

Список літератури: І. Ковалевська С. Об одной теории Брунса. - В кн.: Научные работы. М., 1948. 2. Schmidt E. *Math. Annalen*, 1910, v. 68.

Стаття надійшла в редакцію 19.03.1979 р.

УДК 517.949.8

В.А.Бакалець, Н.Б.Коваль

МЕТОД НЕОЗНАЧЕНИХ КОЕФІЦІЄНТІВ РОЗВ'ЯЗУВАННЯ ГРАНИЧНИХ ЗАДАЧ ДЛЯ БІГАРМОНІЧНОГО РІВНЯННЯ

Метод, запропонований у праці [1], поширюємо на розв'язування граничної задачі для бігармонічного рівняння на площині у випадку замкнених гладких кривих другого порядку, коли правою частиною рівняння є алгебраїчний поліном довільного степеня. На мові Фортран-IV для ЕСМ ЕС-1022 складена підпрограма, яка реалізує цей метод.

Розглянемо граничну задачу для бігармонічного рівняння

$$\Delta(u) = P_n(x, y), \quad /1/$$

$$u|_S = 0, \quad /2/$$

$$\frac{\partial u}{\partial n}|_S = 0, \quad /3/$$

де $\Delta = \Delta^2 = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + 2\beta \frac{\partial^2}{\partial x \partial y} + \gamma \frac{\partial^2}{\partial y^2}$; $P_n(x, y)$ - алгебраїчний поліном степеня n вигляду

$$P_n(x, y) = \sum_{i+j=n} a_{ij} x^i y^j, \quad n=0, 1, 2, \dots;$$

S - замкнута гладка крива другого порядку, задана рівнянням

$$\omega(x, y) = 0.$$

Розв'язок задачі /1/-/3/ шукаємо у вигляді

$$u_n(x, y) = \omega^2(x, y) \cdot \tilde{P}_n(x, y), \quad /4/$$

де $\tilde{P}_n(x, y)$ - алгебраїчний поліном степеня n з невідомими коефі-

цієнтами $\bar{a}_{ij}$.

$$\bar{P}_n(x, y) = \sum_{i+j=0}^n \bar{a}_{ij} x^i y^j.$$

Підставимо /4/ у /1/ і отримаємо тотожність

$$L[u_n(x, y)] = P_n(x, y), \quad /5/$$

звідки, прирівнюючи коефіцієнти при однакових степенях x та y , одержимо систему лінійних алгебраїчних рівнянь відносно $\bar{a}_{ij}$.

Розв'язок задачі /1/ - /3/, зображений у вигляді /4/ з визначеними коефіцієнтами $\bar{a}_{ij}$, буде задовольняти як рівняння /1/, так і граничні умови /2/ - /3/.

Розглянемо конкретний випадок. Нехай S - еліпс, заданий рівнянням $\omega(x, y) = \beta^2 x^2 + \alpha^2 y^2 - \alpha^2 \beta^2 = 0$. Тоді

$$u_n(x, y) = (\beta^2 x^2 + \alpha^2 y^2 - \alpha^2 \beta^2)^2 \cdot \bar{P}_n(x, y),$$

а систему лінійних алгебраїчних рівнянь, одержану з /5/, запишемо так:

$$\begin{aligned} & [\alpha(i+1)(i+2)(i+3)(i+4)\beta^4 + 4\beta(i+1)(i+2)(j+1)(j+2)\alpha^2\beta^2 + \\ & + \gamma(j+1)(j+2)(j+3)(j+4)\alpha^4] \bar{a}_{ij} + [2\alpha(i+1)(i+2)(i+3)(i+4)\alpha^2\beta^4 + \\ & + 2\beta(i+1)(i+2)(j+1)(j+2)\alpha^4] \bar{a}_{i+2, j-2} + \\ & + [2\beta(i+1)(i+2)(j+1)(j+2)\beta^4 + \\ & + 2\gamma(j+1)(j+2)(j+3)(j+4)\alpha^2\beta^2] \bar{a}_{i-2, j+2} + \\ & + \alpha(i+1)(i+2)(i+3)(i+4)\alpha^4 \bar{a}_{i+4, j-4} + \\ & + \gamma(j+1)(j+2)(j+3)(j+4)\beta^4 \bar{a}_{i-4, j+4} + \\ & + \alpha(i+1)(i+2)(i+3)(i+4)\alpha^4\beta^4 \bar{a}_{i+4, j} + \\ & + \gamma(j+1)(j+2)(j+3)(j+4)\alpha^4\beta^4 \bar{a}_{i, j+4} + \\ & - 2\alpha(i+1)(i+2)(i+3)(i+4)\alpha^4\beta^2 \bar{a}_{i+4, j-2} - \\ & - [2\alpha(i+1)(i+2)(i+3)(i+4)\alpha^2\beta^4 + 4\beta(i+1)(i+2)(j+1)(j+2)\alpha^4\beta^2] \bar{a}_{i+2, j} - \\ & - [4\beta(i+1)(i+2)(j+1)(j+2)\alpha^2\beta^4 + 2\gamma(j+1)(j+2)(j+3)(j+4)\alpha^4\beta^2] \bar{a}_{i, j+2} - \\ & - 2\gamma(j+1)(j+2)(j+3)(j+4)\alpha^2\beta^4 \bar{a}_{i-2, j+4} = a_{ij}, \quad 0 \leq i+j \leq n. \end{aligned} \quad /6/$$

Визначимо вирази α_{ij} для деяких n :

$$n=0, \quad \bar{\alpha}_{00} = \frac{\alpha_{00}}{24\alpha^2\beta^2 + 16\beta\alpha^2\delta^2 + 24\gamma\alpha^4};$$

$$n=1, \quad \bar{\alpha}_{00} = \frac{\alpha_{00}}{24\alpha^2\beta^2 + 16\beta\alpha^2\delta^2 + 24\gamma\alpha^4},$$

$$\bar{\alpha}_{01} = \frac{\alpha_{01}}{24\alpha^2\beta^2 + 48\beta\alpha^2\delta^2 + 120\gamma\alpha^4},$$

$$\bar{\alpha}_{10} = \frac{\alpha_{10}}{120\alpha^2\beta^2 + 48\beta\alpha^2\delta^2 + 24\gamma\alpha^4}.$$

і відповідні розв'язки /4/

$$u_0 = \bar{\alpha}_{00} \omega^2(x, y),$$

$$u_1 = (\bar{\alpha}_{00} + \bar{\alpha}_{01}y + \bar{\alpha}_{10}x) \omega^2(x, y).$$

Розмірність m матриці системи /6/ і степінь многочлена n правої частини /1/ зв'язані співвідношенням

$$m = \frac{(n+1)(n+2)}{2},$$

звідки видно, що навіть при невеликих n порядок системи досить великий. Отже, знаходження розв'язків цієї системи при збільшенні степеня многочлена $P_n(x, y)$ процес досить громіздкий.

Тому одержання матриці системи /6/, а також знаходження розв'язку задачі /1/ - /3/ реалізовано на мові Фортран-IV для ЕСМ 6С-1022 у вигляді підпрограми

DREAM(N, A, B, ALFA, BETA, GAMMA, IV) ;

де N - степінь многочлена; A, B - півосі еліпса; $ALFA, BETA, GAMMA$ - коефіцієнти оператора L ; IV - параметр виводу на друк інформації про роботу *DREAM* . Якщо $IV = 1$, то видруковується повна інформація про роботу *DREAM* , коли $IV = 2$ - друку немає.

Складена підпрограма обчислює вектор $\{REZ_i\}$, $i = 1, \overline{N \times Y}$ - значення розв'язків задачі /1/ - /3/ у точках (x_i, y_i) , $i = 1, \overline{N \times Y}$, коли правою частиною рівняння є многочлен степеня K ($K \leq 15$) , а кривою S - еліпс з півосями C, D , розміщений у початку координат.

Масиви $\{a_{ij}\}_{i,j=1}^N$, $\{x_i\}_{i=1}^N$, $\{y_i\}_{i=1}^N$, $\{u_i\}_{i=1}^N$, $\{v_i\}_{i=1}^N$
 замовник повинен сформувати в основній програмі і описати оператором
COMMON /DREAM/ V(100), X(500), Y(500), REZ(500), NXY.

Розв'язок системи обчислює **SUBROUTINE DELB** методом Гаусса з вибором головного елемента.

П р и к л а д . Розглянемо граничну задачу

$$\Delta u = -2x^2 + 3xy + y^2 + 5x - 6y + 0.2,$$

$$u|_S = 0, \quad \frac{\partial u}{\partial n}|_S = 0.$$

де S - єдине з півосями $A = 1$, $B = 0.5$.

В основній програмі сформовано масиви

$\{a_{ij}\} = \{-2.0, 3.0, 1.0, 5.0, -6.0, 0.2\}$; $\{x_i\}$, $\{y_i\}$. При звертанні до підпрограми **CALL DREAM (2,1,0.5,1,1,1)** отримаємо значення розв'язку в точках (x_i, y_i) :

x_i	y_i	REZ_i
-0.100000E 01	0.0	0.0
-0.800000E 00	0.0	0.6284364E-03
-0.600000E 00	0.0	0.1634532E-02
-0.400000E 00	0.0	0.2093402E-02
-0.200000E 00	0.0	0.1638509E-02
-0.5960464-E-07	0.0	0.4237290E-03
0.1999999E 00	0.0	-0.1009764E-02
0.3999999E 00	0.0	-0.1961767E-02
0.5999999E 00	0.0	-0.1896500E-02
0.7999999E 00	0.0	-0.8612182E-03
0.9999999E 00	0.0	-0.5016707E-15

Відзначимо, що вимога нульових граничних умов для задачі /1/ - /3/ не зменшує її загальності. Наприклад, розглянемо задачу

$$\Delta^2 u = P_n(x, y),$$

$$u|_S = p_n(x, y),$$

$$\frac{\partial u}{\partial n}|_S = q_n(x, y).$$

У цьому випадку будемо таку довільну функцію $v(x, y)$, що

$$v(x, y)|_S = p_n(x, y).$$

$$\frac{\partial v(x,y)}{\partial n} \Big|_s = q_m(x,y).$$

Зробивши заміну $w(x,y) = u(x,y) - v(x,y)$, для $w(x,y)$ дістаємо задачу

$$\Delta^2 w = P_n(x,y),$$

$$w|_s = 0,$$

$$\frac{\partial w}{\partial n} \Big|_s = 0,$$

причому $u(x,y) = v(x,y) + w(x,y)$.

Аналогічно не зменшує загальності вимога, щоб центр межі області знаходився у початку координат, що досягається відповідною заміною змінних. Якщо права частина бігармонічного рівняння – довільна гладка функція, то її завжди можемо рівномірно наблизити алгебраїчним многочленом відповідного степеня. Причому похибка між точним розв'язком і отриманим нами, за теоремою Вейерштрасса [2], дорівнюватиме похибці наближення правої частини многочленом $P_n(x,y)$.

Список літератури: 1. Бакалець В.А., Ілджєвич Й.В. Метод неовзначених коефіцієнтів розв'язування задачі Діріхле для рівняння Пуассона. – Вісн. Львів. ун-ту, сер. мех.-мат., 1979, № 15.
2. Канторович Л.Б., Крилов В.И. Приближенные методы высшего анализа. – М.: Физматгиз, 1962.

Стаття надійшла в редакцію 15.10.1979 р.

УДК 519.21

І.Д.Квіт

МАКСИМАЛЬНА ВЛАСТИВІСТЬ ВІТРОШІІ УЗАГАЛЬНЕНОГО РОЗПОДІЛУ ВЕЙБУЛА

У праці [1] розглянуто фізичні основи узагальненого розподілу Вейбула з густиною розподілу ймовірностей

$$w(t; \alpha, \beta, \lambda, \rho) = \frac{\beta t^{\beta-1}}{\alpha^{\beta} \Gamma(\rho)} e^{-\lambda \left(\frac{t}{\alpha}\right)^{\beta}} t^{\rho\lambda-1}, t > 0, (\alpha > 0, \beta > 0, \lambda > 0, \rho > 0). \quad /1/$$