

Г.П.БОЙКО

УЗАГАЛЬНЕНА ОСНОВНА КРАЙОВА ЗАДАЧА ДЛЯ
РІВНЯННЯ $\Delta^3 u = 0$

Нехай $\mathcal{D}$ - обмежена область в R^3 з границею S класу C^∞ ;
 $\nu(y)$ - одиничний вектор внутрішньої нормалі до S у точці y .
 у [3] побудовано потенціали U_1 , U_2 , U_3 , за допомогою
 яких крайова задача

$$\begin{aligned} \Delta^3 u(x) &= 0, \quad x \in \mathcal{D}, \\ u|_S &= f_1, \\ \frac{\partial u}{\partial \nu}|_S &= f_2, \\ \Delta u|_S &= f_3, \end{aligned} \quad /1/$$

де f_1, f_2, f_3 - досить гладкі функції на S , зводиться до
 системи інтегро-диференціальних рівнянь, еквівалентної системі
 інтегральних рівнянь Фредгольма другого роду. Ці потенціали мають
 вигляд

$$\begin{aligned} U_1(x, \mu_1) &= \frac{1}{\pi} \int_S \left\{ \mu_1(y) \Psi_{11}(x, y) + \left(\frac{\partial}{\partial z_1} \right)^2 \mu_1(y) \Psi_{12}(x, y) + \left(\frac{\partial}{\partial z_2} \right)^2 \mu_1(y) \Psi_{13}(x, y) \right\} dS_y, \\ U_2(x, \mu_2) &= \frac{1}{\pi} \int_S \left\{ \mu_2(y) \Psi_{21}(x, y) + \left(\frac{\partial}{\partial z_1} \right)^2 \mu_2(y) \Psi_{22}(x, y) + \left(\frac{\partial}{\partial z_2} \right)^2 \mu_2(y) \Psi_{23}(x, y) \right\} dS_y, \\ U_3(x, \mu_3) &= \frac{1}{\pi} \int_S \mu_3(y) \Psi_{31}(x, y) dS_y, \end{aligned}$$

де β_1, β_2 - головні напрями поверхні S в точці y , ядра
 $\Psi_{11}(x, y)$, $\Psi_{12}(x, y), \dots, \Psi_{31}(x, y)$ виражаються лінійно через
 фундаментальні розв'язки рівняння /1/ та похідні від них.

Тут ми розглядаємо, використовуючи побудовані в [3] ядра по-
 тенціалів U_1 , U_2 , U_3 , узагальнену / в сенсі [1] / основну
 крайову задачу для рівняння /1/.

Позначимо через S_ε паралельну до S поверхню, розміщену на відстані ε , $0 < \varepsilon \leq \varepsilon_0$, по напрямку нормалі $\nu(y)$ від поверхні S /припускаємо існування такого додатного числа ε_0 , що для всіх $0 < \varepsilon \leq \varepsilon_0$ поверхні S_ε не мають точок самоперетину/. Нехай $\mathcal{D}(S)$ – простір нескінченно диференційованих на S /основних/ функцій, $\mathcal{D}'(S)$ – простір лінійних неперервних функціоналів над $\mathcal{D}(S)$ /простір узагальнених функцій/. Під $\langle \varphi, F \rangle$ розуміємо дію узагальненої функції F на основну φ . Якщо $F = (F_i)$, $\varphi = (\varphi_i, \dots, \varphi_k)$, то $\langle \varphi, F \rangle = \sum_{i=1}^k \langle \varphi_i, F_i \rangle$ [2].

Далі простір основних вектор-функцій розмірності k позначаємо через $[\mathcal{D}(S)]^k$, простір узагальнених вектор-функцій розмірності k – через $[\mathcal{D}'(S)]^k$. Функції $\varphi \in [\mathcal{D}(S)]^k$ продовжимо до функцій із $[\mathcal{D}(S_\varepsilon)]^k$ таким чином: $\varphi(x_\varepsilon) = \varphi(y)$, якщо $x_\varepsilon = y + \varepsilon \nu(y)$.

Постановка задачі. Нехай $F_1, F_2, F_3 \in \mathcal{D}'(S)$. В області $\mathcal{D}$ знайти розв'язок рівняння /1/, що задовольняє умови

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{S_\varepsilon} \varphi(x_\varepsilon) u(x_\varepsilon) dS_\varepsilon = \langle \varphi, F_1 \rangle, \quad /2/$$

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{S_\varepsilon} \varphi(x_\varepsilon) \frac{\partial u(x_\varepsilon)}{\partial \nu x_\varepsilon} dS_\varepsilon = \langle \varphi, F_2 \rangle, \quad /3/$$

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{S_\varepsilon} \varphi(x_\varepsilon) \Delta u(x_\varepsilon) dS_\varepsilon = \langle \varphi, F_3 \rangle \quad - /4/$$

для кожної $\varphi \in \mathcal{D}(S)$.

Нехай

$$\Psi(x,y) \begin{pmatrix} \Psi_{11}(x,y) & \Psi_{12}(x,y) & \Psi_{13}(x,y) & \Psi_{21}(x,y) & \Psi_{22}(x,y) & \Psi_{23}(x,y) & \Psi_{31}(x,y) \\ \left(\frac{\partial}{\partial s_{1x}}\right)^2 \Psi_{11}(x,y) & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \left(\frac{\partial}{\partial s_{1x}}\right)^2 \Psi_{31}(x,y) \\ \left(\frac{\partial}{\partial s_{2x}}\right)^2 \Psi_{11}(x,y) & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \left(\frac{\partial}{\partial s_{2x}}\right)^2 \Psi_{31}(x,y) \\ \frac{\partial}{\partial y} \Psi_{11}(x,y) & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \frac{\partial}{\partial y} \Psi_{31}(x,y) \\ \left(\frac{\partial}{\partial s_{1x}}\right)^2 \frac{\partial}{\partial y} \Psi_{11}(x,y) & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \left(\frac{\partial}{\partial s_{1x}}\right)^2 \frac{\partial}{\partial y} \Psi_{31}(x,y) \\ \left(\frac{\partial}{\partial s_{2x}}\right)^2 \frac{\partial}{\partial y} \Psi_{11}(x,y) & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \left(\frac{\partial}{\partial s_{2x}}\right)^2 \frac{\partial}{\partial y} \Psi_{31}(x,y) \\ \Delta_x \Psi_{11}(x,y) & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \Delta_x \Psi_{31}(x,y) \end{pmatrix},$$

$$C(y) = \begin{pmatrix} \frac{1}{3} & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \frac{1}{3} & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & \frac{1}{3} & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & \frac{1}{3} & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \frac{1}{3} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & \frac{1}{3} & 0 \\ \lambda_1(y) & \lambda_2(y) & \lambda_3(y) & 0 & 0 & 0 & 2 \end{pmatrix}, F = \begin{pmatrix} F_1 \\ \left(\frac{\partial}{\partial s_1}\right)^2 F_1 \\ \left(\frac{\partial}{\partial s_2}\right)^2 F_1 \\ F_2 \\ \left(\frac{\partial}{\partial s_1}\right)^2 F_2 \\ \left(\frac{\partial}{\partial s_2}\right)^2 F_2 \\ F_3 \end{pmatrix}, A = \begin{pmatrix} A_{11} \\ A_{12} \\ A_{13} \\ A_{21} \\ A_{22} \\ A_{23} \\ A_{31} \end{pmatrix},$$

$\lambda_1(y), \lambda_2(y), \lambda_3(y)$ визначені в [3]. Тут під $\left(\frac{\partial}{\partial s_i}\right)^2 F_j$ розуміємо узагальнену функцію, визначену формулою

$$\langle g, \left(\frac{\partial}{\partial s_i}\right)^2 F_j \rangle = \langle \left(\frac{\partial}{\partial s_i}\right)^{2*} g, F_j \rangle, \quad i, j = 1, 2$$

для кожної $g \in \mathcal{D}(S)$, де $\left(\frac{\partial}{\partial s_i}\right)^{2*}$ / $i = 1, 2$ - спряжений оператор до оператора $\left(\frac{\partial}{\partial s_i}\right)^2$, тобто такий, що

$$\int_S \left(\frac{\partial}{\partial s_i}\right)^2 u \cdot v \, dS = \int_S u \cdot \left(\frac{\partial}{\partial s_i}\right)^{2*} v \, dS$$

для довільних досить гладких u, v . Існування спряжених в такому сенсі операторів доведено, наприклад, в [1].

При наших припущеннях наявні такі справедливі твердження:

Л е м а 1. Оператор $(K\varphi)(y) \equiv \int_S \varphi(x) \Psi(x, y) dS_x$ діє в просторі $[\mathcal{D}(S)]^2$.

Л е м а 2. Перетворення $\langle g, A \rangle = \langle \varphi_g, F \rangle$, /5/
де $g = (g_1, \dots, g_7) \in [\mathcal{D}(S)]^2$, $\varphi_g = (\varphi_{g1}, \dots, \varphi_{g7})$ - розв'язок системи інтегральних рівнянь

$$\varphi(y) C(y) + \frac{1}{\pi} \int_S \varphi(x) \Psi(x, y) dS_x = g(y), \quad /6/$$

встановлює ізоморфізм простору $[\mathcal{D}(S)]^2$ на себе. Формула обертан-ня має вигляд

$$\langle \varphi, F \rangle = \langle \varphi(y) C(y) + \frac{1}{\pi} \int_S \varphi(x) \Psi(x, y) dS_x, A \rangle$$

для кожної $\varphi \in [\mathcal{D}(S)]^2$.

Твердження леми 2 випливає з єдиності розв'язку системи /6/ як транспонованої до відповідної системи інтегральних рівнянь в [3] і леми 1.

Із вигляду матриць $\Psi(x, y)$ і $C(y)$ та властивостей розв'язків системи /6/ випливає, що

$$\begin{aligned} A_{12} &= \left(\frac{\partial}{\partial s_1} \right)^2 A_{11}, & A_{13} &= \left(\frac{\partial}{\partial s_2} \right)^2 A_{11}, \\ A_{22} &= \left(\frac{\partial}{\partial s_1} \right)^2 A_{21}, & A_{23} &= \left(\frac{\partial}{\partial s_2} \right)^2 A_{21}. \end{aligned} \quad /7/$$

Т е о р е м а. Нехай $F_1, F_2, F_3 \in \mathcal{D}'(S)$, узагальнені функції A_{11}, A_{21}, A_{31} визначені згідно з /5/ і /6/, тоді функція

$$\begin{aligned} u(x) &= \langle \Psi_{11}(x, y) + \left(\frac{\partial}{\partial s_{1y}} \right)^2 \Psi_{12}(x, y) + \left(\frac{\partial}{\partial s_{2y}} \right)^2 \Psi_{13}(x, y), A_{11} \rangle + \\ &+ \langle \Psi_{21}(x, y) + \left(\frac{\partial}{\partial s_{1y}} \right)^2 \Psi_{22}(x, y) + \left(\frac{\partial}{\partial s_{2y}} \right)^2 \Psi_{23}(x, y), A_{21} \rangle + \\ &+ \langle \Psi_{31}(x, y), A_{31} \rangle, \quad x \in \mathcal{D}, y \in S \end{aligned} \quad /8/$$

є розв'язком задачі /1/-/4/.

Д о в е д е н н я . Легко бачити, що коли функція $U(x)$ задовольняє умови /2/ і /3/, то вона також задовольняє умови

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{S_\varepsilon} \Psi(x_\varepsilon) \left(\frac{\partial}{\partial s_{i,\varepsilon}} \right)^2 U(x_\varepsilon) ds_\varepsilon = \left(\frac{\partial}{\partial s_i} \right)^2 \Psi, F_1 >, \quad /2' /$$

$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{S_\varepsilon} \Psi(x_\varepsilon) \left(\frac{\partial}{\partial s_{i,\varepsilon}} \right)^2 \frac{\partial}{\partial \nu_{x_\varepsilon}} U(x_\varepsilon) ds_\varepsilon = \left(\frac{\partial}{\partial s_i} \right)^2 \Psi, F_2 >, \quad /3' /$
 для кожної $\Psi \in \mathcal{D}(S)$. Бизначимо узагальнені функції $A_{12}, A_{13}, A_{22}, A_{23}$ за формулою /7/, тоді функцію /8/ можна зобразити у вигляді

$$U(x) = \langle \Psi_{11}(x, y), A_{11} \rangle + \langle \Psi_{12}(x, y), A_{12} \rangle + \langle \Psi_{13}(x, y), A_{13} \rangle + \quad /9/ \\ + \langle \Psi_{21}(x, y), A_{21} \rangle + \langle \Psi_{22}(x, y), A_{22} \rangle + \langle \Psi_{23}(x, y), A_{23} \rangle + \langle \Psi_{31}(x, y), A_{31} \rangle, \\ x \in \mathcal{D}, y \in S.$$

Підставляємо /9/ послідовно в умови /2/, /2' /, /3/, /3' /, /4/ з основними функціями $\Psi_1, \Psi_2, \dots, \Psi_2$, а потім додаємо одержані рівності. Використовуючи аналог теореми Фубіні [1], формули стрибків відповідних потенціалів [3], /7/ і лему 2, переконуємось, що функція /9/ задовольняє умови /2/-/4/. Оскільки функції $\Psi_{ij}(x, y)$ / $i, j = 1, 2, 3$ / виражаються лінійно через фундаментальні розв'язки рівняння /1/ і похідні від них, то за властивостями узагальнених функцій функція /8/ задовольняє також рівняння /1/ в області $\mathcal{D}$.

Л І Т Е Р А Т У Р А

1. Г у п а л о А. - В.С. Обобщенные граничные задачи для дифференциальных уравнений второго порядка эллиптического типа. Автореф. канд. дис., Львов, 1968.

2. Г е л ь ф а н д И.М., Ш и л о в Г.Е. Некоторые вопросы теории дифференциальных уравнений. М., Физматгиз, 1959.

3. Л о б о д з и н с к а я И.Г. Решение краевых задач для полигармонических уравнений в n -мерном пространстве методом потенциалов. Автореф. канд. дис., Львов, 1961.

УДК 517.946

Г.-В.С.ГУПАЛО

ЗАДАЧА ДІРІХЛЕ ДЛЯ РІВНЯННЯ ПУАССОНА

Розглядаємо задачу Діріхле для рівняння Пуассона, коли граничні значення і права частина рівняння є узагальненими функціями.

1. Нехай Ω - обмежена область в n -вимірному евклідовому просторі E^n , S - її $n-1$ -вимірна безмежно гладка границя. Введемо такі позначення: через $\nu(x)$ позначимо орт внутрішньої нормалі n_x до поверхні S у точці x ; через $\mathcal{D}(\bar{\Omega})$ - простір безмежно диференційовних /основних/ функцій $\psi(x)$ в $\bar{\Omega} = \Omega \cup S$; $\mathcal{D}'(\bar{\Omega})$ - простір лінійних неперервних функціоналів /узагальнених функцій/ на $\mathcal{D}(\bar{\Omega})$; $\mathcal{D}_0(\bar{\Omega})$ - простір безмежно диференційовних функцій з компактними носіями в $\bar{\Omega}$; $\mathcal{D}'_0(\bar{\Omega})$ - простір лінійних неперервних функціоналів на $\mathcal{D}_0(\bar{\Omega})$, очевидно, що $\mathcal{D}'(\bar{\Omega}) \subset \mathcal{D}'_0(\bar{\Omega})$; $\mathcal{D}(S)$ - простір безмежно диференційовних /основних/ функцій $\psi(x)$ на поверхні S ; $\mathcal{D}'(S)$ - простір лінійних неперервних функціоналів /узагальнених функцій/ на $\mathcal{D}(S)$. Дію узагальненої функції $\mathcal{F} \in \mathcal{D}'_0(\bar{\Omega})$ / $\mathcal{F} \in \mathcal{D}'(\bar{\Omega})$ / на основну функцію $\psi \in \mathcal{D}_0(\bar{\Omega})$ / $\psi \in \mathcal{D}(\bar{\Omega})$ / позначаємо так: $(\mathcal{F}, \psi)$, а дію узагальненої функції $\mathcal{A} \in \mathcal{D}'(S)$ на основну функцію $\psi \in \mathcal{D}(S)$ - так: $\langle \mathcal{A}, \psi \rangle$.

2. Постановка задачі. Нехай $\mathcal{F} \in \mathcal{D}'_0(\bar{\Omega})$ і $\mathcal{G} \in \mathcal{D}'(S)$, треба знайти розв'язок рівняння

$$\Delta u = \mathcal{F} \quad (1)$$