

Тогда

$$\left\| \begin{array}{c} B_t(x) \\ \hline A_t(x) \left\| \begin{array}{ccc} s_{1, n-t+1} & \dots & s_{1n} \\ \dots & \dots & \dots \\ s_{n, n-t+1} & \dots & s_{nn} \end{array} \right\| \end{array} \right\| T(x) = \left\| \begin{array}{ccc} \frac{\varepsilon_t(x)}{\varepsilon_1(x)} & & 0 \\ & \dots & \\ & & \frac{\varepsilon_t(x)}{\varepsilon_{t-1}(x)} \\ 0 & & 1 \\ \hline f_{11}(x) & \dots & f_{1, t-1}(x) & f_{1t}(x) \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ f_{t1}(x) & \dots & f_{t, t-1}(x) & f_{tt}(x) \end{array} \right\|$$

где коэффициенты многочленов $f_{ij}(x)$ ($i, j = \overline{1, t}$) являются зависимыми от параметров из общего решения уравнения (4).

Разделим каждый многочлен $f_{ij}(x)$ ($i = \overline{1, t}, j = \overline{1, t-1}$) на $\frac{\varepsilon_t(x)}{\varepsilon_j(x)}$.

Тогда получим

$$f_{ij}(x) = \frac{\varepsilon_t(x)}{\varepsilon_j(x)} d_{ij}(x) + g_{ij}(x).$$

Здесь

$$g_{ij}(x) = p_{ij0}x^{k_{ij}} + p_{ij1}x^{k_{ij}-1} + \dots + p_{ijk_{ij}}.$$

Запишем систему уравнений относительно параметров из общего решения уравнения (4):

$$\begin{aligned} p_{ij0} &= 0, \\ &\dots \dots \dots \\ p_{ijk_{ij}} &= 0. \end{aligned} \quad (16)$$

Учитывая известные результаты (см. дополнение [1]), получаем необходимое и достаточное условие разрешимости уравнения (5).

Теорема 3. Уравнение (5) разрешимо над $\mathbb{C}[x]$ тогда и только тогда, когда система (16) имеет решение над \mathbb{C} .

1. Казімірський П. С. Розклад матричних многочленів на множники.— К.: Наук. думка, 1981.—224 с.
2. Казімірський П. С., Зеліско В. Р., Петричкович В. М. До питання про подібність матричних многочленів.— Доп. АН УРСР. Сер. А, 1976, № 10, с. 876—878.
3. Казімірський П. С., Петричкович В. М. Про еквівалентність поліноміальних матриць.— В кн.: Теоретичні та прикладні питання алгебри і диференціальних рівнянь. К.: Наук. думка, 1977, с. 61—66.

Институт прикладных проблем механики
и математики АН УССР, Львов

Получено 23.08.82

УДК 539.377

М. В. Хай, И. В. Калыняк

**ОБ ОДНОМ ПОДХОДЕ К ЧИСЛЕННОМУ РЕШЕНИЮ ЗАДАЧ
МАТЕМАТИЧЕСКОЙ ТЕОРИИ ТРЕЩИН**

Известно, что задачи термоупругости для бесконечного тела с плоскими трещинами сводятся к решению систем сингулярных интегральных уравнений вида [1]

$$\Delta \iint_S \frac{\alpha_i(\xi)}{|x-\xi|} d_3 S + (-1)^i v (1 - \delta_{i3}) \frac{\partial}{\partial x_{i-1}} \times$$

$$\times \iint_S \left[\alpha_1(\xi) \frac{\partial}{\partial x_2} - \alpha_2(\xi) \frac{\partial}{\partial x_3} \right] \frac{d_3 S}{|x-\xi|} = P_i(x), \quad x \in S, \quad i = 1, 2, 3, \quad (1)$$

где $P_i(x)$ — известные функции; S — плоская область, занятая трещиной; $\alpha_i(\xi)$ — неизвестные функции, обращающиеся в нуль на контуре области S ; x — точка с координатами (x_1, x_2) .

Простейшие примеры показывают, что решения уравнений (1) можно представить в виде

$$\alpha_i(x) = \sqrt{L(x)} \varphi_i(x).$$

Здесь $L(x)$ — функция, которой описывается контур области S ; $\varphi_i(x)$ — неизвестные функции.

Если $P_i(x)$ — полиномиальные функции, а область S эллиптическая, то $\varphi_i(x)$ также являются полиномиальными функциями. Для произвольных $P_i(x)$, интегрируемых в области S , задача об определении $\varphi_i(x)$ аналитически оказывается очень сложной, так как при этом приходится решать системы линейных алгебраических уравнений достаточно высокого порядка. Поэтому более приемлемым является численно-аналитический подход, основанный на численном определении функций $\varphi_i(x)$ в области S .

Для изложения схемы численного решения уравнений (1) ограничимся первоначально значением $i = 3$ и проведем в нем тождественные преобразования

$$\begin{aligned} \iint_S \frac{\alpha_3(\xi)}{|x-\xi|^3} d\xi S &= \iint_S \frac{\sqrt{L(\xi)} \varphi_3(\xi)}{|x-\xi|^3} d\xi S - \iint_{S_\varepsilon} \frac{\sqrt{L(\xi)} f_3(x, \xi)}{|x-\xi|^3} d\xi S + \\ &+ \iint_{S_\varepsilon} \frac{\sqrt{L(\xi)} f_3(x, \xi)}{|x-\xi|^3} d\xi S = P_3(x), \quad x \in S, \end{aligned} \quad (2)$$

где S — произвольная плоская область; $f_3(x, \xi)$ — неизвестная функция; S_ε — круговая область радиуса ε с центром в точке x .

Для определения $f_3(x, \xi)$ преобразуем уравнение (2):

$$\begin{aligned} \iint_{S_\varepsilon'} \frac{\sqrt{L(\xi)} \varphi_3(\xi)}{|x-\xi|^3} d\xi S + \iint_{S_\varepsilon'} \frac{\sqrt{L(\xi)} [\varphi_3(\xi) - f_3(x, \xi)]}{|x-\xi|^3} d\xi S + \\ + \iint_{S_\varepsilon} \frac{\sqrt{L(\xi)} f_3(x, \xi)}{|x-\xi|^3} d\xi S = \iint_{S_\varepsilon} \frac{\sqrt{L(\xi)} [\varphi_3(\xi) - f_3(x, \xi)]}{|x-\xi|^3} d\xi S + \\ + \iint_{S_\varepsilon} \frac{\sqrt{L(\xi)} \varphi_3(\xi)}{|x-\xi|^3} d\xi S - \iint_{S_\varepsilon} \frac{\sqrt{L(\xi)} f_3(x, \xi)}{|x-\xi|^3} d\xi S + \\ + \iint_S \frac{\sqrt{L(\xi)} f_3(x, \xi)}{|x-\xi|^3} d\xi S = P_3(x), \quad x \in S. \end{aligned} \quad (3)$$

Здесь S_ε' — такая область, что $S_\varepsilon' \cup S_\varepsilon = S$.

С учетом (3) исходное уравнение (2) представим в виде

$$\iint_S \frac{\sqrt{L(\xi)} [\varphi_3(\xi) - f_3(x, \xi)]}{|x-\xi|^3} d\xi S + \iint_S \frac{\sqrt{L(\xi)} f_3(x, \xi)}{|x-\xi|^3} d\xi S = P_3(x), \quad (4)$$

которое справедливо для всех значений $x \in S$.

Функцию $f_3(x, \xi)$ определим из условия

$$\varphi_3(\xi) - f_3(x, \xi) = |x - \xi|^3 \psi(x, \xi), \quad \xi \in S_\varepsilon, \quad (5)$$

где $\psi(x, \xi)$ — произвольная ограниченная в S_ε функция. При таком выборе $f_3(x, \xi)$

$$\left| \iint_{S_\varepsilon} \frac{\sqrt{L(\xi)} [\varphi_3(\xi) - f_3(x, \xi)]}{|x-\xi|^3} d\xi S \right| = \left| \iint_{S_\varepsilon} \sqrt{L(\xi)} \psi(x, \xi) d\xi S \right| \leq M \pi \varepsilon^2, \quad (6)$$

$$M = \max_{\xi \in S_\varepsilon} \sqrt{L(\xi)} \psi(x, \xi).$$

Из приведенных соотношений следует, что соответствующим выбором ε величина двумерного интеграла в (6) может быть сделана как угодно малой.

Легко убедиться в том, что функция $f_3(x, \xi)$, определяемая через $\varphi_3(x)$ соотношением

$$f_3(x, \xi) = \varphi_3(x) + \frac{\partial \varphi_3(x)}{\partial x_1} (\xi_1 - x_1) + \frac{\partial \varphi_3(x)}{\partial x_2} (\xi_2 - x_2) + \\ + \frac{1}{2} \left[\frac{\partial^2 \varphi_3(x)}{\partial x_1^2} (\xi_1 - x_1)^2 + 2 \frac{\partial^2 \varphi_3(x)}{\partial x_1 \partial x_2} (\xi_1 - x_1) (\xi_2 - x_2) + \right. \\ \left. + \frac{\partial^2 \varphi_3(x)}{\partial x_2^2} (\xi_2 - x_2)^2 \right], \quad \xi \in S_\varepsilon, \quad (7)$$

удовлетворяет условию (5), так как $f_3(x, \xi)$ равна первым трем членам разложения в окрестности точки x функции $\varphi_3(\xi)$ в ряд Тейлора по степеням $\rho = |x - \xi| \leq \varepsilon$.

С учетом формул (5) — (7) интегральное уравнение (4) может быть преобразовано к виду

$$\varphi_3(x) I_{00}(x) + \frac{\partial \varphi_3(x)}{\partial x_1} I_{10}(x) + \frac{\partial \varphi_3(x)}{\partial x_2} I_{01}(x) + \frac{1}{2} \left[\frac{\partial^2 \varphi_3(x)}{\partial x_1^2} I_{20}(x) + \right. \\ \left. + \frac{\partial^2 \varphi_3(x)}{\partial x_2^2} I_{02}(x) + 2 \frac{\partial^2 \varphi_3(x)}{\partial x_1 \partial x_2} I_{11}(x) \right] + \iint_{S_\varepsilon} \frac{\sqrt{L(\xi)}}{|x - \xi|^3} \left[\varphi_3(\xi) - \varphi_3(x) - \right. \\ \left. - \frac{\partial \varphi_3(x)}{\partial x_1} (\xi_1 - x_1) - \frac{\partial \varphi_3(x)}{\partial x_2} (\xi_2 - x_2) - \frac{1}{2} \frac{\partial^2 \varphi_3(x)}{\partial x_1^2} (\xi_1 - x_1)^2 - \right. \\ \left. - \frac{\partial^2 \varphi_3(x)}{\partial x_1 \partial x_2} (\xi_1 - x_1) (\xi_2 - x_2) - \frac{1}{2} \frac{\partial^2 \varphi_3(x)}{\partial x_2^2} (\xi_2 - x_2)^2 \right] d_\xi S = P_3(x), \quad x \in S, \quad (8)$$

где

$$I_{ij}(x) = \iint_S \frac{\sqrt{L(\xi)} (\xi_1 - x_1)^i (\xi_2 - x_2)^j}{|x - \xi|^3} d_\xi S, \quad i, j = 0, 1, 2. \quad (9)$$

Вычисляя $I_{ij}(x)$ аналитически и задавая область S_ε , уравнение (8) можно решить численно путем сведения задачи об определении $\varphi_3(\xi)$ к решению системы линейных алгебраических уравнений, полагая при этом величину (6) равной нулю. Порядок системы зависит от разбиения области S на части. В пределах каждой области разбиения функция $\varphi_3(\xi)$ считается постоянной.

Таким образом, основная математическая трудность в численном решении уравнения (8) сводится к аналитическому определению интегралов (9).

Для аналогичной регуляризации уравнений (1) при $i = 1, 2$, преобразуем их к виду

$$\iint_S \alpha_1(\xi) \left[\frac{1 + \nu}{|x - \xi|^3} - \frac{3\nu(x_2 - \xi_2)^2}{|x - \xi|^5} \right] d_\xi S + 3\nu \iint_S \alpha_2(\xi) \frac{(x_1 - \xi_1)(x_2 - \xi_2)}{|x - \xi|^5} d_\xi S = \\ = P_1(x), \quad (10)$$

$$\iint_S \alpha_2(\xi) \left[\frac{1 + \nu}{|x - \xi|^3} - \frac{3\nu(x_1 - \xi_1)^2}{|x - \xi|^5} \right] d_\xi S + 3\nu \iint_S \alpha_1(\xi) \iint_S \frac{(x_1 - \xi_1)(x_2 - \xi_2)}{|x - \xi|^5} d_\xi S = \\ = P_2(x).$$

Представив $\alpha_i(\xi)$ в виде

$$\alpha_i(\xi) = \sqrt{L(\xi)} \varphi_i(\xi) \quad (11)$$

и проведя аналогичные выкладки, как в случае уравнения (1) при $i = 3$, можно свести задачу об определении $\varphi_i(\xi)$ к решению системы интегро-

дифференциальных уравнений вида

$$\begin{aligned}
 & \varphi_1(x) [(1 + \nu) I_{00} - 3\nu J_{02}] + \frac{\partial \varphi_1(x)}{\partial x_1} [(1 + \nu) I_{10} - 3\nu J_{12}] + \\
 & + \frac{\partial \varphi_1(x)}{\partial x_2} [(1 + \nu) I_{01} - 3\nu J_{03}] + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 \varphi_1(x)}{\partial x_1^2} [(1 + \nu) I_{20} - 3\nu J_{22}] + \\
 & + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 \varphi_1(x)}{\partial x_2^2} [(1 + \nu) I_{02} - 3\nu J_{04}] + \frac{\partial^2 \varphi_1(x)}{\partial x_1 \partial x_2} [(1 + \nu) I_{11} - 3\nu J_{13}] + \\
 & + 3\nu \left\{ \varphi_2(x) J_{11} + \frac{\partial \varphi_2(x)}{\partial x_1} J_{21} + \frac{\partial \varphi_2(x)}{\partial x_2} J_{12} + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 \varphi_2(x)}{\partial x_1^2} J_{31} + \right. \\
 & + \left. \frac{1}{2} \frac{\partial^2 \varphi_2(x)}{\partial x_2^2} J_{13} + \frac{\partial^2 \varphi_2(x)}{\partial x_1 \partial x_2} J_{22} \right\} + \iint_{S_\xi} \frac{\sqrt{L(\xi)}}{|x - \xi|^3} \left\{ \left[1 + \nu - \frac{3\nu(x_2 - \xi_2)^2}{|x - \xi|^2} \right] \times \right. \\
 & \times \left[\varphi_1(\xi) - \varphi_1(x) - \frac{\partial \varphi_1(x)}{\partial x_1} (\xi_1 - x_1) - \frac{\partial \varphi_1(x)}{\partial x_2} (\xi_2 - x_2) - \right. \\
 & \quad \left. - \frac{1}{2} \frac{\partial^2 \varphi_1(x)}{\partial x_1^2} (\xi_1 - x_1)^2 - \frac{1}{2} \frac{\partial^2 \varphi_1(x)}{\partial x_2^2} (\xi_2 - x_2)^2 - \right. \\
 & \quad \left. - \frac{\partial^2 \varphi_1(x)}{\partial x_1 \partial x_2} (\xi_1 - x_1) (\xi_2 - x_2) \right] + 3\nu \frac{(x_1 - \xi_1)(x_2 - \xi_2)}{|x - \xi|^2} \left[\varphi_2(\xi) - \varphi_2(x) - \right. \\
 & \quad \left. - \frac{\partial \varphi_2(x)}{\partial x_1} (\xi_1 - x_1) - \frac{\partial \varphi_2(x)}{\partial x_2} (\xi_2 - x_2) - \frac{1}{2} \frac{\partial^2 \varphi_2(x)}{\partial x_1^2} (\xi_1 - x_1)^2 - \right. \\
 & \quad \left. - \frac{1}{2} \frac{\partial^2 \varphi_2(x)}{\partial x_2^2} (\xi_2 - x_2)^2 - \frac{\partial^2 \varphi_2(x)}{\partial x_1 \partial x_2} (\xi_1 - x_1) (\xi_2 - x_2) \right] \Big\} d_\xi S = P_1(x), \quad x \in S_7 \\
 & \varphi_2(x) [(1 + \nu) I_{00} - 3\nu J_{20}] + \frac{\partial \varphi_2(x)}{\partial x_1} [(1 + \nu) I_{10} - 3\nu J_{30}] + \\
 & + \frac{\partial \varphi_2(x)}{\partial x_2} [(1 + \nu) I_{01} - 3\nu J_{21}] + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 \varphi_2(x)}{\partial x_1^2} [(1 + \nu) I_{20} - 3\nu J_{40}] + \\
 & + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 \varphi_2(x)}{\partial x_2^2} [(1 + \nu) I_{02} - 3\nu J_{22}] + \frac{\partial^2 \varphi_2(x)}{\partial x_1 \partial x_2} [(1 + \nu) I_{11} - 3\nu J_{31}] + \\
 & + 3\nu \left\{ \varphi_1(x) J_{11} + \frac{\partial \varphi_1(x)}{\partial x_1} J_{21} + \frac{\partial \varphi_1(x)}{\partial x_2} J_{12} + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 \varphi_1(x)}{\partial x_1^2} J_{31} + \right. \\
 & + \left. \frac{1}{2} \frac{\partial^2 \varphi_1(x)}{\partial x_2^2} J_{13} + \frac{\partial^2 \varphi_1(x)}{\partial x_1 \partial x_2} J_{22} \right\} + \iint_{S_\xi} \frac{\sqrt{L(\xi)}}{|x - \xi|^3} \left\{ \left[1 + \nu - 3\nu \frac{(x_1 - \xi_1)^2}{|x - \xi|^2} \right] \times \right. \\
 & \times \left[\varphi_2(\xi) - \varphi_2(x) - \frac{\partial \varphi_2(x)}{\partial x_1} (\xi_1 - x_1) - \frac{\partial \varphi_2(x)}{\partial x_2} (\xi_2 - x_2) - \right. \\
 & \quad \left. - \frac{1}{2} \frac{\partial^2 \varphi_2(x)}{\partial x_1^2} (\xi_1 - x_1)^2 - \frac{1}{2} \frac{\partial^2 \varphi_2(x)}{\partial x_2^2} (\xi_2 - x_2)^2 - \right. \\
 & \quad \left. - \frac{\partial^2 \varphi_2(x)}{\partial x_1 \partial x_2} (\xi_1 - x_1) (\xi_2 - x_2) \right] + 3\nu \frac{(x_1 - \xi_1)(x_2 - \xi_2)}{|x - \xi|^2} \left[\varphi_1(\xi) - \varphi_1(x) - \right. \\
 & \quad \left. - \frac{\partial \varphi_1(x)}{\partial x_1} (\xi_1 - x_1) - \frac{\partial \varphi_1(x)}{\partial x_2} (\xi_2 - x_2) - \frac{1}{2} \frac{\partial^2 \varphi_1(x)}{\partial x_1^2} (\xi_1 - x_1)^2 - \right. \\
 & \quad \left. - \frac{1}{2} \frac{\partial^2 \varphi_1(x)}{\partial x_2^2} (\xi_2 - x_2)^2 - \frac{\partial^2 \varphi_1(x)}{\partial x_1 \partial x_2} (\xi_1 - x_1) (\xi_2 - x_2) \right] \Big\} d_\xi S = P_2(x), \quad x \in S_8
 \end{aligned}$$

(12)

Здесь I_{ij} определяются по формулам (9);

$$J_{ij}(x) = \iint_S \frac{\sqrt{L(\xi)} (\xi_1 - x_1)^i (\xi_2 - x_2)^j}{|x - \xi|^5} d_\xi S, \quad i, j = \overline{0, 4}, \quad i + j \geq 2. \quad (13)$$

В качестве примера рассмотрим случай, когда имеется дискообразная трещина единичного радиуса, нагруженная усилиями $P_3(x) = -P_0 = \text{const}$. Тогда точное решение уравнения (2) имеет вид $\alpha_3(x) = \frac{P_0}{\pi^2} \sqrt{1-x_1^2-x_2^2}$. Решая уравнение (8) численно, получаем

$$\alpha_3(x) = 0,10135P_0 \sqrt{1-x_1^2-x_2^2}.$$

При этом дискретизация области S проводилась таким образом: по радиусу выбиралось 11, а по углу φ — 8 точек деления. Время решения уравнения (8) на ЭВМ М-4030 составляло 6 мин.

Рассмотрим еще случай, когда $P_3(x) = -P_0x_1^2$ ($P_0 = \text{const}$).

Точное решение уравнения (8) определяется по формуле

$$\alpha_3(x) = \frac{P_0}{\pi^2} \sqrt{1-x_1^2-x_2^2} \frac{5+22x_1^2-2x_2^2}{45}.$$

Решение, полученное с использованием ЭВМ, представим в виде

$$\alpha_3(x) = P_0 \sqrt{1-x_1^2-x_2^2} \psi_3(x),$$

где $\psi_3(x)$ при $|x| = 1$ для различных углов φ определяется так:

φ	0	$\pi/4$	$\pi/2$	$3\pi/4$	π
$\psi_3(1)$	0,06153	0,03381	0,00608	0,03381	0,06153
Точное значение	0,06079	0,03378	0,00675	0,03378	0,06079

Дискретизация области S проводилась аналогично предыдущему примеру и поэтому расход машинного времени был тот же. Рассмотренные примеры показывают достаточную эффективность изложенного выше численно-аналитического метода решения задач математической теории трещин для бесконечного тела с плоскими трещинами.

Отметим, что по значениям функций $\psi_j(x)$ на контуре области S непосредственно определяются коэффициенты интенсивности напряжений [2]. Изложенный выше способ решения задач теории трещин является очень удобным, если необходимо вычислить лишь коэффициенты интенсивности напряжений.

1. Кит Г. С., Хай М. В. Интегральные уравнения пространственных задач термоупругости для тел с трещинами. — Докл АН УССР. Сер. А, 1975, № 12, с. 1108—1112.
2. Хай М. В. О решении задач термоупругости для тел с плоскими трещинами, контур которых описывается кривой второго порядка. — Мат. методы и физ.-мех. поля, 1980, вып. 11, с. 39—44.

Институт прикладных проблем механики
и математики АН УССР, Львов

Получено 25.03.82

УДК 539.377

Я. С. Подстригач, Ю. А. Чернуха

О ЗАКРИТИЧЕСКИХ ДЕФОРМАЦИЯХ ТЕРМОНАПРЯЖЕННОГО СТЕРЖНЯ

При исследовании устойчивости термонапряженных элементов конструкций обычно ограничиваются определением температуры, соответствующей точке бифуркации равновесных состояний. Ниже на примере равномерно нагретого стержня с шарнирно закрепленными концами исследуются малые закритические деформации.

Общее решение уравнения

$$EI\omega^{(4)} + H\omega^{(2)} = 0, \quad (1)$$