## Об одной задаче для уравнения Лапласа со смешанными граничными условиями

Капустин Н.Ю., Васильченко Д.Д.

5 февраля 2025 г.

Рассмотрим краевую задачу для уравнения Лапласа

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0 \tag{1}$$

В полуполосе  $D = \{(x,y)|0 < x < \pi, 0 < y\}$ 

В классе функций  $u(x,y) \in C(\overline{D}) \cap C^1(\overline{D} \cap \{y>0\}) \cap C^2(D)$ 

с граничными условиями

$$u(0,y) = 0, \ \frac{\partial u}{\partial x}(\pi,y) = 0 \tag{2}$$

$$\lim_{y \to 0+0} \int_{0}^{\pi} \left[ \frac{\partial u}{\partial y} - \frac{\partial u}{\partial x} + \varphi(x) \right]^{2} dx = 0, \ \varphi(x) \in L_{2}[0, \pi]$$
 (3)

$$u(x,y) \rightrightarrows 0, y \to \infty$$
 (4)

Аналогичная задача рассматривалась как вспомогательная с граничными условиями второго рода на боковых сторонах полуполосы и коэффициентом  $\frac{1}{k}$  при  $\frac{\partial u}{\partial v}$  в работе [1].

Теорема 1. Решение задачи (1 - 4) существует, причём его можно представить в виде ряда

$$u(x,y) = \sum_{n=0}^{\infty} A_n e^{-\left(n + \frac{1}{2}\right)y} \sin\left[\left(n + \frac{1}{2}\right)x\right],\tag{5}$$

где коэффициенты  $A_n,\ n=0,1,2,\ldots$  находятся из разложения

$$\sum_{n=0}^{\infty} A_n \left( n + \frac{1}{2} \right) \sin \left[ \left( n + \frac{1}{2} \right) x + \frac{\pi}{4} \right] = \frac{\varphi(x)}{\sqrt{2}} \tag{6}$$

Доказательство. Докажем существование решения задачи (1)-(4). В силу основного результата работы [2] система  $\{\sin\left[(n+\beta/2)\,x+\gamma/2\right]\}_{n=1}^{\infty}$  образует базис Рисса в пространствен  $L_2(0,\pi)$ , если  $-\frac{1}{2}<\gamma/\pi<\frac{3}{2}$  и  $-\frac{3}{2}<\gamma/\pi+\beta<\frac{1}{2}$ . В нашем случае  $\{\sin\left[\left(n+\frac{1}{2}\right)x+\frac{\pi}{4}\right]\}_{n=0}^{\infty}$  образует базис Рисса в пространстве  $L_2(0,\pi)$  т.к.  $\gamma=\pi/2,\,\beta=-1$ . Поэтому коэффициенты разложения в формуле (6) удовлетворяют неравенствам Бесселя

$$C_1 \|\varphi\|_{L_2(0,\pi)} \leqslant \sum_{n=0}^{\infty} A_n^2 \left( n + \frac{1}{2} \right)^2 \leqslant C_2 \|\varphi\|_{L_2(0,\pi)}, 0 < C_1 < C_2,$$

а значит сходится ряд  $\sum_{n=0}^{\infty} |A_n|$  и сходится равномерно ряд (5). То, что функция (5) при y>0 - решение уравнения (1), удовлетворяющее условиям (2) - это очевидно. В силу равенства  $\sum_{n=0}^{\infty} e^{-(n+\frac{1}{2})y} = \frac{e^{-y/2}}{1-e^{-y}}$ ,

также очевидно, что выполнено условие (4). Проверим выполнение условия (3). Выразим функцию  $\varphi(x)$  из представления (6) и подставим в условие (3)

$$I(y) = 2\int_{0}^{\pi} \left[ \sum_{n=0}^{\infty} A_n \left( n + \frac{1}{2} \right) \left( e^{-\left( n + \frac{1}{2} \right)y} - 1 \right) \sin \left[ \left( n + \frac{1}{2} \right) x + \frac{\pi}{4} \right] \right]^2 dx$$

Докажем, что  $I(y) \to 0$  при  $y \to 0+0$ .

$$I(y) \le 4 \int_{0}^{\pi} \left[ \sum_{n=0}^{m} A_n \left( n + \frac{1}{2} \right) \left( e^{-\left( n + \frac{1}{2} \right) y} - 1 \right) \sin \left[ \left( n + \frac{1}{2} \right) x + \frac{\pi}{4} \right] \right]^2 dx + 4 \int_{0}^{\pi} \left[ \sum_{n=m+1}^{\infty} A_n \left( n + \frac{1}{2} \right) \left( e^{-\left( n + \frac{1}{2} \right) y} - 1 \right) \sin \left[ \left( n + \frac{1}{2} \right) x + \frac{\pi}{4} \right] \right]^2 dx$$

В силу левой части неравенства Бесселя имеем оценку

$$\int_{0}^{\pi} \left[ \sum_{n=m+1}^{\infty} A_{n} \left( n + \frac{1}{2} \right) \left( e^{-\left( n + \frac{1}{2} \right) y} - 1 \right) \sin \left[ \left( n + \frac{1}{2} \right) x + \frac{\pi}{4} \right] \right]^{2} dx \le$$

$$\leq C_{3} \sum_{n=m+1}^{\infty} A_{n}^{2} \left( n + \frac{1}{2} \right)^{2} \left( e^{-\left( n + \frac{1}{2} \right) y} - 1 \right)^{2} \le C_{3} \sum_{n=m+1}^{\infty} A_{n}^{2} \left( n + \frac{1}{2} \right)^{2} < \frac{\varepsilon}{2}$$

Это верно  $\forall \varepsilon > 0$ , если  $m \geqslant N = N(\varepsilon)$ 

Во втором слагаемом мы имеем дело с конечным числом элементов, поэтому:

$$\int_{0}^{\pi} \left[ \sum_{n=0}^{m} A_n \left( n + \frac{1}{2} \right) \left( e^{-\left( n + \frac{1}{2} \right) y} - 1 \right) \sin \left[ \left( n + \frac{1}{2} \right) x + \frac{\pi}{4} \right] \right]^2 dx \le$$

$$\le C_4 \sum_{n=0}^{m} A_n^2 \left( n + \frac{1}{2} \right)^2 \left( e^{-\left( n + \frac{1}{2} \right) y} - 1 \right)^2 < \frac{\varepsilon}{2}$$

Это верно, если  $0 < y < \delta$  (m зафиксировано в зависимости от N). Условие (3) выполнено. Теорема доказана.

## Теорема 2. Решение задачи (1-4) единственно

Доказатель ство. Докажем единственность решения этой задачи. Пусть u(x,y) - разность двух решений - решение задачи с  $\varphi(x) \equiv 0$ . Необходимо получить выражение, где слева будет входить модуль или чётная степень функции u, а справа будет 0.

Введём обозначения  $A_{\varepsilon}=(0,\varepsilon), A_R=(0,R), B_R=(\pi,R), B_{\varepsilon}=(\pi,\varepsilon).$   $D_{R\varepsilon}$  - прямоугольник  $A_{\varepsilon}A_RB_RB_{\varepsilon}$ . Справедливы следующие соотношения:

$$0 = \iint\limits_{D_{R-}} (R - y)(u_{xx} + u_{yy})dxdy = I$$

Заметим, что  $(R-y)(u_{xx}+u_{yy})u = ((R-y)u_xu)_x + ((R-y)u_yu)_y - (R-y)(u_x^2+u_y^2) + u_yu = (R-y)(u_{xx}u+u_x^2) + (-u_y+(R-y)u_{yy}u+(R-y)u_y^2) - (R-y)(u_x^2+u_y^2) + u_yu$ 

Подставим это выражение в интеграл

Упростим теперь эти интегралы:

$$\iint\limits_{D_{R\varepsilon}} \left( (R - y) u_x u \right)_x dx dy = \int\limits_{[\varepsilon, R]} \left[ (R - y) u_x u \right] |_0^{\pi} dy =$$

 $\iint\limits_{D_{R\varepsilon}}\left(\left(R-y\right)u_xu\right)_xdxdy=\int\limits_{\left[\varepsilon,R\right]}\left[\left(R-y\right)u_xu\right]|_0^\pi dy=\int\limits_{\left[\varepsilon,R\right]}\left[\left(R-y\right)u_x(\pi,y)u(\pi,y)-\left(R-y\right)u_x(0,y)u(0,y)\right]dy=0$  т.к. оба подынтегральных выражения равны

$$\iint\limits_{D_{R\varepsilon}} \left( (R - y) u_y u \right)_y dx dy = \int\limits_{[0,\pi]} \left[ (R - y) u_y u \right] |_{\varepsilon}^R dx = \int\limits_{[0,\pi]} \left[ 0 - (R - \varepsilon) u_y (x, \varepsilon) u(x, \varepsilon) \right] dx =$$

$$= -\int\limits_{A \setminus R} (R - \varepsilon) u_y u dx$$

$$\iint\limits_{D_{R\varepsilon}}u_yudxdy=\iint\limits_{D_{R\varepsilon}}\left(\frac{u^2}{2}\right)_y'dxdy=\int\limits_{[0,\pi]}\left[\frac{u^2(x,R)}{2}-\frac{u^2(x,\varepsilon)}{2}\right]dx$$
В итоге получим

$$=-\int\limits_{D_{R\varepsilon}}\left(R-y\right)\left(u_{x}^{2}+u_{y}^{2}\right)dxdy-\int\limits_{A_{\varepsilon}B_{\varepsilon}}\left(R-\varepsilon\right)u_{y}udx-\int\limits_{A_{\varepsilon}B_{\varepsilon}}\frac{u^{2}}{2}dx+\int\limits_{A_{R}B_{R}}\frac{u^{2}}{2}dx=$$

Добавим и вычтем  $\int\limits_{A_{z}B_{z}}\left( R-\varepsilon\right) u_{x}udx$ , тогда

$$= -\iint\limits_{D_{R\varepsilon}} \left(R - y\right) \left(u_x^2 + u_y^2\right) dx dy - \int\limits_{A_{\varepsilon}B_{\varepsilon}} \left(R - \varepsilon\right) \left(u_y - u_x\right) u dx - \int\limits_{A_{\varepsilon}B_{\varepsilon}} \left(R - \varepsilon\right) u_x u dx - \int\limits_{A_{\varepsilon}B_{\varepsilon}} \frac{u^2}{2} dx + \int\limits_{A_{\varepsilon}B_{\varepsilon}} \frac{u^2}{2} dx$$

Отсюда следует

$$\iint\limits_{D_{R\varepsilon}} \left(R-y\right) \left(u_x^2+u_y^2\right) dx dy + \frac{1}{2} \int\limits_{A_\varepsilon B_\varepsilon} u^2 dx + \frac{R-\varepsilon}{2} u^2(\pi,\varepsilon) =$$
 
$$= \int\limits_{A_\varepsilon B_\varepsilon} \left(R-\varepsilon\right) \left(u_x-u_y\right) u dx + \frac{1}{2} \int\limits_{A_R B_R} u^2 dx \leqslant \{\text{Неравенство Коши-Буняковского}\}$$
 
$$\leqslant \left(R-\varepsilon\right) \left[\int\limits_{-\infty}^{\infty} \left(u_y-u_x\right)^2 dx\right]^{\frac{1}{2}} \left[\int\limits_{-\infty}^{\infty} u^2 dx\right]^{\frac{1}{2}} + \frac{1}{2} \int\limits_{-\infty}^{\infty} u^2 dx = I$$

Рассмотрим следующее неравенство: 
$$(2ar-b)^2\geqslant 0\Rightarrow 4a^2r^2-4abr+b^2\geqslant 0\Rightarrow ab\leqslant ra^2+\frac{b}{4r}$$
 Возьмём  $a=\left[(R-\varepsilon)\int\limits_{A_\varepsilon B_\varepsilon}(u_y-u_x)^2\,dx\right]^{\frac{1}{2}},\ b=\left[(R-\varepsilon)\int\limits_{A_\varepsilon B_\varepsilon}u^2dx\right]^{\frac{1}{2}},\ r=R-\varepsilon,$  тогда  $I\leqslant (R-\varepsilon)^2\int\limits_{A_\varepsilon B_\varepsilon}(u_y-u_x)^2\,dx+\frac{1}{4}\int\limits_{A_\varepsilon B_\varepsilon}u^2dx+\frac{1}{2}\int\limits_{A_R B_R}u^2dx,$  
$$\iint\limits_{D_{R\varepsilon}}(R-y)\left(u_x^2+u_y^2\right)dxdy+\frac{1}{4}\int\limits_{A_\varepsilon B_\varepsilon}u^2dx+\frac{R-\varepsilon}{2}u^2(\pi,\varepsilon)\leqslant$$
  $\leqslant (R-\varepsilon)^2\int\limits_{A_\varepsilon B_\varepsilon}(u_y-u_x)^2\,dx+\frac{1}{2}\int\limits_{A_R B_R}u^2dx$ 

Устремим  $\varepsilon \to 0 + 0$ , тогда в силу условия (3)

$$\lim_{\varepsilon \to 0+0} \int_{A_{\varepsilon}B_{\varepsilon}} (u_y - u_x)^2 dx = 0$$

и получим соотношение

$$\lim_{\varepsilon \to 0+0} \iint\limits_{D_{R\varepsilon}} \left( R - y \right) \left( u_x^2 + u_y^2 \right) dx dy + \frac{1}{4} \int\limits_0^\pi u^2(x,0) dx + \frac{R}{2} u^2(\pi,0) \leqslant \frac{1}{2} \int\limits_{A_R B_R} u^2 dx$$

Устремим теперь  $R \to \infty$ , тогда в силу условия (4)  $\int_{A_R B_R} u^2 dx \to 0$ , тем самым, это возможно только в случае  $u(x,y) \equiv 0$  в  $\overline{D}$ .

**Теорема 3.** Пусть u(x,y) - решение задачи (1)-(4), тогда  $u_x,u_y$  представимы в виде

$$u_y(x,y) = -Im \frac{\sqrt{1 - e^{i2z}}}{\pi} e^{\frac{+iz}{2}} \int_0^{\pi} \frac{\sqrt{\sin t}}{\left(1 - e^{i(z+t)}\right) \left(1 - e^{i(z-t)}\right)} \varphi(t) dt$$
 (7)

$$u_x(x,y) = Re \frac{\sqrt{1 - e^{i2z}}}{\pi} e^{\frac{+iz}{2}} \int_{0}^{\pi} \frac{\sqrt{\sin t}}{\left(1 - e^{i(z+t)}\right) \left(1 - e^{i(z-t)}\right)} \varphi(t) dt$$
 (8)

 $\mathcal{A}$ оказательство. :

Рассмотрим уравнение (6). Система синусов  $\sin\left[\left(n+\frac{1}{2}\right)x+\frac{\pi}{4}\right]$  образует базис в  $L_2(0,\pi)$ . Поэтому для коэффициентов  $A_n\left(n+\frac{1}{2}\right)$  справедливо следующее представление:

$$A_n\left(n+\frac{1}{2}\right) = \int_0^\pi h_{n+1}(t) \frac{\varphi(t)}{\sqrt{2}} dt,$$

где

$$h_n(t) = \frac{2}{\pi} \frac{(2\cos t/2)^{\beta}}{(\tan t/2)^{\gamma/\pi}} \sum_{k=1}^n \sin kt B_{n-k}$$

Пусть u(x,y) - решение задачи (1)-(4), тогда

$$u(x,y) = \sum_{n=0}^{\infty} A_n e^{-\left(n + \frac{1}{2}\right)y} \sin\left[\left(n + \frac{1}{2}\right)x\right]$$

и соотвественно

$$u_y(x,y) = -\sum_{n=0}^{\infty} A_n \left( n + \frac{1}{2} \right) e^{-\left(n + \frac{1}{2}\right)y} \sin\left[\left(n + \frac{1}{2}\right)x\right]$$

Здесь как раз возникает нужный нам коэффициент  $A_n\left(n+\frac{1}{2}\right)$ , поэтому

$$u_y(x,y) = -\sum_{n=0}^{\infty} \int_{0}^{\pi} \frac{\varphi(t)}{\sqrt{2}} h_{n+1}(t) e^{-\left(n + \frac{1}{2}\right)y} \sin\left[\left(n + \frac{1}{2}\right)x\right] dt$$

$$\sin\left[\left(n+\frac{1}{2}\right)x\right]=Im\ e^{i\left(n+\frac{1}{2}\right)x},\ \text{поэтому}$$

$$u_{y}(x,y) = -Im \sum_{n=0}^{\infty} \int_{0}^{\pi} \frac{\varphi(t)}{\sqrt{2}} h_{n+1}(t) e^{-\left(n + \frac{1}{2}\right) y} e^{i\left(n + \frac{1}{2}\right) x} dt$$

Обозначим z = x + iy

$$u_y(x,y) = -Im \sum_{n=0}^{\infty} \int_{0}^{\pi} \frac{\varphi(t)}{\sqrt{2}} h_{n+1}(t) e^{i\left(n+\frac{1}{2}\right)z} dt$$

Для дальнейших операций нам было бы удобно, чтобы суммирование начинолось от 1, а не 0, поэтому сделаем замену m=n+1

$$u_y(x,y) = -Im \sum_{m=1}^{\infty} \int_{0}^{\pi} \frac{\varphi(t)}{\sqrt{2}} h_m(t) e^{i\left(m - \frac{1}{2}\right)z} dt$$

$$u_y(x,y) = -Im \ e^{-\frac{iz}{2}} \sum_{m=1}^{\infty} \int_{0}^{\pi} \frac{\varphi(t)}{\sqrt{2}} h_m(t) e^{imz} dt$$

Поменяем местами знаки интергирования и суммирования

$$u_y(x,y) = -Im \ e^{-\frac{iz}{2}} \int_0^\pi \frac{\varphi(t)}{\sqrt{2}} \sum_{m=1}^\infty h_m(t) e^{imz} dt$$

Введём новое обозначение:

$$I(t,z) = \sum_{m=1}^{\infty} h_m(t)e^{imz}$$

$$I(t,z) = \frac{2}{\pi} \frac{(2\cos t/2)^{\beta}}{(\tan t/2)^{\gamma/\pi}} \sum_{n=1}^{\infty} \sum_{k=1}^{n} \sin kt B_{n-k} e^{inz} = \frac{2}{\pi} \frac{(2\cos t/2)^{\beta}}{(\tan t/2)^{\gamma/\pi}} \sum_{k=1}^{\infty} \sin kt \sum_{n=k}^{\infty} e^{inz} B_{n-k}$$

Введём новый индекс m=n-k

$$I(t,z) = \frac{2}{\pi} \frac{(2\cos t/2)^{\beta}}{(\tan t/2)^{\gamma/\pi}} \sum_{k=1}^{\infty} \sin kt \sum_{m=0}^{\infty} e^{i(m+k)z} B_m = \frac{2}{\pi} \frac{(2\cos t/2)^{\beta}}{(\tan t/2)^{\gamma/\pi}} \sum_{k=1}^{\infty} e^{ikz} \sin kt \sum_{m=0}^{\infty} e^{imz} B_m$$

Первый ряд можем вычислить по формуле суммы бесконечно убывающей геометрической прогрессии

$$\sum_{k=1}^{\infty} e^{ikz} \sin kt = \sum_{k=1}^{\infty} e^{ikz} \frac{1}{2i} \left( e^{ikt} - e^{-ikt} \right) = \frac{1}{2i} \left( \frac{1}{1 - e^{i(z+t)}} - \frac{1}{1 - e^{i(z-t)}} \right) =$$

$$= \frac{1}{2i} \frac{e^{i(z+t)} - e^{i(z-t)}}{\left( 1 - e^{i(z+t)} \right) \left( 1 - e^{i(z-t)} \right)} = \frac{e^{iz} \sin t}{\left( 1 - e^{i(z+t)} \right) \left( 1 - e^{i(z-t)} \right)}$$

Рассмотрим второй ряд:

$$\sum_{l=0}^{\infty} e^{ilz} B_l = \sum_{l=0}^{\infty} e^{ilz} \sum_{m=0}^{l} C_{\gamma/\pi}^{l-m} C_{-\gamma/\pi-\beta}^m (-1)^{l-m} = \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{l=m}^{\infty} e^{ilz} C_{\gamma/\pi}^{l-m} C_{\gamma/\pi-\beta}^m (-1)^{l-m} = \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{l=m}^{\infty} e^{ilz} C_{\gamma/\pi}^{l-m} C_{\gamma/\pi-\beta}^m (-1)^{l-m} = \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{l=0}^{\infty} e^{ilz} C_{\gamma/\pi}^{l-m} C_{\gamma/\pi-\beta}^m (-1)^{l-m} = \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{l=0}^{\infty} e^{ilz} C_{\gamma/\pi}^{l-m} C_{\gamma/\pi-\beta}^m (-1)^{l-m} = \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{l=0}^{\infty} e^{ilz} C_{\gamma/\pi}^{l-m} C_{\gamma/\pi-\beta}^m (-1)^{l-m} C_{\gamma/\pi-\beta}^m (-1)^{l-m} = \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{l=0}^{\infty} e^{ilz} C_{\gamma/\pi}^{l-m} C_{\gamma/\pi-\beta}^m (-1)^{l-m} C_{\gamma/\pi-\beta}^m (-1)^{l-m} = \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{l=0}^{\infty} e^{ilz} C_{\gamma/\pi}^{l-m} C_{\gamma/\pi-\beta}^m (-1)^{l-m} C_{\gamma/\pi-\beta}^m (-1)^{l-m$$

Введём новый индекс суммирования k = l - m

$$\sum_{m=0}^{\infty} \sum_{k=0}^{\infty} e^{i(m+k)z} C_{\gamma/\pi}^k C_{-\gamma/\pi-\beta}^m (-1)^k = \sum_{m=0}^{\infty} e^{imz} C_{-\gamma/\pi-\beta}^m \sum_{k=0}^{\infty} C_{\gamma/\pi}^k (-1)^k e^{ikz} = (1+e^{iz})^{-\gamma/\pi-\beta} (1-e^{iz})^{\gamma/\pi} (1-e^{iz})^{\gamma/$$

В нашем случае  $\beta = -1, \gamma = \pi/2$ , поэтому

$$= (1 + e^{iz})^{1/2} (1 - e^{iz})^{1/2} = \sqrt{1 - e^{i2z}}$$

Собираем все решение:

$$u_y(x,y) = -Im \ e^{\frac{-iz}{2}} \int_0^{\pi} \frac{\varphi(t)}{\sqrt{2}} I(t,z) dt$$

$$u_y(x,y) = -Im \ e^{\frac{-iz}{2}} \int_0^{\pi} \frac{2}{\pi} \frac{(2\cos t/2)^{\beta}}{(\tan t/2)^{\gamma/\pi}} \frac{e^{iz}\sin t}{(1 - e^{i(z+t)})(1 - e^{i(z-t)})} \sqrt{1 - e^{i2z}} \frac{\varphi(t)}{\sqrt{2}} dt$$

Подставляя  $\beta$  и  $\gamma$  получим

$$u_y(x,y) = -Im \ \frac{2}{\pi} e^{\frac{-iz}{2}} \int_0^{\pi} \frac{1}{2\cos t/2\sqrt{\tan t/2}} \frac{e^{iz}\sin t}{\left(1 - e^{i(z+t)}\right)\left(1 - e^{i(z-t)}\right)} \sqrt{1 - e^{i2z}} \frac{\varphi(t)}{\sqrt{2}} dt$$

$$u_y(x,y) = -Im \frac{e^{\frac{+iz}{2}}}{\pi} \int_{0}^{\pi} \frac{\sqrt{\sin t} \sqrt{1 - e^{i2z}}}{\left(1 - e^{i(z+t)}\right) \left(1 - e^{i(z-t)}\right)} \varphi(t) dt$$

Теорема доказана.

## СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

[1] *Моисеев Т.Е. Вафадорова Г.О.* Об интегральном представлении задачи Неймана-Трикоми для уравнения Лаврентьева-Бицадзе // Дифференциальные уравнения, **2015** Т. 51. №8. С.1070-1075

[2] *Моисеев Е.И.* О базисности одной системы синусов // Дифференциальные уравнения, **1987** Т. 23. №1. С.177-189