

В. П. Бурский, канд. физ.-мат. наук
(Ин-т прикл. математики и механики АН Украины, Донецк)

О КРАЕВЫХ ЗАДАЧАХ ДЛЯ ЭЛЛИПТИЧЕСКОГО УРАВНЕНИЯ С КОМПЛЕКСНЫМИ КОЭФФИЦИЕНТАМИ И ОДНОЙ ПРОБЛЕМЕ МОМЕНТОВ

The elliptic systems of two second-order equations, which can be written as a single equation with complex coefficients and a homogeneous operator, are studied. The necessary and sufficient conditions for the connection of traces of the solution are obtained for an arbitrary bounded region with a smooth boundary. These conditions are formulated in terms of a certain moment problem on the boundary of the region; they are applied to the study boundary-value problems. In particular, it is shown that the Dirichlet and Neumann problems are solvable only together. The above-mentioned moment problem is solved, together with the Dirichlet problem and the Neumann problem, in the case where the region is a disk. The third boundary-value problem on a disk is also investigated.

Вивчаються еліптичні системи двох рівнянь другого порядку, які можна записати у вигляді одного рівняння з комплексними коефіцієнтами та однорідним оператором. У довільній обмеженій області з гладкою межею одержані необхідні та достатні умови зв'язку слідів розв'язку, які записані у вигляді однієї проблеми моментів на межі області і застосовуються до вивчення крайових задач. Показано, зокрема, що задачі Діріхле і Неймана лише одночасно розв'язуються. У випадку кола розв'язується сформульована проблема моментів, а з нею і задачі Діріхле та Неймана. Розглянуто також третю крайову задачу в колі.

В настоящей работе изучаются граничные задачи для эллиптических систем двух уравнений второго порядка, которые можно записать в виде одного уравнения с комплексными коэффициентами. В качестве метода изучения граничных задач используется замена дифференциального уравнения в области эквивалентными условиями связи следов решения, записанными в виде одной проблемы моментов, которая изучается для случая круга. Рассмотрен случай простых (комплексных) характеристик, имеющих угол наклона. Это соответствует тому, что корни λ_1, λ_2 характеристического уравнения различны и не равны $\pm i$. Данная работа может рассматриваться как продолжение работы [1], в которой исследована первая граничная задача. Полученные результаты исследования крайевых задач для эллиптического уравнения с комплексными коэффициентами в случае вещественного угла между бихарактеристиками указывают на их почти полную идентичность с результатами в случае гиперболического уравнения, изученного в работе [2]. Если же угол между бихарактеристиками не веществен, то свойства крайевых задач такие же, как и для собственно эллиптического уравнения, даже если исходное уравнение не собственно эллиплично.

1. Теоремы о следах решения. Пусть Ω — ограниченная область в \mathbb{R}^n с гладкой границей $\partial\Omega$. Рассмотрим задачу Коши

$$Lu = a u''_{x_1 x_1} + b u''_{x_1 x_2} + c u''_{x_2 x_2} = 0, \quad (1)$$

$$u|_{\partial\Omega} = \psi, \quad u'_v|_{\partial\Omega} = \chi \quad (2)$$

в соболевском пространстве $H^m(\Omega)$, $m \geq 2$, $\psi \in H^{m-1/2}(\partial\Omega)$, $\chi \in H^{m-3/2}(\partial\Omega)$, коэффициенты $a, b, c \in \mathbb{C}$ — постоянны, v — единичный вектор внешней нормали. Уравнение (1) эквивалентно системе вида

$$\begin{pmatrix} L_1 & -L_2 \\ L_2 & L_1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \end{pmatrix}, \quad (3)$$

где L_1 и L_2 — однородные дифференциальные операторы второго порядка с постоянными вещественными коэффициентами, $u_1 = \operatorname{Re} u$, $u_2 = \operatorname{Im} u$. Будем предполагать, что уравнение (1) эллиплично, т. е. $l(\xi) = a \xi_1^2 + b \xi_1 \xi_2 + c \xi_2^2 \neq 0$

при $\xi \in \mathbb{R}^2 \setminus \{0\}$, что равносильно эллиптичности по Петровскому системы (3). Уравнение (1) будем также записывать в виде $\langle \nabla, a^1 \rangle \langle \nabla, a^2 \rangle u = 0$, где $a^j = (a_1^j, a_2^j)$, $j = 1, 2$, — единичные комплексные векторы; $\langle a, b \rangle = a \cdot \bar{b} = a_1 \bar{b}_1 + a_2 \bar{b}_2$.

Из работы [1] следует справедливость следующих теорем.

Теорема 1. Для того чтобы задача (1), (2) имела решение в пространстве $H^m(\Omega)$, необходимо, чтобы функции

$$\begin{aligned} P &= -l(v(x)) \psi(x) \in H^{m-1/2}(\partial\Omega), \\ C &= l(v(x)) \chi(x) + [b(v_1^2 - v_2^2) - 2(a-c)v_1 v_2] \psi'_s + \\ &+ k[(a-c)(v_1^2 - v_2^2) + 2bv_1 v_2] \psi \in H^{m-3/2}(\partial\Omega) \end{aligned} \quad (4)$$

удовлетворяли условию

$$\forall \xi \in \Lambda \int_{\partial\Omega} [P(x(s))(-i\langle v, \bar{\xi} \rangle) + C(x)] \exp(-i\langle x, \bar{\xi} \rangle) ds = 0, \quad (5)$$

где s — натуральный параметр, возрастающий в направлении вектора

$$\tau = (-v_2, v_1), \quad \Lambda = \{\xi \in \mathbb{C}^2 \mid l(\xi) = 0\}, \quad \frac{d}{ds} = \frac{d}{d\tau} \Big|_{\partial\Omega}, \quad k = |v'_s| = |\tau'_s|$$

— кривизна кривой $\partial\Omega$.

Интеграл в условии (5) есть по сути правая часть равенства Грина

$$\int_{\Omega} Lu \bar{v} dx - \int_{\Omega} uL \bar{v} dx = \int_{\partial\Omega} [P \bar{v}'_v - C \bar{v}] ds \quad (6)$$

при $v = \exp(i\langle x, \xi \rangle)$.

Теорема 2. Пусть функции $P \in H^{m-1/2}(\partial\Omega)$ и $C \in H^{m-3/2}(\partial\Omega)$, $m \geq 2$, удовлетворяют условию (5). Тогда существует единственное решение $u \in H^m(\Omega)$ задачи (1), (2), граничные данные ψ, χ из (2) которого связаны с функциями P и C равенствами (4).

Введем векторы $\tilde{a}^1 = (-\bar{a}_2^1, \bar{a}_1^1)$, $\tilde{a}^2 = (-\bar{a}_2^2, \bar{a}_1^2)$ — направляющие векторы бихарактеристик $\Lambda^j = \{\lambda a^j \mid \lambda \in \mathbb{C}\}$, $j = 1, 2$; $\Lambda = \Lambda^1 \cup \Lambda^2$, $\langle \tilde{a}^j, a^j \rangle = 0$. Тогда условие связи (5) можно записать (см. [1]) в эквивалентном виде

$$\forall Q \in \mathbb{C}[z], j = 1, 2, \int_{\partial\Omega} [P(x)v \tilde{a}^j Q'(x \tilde{a}^j) + C(x)Q(x \tilde{a}^j)] ds = 0, \quad (7)$$

где интеграл есть правая часть равенства (6) при $v = Q(x \tilde{a}^j)$, которую, как известно, можно представить в виде $\int_{\partial\Omega} (u'_v \bar{v} - u \bar{v}'_v) ds$ с производными по нормали

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial v_*} &= \left(av_1 + \frac{b}{2} v_2 \right) \frac{\partial}{\partial x^1} + \left(\frac{b}{2} v_1 + cv_2 \right) \frac{\partial}{\partial x^2} = \\ &= \left(av_1 + \frac{b}{2} v_2 \right) \left(v_1 \frac{\partial}{\partial v} - v_2 \frac{\partial}{\partial \tau} \right) + \left(\frac{b}{2} v_1 + cv_2 \right) \left(v_2 \frac{\partial}{\partial v} + v_1 \frac{\partial}{\partial \tau} \right) = \\ &= l(v) \frac{\partial}{\partial v} + \left[\frac{b}{2} (v_1^2 - v_2^2) - (a-c)v_1 v_2 \right] \frac{\partial}{\partial \tau} = l(v) \frac{\partial}{\partial v} - \frac{1}{k} [l(v(s))]'_s \frac{\partial}{\partial \tau}. \end{aligned}$$

Вычислим второй интегральный член при $j = 1$:

$$\begin{aligned} \int_{\partial\Omega} u \frac{\partial}{\partial v_*} Q(x \bar{a}^1) ds_x &= \int_{\partial\Omega} \langle v, a^1 \rangle \langle v, \bar{a}^1 \rangle \langle v, a^2 \rangle u(x(s)) Q'(x \bar{a}^1) ds + \\ &+ \int_{\partial\Omega} \frac{d}{ds} \left\{ \frac{1}{2k} [I(v(s))]'_s u(x(s)) \right\} Q(x \bar{a}^1) ds = \\ &= - \int_{\partial\Omega} \frac{d}{ds} \left\{ \left[v^1 \bar{a}^1 \langle v, a^2 \rangle - \frac{1}{2k} (I(v(s)))'_s \right] u(x) \right\} Q(x \bar{a}^1) ds. \end{aligned}$$

При этом использовано то, что

$$\frac{d}{ds} Q(x \bar{a}^1) = Q'(x \bar{a}^1) (\tau \bar{a}^1) = \langle v, a^1 \rangle Q'(x \bar{a}^1).$$

Вычислим теперь выражение в квадратных скобках:

$$\begin{aligned} \langle v, \bar{a}^1 \rangle \langle v, a^2 \rangle - \frac{1}{2k} [\langle v, a^1 \rangle \langle v, a^2 \rangle]'_s &= \frac{1}{2} [\langle v, \bar{a}^1 \rangle \langle v, a^2 \rangle - \\ - \langle v, \bar{a}^2 \rangle \langle v, a^1 \rangle] &= \frac{1}{2} \{ (-v_1 \bar{a}_2^1 + v_2 \bar{a}_1^1) (v_1 \bar{a}_1^2 + v_2 \bar{a}_2^2) - \\ - (-v_1 \bar{a}_2^2 + v_1 \bar{a}_1^2) (v_1 \bar{a}_1^1 + v_2 \bar{a}_2^1) \} &= \frac{1}{2} [\bar{a}_1^1 \bar{a}_2^2 - \bar{a}_2^1 \bar{a}_1^2] = \frac{\Delta}{2}. \end{aligned}$$

Здесь через Δ обозначен определитель $\det(a^1 a^2)$, где a^1, a^2 — столбцы. Поэтому при $j = 1$ получаем равенство

$$\int_{\partial\Omega} \left[u'_v Q(x \bar{a}^1) - u \frac{\partial}{\partial v_*} Q(x \bar{a}^1) \right] ds = \int_{\partial\Omega} \left[u'_v + \frac{\Delta}{2} u'_\tau \right] Q(x \bar{a}^1) ds.$$

Аналогично при $j = 2$ получаем

$$\int_{\partial\Omega} \left[u'_v Q(x \bar{a}^2) - u \frac{\partial}{\partial v_*} Q(x \bar{a}^2) \right] ds = \int_{\partial\Omega} \left[u'_v - \frac{\Delta}{2} u'_\tau \right] Q(x \bar{a}^2) ds.$$

Таким образом, условие (7) эквивалентно паре условий:

$$\int_{\partial\Omega} \left[u'_v + \frac{\Delta}{2} u'_\tau \right] Q(x \bar{a}^1) ds = 0, \quad (8)$$

$$\int_{\partial\Omega} \left[u'_v - \frac{\Delta}{2} u'_\tau \right] Q(x \bar{a}^2) ds = 0. \quad (9)$$

Итак, доказана следующая теорема.

Теорема 3. Пара условий (8), (9) эквивалентна условию (5).

Рассмотрим задачу

$$u'_\tau |_{\partial\Omega} = \gamma, \quad (10)$$

$$u'_v |_{\partial\Omega} = \kappa. \quad (11)$$

Из теорем 1 – 3 получаем справедливость следующего утверждения.

Теорема 4. Для того чтобы функция $u \in H^m(\Omega)$ при $m \geq 2$ была решением задачи (10), (11) для уравнения (1), необходимо и достаточно, чтобы функции $\gamma \in H^{m-3/2}(\partial\Omega)$, $\kappa \in H^{m-3/2}(\partial\Omega)$ удовлетворяли условию

$$\forall Q \in \mathbb{C}[z], j = 1, 2, \quad \int_{\partial\Omega} \left[\gamma - (-1)^j \frac{\bar{\Delta}}{2} \kappa \right] Q(x \bar{a}^j) ds = 0. \quad (12)$$

При этом функция u восстанавливается однозначно с точностью до аддитивной постоянной, $l(v)\chi = \kappa + [l(v)]_s / 2k$, $\psi = \int \gamma(s) ds + \text{const}$ — тригонометрический интеграл Лузина (см. [3]).

Следствие. Для каждого решения $u \in H^m(\Omega)$, $m \geq 2$, уравнения (1) выполняется равенство Жуковского

$$\int_{\partial\Omega} \kappa ds = 0. \quad (13)$$

Доказательство следует из условия (12) при $Q \equiv 1$.

2. Проблема моментов и краевые задачи. Рассмотрим следующую проблему моментов:

$$\int_{\partial\Omega} \alpha(s)(x(s) \bar{a}^j)^N ds = \mu_N^j, \quad j = 1, 2, \quad (14)$$

где среди множества задач, относящихся к этой проблеме, выделим следующую ниже.

Обозначим через M_l^j подпространство в $H^l(\partial\Omega)$, $l \in \mathbb{R}$, состоящее из функций $\alpha(s)$ таких, что для всех $N \in \mathbb{Z}_+$

$$\int_{\partial\Omega} \alpha(x)(x \bar{a}^j)^N ds = 0, \quad j = 1, 2. \quad (15)$$

Определение. Будем говорить, что векторы $\bar{a}^1 \in \mathbb{C}^2$ и $\bar{a}^2 \in \mathbb{C}^2$ имеют H^k - H^l -свойство на $\partial\Omega$, $k \geq l$, если для каждой функции $\alpha \in H^k(\partial\Omega)$ существуют единственные функции $\alpha^1 \in M_1^1$, $\alpha^2 \in M_1^2$ такие, что $\alpha = \alpha^1 + \alpha^2 + \text{const}$.

Задача H^k - H^l состоит в нахождении условий на векторы \bar{a}^1 и \bar{a}^2 , необходимых и достаточных для H^k - H^l -свойства на кривой $\partial\Omega$.

Теорема 5. Пусть $m \geq p \geq 2$. Следующие три утверждения равносильны:

1. Векторы \bar{a}^1 , \bar{a}^2 имеют $H^{m-3/2}$ - $H^{p-3/2}$ -свойство на $\partial\Omega$.
2. Задача Дирихле $u|_{\partial\Omega} = \psi \in H^{m-1/2}(\partial\Omega)$ для уравнения (1) имеет единственное решение $u \in H^p(\partial\Omega)$.
3. Задача Неймана $u'_v|_{\partial\Omega} = \kappa \in H^{m-3/2}(\partial\Omega)$ со свойством (13) имеет единственное с точностью до аддитивной постоянной решение $u \in H^p(\partial\Omega)$.

Доказательство. 1) \Rightarrow 2). Функция $2\gamma = 2\psi'_s \in H^{m-3/2}(\partial\Omega)$ раскладывается и единственным образом в сумму $2\gamma = v_1 + v_2$, где $v_1 \in M_{p-3/2}^1$, $v_2 \in M_{p-3/2}^2$. Пусть $\kappa = 2\Delta^{-1}(v_1 - \gamma) \in H^{p-3/2}(\partial\Omega)$. Тогда выполняется условие (12) и согласно теореме 4 существует решение $u \in H^p(\Omega)$ задачи Дирихле.

2) \Rightarrow 1). Любая функция $\gamma \in H^{m-3/2}(\partial\Omega)$ порождает единственное решение $u \in H^p(\Omega)$ и единственную функцию $\kappa = u'_v \in H^{p-3/2}(\partial\Omega)$. Тогда согласно теореме 4 функции $v_1 \in M_{p-3/2}^1$, $v_2 \in M_{p-3/2}^2$, $v_1 = \gamma + \bar{\Delta}\kappa/2$, $v_2 = \gamma - \bar{\Delta}\kappa/2$ таковы, что $2\gamma = v_1 + v_2$. Неединственность выбора пары v_1, v_2 влекла бы неединственность функции κ .

Импlications 1) \Rightarrow 3) и 3) \Rightarrow 1) доказываются аналогично.

Замечание 1. Из доказательства теоремы 2 следует, что соответствие $(\psi, \chi) \rightarrow u$ непрерывно в фигурирующих там пространствах. Отсюда будет следовать непрерывность соответствия $(\gamma, \kappa) \rightarrow u$ из теоремы 4, что в свою очередь влечет непрерывность оператора $A: H^{m-3/2}(\partial\Omega) \rightarrow H^{p-3/2}(\partial\Omega)$, $A\kappa = \gamma$ (фактически $v_1 - v_2 \rightarrow v_1 + v_2$). Соответствующее H^k - H^l -свойство при этом заменяется усиленным H^k - H^l -свойством, которое отличается от первоначального непрерывностью „проекторов” $\alpha \rightarrow \alpha^1, \alpha \rightarrow \alpha^2$.

Теорема 6. Пусть $m \geq 2$. Следующие три утверждения равносильны:

1. Однородная проблема моментов (15) имеет нетривиальное решение $\alpha \in H^{m-3/2}(\partial\Omega)$.

2. Задача Дирихле $u|_{\partial\Omega} = 0$ для уравнения (1) имеет нетривиальное решение $u \in H^m(\Omega)$.

3. Задача Неймана $u'_\nu|_{\partial\Omega} = 0$ для уравнения (1) имеет непостоянное решение $u \in H^m(\Omega)$.

Доказательство. 1) \Rightarrow 2). По паре $\gamma = 0, \kappa = 2\alpha/\bar{\Delta}$ с помощью теоремы 4 строим решение $u \in H^m(\Omega)$.

2) \Rightarrow 1). Положим $\alpha = \kappa$ и применим теорему 4.

Импликация 1) \Rightarrow 3) и 3) \Rightarrow 1) аналогичны.

Замечания. 2. Те же свойства, что и задача Неймана, имеет задача $B_1 u'_\nu + B_2 u'_\tau = \sigma(s)$ с постоянными B_1, B_2 . Доказательство аналогично доказательствам теорем 5 и 6. Можно также считать, что B_1, B_2 — обратимые операторы блочного типа, т. е. $B_i \alpha^j \in M^j, i = 1, 2; j = 1, 2$.

3. Для случая вещественных векторов \bar{a}^1 и \bar{a}^2 уравнение (1) гиперболическо и для задачи Коши справедливы те же теоремы 1 и 2, однако с другими показателями гладкости (см. [2, 4]). Поэтому теоремы типа 5 и 6 имеются и в гиперболическом случае. Изучение проблемы моментов (14) в этом случае может быть сведено к изучению свойств диффеоморфизма кривой $\partial\Omega$, осуществляющего характеристический бильярд и исследуемого, например, в работах [5–7].

3. **Случай круга.** Пусть область $\Omega = K = \{x \in \mathbb{R}^2 \mid |x| < 1\}$ — единичный круг. Обозначим через λ_1, λ_2 корни уравнения $l(1, \lambda) = 0$. Углом наклона бихарактеристик, отвечающих корню λ_j , назовем любое решение φ_j уравнения $\operatorname{tg} \varphi_j = \lambda_j, j = 1, 2$. Пусть $\varphi_0 = \varphi_1 - \varphi_2$. Будем предполагать, что $\lambda_j \neq \pm i, j = 1, 2$, поскольку решение уравнения $\operatorname{tg} \varphi = \pm i$ не существует. (В исключенных случаях следует несколько видоизменить подход (см. [8]).) Нетрудно показать, что

$$\operatorname{tg}^2 \varphi_0 = (b^2 - 4ac)/(a + c)^2 = [(\lambda_1 - \lambda_2)/(1 + \lambda_1 \lambda_2)]^2,$$

$$\bar{a}_1^j = -\cos \varphi_j, \quad \bar{a}_2^j = -\sin \varphi_j.$$

Рассматривая проблему моментов (14) для ∂K , запишем условие (14) в виде

$$\int_{\partial K} \alpha(s) \bar{T}_n(-x(s)) \bar{a}^j ds = \mu_n^j, \quad j = 1, 2; \quad n \in \mathbb{Z}_+, \quad (16)$$

где \bar{T}_n — полином Чебышева первого рода: $\bar{T}_n(\cos \alpha) = \cos n\alpha$. Заметим, что $\bar{x}(s) \bar{a}^j = -\cos(s + \varphi_j), x = (\cos s, \sin s)$. Поэтому (16) можно представить в виде

$$\int_{\partial K} \alpha(s) \cos n(s + \varphi_j) ds = \mu_n^j, \quad j = 1, 2. \quad (17)$$

Система функций $\{T_n, U_n\}$, где $T_n(s) = \pi^{-1/2} \cos n(s + \varphi_1)$, $U_n(s) = \pi^{-1/2} \sin n(s + \varphi_1)$, при $n \in \mathbb{N}$, $T_0(s) = (2\pi)^{-1/2}$ ортонормирована в $L_2(\partial K)$ и полна, причем $\alpha \in H^p(\partial K)$ тогда и только тогда, когда коэффициенты разложения

$$\alpha(s) = \sum_{n=1}^{\infty} \alpha_n^T T_n(s) + \alpha_n^U U_n(s) \quad (18)$$

удовлетворяют условию [9] $\sum_{n=1}^{\infty} (|\alpha_n|^2 + |\beta_n|^2) n^{2p} < \infty$.

Из условий (17) для коэффициентов разложения (18) получаем соотношения

$$\alpha_n^T = \mu_n^1, \quad \alpha_n^U \sin n\varphi_0 = \mu_n^1 \cos n\varphi_0 - \mu_n^2. \quad (19)$$

Из последних соотношений видно, что пространство M_l^1 задается равенствами $\alpha_n^T = 0$, $n \in \mathbb{Z}_+$, $\sum_{n=1}^{\infty} |\alpha_n^U|^2 n^{2l} < \infty$, а пространство M_l^2 — соотношениями

$$\alpha_n^T \cos n\varphi_0 + \alpha_n^U \sin n\varphi_0 = 0, \quad n \in \mathbb{Z}_+, \quad \sum_{n=1}^{\infty} (|\alpha_n^T|^2 + |\alpha_n^U|^2) n^{2l} < \infty.$$

Рассмотрим теперь задачу H^k-H^l на окружности ∂K . Векторы \bar{a}^1 и \bar{a}^2 задают $\operatorname{tg} \varphi_0 = \Delta / (a + c)$. Пусть $\alpha \in H^k(\partial K)$ — произвольная функция с разложением (18). Спроектировав вектор $(\alpha_n^T, \alpha_n^U) \in \mathbb{C}^2$ на прямую $\alpha_n^T = 0$ вдоль прямой $\alpha_n^T \cos n\varphi_0 + \alpha_n^U \sin n\varphi_0 = 0$, получим вектор $(0, \alpha_n^U + \operatorname{ctg} n\varphi_0 \alpha_n^T)$. Отсюда найдем, что его прямым дополнением в \mathbb{C}^2 является вектор $(\alpha_n^T, -\operatorname{ctg} n\varphi_0 \alpha_n^T)$. Тогда получим

$$\alpha^1 = \sum_{n=1}^{\infty} (\alpha_n^U + \operatorname{ctg} n\varphi_0 \alpha_n^T) U_n(s) \in M_l^1,$$

$$\alpha^2 = \sum_{n=1}^{\infty} (\alpha_n^T T_n(s) - \alpha_n^T \operatorname{ctg} n\varphi_0 U_n(s)) \in M_l^2,$$

если для угла φ_0 выполнено неравенство

$$\exists C > 0, \quad \forall n, \quad |\sin n\varphi_0| > Cn^{-(k-l)}. \quad (20)$$

Нетрудно видеть, что неравенство (20) эквивалентно неравенству

$$\exists q > 0, \quad \exists C_1 > 0, \quad \forall \frac{m}{n} \in \mathbb{Q}, \quad \left| \frac{\varphi_0}{\pi} - \frac{m}{n} \right| > \frac{C_1}{n^q}, \quad (21)$$

где $q = k - l + 1$. Таким образом, $\alpha \in H^{l+q-1}(\partial K)$, и, следовательно, при выполнении неравенства (21) $\alpha^i \in H^l(\partial K)$, $i = 1, 2$. Доказано следующее утверждение.

Теорема 7. Векторы \bar{a}^1 и \bar{a}^2 имеют $H^{l+q-1}-H^l$ -свойство на ∂K для любого l , если число $\varphi_0 = \operatorname{arctg} \sqrt{b^2 - 4ac} / (a + c)$ удовлетворяет неравенству (21).

Заметим, что при незначительном φ_0 неравенство (20) выполняется при

$k = l$, т. е. имеется H^k - H^k -свойство, означающее разложение $H^k(\partial K) = M_k^1 + M_k^2$ в прямую сумму.

Рассмотрим теперь вопрос о единственности решения проблемы моментов (14) на ∂K . Пространства M_l^1 и M_l^2 имеют непустое пересечение, если $\sin n\varphi_0 = 0$ хотя бы при одном n . Это означает рациональность числа φ_0/π . Если это так, то α_n^U можно выбирать любыми, поэтому доказано следующее утверждение.

Теорема 8. Однородная проблема моментов (15) на ∂K имеет счетное число линейной независимых нетривиальных решений в каждом пространстве $H^k(\partial K)$, $k \in \mathbb{R}$, тогда и только тогда, когда число φ_0 вещественно и π рационально.

Из теоремы Хинчина [10] (теорема 32) следует справедливость такого утверждения.

Теорема 9. Для любого $q > 2$ множество $\varphi_0 \in \mathbb{R}$, для которых не выполняется неравенство (21), имеет лебегову меру нуль, т. е. почти все вещественные φ_0 имеют $H^{l+1+\varepsilon}$ - H^l -свойство с любым $\varepsilon > 0$.

Из теорем 5–9 и замечания 2 получим сводку результатов по краевым задачам в круге K .

Рассмотрим краевую задачу

$$B_1 u'_\nu(s) + B_2 u'_\tau(s) = \kappa(s) \in H^{m-3/2}(\partial K) \quad (22)$$

с произвольными комплексными постоянными B_1, B_2 , не равными нулю одновременно.

Теорема 10. Пусть $m \geq p \geq 2$. Тогда справедливы следующие утверждения:

1. Задача (1), (22) в круге с условием (13) имеет единственное решение $u \in H^p(K) / \{\text{const}\}$, где $p = m$, если φ_0 не вещественно; $p = m - q$, если иррациональное φ_0/π удовлетворяет неравенству (21).

2. Однородная задача (1), (22) имеет счетное число линейно независимых решений в каждом пространстве $H^p(K)$, если число φ_0/π рационально.

3. Почти для каждого $\varphi_0 \in \mathbb{R}$, для каждого $p \geq 2$, для каждой $\kappa \in H^{p+1/2+\varepsilon}(\partial K)$, $\forall \varepsilon > 0$ существует единственное непостоянное решение $u \in H^p(K)$ задачи (1), (22).

Замечания. 4. Из теоремы 10 при $B_1 = 0$ непосредственно следуют результаты по задаче Дирихле, доказанные в [1].

5. Проекторы $\alpha \rightarrow \alpha^1$, $\alpha \rightarrow \alpha^2$ непрерывны как действующие из $H^k(\partial K)$ в $H^l(\partial K)$, поэтому в соответствии с замечанием 1 решение $u \in H^p(K)$ из п. 1 теоремы 10 задачи (1), (22) непрерывно зависит от $\kappa \in H^{m-3/2}(\partial K)$.

4. Третья краевая задача в круге. Рассмотрим задачу

$$(u'_\nu - g u) \Big|_{\partial K} = \rho, \quad \rho \in H^k(\partial K) \quad (23)$$

для уравнения (1), где $g \in \mathbb{C} \setminus \{0\}$. В предыдущих обозначениях имеем равенство $\kappa (= u'_\nu) = \rho + g\psi$. Из соотношений (12) для коэффициентов разложения, аналогичных (18), при $n \in \mathbb{N}$ имеем

$$\gamma_0 = \kappa_0 = 0, \quad \kappa_n^T + \frac{\bar{\Delta}}{2} \gamma_n^T = 0,$$

$$\left(\kappa_n^T - \frac{\bar{\Delta}}{2} \gamma_n^T \right) \cos n\varphi_0 + \left(\kappa_n^U - \frac{\bar{\Delta}}{2} \gamma_n^U \right) \sin n\varphi_0 = 0,$$

откуда получаем систему

$$\begin{aligned} \rho_n^T + g \psi_n^T + \frac{\bar{\Delta}}{2} n \psi_n^U &= 0, \quad -\rho_n^T \cos n\varphi_0 + \rho_n^U \sin n\varphi_0 = \\ &= \left(g \cos n\varphi_0 + \frac{\bar{\Delta}}{2} n \sin n\varphi_0 \right) \psi_n^T + \left(g \sin n\varphi_0 - \frac{\bar{\Delta}}{2} n \cos n\varphi_0 \right) \psi_n^U. \end{aligned} \quad (24)$$

При неизвестных ψ_n^T и ψ_n^U имеем $\Delta_n = -\bar{\Delta} n g \cos n\varphi_0 + (g^2 - \bar{\Delta}^2 n^2 / 4) \sin n\varphi_0$. Определитель Δ_n равен нулю тогда и только тогда, когда $g = g_n^+$ или $g = g_n^-$, где

$$g_n^\pm = \frac{\bar{\Delta}}{2} n \frac{\cos n\varphi_0 \pm 1}{\sin n\varphi_0} = \frac{\bar{\Delta}}{2} n \begin{cases} \operatorname{ctg}(n\varphi_0/2), \\ \operatorname{tg}(n\varphi_0/2). \end{cases}$$

Отсюда следует справедливость следующей теоремы.

Теорема 11. Однородная задача (1), (23) имеет нетривиальное решение $u \in H^m(K)$, $\forall m \geq 2$ при тех и только тех g , которые принадлежат счетному набору $\{g_n^\pm\}_{n=1}^\infty$.

Если предположить теперь, что числа Δ_n квалифицированно отделены от нуля как степень n , т. е. $|\Delta_n| > c/n^l$, то из системы (24) и $\rho \in H^k(\partial K)$ получим $\psi \in H^{k-1}(\partial K)$, откуда $\kappa \in H^{k-1}(\partial K)$, что по теореме 4 означает принадлежность $u \in H^{k-1+3/2}(K)$ при $k-1+3/2 \geq 2$. Получаем следующий результат.

Теорема 12. Пусть числа φ_0 и g таковы, что $\exists l > 0$, $\exists c > 0$, $\forall n \in \mathbb{N}$, $|\Delta_n| > c n^{-l}$, и пусть $\rho \in H^k(\partial K)$, $k \geq l + 1/2$. Тогда решение задачи (1), (23) существует, единственно и принадлежит пространству $H^{k-1+3/2}(K)$.

Замечания. 6. С помощью методов, изложенных в работе [11], можно показать, что лебегова мера тех пар $(\varphi_0, g) \in \mathbb{C}^2$, для которых не выполняется неравенство $|\Delta_n| > c n^{-l}$ с большим l , равна нулю.

7. В соответствии с замечанием 1 решение $u \in H^{k-1+3/2}(K)$ из теоремы 12 непрерывно зависит от $\rho \in H^k(\partial K)$.

1. Бурский В. П. О решениях задачи Дирихле для эллиптических систем в круге // Укр. мат. журн. – 1992. – 44, № 10. – С. 1307 – 1313.
2. Бурский В. П. Краевые задачи для гиперболического уравнения второго порядка в круге // Изв. вузов. Математика. – 1987. – № 2. – С. 22 – 29.
3. Лузин Н. Н. Интеграл и тригонометрический ряд. – М.; Л.: Гостехтеоретиздат, 1951. – 550 с.
4. Бурский В. П. Теоремы о следах решения уравнения колебания струны в круге. – Киев, 1985. – 35 с. – (Препринт / АН УССР. Ин-т математики; 85.23).
5. John F. The Dirichlet problem for a hyperbolic equation // Amer. J. Math. – 1941. – 63, № 1. – P. 141 – 154.
6. Александрян Р. А. Спектральные свойства операторов, порожденных системами дифференциальных уравнений типа Соболева // Тр. Моск. мат. о-ва. – 1960. – 9. – С. 455 – 505.
7. Овсепян С. Г. Об эргодичности непрерывных автоморфизмов и о единственности решения задачи Дирихле для уравнения струны. II // Изв. АН АрмССР. – 1967. – 2, № 3. – С. 195 – 209.
8. Бурский В. П. О нарушении единственности решения задачи Дирихле для эллиптических систем в круге // Мат. заметки. – 1990. – 48, № 3. – С. 32 – 37.
9. Берс Л., Джон Ф., Шехтер М. Уравнения с частными производными. – М.: Мир, 1974. – 296 с.
10. Хинчин А. Я. Цепные дроби. – М.: Наука, 1961. – 112 с.
11. Пташник Б. И. Некорректные граничные задачи для дифференциальных уравнений с частными производными. – Киев: Наук. думка, 1984. – 264 с.

Получено 26.04.93