

Г. П. Лопушанська, канд. фіз.-мат. наук (Львів. ун-т)

## ОДИН НАБЛИЖЕНИЙ МЕТОД РОЗВ'ЯЗУВАННЯ УЗАГАЛЬНЕНОЇ ЗАДАЧІ ДІРІХЛЕ

The approximation method for solving classical boundary value problems for the Laplace equation, which was suggested in [1–3], is extended to the case of the Poisson equation when the right-hand side of the equation and the functions given on a boundary are generalized functions.

Один приближенный метод розв'язування класичних граничних задач для рівняння Лапласа, запропонований у [1–3], поширюється на випадок рівняння Пуассона, коли права частина рівняння і задані на межі області функції є узагальненими.

Нехай  $\Omega$  — область в  $R^n$ ,  $n \geq 3$ , обмежена замкненою  $(n-1)$ -вимірною поверхнею  $S$  класу  $C^\infty$ ,  $\Omega_\varepsilon = R^n \setminus \bar{\Omega}$ ,  $S_{\pm\varepsilon} = \{x_{\pm\varepsilon} = x \pm \varepsilon \nu(x), x \in S\}$ ,  $\nu(x)$  — орт внутрішньої нормалі до  $S$  у точці  $x$ ,  $D(S) = C^\infty(S)$ ,  $D(\bar{\Omega}) = C^\infty(\bar{\Omega})$ ,  $D_0(\bar{\Omega}) = \{\varphi \in D(\bar{\Omega}) : \varphi|_S = 0\}$ ,  $D'(S)$ ,  $D'(\bar{\Omega})$ ,  $D'_0(\bar{\Omega})$  — простори лінійних неперервних функціоналів (узагальнених функцій) на  $D(S)$ ,  $D(\bar{\Omega})$ ,  $D_0(\bar{\Omega})$  відповідно. Через  $\langle \varphi, F \rangle$  позначимо дію  $F \in D'(S)$  на  $\varphi \in D(S)$ , через  $(\varphi, F)$  — дію  $F \in D'(\bar{\Omega})$  на  $\varphi \in D(\bar{\Omega})$ , а також  $F \in D'_0(\bar{\Omega})$  на  $\varphi \in D_0(\bar{\Omega})$ .

Розглянемо узагальнену задачу Діріхле

$$\Delta u(x) = F(x), \quad x \in \Omega, \quad F \in D'_0(\bar{\Omega}), \quad u|_S = F_1, \quad F_1 \in D'(S), \quad (1)$$

в одному з формулювань [4].

Нехай  $F \in D'_0(\bar{\Omega})$ ,  $F_1 \in D'(S)$ . Тоді узагальнену функцію  $F_1$  можна розглядати як узагальнену функцію в  $E'(R^n) = (C^\infty(R^n))'$  з носієм на  $S$ , вважаючи  $(\varphi, F_1) = \langle \varphi, F_1 \rangle$ , і можна визначити  $\frac{\partial F_1}{\partial \nu} \in E'(R^n)$ :  $\left(\varphi, \frac{\partial F_1}{\partial \nu}\right) = -\left\langle \frac{\partial \varphi}{\partial \nu}, F_1 \right\rangle$ . Розв'язком задачі (1) назвемо таку узагальнену функцію  $u \in D'(\bar{\Omega})$ , що  $\tilde{u}(x) = \begin{cases} u(x), & x \in \Omega; \\ 0, & x \notin \bar{\Omega}, \end{cases}$  задовольняє у просторі  $E'(R^n)$  рівняння  $\Delta \tilde{u} = \tilde{F} + F_0 + \frac{\partial F_1}{\partial \nu}$ , де  $F_0$  — невідома узагальнена функція з носієм на  $S$ , яка знаходиться з умови

$$\tilde{u}(x) = 0, \quad x \in \Omega_\varepsilon. \quad (2)$$

Згідно з [4], існує єдиний розв'язок задачі (1)

$$\begin{aligned} (\varphi, u) = & \left( \int_{\Omega} \varphi(x) \omega(x, y) dx, F(y) \right) + \left\langle \int_{\Omega} \varphi(x) \omega(x, y) dx, F_0 \right\rangle - \\ & - \left\langle \int_{\Omega} \varphi(x) \frac{\partial}{\partial \nu_y} \omega(x, y) dx, F_1 \right\rangle \quad \forall \varphi \in D(\bar{\Omega}), \end{aligned} \quad (3)$$

де  $\omega(x, y)$  — фундаментальна функція оператора Лапласа,

$$\langle g, F_0 \rangle = \left\langle \frac{\partial}{\partial v_y} \int_S \varphi_g(x) \frac{\partial}{\partial v_x} \omega(x, y) dS, F_1 \right\rangle - \left( \int_S \varphi_g(x) \frac{\partial}{\partial v_x} \omega(x, y) dS, F \right), \quad g \in D(S),$$

$\varphi_g(x)$  — розв'язок інтегрального рівняння

$$\frac{1}{2} \varphi(y) + \int_S \varphi(x) \frac{\partial}{\partial v_x} \omega(x, y) dS = g(y), \quad g \in S,$$

яке, як відомо, однозначно розв'язуване у  $D(S)$ .

Розвиваючи ідеї [1, 3], розглянемо один наближений метод знаходження невідомої узагальненої функції  $F_0 \in D'(S)$ . У роботі [4] показано, що умова (2) еквівалентна такій:

$$\langle \omega(x, y), F_0(y) \rangle = \left\langle \frac{\partial}{\partial v_y} \omega(x, y), F_1 \right\rangle - (\omega(x, y), F(y)), \quad x \in \Omega_e. \quad (4)$$

Зауважимо, що  $(\omega(x, y), F(y)) = f(x) \in C^\infty(\Omega_e)$ .

Нехай  $S_1$  — довільна замкнена поверхня  $C^\infty$ , яка лежить в  $\Omega_e$ ,  $\text{dist}(S, S_1) > 0$ . Введемо функції  $\omega_i(y) = \omega(x_i, y)$ ,  $i = 1, 2, \dots$ , де  $y \in S$ ,  $x_i \in S_1$ , розміщені всюди щільно на  $S_1$ . У роботах [1, 3] доведено, що ця система є лінійно незалежною і повною в  $L_2(S)$ . Побудуємо ортонормовану систему функцій

$$\psi_i(y) = \sum_{k=1}^i A_{ki} \omega_k(y) \in D(S), \quad \omega_i(y) = \sum_{k=1}^i B_{ki} \psi_k(y), \quad (5)$$

де  $A_{ki}, B_{ki}$  — певні сталі.

Запишемо формальний розклад узагальненої функції  $F_1$  в ряд Фур'є за функціями  $\psi_i(y)$ :  $F_1 = \sum_{k=1}^{\infty} F_{1i} \psi_i(y)$ , де  $F_{1i} = \langle \psi_i, F_1 \rangle$ , або, згідно з (5),  $F_{1i} = \sum_{k=1}^i A_{ki} \langle \omega_k(y), F_1 \rangle$ .

**Теорема 1.** Довільна узагальнена функція  $F_1 \in D'(S)$  розкладається у просторі  $D'(S)$  в ряд Фур'є за системою  $\{\psi_i(y)\}_{i=1}^{\infty}$ .

Нехай для довільної  $\varphi \in D(S)$

$$\left\langle \varphi, \sum_{k=1}^N F_{1k} \psi_k(y) \right\rangle = \left\langle \sum_{k=1}^N \int_S \varphi \psi_k ds \psi_k(y), F_1 \right\rangle = \left\langle \sum_{k=1}^N \varphi_k \psi_k(y), F_1 \right\rangle.$$

Згідно з [4, 5], існує таке натуральне число  $m$  і така  $f_1(y) \in L_2(S)$ , що  $\langle \varphi, F_1 \rangle = \int_S f_1(y) (1 - \Delta_S)^{m/2} \varphi(y) dS$ , де  $\Delta_S$  — оператор Лапласа-Бельтрамі на  $S$ . Тоді маємо вираз  $\int_S f_1(y) \sum_{k=1}^N \varphi_k (1 - \Delta_S)^{m/2} \psi_k(y) dS$ .

Нехай  $l, p$  — цілі невід'ємні,  $l > \frac{n-1}{2}$ ,  $m = 2p - l$ . Оскільки

$$(1 - \Delta_S)^p \psi_k = \psi_k,$$

$$(1 - \Delta_S)^{-1/2} \Psi_k(y) = \int_S \omega_l(y, \eta, 1) \Psi_k(\eta) dS \in L_1(S) \subset L_2(S)$$

(тут  $\omega_l(y, \eta, 1)$  — фундаментальна функція оператора  $(1 - \Delta_S)^{1/2}$ ,  $\omega_l(y, \eta, 1) = O(|y - \eta|^{-n+l+1})$  [7]), то

$$\left\langle \varphi, \sum_{k=1}^N F_{1k} \Psi_k \right\rangle = \sum_{k=1}^N \varphi_k \int_S \left( \int_S f_1(y) \omega_l(y, \eta, 1) dS_y \right) \Psi_k(\eta) dS_\eta = \sum_{k=1}^N \varphi_k \tilde{f}_{1k},$$

де  $\tilde{f}_{1k}$  — коефіцієнти розкладу в ряд Фур'є функції  $\tilde{f}_1(\eta) = \int_S f_1(y) \omega_l(y, \eta, 1) dS_y \in L_2(S)$ . Отже,

$$\sum_{k=1}^{\infty} F_{1k} \varphi_k = \sum_{k=1}^{\infty} \tilde{f}_{1k} \varphi_k < \infty,$$

$$\begin{aligned} \langle \varphi, F_1 \rangle - \sum_{k=1}^N F_{1k} \varphi_k &= \int_S f_1(y) (1 - \Delta_S)^{m/2} \left( \varphi(y) - \sum_{k=1}^N \varphi_k \Psi_k(y) \right) dS \leq \\ &\leq \left( \int_S f_1^2 dS \right)^{1/2} \left\{ \int_S \left[ (1 - \Delta_S)^{m/2} \left( \varphi(y) - \sum_{k=1}^N \varphi_k \Psi_k(y) \right) \right]^2 dS \right\}^{1/2}. \end{aligned}$$

Із попередніх міркувань і леми 1.5 з [6] випливає, що останній вираз можна зробити довільно малим, вибравши досить велике  $N$ .

Шукаємо невідому узагальнену функцію у вигляді ряду Фур'є  $F_0 = \sum_{i=1}^{\infty} F_{0i} \Psi_i(y)$ . Покладаючи у (4)  $x = x_k$ , знаходимо  $\langle \omega_k(y), F_0 \rangle = \left\langle \frac{\partial}{\partial v_y} \omega_k(y), F_1 \right\rangle - f(x_k)$ , а тоді

$$F_{0i} = \left\langle \sum_{k=1}^i A_{ki} \frac{\partial}{\partial v_y} \omega_k(y), F_1 \right\rangle - \sum_{k=1}^i A_{ki} f(x_k) = \left\langle \frac{\partial \Psi_i}{\partial v}, F_1 \right\rangle - (\Psi_i, F). \quad (6)$$

Тепер розглянемо узагальнені функції  $u^N(x) \in D'(\bar{\Omega})$ :

$$\begin{aligned} (\varphi, u^N) &= \left( \int_{\Omega} \varphi(x) \omega(x, y) dx, F(y) \right) + \\ &+ \int_{\Omega} \varphi(x) dx \int_S \sum_{i=1}^N \left( F_{0i} \omega(x, y) - F_{1i} \frac{\partial \omega(x, y)}{\partial v_y} \right) \Psi_i(y) dS, \end{aligned} \quad (7)$$

$$\varphi \in D(\bar{\Omega}), \quad N = 1, 2, \dots$$

Із теореми 1 і (3) випливає така теорема.

**Теорема 2.** Узагальнені функції  $u^N(x)$ , визначені формулою (7), де  $F_{0i}$  знаходяться згідно з (6), наближають у просторі  $D'(\bar{\Omega})$  розв'язок (3) задачі (1).

**Теорема 3.** Нехай  $F = 0$ , функції

$$u^N(x) = \int_S \sum_{i=1}^N \left( F_{0i} \Psi_i(y) \omega(x, y) - F_{1i} \Psi_i(y) \frac{\partial \omega(x, y)}{\partial v_y} \right) dS, \quad N = 1, 2, \dots, \quad (8)$$

наближають розв'язок задачі (1) у кожній точці  $x$  області  $\Omega$ .

Як і в [4, 6], можна показати, що при  $F = 0$  задача (1) еквівалентна знаходженню гармонійної функції всередині  $\Omega$ , яка на  $S$  набуває узагальнених граничних значень  $F_1$  [5], тобто задовольняє умову

$$\lim_{\epsilon \rightarrow 0} \int_{S_\epsilon} \varphi(x_\epsilon) u(x_\epsilon) dS_\epsilon = \langle \varphi, F_1 \rangle \quad \forall \varphi \in D(S).$$

Проводячи далі міркування, як при доведенні теореми 7.8. з [6], можна показати, що

$$\lim_{N \rightarrow \infty} u^N(x) = u(x) = \langle \omega(x, y), F_0 \rangle - \left\langle \frac{\partial \omega(x, y)}{\partial v_y}, F_1 \right\rangle, \quad x \in \Omega,$$

де  $F_0 = \sum_{i=1}^{\infty} F_{0i} \psi_i \in D'(S)$ ,  $u(x)$  гармонійна в  $\Omega$ , набуває на  $S$  узагальнених значень  $F_1$ , а  $\frac{\partial u}{\partial v}$  — узагальнених значень  $F_0$ .

Аналогічно можна будувати наближені розв'язки інших основних граничних задач для рівняння Лапласа, внутрішніх і зовнішніх. Використовуючи [8–12], одержані результати можна узагальнити на випадок загальних еліптичних граничних задач.

1. Алексидзе М. А. Фундаментальные функции в приближенных решениях граничных задач. — М.: Наука, 1991. — 351 с.
2. Алексидзе М. А., Арвеладзе Н. М., Лекашвили Н. Л. Численная реализация одного нового приближенного метода решения граничных задач. — Тбилиси: Мецниереба, 1969. — 145 с.
3. Купрадзе В. Д. Методы потенциала в теории упругости. — М.: Физматгиз, 1963. — 472 с.
4. Лопушанська Г. П. Про один метод розв'язування крайових задач у просторах розподілів // Вісн. Львів. ун-ту. Сер. мех.-мат. — 1991. — Вип. 36. — С. 28–33.
5. Гупало Г. С. Про узагальнену задачу Діріхле // Доп. АН УРСР. — 1966. — № 7. — С. 843–846.
6. Гупало Г.-В. С., Лопушанська Г. П. Еліптичні й параболічні узагальнені крайові задачі. — К.: НМК ВО, 1992. — 124 с.
7. Гупало Г. С. Оцінки фундаментального розв'язку рівняння  $(1 - \Delta_\delta)^{k/2} u = f$  // Вісн. Львів. ун-ту. Сер. фіз., хім., мех.-мат. — 1968. — С. 178–182.
8. Ройтберг И. Я., Ройтберг Я. А. Об аппроксимации решений эллиптических граничных задач линейными комбинациями фундаментальных решений // Докл. АН Украины. — 1992. — № 12. — С. 15–20.
9. Мех И. Я. О фундаментальных решениях эллиптических операторов // Докл. АН УССР. — 1991. — № 5. — С. 14–18.
10. Гупало А. С., Лопушанская Г. П. Об одном представлении решения обобщенной граничной задачи для эллиптической по Петровскому системы дифференциальных уравнений // Укр. мат. журн. — 1985. — 37, № 1. — С. 116–119.
11. Hamann U. Approximation mittels Inkombinationen von Fundamentallösungen elliptischer Differentialoperatoren // Math. Nachr. — 1991. — 154. — S. 265–284.
12. Hamann U. Approximation by linear combinations of fundamental solutions of elliptic differential operators // Abstr. Conf. "Elliptic boundary value problems". — 1992. — V. 20.

Одержано 09.07.93