

Г.А. ГЕВОРКЯН, В.Р. МАНУСАДЖЯН

ОБ ОДНОЙ МОДИФИКАЦИИ МЕТОДА КОНЕЧНЫХ ЭЛЕМЕНТОВ ДЛЯ РЕШЕНИЯ ДВУМЕРНЫХ ЗАДАЧ ТЕОРИИ ПОЛЯ

Предлагается модификация метода конечных элементов треугольной формы, при котором решения двумерных задач теории поля сводятся к задачам квадратичного программирования. Приведен алгоритм их решения.

Ключевые слова: конечные элементы, квадратичное программирование, узловые функции, однородная функция второй степени, алгоритм.

Уравнение, описывающее поведение некоторой неизвестной физической величины Φ , зависящее от двух переменных, может быть записано в виде [3]

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(k_x \frac{\partial \Phi}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(k_y \frac{\partial \Phi}{\partial y} \right) + \Omega = 0, \quad (1)$$

где Φ - искомая функция, которая должна удовлетворять граничному условию частной задачи; k_x , k_y и Ω - известные функции от x и y .

К этому уравнению в практике приводятся задачи: теплопроводности, фильтрации в пористой неоднородной среде, распределения электрического (или магнитного) потенциала, кручения анизотропных призматических стержней, изгиба призматических балок и т. д.

Уравнение (1) и граничное условие единственным образом определяют задачу. Известно [3], что с помощью вариационного исчисления формулируется эквивалентная к ней следующая задача: требуется найти неизвестную функцию Φ , для которой взятый по всей области двойной интеграл

$$\chi = \iint \left[\frac{1}{2} \left\{ k_x \left(\frac{\partial \Phi}{\partial x} \right)^2 + k_y \left(\frac{\partial \Phi}{\partial y} \right)^2 \right\} - \Omega \Phi \right] dx dy, \quad (k_x > 0, k_y > 0) \quad (2)$$

принимает минимальное значение, при условии, что Φ удовлетворяет граничным условиям рассматриваемой частной задачи.

Рассмотрим двумерную область, которая разделена на $s \in \bar{N} = \{1, 2, \dots, \bar{n}\}$ конечных элементов треугольной формы с узлами i, j, m . Узловые значения функции Φ для s -го конечного элемента зададим вектором $\Phi^s = (\Phi_i^s, \Phi_j^s, \Phi_m^s)^T$. Тогда для функции Φ внутри элемента имеем [3]

$$\Phi = (N_i, N_j, N_m) \Phi^s, \quad (3)$$

где

$$N_i = (a_i + b_i x + c_i y) / 2\Delta, \quad (4)$$

$$\chi = \frac{1}{2}(\Phi^T \hat{D} \Phi + \bar{\Phi}^T I \bar{\Phi}) + \Phi^T P,$$

где $\hat{D} = \|\hat{d}_{ij}\|$ – диагональная матрица порядка n ; I – единичная матрица порядка $n-1$;
 $\bar{\Phi} = (\Phi_{n+1}, \Phi_{n+2}, \dots, \Phi_{2n-1})^T$;

$$\begin{cases} h_{ii}^{(0)} = h_{ij}, i \in M = \{1, 2, \dots, n\}, h_{ii}^{(0)} = h_{ij}, i \in \{2, 3, \dots, n\}, \\ h_{ij}^{(r)} = h_{ij}^{(r-1)} - h_{i(j-1)}^{(r-1)} h_{ij}^{(r-1)}, r \in \bar{M} = \{1, 2, \dots, n-1\}, i \in \{r, \dots, n\}, j \in \{r+1, \dots, n\}, \\ \hat{d}_{ii} = h_{ii}^{(0)} - \sum_{s=1}^{i-1} (h_{si}^{(s)})^2 - 1, i \in \bar{M}, \hat{d}_{nn} = h_{nn}^{(0)} - \sum_{i=1}^{3n-1} (h_{in}^{(n)})^2. \end{cases} \quad (12)$$

Пусть $X = \begin{pmatrix} \Phi \\ \bar{\Phi} \end{pmatrix}$ и $C = \begin{pmatrix} P \\ 0 \end{pmatrix}$ – векторы-столбцы порядка $2n-1$;

$D = \|\hat{d}_{ij}\| = \begin{vmatrix} \hat{D} & 0 \\ 0 & I \end{vmatrix}$ – диагональная матрица порядка $2n-1$; $A = (A_1, A_2, \dots, A_{2n-1})$ –

матрица коэффициентов системы уравнений (11), где $A_j = (a_{1j}, a_{2j}, \dots, a_{n-1j})^T$. Тогда определение искомого вектора X сводится к следующей задаче квадратичного программирования:

$$\min \{ C^T X + \frac{1}{2} X^T D X \mid AX = 0, \text{ граничные условия} \}. \quad (13)$$

Так как в задаче (13) отсутствуют условия неотрицательности искомых переменных, то ее решение сводится [2] к определению обратной матрицы $G^{-1} = \|g_{ij}\|$, где $G = AD^{-1}A^T$.

Алгоритм нахождения обратной матрицы G^{-1} дан в [2].

Зная обратную матрицу G^{-1} , последовательно находим векторы $B = AD^{-1}C$, $Z = G^{-1}B$, $X = D^{-1}(A^T Z - C)$. (14)

При решении физических задач, описываемых уравнением (1), встречаются такие задачи, в которых требуется удовлетворение дополнительных условий вида

$$L = L(\Phi, \dot{\Phi}) \leq 0. \quad (15)$$

Как следует из (8), матрица h^s не зависит от положения внутри элемента, и поэтому для s -го конечного элемента функция $L^s = L(\Phi^s, \dot{\Phi}^s)$, $s \in N$ постоянная. Следовательно, условие (15) переписывается в виде

$$Y \geq 0, \quad (16)$$

где

$$Y = (y_1, y_2, \dots, y_n)^T, y_i = -\sum_r L_r^s, i \in \bar{N}. \quad (17)$$

Здесь знак суммы распространяется на все соединяемые в узле стороны соответствующих конечных элементов $s \in \bar{N}$, и определение искомого вектора X сводится к следующей задаче:

$$\min \left\{ C^T X + \frac{1}{2} X^T D X \mid AX = 0, Y \geq 0, \text{ граничные условия} \right\}. \quad (18)$$

Для ее решения используем следующий алгоритм.

Нулевой шаг. Решая задачу (13), находим матрицу G_0^{-1} и вектор $X^{(0)}$. В дальнейшем вычисления аналогичны вычислениям в k -ом шаге. Поэтому перейдем непосредственно к рассмотрению k -го шага. На этом шаге предполагаются заданными множества $Q^{(k)} = \{s \in \bar{N} \mid y_s^{(k)} < 0\}$, $\bar{Q}^{(k)} = \{i \in N \mid \Phi_i^{(k)} = 0\}$, матрица $G_k^{-1} = \|\|g_{ij}^{(k)}\|\|$ и векторы $X^{(k)}$, $Y^{(k)}$. Отметим, что при $k=0$ $Q^{(0)} \in \emptyset$, $\bar{Q}^{(0)} \in \emptyset$. На основе заданных величин находим элемент q по критерию

$$y_q^{(k)} = \min_{i \in \bar{N} \setminus Q^{(k)}} \{y_i^{(k)}\}.$$

Рассмотрим два возможных случая.

1⁰. Пусть $y_q^{(k)} \geq 0$. Тогда условие (16) выполняется, и параметры k -го шага, т. е. векторы $X^{(k)}$, $Y^{(k)}$, определяют решение задачи (18).

2⁰. Пусть $y_q^{(k)} < 0$. Тогда перейдем к $(k+1)$ -му шагу, для которого

$$Q^{(k+1)} = Q^{(k)} \cup \{q\}. \quad (19)$$

На основе (19) формируем множество $\bar{Q}^{(k+1)}$ (содержит узловые значения функции Φ всех вершин треугольников, задаваемых множеством $Q^{(k+1)}$) и определяем

$$R^{(k+1)} = \bar{Q}^{(k+1)} \setminus \bar{Q}^{(k)}.$$

Зафиксируем некоторый элемент $q \in R^{(k+1)}$, в соответствии с которым последовательно найдем вектор \bar{A}_q и матрицу $G_{k+1,q}^{-1}$ по формулам [2]

$$\bar{A}_q = G_k^{-1} d_{qq}^{-1} A_q, \quad g_{ij}^{(k,q)} = g_{ij}^{(k)} + \frac{\bar{A}_q^i \bar{A}_q^j}{1 - A_q^T \bar{A}_q}, \quad i \in \bar{M}, j \in \bar{M}. \quad (20)$$

Эту процедуру повторим для всех векторов A_j , $j \in R^{(k+1)}$, при этом для каждого нового элемента q , начиная со второго, в рекуррентных соотношениях (20) вместо матрицы G_k^{-1} нужно взять предыдущую матрицу $G_{k,q}^{-1}$. Очевидно, что в последнем шаге этой процедуры получим $G_{k+1}^{-1} = G_{k,q}^{-1}$.

Зная обратную матрицу G_{k+1}^{-1} , по формулам (14) находим вектор $X^{(k+1)}$. Далее из равенств (17) определим значения величин $y_i^{(k+1)}$, $i \in Q^{(k)}$ и сформируем множества $Q^{(k+1)}$, $\bar{Q}^{(k+1)}$.

Как следует из соотношения (19), при переходе от k -го шага к $(k+1)$ -му увеличивается количество элементов множества $Q^{(k+1)}$. Однако такое увеличение возможно до выполнения условия $Q^{(k+1)} = \bar{N}$, при котором не выполняется условие (16) и задача (18) не имеет решения. Таким образом, для решения (18) необходимо выполнить не более \bar{n} шагов.

Отметим, что данный алгоритм можно использовать только для необратимых процессов.

Как известно, дифференциальное уравнение, описывающее кручение призматических стержней, имеет вид [1]

$$\frac{\partial^2 \Phi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \Phi}{\partial y^2} + 2G\Theta = 0,$$

где Φ – функция напряжения; G – модуль сдвига; Θ – угол закручивания на единицу длины стержня.

В качестве примера рассмотрим эту задачу для стержня с поперечным сечением, состоящим из четырех треугольников: AOB , BOC , COD и DOA (см. рис.). При этом треугольник AOB изготовлен из чугуна, BOC – из стали, COD – из меди, а DOA – из дюралюминия. Соответствующие модули сдвига для них следующие: $G_{AOB} = 5 \cdot 10^5$, $G_{BOC} = 8 \cdot 10^5$, $G_{COD} = 4 \cdot 10^5$, $G_{DOA} = 3 \cdot 10^5$. Составим таблицу координат вершин треугольников. Учитывая, что площадь всех треугольников равна $\Delta = a^2$, и исходя из соотношений (5), (7) и (8), для всех элементов I, II, ..., XV, XVI находим соответствующие матрицы жесткостей и компоненты вектора нагрузок. Учитывая, что на внешней границе необходимо, чтобы $\Phi = 0$, граничные условия будут иметь вид

$$\Phi_6 = \Phi_7 = \Phi_8 = \Phi_9 = \Phi_{10} = \Phi_{11} = \Phi_{12} = \Phi_{13} = 0.$$

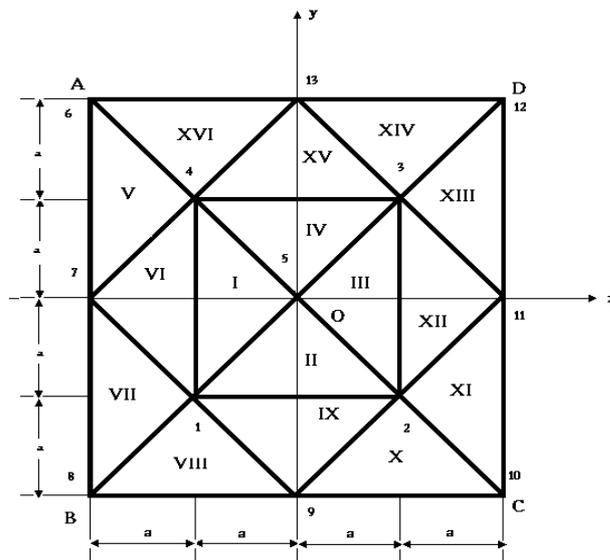


Рис.

Формируем матрицу жесткости и вектор P для всей области. Имеем

$$h = \begin{pmatrix} 0,65 & 0 & 0 & 0 & -0,1625 \\ 0 & 0,75 & 0 & 0 & -0,1875 \\ 0 & 0 & 0,916667 & 0 & -0,291667 \\ 0 & 0 & 0 & 1,066667 & -0,266667 \\ -0,1625 & -0,1875 & -0,291667 & -0,266667 & 0,908333 \end{pmatrix},$$

$$P = (-2 \ -2 \ -2 \ -2 \ -1,3333)^T \omega,$$

где $\omega = 10^5 \text{ } \Theta \text{a}^2$.

Используя формулы (12) и обозначения (11), находим матрицы A и D . На основе этих величин вычисляем обратную матрицу:

$$G^{-1} = \begin{pmatrix} -0,550038 & -0,00826891 & -0,00350801 & 0,00220506 \\ -0,00826891 & -0,33924 & -0,00250572 & 0,00157504 \\ -0,00350801 & -0,00250572 & -0,0919717 & 0,000668196 \\ 0,00220506 & 0,00157504 & 0,000668196 & 0,0620803 \end{pmatrix}.$$

Далее по формулам (14) поочередно находим векторы

$$B = (6,02803 \ 8,36201 \ 24,5632 \ -29,485)^T \omega,$$

$$Z = (-3,53597 \ -2,99456 \ -2,32092 \ -1,78756)^T \omega,$$

$$\Phi = (4,38849 \ 3,97824 \ 3,85109 \ 3,18657 \ 5,24628)^T \omega.$$

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. **Арутюнян Н.Х., Абрамян Б.Л.** Кручение упругих тел. - М.: Гос.изд-во физ.-мат. лит, 1963. - 686 с.
2. **Геворкян Г.А.** Об одном методе расчета усилий в элементах ферм // Изв. НАН РА. Механика. - 2002. - Т. 55, №. 2. - С. 56-62.
3. **Зенкевич О., Чанг И.** Метод конечных элементов в теории сооружений и в механике сплошных сред. - М.: Недра, 1974. - 240 с.

ЕрГУАС. Материал поступил в редакцию 10.06.2003.

Գ.Ա. ԳԵՎՈՐԳՅԱՆ, Վ.Ռ. ՄԱՆՈՒՍԱՋՅԱՆ

ԴԱՇՏԵՐԻ ՏԵՍՈՒԹՅԱՆ ԵՐԿՉԱՓ ԽՆԴԻՐՆԵՐԻ ԼՈՒԾՄԱՆ ՎԵՐՋԱՎՈՐ ՏԱՐԲԵՐԻ ՄԵԹՈԴԻ ՄԵՎ ՏԱՐԲԵՐԱԿԻ ՄԱՍԻՆ

Առաջարկվում է եռանյունաձև վերջավոր տարրերի մեթոդի տարբերակ, որում դաշտերի տեսության երկչափ խնդիրների լուծումը հանգեցվում է քառակուսային ծրագրավորման խնդիրների: Բերվում է լուծման ալգորիթմը:

G.A. GEVORGYAN, V.R. MANUSAJYAN

A MODIFIED FINITE - ELEMENT METHOD FOR SOLVING TWO-DIMENSIONAL FIELD THEORY PROBLEMS

A modified triangle-form finite-element method is proposed where two – dimensional field theory problem solutions are reduced to quadratic programming. The algorithm of their solution is given.