

УДК 517.956

MSC 35R12

**THE WELL-POSEDNESS OF MIXED PROBLEM FOR ONE
CLASS OF DEGENERATE MULTI-DIMENSIONAL
HYPERBOLIC EQUATIONS**

S. A. ALDASHEV

Institute of Mathematics and Mathematical Modelling, Ministry of Education and Science,
Kazakhstan, Almaty, E-mail: aldash51@mail.ru

**КОРРЕКТНОСТЬ СМЕШАННОЙ ЗАДАЧИ ДЛЯ ОДНОГО
КЛАССА ВЫРОЖДАЮЩИХСЯ МНОГОМЕРНЫХ
ГИПЕРБОЛИЧЕСКИХ УРАВНЕНИЙ**

С. А. АЛДАШЕВ

Институт математики и математического моделирования МОН РК, Алматы, Казахстан,
E-mail: aldash51@mail.ru

ABSTRACT. Oscillations of elastic membranes in 3D are modelled as degenerate multi-dimensional hyperbolic equations. For applied work, it is important to obtain explicit representations of solution of the studied boundary-value problems. This paper shows the unique solvability and obtains the explicit form of the classical solution of the mixed problem for degenerate multi-dimensional hyperbolic equations.

KEYWORDS: well-posedness, mixed problem, degenerate hyperbolic equations, Bessel function.

АННОТАЦИЯ. Колебания упругих мембран в трехмерном пространстве описывается вырождающимися многомерными гиперболическими уравнениями. При изучении приложений возникает необходимость получения явного представления решений исследуемых задач. В данной работе показана однозначная разрешимость и получен явный вид классического решения смешанной задачи для вырождающихся многомерных гиперболических уравнений.

КЛЮЧЕВЫЕ СЛОВА: корректность, смешанная задача, вырождающиеся гиперболические уравнения, функция Бесселя.

ВВЕДЕНИЕ

Известно, что колебания упругих мембран в пространстве моделируется вырождающимися многомерными гиперболическими уравнениями [1, 2]. При изучении приложений возникает необходимость получения явного представления решений исследуемых задач. В работах автора [3, 4] доказаны существование и единственность классического решения задач Дирихле

и Пуанкаре в цилиндрической области для вырождающихся многомерных гиперболических уравнений. Смешанная задача для этих уравнений в обобщенных пространствах изучена в [5, 6]. Однако вопросы гладкости решений и его представления до сих пор не исследованы.

В данной работе для вырождающихся многомерных гиперболических уравнений с оператором Геллерстедта показана однозначная разрешимость и получен явный вид классического решения смешанной задачи.

1. ПОСТАНОВКА ЗАДАЧИ И РЕЗУЛЬТАТ

Пусть D_α — цилиндрическая область евклидова пространства E_{m+1} точек (x_1, \dots, x_m, t) , ограниченная цилиндром $\Gamma = \{(x, t) : |x| = 1\}$, плоскостями $t = \alpha > 0$ и $t = 0$, где $|x|$ — длина вектора $x = (x_1, \dots, x_m)$.

Части этих поверхностей, образующих границу ∂D_α области D_α , обозначим через $\Gamma_\alpha, S_\alpha, S_0$, соответственно.

В области D_α рассмотрим взаимно сопряженные вырождающихся многомерные гиперболические уравнения

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

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

где $p = \text{const} > 0$, Δ_x — оператор Лапласа по переменным $x = (x_1, \dots, x_m)$, $m \geq 2$, а

$$d(x, t) = c - \sum_{i=1}^m a_i x_i - b_t.$$

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

В качестве смешанной задачи рассмотрим задачу

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

$$u|_{S_0} = \tau(r, \theta), \quad u_t|_{S_0} = \nu(r, \theta), \quad u|_{\Gamma_\alpha} = \psi(t, \theta). \quad (2)$$

Пусть $\{Y_{n,m}^k(\theta)\}$ — система линейно независимых сферических функций порядка n , $1 \leq k \leq k_n$, $(m-2)!n!k_n = (n+m-3)!(2n+m-2)$, $\theta = (\theta_1, \dots, \theta_{m-1})$, $W_2^l(S_0)$, $l = 0, 1, \dots$ — пространства Соболева.

Имеет место ([7])

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

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

Тогда справедлива

Теорема 1. Если $\tau(r, \theta)$, $\nu(r, \theta) \in W_2^l(S_0)$, $\psi(t, \theta) \in W_2^l(\Gamma_\alpha)$, $l > \frac{3m}{2}$ и выполняется условие

$$\cos \mu_{s,n} \alpha' \neq 0, \quad s = 1, 2, \dots, \quad (4)$$

то задача 1 имеет единственное решение, где $\mu_{s,n}$ — положительные нули функций Бесселя первого рода $J_{n+\frac{(m-2)}{2}}(z)$, $\alpha' = \frac{2}{2+p} \alpha^{\frac{(2+p)}{2}}$, $n = 0, 1, \dots$

Далее докажем теорему 1.

2. РАЗРЕШИМОСТЬ ЗАДАЧИ 1

В сферических координатах уравнение (1) имеет вид

$$\begin{aligned} Lu \equiv & t^p \left(u_{rr} + \frac{m-1}{r} u_r - \frac{\sigma u}{r^2} \right) - u_{tt} + \\ & + \sum_{i=1}^m a_i(r, \theta, t) u_{x_i} + b(r, \theta, t) u_t + c(r, \theta, t) u = 0, \end{aligned} \quad (5)$$

где

$$\sigma \equiv - \sum_{j=1}^{m-1} \frac{1}{g_j \sin^{m-j-1} \theta_j} \frac{\partial}{\partial \theta_j} \left(\sin^{m-j-1} \theta_j \frac{\partial}{\partial \theta_j} \right),$$

$$g_1 = 1, \quad g_j = (\sin \theta_1 \dots \sin \theta_{j-1})^2, \quad j > 1.$$

Известно [7], что спектр оператора σ 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

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

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 [8–10]

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

Теперь рассмотрим бесконечную систему дифференциальных уравнений

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

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

$$\begin{aligned}
 & \rho_n^k t^p \bar{u}_{nrr}^k - \rho_n^k \bar{u}_{ntt}^k + \frac{m-1}{r} t^p \rho_n^k \bar{u}_{nr}^k - \frac{\lambda_n}{r^2} t^p \rho_n^k \bar{u}_n^k = \\
 & = -\frac{1}{k_n} \sum_{k=1}^{k_{n-1}} \left\{ \sum_{i=1}^m a_{in-1}^k \bar{u}_{n-1r}^k + \tilde{b}_{n-1}^k \bar{u}_{n-1t}^k + [\tilde{c}_{n-1}^k + \right.
 \end{aligned} \tag{10}$$

$$\left. + \sum_{i=1}^m (\tilde{a}_{in-2}^k - (n-1) a_{in-1}^k) \bar{u}_{n-1}^k \right\}, \quad k = \overline{1, k_n}, \quad n = 2, 3, \dots$$

Суммируя уравнение (9) от 1 до k_1 , а уравнение (10) — от 1 до k_n , а затем сложив полученные выражения вместе с (8), приходим к уравнению (7).

Отсюда следует, 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

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

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

$$\bar{u}_n^k(r, 0) = \bar{\tau}_n^k(r), \quad \bar{u}_{nt}^k(r, 0) = \bar{\nu}_n^k(r), \quad \bar{u}_n^k(1, t) = \bar{\psi}_n^k(t), \quad k = \overline{1, k_n}, \quad n \geq 0. \tag{12}$$

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

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

$$\bar{v}_n^k(r, 0) = \bar{\tau}_n^k(r), \quad \bar{v}_{nt}^k(r, 0) = \nu_n^k(r), \quad \bar{v}_n^k(1, t) = 0, \quad k = \overline{1, k_n}, \quad n \geq 0, \quad (14)$$

$$\bar{f}_n^k(r, t) = f_n^k(r, t) + \frac{\lambda_n}{r^2} t^p \psi_n^k + \psi_{ntt}^k,$$

$$\bar{\tau}_n^k(r) = \tau_n^k(r) - \psi_n^k(0), \quad \nu_n^k(r) = \bar{\nu}_n^k(r) - \psi_{nt}^k(0).$$

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

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

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

где

$$\bar{\lambda}_n = \frac{[(m-1)(3-m) - 4\lambda_n]}{4}, \quad \tilde{f}_n^k(r, t) = r^{\frac{(m-1)}{2}} \bar{f}_n^k(r, t),$$

$$\tilde{\tau}_n^k(r) = r^{\frac{(m-1)}{2}} \tau_n^k(r), \quad \tilde{\nu}_n^k(r) = r^{\frac{(m-1)}{2}} \nu_n^k(r).$$

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

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

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

а $v_{2n}^k(r, t)$ — решение задачи

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

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

Решение выше указанных задач, рассмотрим в виде

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

при этом пусть

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

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

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

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

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

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

Ограниченным решением задачи (24), (25) является [11]

$$R_s(r) = \sqrt{r} J_\nu(\mu_{s,n} r), \quad (28)$$

где $\nu = \frac{n+(m-2)}{2}$, $\mu = \mu_{s,n}^2$.

Задача (26), (27) сводится к интегральному уравнению Вольтерра второго рода относительно $T_{s,n}(t)$ [1]

$$T_{s,n}(t) + \mu_{s,n}^2 \int_0^t (t-\xi) \xi^p T_{s,n}(\xi) d\xi = - \int_0^t (t-\xi) a_{ns}(\xi) d\xi, \quad (29)$$

которое имеет, и притом единственное, решение.

Подставляя (28) в (23) получим

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

Ряды (30) — разложение в ряды Фурье-Бесселя [12], если

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

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

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

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

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

$$v_{1n}^k(r, t) = \sum_{s=1}^{\infty} \sqrt{r} T_{s,n}(t) J_\nu(\mu_{s,n} r), \quad (33)$$

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

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

$$V_{stt} + \mu_{s,n}^2 t^p V_s(t) = 0, \quad 0 < t < \alpha,$$

$$V_s(0) = b_{ns}^k, \quad V_{st}(0) = e_{ns}^k,$$

в которой, произведя замену

$$T_s(t) = V_s(t) - b_{ns}^k - t e_{ns}^k \quad (34)$$

приходим к следующей задаче

$$T_{stt} + \mu_{s,n}^2 t^p T_s(t) = -q_{ns}^k(t), \quad (35)$$

$$T_s(0) = 0, \quad T_{st}(0) = 0, \quad (36)$$

$$q_{ns}^k(t) = \mu_{s,n}^2 t^p (b_{ns}^k + t e_{ns}^k).$$

Задачи (35), (36) сводится также к интегральному уравнению (29), где вместо $a_{ns}^k(t)$ берется $q_{ns}^k(t)$.

Из (28), (29), (34) найдем решение задачи (20), (21)

$$v_{2n}^k(r, t) = \sum_{s=1}^{\infty} \sqrt{r} V_{s,n}(t) J_{\nu}(\mu_{s,n} r), \quad (37)$$

где b_{ns}^k, e_{ns}^k находятся 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), (37), $k = \overline{1, k_n}, n \geq 0$.

Итак, в области D_{α} , имеет место

$$\int_H \rho(\theta) L u dH = 0. \quad (38)$$

Пусть $f(r, \theta, t) = R(r)\rho(\theta)T(t)$, причем $R(r) \in V_0$, V_0 — плотна в $L_2((0, 1))$, $\rho(\theta) \in C^{\infty}(H)$ — плотна в $L_2(H)$, а $T(t) \in V_1$, V_1 — плотна в $L_2((0, \alpha))$. Тогда $f(r, \theta, t) \in V$, $V = V_0 \otimes H \otimes V_1$ — плотна в $L_2(D_{\alpha})$ [13].

Отсюда и из (38), следует, что

$$\int_{D_{\alpha}} f(r, \theta, t) L u dD_{\alpha} = 0$$

и

$$L u = 0, \quad \forall (r, \theta, t) \in D_{\alpha}.$$

Таким образом, решением задачи (1) является ряд

$$u(r, \theta, t) = \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{k=1}^{k_n} \left\{ \psi_n^k(t) + r^{\frac{(1-m)}{2}} \left[v_{1n}^k(r, t) + v_{2n}^k(r, t) \right] \right\} Y_{n,m}^k(\theta), \quad (39)$$

где $v_{1n}^k(r, t), v_{2n}^k(r, t)$ находятся из (33), (37).

Имеют место следующие свойства нулей функций Бесселя [12]:

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

$$\sqrt{\nu(\nu+2)} < \mu_{\nu} < \sqrt{2(\nu+1)(\nu+3)}, \quad \nu > 0,$$

$$\sqrt{\nu(\nu+2)} < \mu'_{\nu} < \sqrt{2\nu(\nu+1)}, \quad \nu > 0,$$

$$\sqrt{\nu(\nu-1)} < \mu''_{\nu} < \sqrt{(\nu^2-1)}, \quad \nu > 1.$$

Также справедливы формулы [2, 12]:

$$\begin{aligned} \sin z &= z(1 - z \sum_{n=1}^{\infty} (4n^2 - 1)^{-1} [J_n(nz)]^2), \\ J_{\nu}(z) &= \sqrt{\frac{2}{\pi z}} \cos\left(z - \frac{\pi}{2}\nu - \frac{\pi}{4}\right) + O\left(\frac{1}{z^{3/2}}\right), \quad \nu \geq 0, \\ 2J'_{\nu}(z) &= J_{\nu-1}(z) - J_{\nu+1}(z). \end{aligned} \quad (40)$$

Применяя признак Даламбера и упомянутые свойства, доказывается, что ряды (33), (37) и продифференцированные ряды сходятся абсолютно и равномерно. Далее используя формулы (40) и оценки [7]

$$|k_n| \leq c_1 n^{m-2}, \quad \left| \frac{\partial^q}{\partial \theta_j^q} Y_{n,m}^k(\theta) \right| \leq c_2 n^{\frac{m}{2}-1+q}, \quad j = \overline{1, m-1}, \quad q = 0, 1, \dots, \quad (41)$$

а также леммы и ограничения на коэффициенты уравнения (1) и на заданные функции $\tau(r, \theta)$, $\nu(r, \theta)$, $\psi(t, \theta)$, показывается, что полученное решение (39) принадлежит классу $C^1(\bar{D}_\alpha) \cap C^2(D_\alpha)$.

Следовательно, разрешимость задачи 1 установлена.

3. ЕДИНСТВЕННОСТЬ РЕШЕНИЯ ЗАДАЧИ 1

Для этого сначала построим решение краевой задачи для сопряженного уравнения (1*) с данными

$$v|_{\Gamma_\alpha} = 0, \quad v|_{S_\alpha} = 0, \quad v_t|_{S_\alpha} = \nu(r, \theta) = \bar{\nu}_n^k(r) Y_{n,m}^k(\theta), \quad k = \overline{1, k_n}, \quad n \geq 0, \quad (42)$$

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 $L_2((0, 1))$ [13].

Решение задачи (1*), (42) 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 систему 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 , $i = 1, \dots, m$, $k = \overline{1, k_n}$, $n \geq 0$.

Далее, из краевого условия (42), в силу (6), получим

$$\bar{v}_n^k(1, t) = 0, \quad \bar{v}_n^k(r, \alpha) = 0, \quad \bar{v}_{nt}^k(r, \alpha) = \bar{\nu}_n^k(r), \quad k = \overline{1, k_n}, \quad n = 0, 1, \dots \quad (43)$$

Как ранее замечено, каждое уравнение системы (8)–(10) представимо в виде (11). Как в п. 2, нетрудно показать, что задача (11), (43) имеет также единственное решение.

Таким образом, решение задачи (1*), (42) в виде ряда (39) построено, которое в силу (40), (41) принадлежит классу $C^1(\bar{D}_\alpha) \cap C^2(D_\alpha)$.

Из определения сопряженных операторов L , L^* [14] имеем

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

где

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

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

а N^\perp — внутренняя нормаль к границе ∂D_α . По формуле Грина, имеем

$$\int_{D_\alpha} (vLu - uL^*v) dD_\alpha = \int_{\partial D_\alpha} \left[\left(v \frac{\partial u}{\partial N} - u \frac{\partial v}{\partial N} \right) M + uvQ \right] ds, \quad (44)$$

где

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

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

Из (44), принимая во внимание однородные граничные условия (2) и условия (42) получим

$$\int_{S_\alpha} \nu(r, \theta) u(r, \theta, \alpha) ds = 0. \quad (45)$$

Поскольку линейная оболочка система функций $\{\bar{\nu}_n^k(r) Y_{n,m}^k(\theta)\}$ плотна $L_2(S_\alpha)$ [13], то из (45) заключаем, что $u(r, \theta, \alpha) = 0, \forall (r, \theta) \in S_\alpha$.

Таким образом, мы приходим к задаче Дирихле:

$$Lu = 0, u|_{S_0} = 0, u|_{\Gamma_\alpha} = 0, u|_{S_\alpha} = 0,$$

которая имеет нулевое решение, если выполняется условие (4) [3].

Следовательно, единственность решения задачи 1 установлена и теорема 1 доказана.

Замечание 1. Отметим, что корректность смешанной задачи для многомерных гиперболических уравнений показана в [15].

ЛИТЕРАТУРА

1. Бицадзе А. В. Некоторые классы уравнений в частных производных. Москва: Наука, 1981. 448 с.
2. Тихонов А. Н., Самарский А. А. Уравнения математической физики. Москва: Наука, 1966. 724 с.
3. Алдашев С. А. Корректность задач Дирихле и Пуанкаре в цилиндрической области для вырождающихся многомерных гиперболических уравнений с оператором Геллерстедта. *Нелинейные колебания*. 2014. № 4. С. 3–12.
4. Алдашев С. А. Корректность задач Дирихле и Пуанкаре в цилиндрической области для вырождающихся многомерных гиперболических уравнений с оператором Чаплыгина. *Научные ведомости БелГУ. Математика. Физика*. 2012. Вып. 26. № 5 (124). С. 12–25.
5. Краснов М. Л. Смешанные краевые задачи для вырождающихся линейных гиперболических дифференциальных уравнений второго порядка. *Матем. сб.* 1959. Т. 49 (91). С. 29–84.
6. Барановский Ф. Т. Смешанная задача для линейного гиперболического уравнения второго порядка, вырождающегося на начальной плоскости. *Ученые записки Ленингр. пед. института*. 1958. Т. 183. С. 23–58.
7. Михлин С.Г. Многомерные сингулярные интегралы и интегральные уравнения. Москва: Физматгиз, 1962. 254 с.
8. Алдашев С. А. О задачах Дарбу для одного класса многомерных гиперболических уравнений. *Дифференц. уравнения*. 1998. Т. 34. № 1. С. 64–68.

9. Алдашев С. А. Краевые задачи для многомерных гиперболических и смешанных уравнений. Алматы: Гылым, 1994. 170 с.
10. Алдашев С. А. Критерий существования собственных функций спектральной задачи Дарбу-Проттера для вырождающихся многомерных гиперболических уравнений. *Дифференц. уравнения*. 2005. Т. 41. № 6. С. 795–801.
11. Камке Э. Справочник по обыкновенным дифференциальным уравнениям. Москва: Наука, 1965. 703 с.
12. Бейтмен Г., Эрдейи А. Высшие трансцендентные функции. Т. 2. Москва: Наука, 1974. 295 с.
13. Колмогоров А. Н., Фомин С. В. Элементы теории функций и функционального анализа. Москва: Наука, 1976. 543 с.
14. Смирнов В. И. Курс высшей математики. Т. 4. Ч. 2. Москва: Наука, 1981. 550 с.
15. Алдашев С. А. Корректность смешанной задачи для многомерных гиперболических уравнений с волновым оператором. *Укр. матем. журнал*. 2017. Т. 69. № 7. С. 992–999.

Поступила: 01.02.2019 / Принята: 24.05.2019