}^k(t), \quad 0 < t < \beta, \quad (26)$$

$$T_s(\beta) = 0, \quad T_{st}(0) = 0. \quad (27)$$

Ограниченным решением задачи (24), (25) является ([7])

$$R_s(r) = \sqrt{r} J_{\nu}(\mu_s r), \quad (28)$$

где $\nu = n + \frac{m-2}{2}$, $\mu = \mu_s^2$.

Общее решение уравнения (26) представимо в виде ([7])

$$T_s(t) = c_{1s} \cos \mu_s t + c_{2s} \sin \mu_s t + \frac{\cos \mu_s t}{\mu_s} \int_0^t a_{ns}^k(\xi) \sin \mu_s \xi d\xi - \\ - \frac{\sin \mu_s t}{\mu_s} \int_0^t a_{ns}^k(\xi) \cos \mu_s \xi d\xi,$$

c_{1s} , c_{2s} — произвольные постоянные, удовлетворив условию (27). Тогда будем иметь

$$\left\{ \begin{array}{l} c_{2s} = 0, \\ \mu_{s,n} c_{1s} \cos \mu_s \beta = \sin \mu_{s,n} \beta \int_0^{\beta} a_{ns}^k(\xi) \cos \mu_{s,n} \xi d\xi - \\ \cos \mu_{s,n} \beta \int_0^{\beta} a_{ns}^k(\xi) \sin \mu_{s,n} \xi d\xi. \end{array} \right. \quad (29)$$

Подставляя (28) в (23) получим

$$r^{-\frac{1}{2}} \tilde{f}_n^k(r, t) = \sum_{s=1}^{\infty} a_{ns}^k(t) J_{\nu}(\mu_s r), \quad r^{-\frac{1}{2}} \tilde{\varphi}_n^k(r) = \sum_{s=1}^{\infty} b_{ns}^k J_{\nu}(\mu_s r), \\ r^{-\frac{1}{2}} \tilde{\nu}_n^k(r) = \sum_{s=1}^{\infty} e_{ns}^k J_{\nu}(\mu_s r), \quad 0 < r < 1. \quad (30)$$

Ряды (30) — разложение в ряды Фурье-Бесселя ([8]), если

$$a_{ns}^k(t) = 2[J_{\nu+1}(\mu_{s,n})]^{-2} \int_0^1 \sqrt{\xi} \tilde{f}_n^k(\xi, t) J_{\nu}(\mu_{s,n} \xi) d\xi, \quad (31)$$

$$b_{ns}^k = 2[J_{\nu+1}(\mu_{s,n})]^{-2} \int_0^1 \sqrt{\xi} \tilde{\varphi}_n^k(\xi) J_{\nu}(\mu_{s,n} \xi) d\xi, \quad (32)$$

$$e_{ns}^k = 2[J_{\nu+1}(\mu_{s,n})]^{-2} \int_0^1 \sqrt{\xi} \tilde{\nu}_n^k(\xi) J_{\nu}(\mu_{s,n} \xi) d\xi,$$

$\mu_{s,n}, s = 1, 2, \dots$ — положительные нули функций Бесселя $J_\nu(z)$, расположенные в порядке возрастания их величины.

Из (28)–(29) получим решение задачи (18), (19) в виде

$$v_{1n}^k(r, t) = \sum_{s=1}^{\infty} \frac{\sqrt{r}}{\mu_{s,n}} \left\{ \left[(tg\mu_{s,n}\beta) \int_0^\beta a_{ns}^k(\xi) \cos \mu_{s,n}\xi d\xi - \int_0^\beta a_{ns}^k(\xi) \sin \mu_{s,n}\xi d\xi \right] \cos \mu_{s,n}t + (\cos \mu_{s,n}t) \int_0^t a_{ns}^k(\xi) \sin \mu_{s,n}\xi d\xi - \right. \\ \left. - (\sin \mu_{s,n}t) \int_0^t a_{ns}^k(\xi) \cos \mu_{s,n}\xi d\xi \right\} J_\nu(\mu_{s,n}r), \quad (33)$$

где $a_{ns}^k(t)$ определяется из (31).

Далее, подставляя (28) в (20), (21), с учетом (23), будем иметь задачу

$$V_{stt} + \mu_{s,n}^2 V_s = 0, \quad V_s(\beta) = b_{ns}^k, \quad V_{st}(0) = e_{ns}^k, \quad (34)$$

решением которой является

$$\mu_{s,n} V_s(t) = e_{ns}^k \sin \mu_{s,n}t + (b_{ns}^k \mu_{s,n} - e_{ns}^k \sin \mu_{s,n}\beta) \frac{\cos \mu_{s,n}t}{\cos \mu_{s,n}\beta}. \quad (35)$$

Из (28), (34) получим

$$v_{2n}^k(r, t) = \sum_{s=1}^{\infty} \sqrt{r} V_s(t) J_\nu(\mu_{s,n}r), \quad (36)$$

где b_{ns}^k, e_{ns}^k определяются из (32).

Следовательно, сначала решив задачу (8), (12) ($n = 0$), а затем (9), (12) ($n = 1$) и т.д. найдем последовательно все $v_n^k(r, t)$ из (17), где $v_{1n}^k(r, t), v_{2n}^k(r, t)$ определяются из (33), (35), $k = \overline{1, k_n}, \quad n = 0, 1, \dots$

Итак, в области D_β , имеет место

$$\int_H \rho(\theta) LudH = 0. \quad (37)$$

Пусть $f(r, \theta, t) = R(r)\rho(\theta)T(t)$, причем $R(r) \in V_0$ плотна в $L_2((0, 1))$, $\rho(\theta) \in C^\infty(H)$ плотна в $L_2(H)$, а $T(t) \in V_1$ плотна в $L_2((0, \beta))$. Тогда $f(r, \theta, t) \in V, V = V_0 \otimes H \otimes V_1$ плотна в $L_2(D_\beta)$ ([9]).

Отсюда и из (36), следует, что

$$\int_{D_\beta} f(r, \theta, t) LudD_\beta = 0 \text{ и } Lu = 0 \quad \forall (r, \theta, t) \in D_\beta.$$

Таким образом, решением задачи 1 является ряд

$$u(r, \theta, t) = \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{k=1}^{k_n} \left\{ \psi_n^k(t) + r^{\frac{(1-m)}{2}} [v_{1n}^k(r, t) + v_{2n}^k(r, t)] \right\} Y_{n,m}^k(\theta), \quad (38)$$

где $v_{1n}^k(r, t), v_{2n}^k(r, t)$ находятся из (33), (35).

Учитывая следующие свойства нулей функций Бесселя ([8]):

1). Если $\mu_{\nu,1}, \mu_{\nu,2}, \dots$ — положительные нули функций $J_\nu(z)$, упорядоченные по возрастанию значений, то

$$0 < \mu_{\nu,1} < \mu_{\nu+1,1} < \mu_{\nu,2} < \mu_{\nu+1,2} < \mu_{\nu,3} < \dots, \quad \nu > -1.$$

2). Пусть $\mu_\nu, \mu'_\nu, \mu''_\nu$ являются наименьшими положительными нулями функций $J_\nu(z), J'_\nu(z), J''_\nu(z)$ соответственно, тогда

$$\begin{aligned} \sqrt{\nu(\nu+2)} < \mu_\nu < \sqrt{2(\nu+1)(\nu+3)}, \quad \nu > 0, \\ \sqrt{\nu(\nu+2)} < \mu'_\nu < \sqrt{2\nu(\nu+1)}, \quad \nu > 0, \\ \sqrt{\nu(\nu-1)} < \mu''_\nu < \sqrt{(\nu^2-1)}, \quad \nu > 1, \end{aligned}$$

и формулы ([13, 11])

$$\begin{aligned} \sin z &= z(1 - z \sum_{n=1}^{\infty} (4n^2 - 1)^{-1} [J_n(nz)]^2), \\ J_\nu(z) &= \sqrt{\frac{2}{\pi z}} \cos(z - \frac{\pi}{2}\nu - \frac{\pi}{4}) + O(\frac{1}{z^{3/2}}), \quad \nu \geq 0, \\ 2J'_\nu(z) &= J_{\nu-1}(z) - J_{\nu+1}(z) \end{aligned}$$

применяя признак Даламбера, доказываем, что ряды (33), (35) и продифференцированные ряды сходятся абсолютно и равномерно.

Далее используем оценки ([8,3])

$$|J_\nu(z)| \leq \frac{1}{\Gamma(1+\nu)} \left(\frac{z}{2}\right)^\nu,$$

$$|k_n| \leq c_1 n^{m-2}, \quad \left| \frac{\partial^q}{\partial \theta^q} Y_{n,m}^k(\theta) \right| \leq c_2 n^{\frac{m}{2}-1+q}, \quad j = \overline{1, m-1}, \quad q = 0, 1, \dots, \quad (39)$$

$\Gamma(z)$ — гамма-функция, а также леммы 1, 2, ограничения на коэффициенты уравнения (1) и на заданные функции $\varphi(r, \theta), \psi(t, \theta), \nu(r, \theta)$, как в [4–6], можно показать, что полученное решение (37) принадлежит искомому классу $C^1(\overline{D}_\beta) \cap C^2(D_\beta)$.

Следовательно, теорема 1 доказана.

3. ДОКАЗАТЕЛЬСТВО ТЕОРЕМЫ 2.

Покажем единственность решения задачи 1. Для этого сначала построим решение задачи Пуанкаре для уравнения (1*) с данными

$$v \Big|_{S_\beta \cup \Gamma_\beta} = 0, \quad v_t \Big|_{S_0} = \nu(r, \theta) = \bar{\nu}_n^k(r) Y_{n,m}^k(\theta), \quad k = \overline{1, k_n}, \quad n = 0, 1, \dots, \quad (40)$$

где $\bar{\nu}_n^k(r) \in G$, G — множество функций $\nu(r)$ из класса $C([0, 1]) \cap C^1((0, 1))$. Множество G плотно всюду в $L_2((0, 1))$ [9]. Решение задачи (1*), (39) будем искать в виде (6), где функции $\bar{v}_n^k(r, t)$ будут определены ниже. Тогда, аналогично п.2, функции $\bar{v}_n^k(r, t)$ удовлетворяют системам уравнений (8)–(10), где $\tilde{a}_{in}^k, a_{in}^k, \tilde{b}_n^k$ заменены соответственно на $-\tilde{a}_{in}^k, -a_{in}^k, -\tilde{b}_n^k$, а \tilde{c}_n^k на \tilde{d}_n^k , $i = 1, \dots, m, k = \overline{1, k_n}, n = 0, 1, \dots$.

Далее, из краевого условия (39), в силу (6), получим

$$\bar{v}_n^k(r, \beta) = \bar{v}_n^k(1, t) = 0, \quad \bar{v}_n^k(r, 0) = \bar{\nu}_n^k(r), \quad k = \overline{1, k_n}, \quad n = 0, 1, \dots \quad (41)$$

Как ранее замечено, что каждое уравнение системы (8)–(10) представимо в виде (11). В п.2 показано, что задача (11), (40) имеет единственное решение, если имеет место соотношение (4).

Таким образом, решение задачи (1*), (39) в виде ряда (37) построено и, в силу оценок (38), принадлежит классу $C^1(\bar{D}_\beta) \cap C^2(D_\beta)$.

Из определения сопряженных операторов L, L^* [10] имеем

$$vLu - uL^*v = -vP(u) + uP(v) - uvQ,$$

где

$$P(u) = \sum_{i=1}^m u_{x_i} \cos(N^\perp, x_i) - u_t \cos(N^\perp, t),$$

$$Q = \sum_{i=1}^m a_i \cos(N^\perp, x_i) - b \cos(N^\perp, t),$$

а N^\perp — внутренняя нормаль к границе ∂D_β , по формуле Грина, тогда

$$\int_{D_\beta} (vLu - uL^*v) dD_\beta = \int_{\partial D_\beta} \left[\left(v \frac{\partial u}{\partial N} - u \frac{\partial v}{\partial N} \right) M + uvQ \right] ds, \quad (42)$$

где

$$\frac{\partial}{\partial N} = \sum_{i=1}^m \cos(N^\perp, x_i) \frac{\partial}{\partial x_i} - \cos(N^\perp, t) \frac{\partial}{\partial t},$$

$$M^2 = \sum_{i=1}^m \cos^2(N^\perp, x_i) + \cos^2(N^\perp, t).$$

Из (41), принимая во внимание однородные граничные условия (2) и условия (39), получим

$$\int_{S_0} \tau(r, \theta) u(r, \theta, 0) ds = 0. \quad (43)$$

Поскольку линейная оболочка системы функций $\{\bar{v}_n^k(r) Y_{n,m}^k(\theta)\}$ плотна в $L_2(S_0)$ ([9]), то из (42) заключаем, что $u(r, \theta, 0) = 0, \forall (r, \theta) \in S_0$.

Следовательно, в силу единственности решения задачи Коши: $u(x, 0) = 0, u_t(x, 0) = 0$ для уравнения (1) ([10]) будем иметь $u(x, t) = 0, \forall (x, t) \in D_\beta$.

Таким образом, если выполняется условие (4), то решение задачи 1 единственно.

Пусть теперь условие (4) нарушено, хотя бы для одного $s = l$.

Тогда, если решение однородной задачи 1, соответствующей задаче 1, будем искать в виде (6), то приходим к краевой задаче

$$Lv_n^k = \tilde{f}_n^k(r, t),$$

$$v_{nt}^k(r, 0) = 0, v_n^k(r, \beta) = 0, v_n^k(1, t) = 0, k = \overline{1, k_n}, n = 0, 1, \dots$$

В силу (29), ее решением является функция

$$\mu_{l,n} v_n^k(r, t) = \sqrt{r} \left[\cos \mu_{l,n} t + \cos \mu_{l,n} t \int_0^t a_{nl}^k(\xi) \sin \mu_{l,n} \xi d\xi - \right.$$

$$- \sin \mu l t \int_0^t a_{nl}^k(\xi) \cos \mu_{l,n} \xi d\xi \left. \vphantom{\int_0^t} \right] J_{n+\frac{(m-2)}{2}}(\mu_{l,n} r).$$

Следовательно, нетривиальное решение однородной задачи 1 записывается в виде ряда

$$u(r, \theta, t) = \sum_{n=2}^{\infty} \sum_{k=1}^{k_n} n^{-p} r^{\frac{(1-m)}{2}} v_n^k(r, t) Y_{n,m}^k(\theta).$$

Из оценок (38) следует, что $u \in C^1(\bar{D}_\beta) \cap C^2(D_\beta)$, если $p > \frac{3m}{2}$.

Теорема 2 доказана.

В заключении отметим в [11] для многомерного волнового уравнения внутри характеристической области приведена корректная постановка задачи Пуанкаре.

ЛИТЕРАТУРА

1. Бицадзе А. В. Уравнения смешанного типа. — М.: Изд. АН СССР, 1959. — 164 с.
2. Нахушев А. М. Задачи со смещением для уравнения в частных производных. — М.: Наука, 2006. — 287 с.
3. Михлин С. Г. Многомерные сингулярные интегралы и интегральные уравнения. — М.: Физматгиз, 1962. — 254 с.
4. Алдашев С. А. О задачах Дарбу для одного класса многомерных гиперболических уравнений. // Дифференц. уравнения. — 1998. — Т. 34, №1. — С. 64–68.
5. Алдашев С. А. Краевые задачи для многомерных гиперболических и смешанных уравнений. — Алматы: Гылым, 1994. — 170 с.
6. Алдашев С. А. Вырождающиеся многомерные гиперболические уравнения. — Орал: ЗКАТУ, 2007. — 139 с.
7. Камке Э. Справочник по обыкновенным дифференциальным уравнениям. — М.: Наука, 1965. — 703 с.
8. Бейтмен Г., Эрдейи А. Высшие трансцендентные функции, Т. 2. — М.: Наука, 1974. — 295 с.
9. Колмогоров А. Н., Фомин С. В. Элементы теории функций и функционального анализа. — М.: Наука, 1976. — 543 с.
10. Смирнов В. И. Курс высшей математики, Т. 4. — М.: Наука, 1981. — 550 с.
11. Алдашев С. А. Задачи Дирихле и Пуанкаре для многомерного волнового уравнения // Известия НАН РК, серия физ.-мат. наук. — 2010. — №3. — С. 3–5.

КАЗАХСКИЙ НАЦИОНАЛЬНЫЙ ПЕДАГОГИЧЕСКИЙ УНИВЕРСИТЕТ ИМЕНИ АБАЯ, АЛМАТЫ, КАЗАХСТАН

Поступила 06.09.2013