

ПАРАЛЛЕЛЬНЫЕ АЛГОРИТМЫ МОДЕЛИРОВАНИЯ ПРОЦЕССА ДЕФОРМИРОВАНИЯ МНОГОСЛОЙНЫХ УПРУГИХ ПРЯМОУГОЛЬНЫХ ТЕЛ

А.А.Абдукодиров

В работе приводятся способы применения параллельных алгоритмов для моделирования процесса деформирования многослойных упругих прямоугольных тел. В качестве метода используется метод Филоненко-Бородича-Ионова. Тестовые примеры были апробированы на ЛВС в среде Borland C++ 6.0, а для визуализации результатов используется пакет Maple 11.

Введение

Одной из основных сфер применения вычислительных систем в настоящее время являются фундаментальные научные и прикладные задачи, эффективное решение которых возможно только с использованием мощных вычислительных ресурсов.

Примером могут служить задачи нелинейной механики деформируемого твердого тела методом напряжений [1]; моделирование и расчет температурных напряжений в сверхбольших интегральных схемах (чипах) [2] и др.

Применение различных численных методов, в частности метода напряжений [1], метода конечных элементов (МКЭ) [3] и метода граничных элементов (МГЭ) [4], для решения задач механики сплошных сред и теоретической физики приводит к разрешающим системам линейных и нелинейных алгебраических уравнений, которые часто имеют очень высокий порядок (несколько десятков и сотен тысяч). Для решения проблемы применяются различные технологии, в частности технология MPI [5], с использованием вычислительных кластеров различных уровней.

1. Постановка задачи и теоретические основы метода

Рассмотрим упругое трехмерное тело с объемом V , ограниченной поверхностью S , состоящее из скрепленных между собой слоев, каждый из которых в частном случае имеет форму параллелепипеда, отнесенного к прямоугольной системе координат $Oxyz$ и находящееся в равновесном состоянии под действием массовых сил $R(x,y,z)$, температурного поля $T(x,y,z)$ и поверхностных нагрузок $P(x,y,z)$. Необходимо рассчитать напряженно-деформированное состояние тела. В качестве теоретической базы для построения математической модели исходной постановки задачи принята модель первой граничной задачи теории упругости которая описывается следующими уравнениями (без учета объемных сил):

$$A\sigma = 0 \quad - \text{уравнение равновесия;} \quad (1)$$

$$A_s\sigma = P_{sv} \quad - \text{граничные условия на части поверхности } S; \quad (2)$$

$$\sigma_{33}^i = \sigma_{33}^{i+1}, \sigma_{23}^i = \sigma_{23}^{i+1}, \sigma_{31}^i = \sigma_{31}^{i+1} \quad - \text{условиям непрерывности напряжений} \\ \text{между слоями;} \quad (3)$$

$$B\varepsilon = 0 \quad - \text{уравнение неразрывности деформаций;} \quad (4)$$

$$\varepsilon = \Phi\sigma \quad (5)$$

$$\sigma = \{\sigma_{11}\sigma_{22}\sigma_{33}\sigma_{12}\sigma_{23}\sigma_{31}\}^T \quad - \text{компоненты искомого тензора напряжений;}$$

$\varepsilon = \{\varepsilon_{11}\varepsilon_{22}\varepsilon_{33}\varepsilon_{12}\varepsilon_{23}\varepsilon_{31}\}^T$ - компоненты тензора деформаций;

$P = \{P_{x\nu}P_{y\nu}P_{z\nu}\}^T$ - вектор поверхностных нагрузок;

T- знак транспонирования;

$$A = \begin{bmatrix} \partial/\partial x & 0 & 0 & \partial/\partial y & 0 & \partial/\partial z \\ 0 & \partial/\partial y & 0 & \partial/\partial x & \partial/\partial z & 0 \\ 0 & 0 & \partial/\partial z & 0 & \partial/\partial y & \partial/\partial x \end{bmatrix} \quad (6)$$

- матрица дифференцирования первого рода;

$$A_s = \begin{bmatrix} l & 0 & 0 & m & 0 & n \\ 0 & m & 0 & l & n & 0 \\ 0 & 0 & n & 0 & m & l \end{bmatrix} \quad (7)$$

- матрица направляющих косинусов;

$$\Phi = \frac{1}{E} \begin{bmatrix} 1 & -\mu & -\mu & 0 & 0 & 0 \\ -\mu & 1 & -\mu & 0 & 0 & 0 \\ -\mu & -\mu & 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 2(1+\mu) & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 2(1+\mu) & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 2(1+\mu) \end{bmatrix} \quad (8)$$

- матрица упругих коэффициентов;

$$B = \begin{bmatrix} \partial^2/\partial y^2 & \partial^2/\partial x^2 & 0 & -\partial^2/\partial y\partial x & 0 & 0 \\ 0 & \partial^2/\partial z^2 & \partial^2/\partial y^2 & 0 & -\partial^2/\partial y\partial z & 0 \\ \partial^2/\partial z^2 & 0 & \partial^2/\partial x^2 & 0 & 0 & -\partial^2/\partial z\partial x \\ 0 & 0 & -2\partial^2/\partial y\partial x & -\partial^2/\partial z^2 & \partial^2/\partial z\partial x & \partial^2/\partial y\partial z \\ -2\partial^2/\partial y\partial z & 0 & 0 & \partial^2/\partial z\partial x & -\partial^2/\partial x^2 & \partial^2/\partial y\partial x \\ 0 & -2\partial^2/\partial z\partial x & 0 & \partial^2/\partial y\partial z & \partial^2/\partial y\partial x & -\partial^2/\partial y^2 \end{bmatrix} \quad (9)$$

- матрица дифференцирования второго рода,

μ - коэффициент Пуассона; E - модуль Юнга.

В такой постановке моделирование напряженного состояния тела представляет определенные трудности, поэтому очень часто применяется приближенные методы. Общим для всех приближенных методов является то, что они сводятся к системам алгебраических уравнений.

2. Алгоритм решения задачи

Одним из приближенных методов решения поставленной задачи является метод Филоненко-Бородича-Ионова [6,7], суть которого заключается в представлении искомого тензора напряжений в виде:

$$\sigma = \sigma^{(o)} + \sigma^{(k)} \quad (10)$$

где $\sigma^{(o)} = \{\sigma_{11}^{(o)} \sigma_{22}^{(o)} \sigma_{33}^{(o)} \sigma_{12}^{(o)} \sigma_{23}^{(o)} \sigma_{31}^{(o)}\}^T$ - основной тензор напряжений, компоненты которого должны удовлетворять заданным краевым условиям (2); $\sigma^{(k)} = \{\sigma_{11}^{(k)} \sigma_{22}^{(k)} \sigma_{33}^{(k)} \sigma_{12}^{(k)} \sigma_{23}^{(k)} \sigma_{31}^{(k)}\}^T$ - корректирующий тензор, содержащий неизвестные коэффициенты, подлежащие определению, компоненты которого должны удовлетворять уравнениям равновесия (1), условиям непрерывности напряжений(3) и неразрывности деформаций(4).

Очевидно, что в подобной постановке определение напряженного состояния представляет значительные трудности. Поэтому предлагается заменить её на равносильную вариационную постановку задачи, т.е., используя вариационный принцип Кастильяно[6]:

$$\frac{1}{2} \delta \int_V (\sigma)^T \varepsilon dV = 0 \quad (11)$$

Поскольку тело имеет слоистую структуру, т.е. $V = V_1 \cup V_2 \cup \dots \cup V_t$, t – количество слоев, то для всего тела вместо (11) будем иметь

$$\frac{1}{2} \sum_{i=1}^t \delta \int_{V_i} (\sigma)_i^T (\varepsilon_i) dV_i = 0 \quad (12)$$

Отсюда, используя (2),(5),(10) и учитывая, вариация от компонент основного тензора и объемных сил равняется нулю, получим вариационное уравнение относительно неизвестных D_n , подлежащих определению

$$\frac{1}{2} \sum_{i=1}^t \int_{V_i} \frac{\partial}{\partial D_n} (\sigma^{(k)})_i (\Phi)_i (\sigma^{(k)})_i dV_i = - \frac{1}{2} \sum_{i=1}^t \int_{V_i} \frac{\partial}{\partial D_n} (\sigma^{(k)})_i (\Phi)_i (\sigma^{(o)})_i dV_i \quad (13)$$

Функции форм решений участвующих в (10) согласно [8] можно брать в зависимости от одной, двух или трех функций напряжений.

В качестве функции форм решений зависящие от одной функции напряжений приводится в виде (их три)

$$\begin{aligned} \sigma_{ii}^{(k)} &= \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x_j^2}; \quad \sigma_{jj}^{(k)} = \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x_i^2}; \quad \sigma_{ll}^{(k)} = 2 \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x_i \partial x_j} \\ \sigma_{ij}^{(k)} &= \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x_i^2} - \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x_i \partial x_j}; \quad \sigma_{il}^{(k)} = - \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x_j \partial x_i}; \quad \sigma_{jl}^{(k)} = - \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x_i \partial x_j} \end{aligned} \quad (14)$$

Для представления функции форм решений зависящие от двух функций напряжений приводится в виде (их три)

$$\begin{aligned} \sigma_{ii}^{(k)} &= 2 \frac{\partial^2 \varphi_1}{\partial x_j \partial x_i}; \quad \sigma_{jj}^{(k)} = \frac{\partial^2 \varphi_2}{\partial x_i^2}; \quad \sigma_{ll}^{(k)} = \frac{\partial^2 \varphi_2}{\partial x_j^2}; \\ \sigma_{ij}^{(k)} &= - \frac{\partial^2 \varphi_1}{\partial x_i \partial x_j}; \quad \sigma_{jl}^{(k)} = \frac{\partial^2 \varphi_1}{\partial x_i^2} - \frac{\partial^2 \varphi_2}{\partial x_j \partial x_i}; \quad \sigma_{il}^{(k)} = - \frac{\partial^2 \varphi_1}{\partial x_i \partial x_j}. \end{aligned} \quad (15)$$

Для представления функции форм решений зависящие от трех функций напряжений приводиться в виде (их семнадцать):

$$\sigma^{(k)} = H\varphi \quad (16)$$

$$H = \begin{bmatrix} 0 & \partial^2/\partial z^2 & \partial^2/\partial y^2 & 0 & -2\partial^2/\partial y\partial z & 0 \\ \partial^2/\partial z^2 & 0 & \partial^2/\partial x^2 & 0 & 0 & -2\partial^2/\partial x\partial z \\ \partial^2/\partial y^2 & \partial^2/\partial x^2 & 0 & -2\partial^2/\partial y\partial x & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -\partial^2/\partial x\partial y & -\partial^2/\partial z^2 & \partial^2/\partial x\partial z & \partial^2/\partial z\partial y \\ -\partial^2/\partial y\partial z & 0 & 0 & \partial^2/\partial x\partial z & -\partial^2/\partial x^2 & \partial^2/\partial x\partial y \\ 0 & -\partial^2/\partial z\partial x & 0 & \partial^2/\partial y\partial z & \partial^2/\partial y\partial x & -\partial^2/\partial y^2 \end{bmatrix} \quad (17)$$

- матрица дифференцирования.

Здесь $\varphi = \{f_1 f_2 f_3 f_4 f_5 f_6\}^T$ - искомые функции напряжений от трех пространственных переменных соответствующим семнадцати формам решений:

- 1-я форма представления : - $\varphi = \{f_1 f_2 f_3 0 0 0\}^T$;
- 2-я форма представления : - $\varphi = \{0 0 0 f_1 f_2 f_3\}^T$;
- 3-я форма представления : - $\varphi = \{f_1 f_2 0 f_3 0 0\}^T$;
- 4-я форма представления : - $\varphi = \{f_1 f_2 0 0 f_3 0\}^T$;
- 5-я форма представления : - $\varphi = \{f_1 f_2 0 0 0 f_3\}^T$;
- 6-я форма представления : - $\varphi = \{f_1 0 f_2 f_3 0 0\}^T$;
- 7-я форма представления : - $\varphi = \{f_1 0 f_2 0 f_3 0\}^T$;
- 8-я форма представления : - $\varphi = \{f_1 0 f_2 0 0 f_3\}^T$;
- 9-я форма представления : - $\varphi = \{0 f_1 f_2 f_3 0 0\}^T$;
- 10-я форма представления : - $\varphi = \{0 f_1 f_2 0 f_3 0\}^T$;
- 11-я форма представления : - $\varphi = \{0 f_1 f_2 0 0 f_3\}^T$;
- 12-я форма представления : - $\varphi = \{f_1 0 0 f_2 f_3 0\}^T$;
- 13-я форма представления : - $\varphi = \{f_1 0 0 0 f_2 f_3\}^T$;
- 14-я форма представления : - $\varphi = \{0 f_1 0 f_2 0 f_3\}^T$;
- 15-я форма представления : - $\varphi = \{0 f_1 0 0 f_2 f_3\}^T$;
- 16-я форма представления : - $\varphi = \{0 0 f_1 f_2 f_3 0\}^T$;
- 17-я форма представления : - $\varphi = \{0 0 f_1 f_2 0 f_3\}^T$.

Первая форма представления соответствует форме предложенное Максвеллом[6], вторая форма представления соответствует форме предложенное Морерой[6], а остальные соответствуют формам предложенные Блохом[9].

Соответственно выбранной формы решений согласно(14)-(16), функции напряжений представим в виде:

$$\varphi_{\beta} = \sum_m \sum_n \sum_p D_{mnp}^{(\beta)} \chi_{m\beta 1}(x) \chi_{n\beta 2}(y) \chi_{p\beta 3}(z), \quad (18)$$

Где $\beta = 1, 2, 3$; $D_{mnp}^{(1)} = A_{mnp}$, $D_{mnp}^{(2)} = B_{mnp}$, $D_{mnp}^{(3)} = C_{mnp}$ - искомые параметры;

$m, n, p = 1, 2, 3, \dots$, - количество приближений; $\chi_{m\alpha\beta}(x)$, $\chi_{n\alpha\beta}(y)$, $\chi_{p\alpha\beta}(z)$ - координатные функции, подлежащие предварительному выбору, удовлетворяющие следующим условиям:

при $t = t_{\gamma}^i$

$$\chi_{i\alpha\beta}(t) = 0, \quad \frac{\partial \chi_{\alpha\beta i}}{\partial t} = 0 \quad (19)$$

$$t_{\gamma}^1 = x, \quad t_{\gamma}^2 = y, \quad t_{\gamma}^3 = z; \quad \alpha, \beta, i = 1, 2, 3, \quad \gamma = 1, 2.$$

Система этих функций должна быть полной и к этому классу относятся: косинус биномы, введенные Филоненко-Бородичем [6], и балочные функции, введенные Л.Е.Мальцевым [10], квазиполиномиальные функции, введенные Б.А.Бондаренко [11].

Подставляя выражения любых из форм, приведенных в (14) - (16) с учетом (18), в (10) и заменой варьирование на дифференцирование по неизвестным параметрам получим систему алгебраических уравнений:

$$\sum_{mnp} \left[\sum_{l=1}^N F_{\beta l}(mnpijk) D_{mnp}^{(l)} \right] = L_{\beta}(ijk), \quad (20)$$

Здесь $l = N * m * n * p$ - порядок системы, N - количество зависимости от функций;

$$F_{\beta l}(mnpijk) = F_{\beta}^{(1)}(mnpijk) - 2\mu F_{\beta}^{(2)}(mnpijk);$$

$$L_{\beta}(ijk) = L_{\beta}^{(1)}(ijk) - 2\mu L_{\beta}^{(2)}(mnpijk) + L_{\beta}^{(3)}(ijk);$$

$$F_{\beta}^{(1)}(mnpijk) = \frac{1}{2E} \int_V \left\{ 2 \left[\sigma_{11}^{(k)} \frac{\partial \sigma_{11}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} + \sigma_{22}^{(k)} \frac{\partial \sigma_{22}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} + \sigma_{33}^{(k)} \frac{\partial \sigma_{33}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} \right] + \right. \\ \left. + 4 \left[\sigma_{12}^{(k)} \frac{\partial \sigma_{12}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} + \sigma_{23}^{(k)} \frac{\partial \sigma_{23}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} + \sigma_{31}^{(k)} \frac{\partial \sigma_{31}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} \right] \right\} dV,$$

$$F_{\beta}^{(2)}(mnpijk) = \frac{1}{2E} \int_V \left\{ \left[(\sigma_{11}^{(k)} + \sigma_{22}^{(k)}) \frac{\partial \sigma_{33}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} + (\sigma_{22}^{(k)} + \sigma_{33}^{(k)}) \frac{\partial \sigma_{11}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} + (\sigma_{33}^{(k)} + \sigma_{11}^{(k)}) \frac{\partial \sigma_{22}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} \right] - \right. \\ \left. - 2 \left[\sigma_{12}^{(k)} \frac{\partial \sigma_{12}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} + \sigma_{23}^{(k)} \frac{\partial \sigma_{23}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} + \sigma_{31}^{(k)} \frac{\partial \sigma_{31}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} \right] \right\} dV,$$

$$L_{\beta}^{(1)}(ijk) = -\frac{1}{2E} \int_V \left\{ 2 \left[\sigma_{11}^{(o)} \frac{\partial \sigma_{11}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} + \sigma_{22}^{(o)} \frac{\partial \sigma_{22}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} + \sigma_{33}^{(o)} \frac{\partial \sigma_{33}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} \right] + \right. \\ \left. + 4 \left[\sigma_{12}^{(o)} \frac{\partial \sigma_{12}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} + \sigma_{23}^{(o)} \frac{\partial \sigma_{23}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} + \sigma_{31}^{(o)} \frac{\partial \sigma_{31}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} \right] \right\} dV,$$

$$L_{\beta}^{(2)}(ijk) = -\frac{1}{2E} \int_V \left\{ \left[(\sigma_{11}^{(o)} + \sigma_{22}^{(o)}) \frac{\partial \sigma_{33}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} + (\sigma_{22}^{(o)} + \sigma_{33}^{(o)}) \frac{\partial \sigma_{11}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} + (\sigma_{33}^{(o)} + \sigma_{11}^{(o)}) \frac{\partial \sigma_{22}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} \right] - \right. \\ \left. - 2 \left[\sigma_{12}^{(o)} \frac{\partial \sigma_{12}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} + \sigma_{23}^{(o)} \frac{\partial \sigma_{23}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} + \sigma_{31}^{(o)} \frac{\partial \sigma_{31}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} \right] \right\} dV, \\ L_{\beta}^{(3)}(ijk) = -\frac{1}{2E} \int_V 2E\alpha T \left(\frac{\partial \sigma_{11}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} + \frac{\partial \sigma_{22}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} + \frac{\partial \sigma_{33}^{(k)}}{\partial D_{mnp}^{(l)}} \right) dV.$$

Решая последние, определим неизвестные $D_{mnp}^{(l)}$ (соответственно для формы представления(14) - A_{mnp} , для формы представления(15) - A_{mnp}, B_{mnp} , и для формы представления(16) - $A_{mnp}, B_{mnp}, C_{mnp}$) для каждого приближения m, n, p и вставляя их соответственно в (10) с учетом конкретного распределения нагрузки на поверхностях определим компоненты искомого тензора напряжений.

3. Описание алгоритма распараллеливания вычислений и её реализация

Алгоритм распараллеливания вычислений в задачах теории упругости можно осуществить с учетом выбора форм решений в (14) – (16) на этапе постановки задачи и при непосредственном решении системы (20).

Рассмотрим алгоритм распараллеливания на уровне постановки задачи. В этом случае алгоритм распараллеливания осуществляется следующим образом:

1. Ввод исходных данных.
2. Выбор форм решений.
3. Выбор количество процессоров соответствующих форм решений.
4. Передача модулей комплекса программ в клиентские процессоры.
5. Активизация комплекса программ в каждом процессоре.
6. Расчет задачи для каждого форм решений одновременно в каждом процессоре.
7. Проверка достижения точности результатов, если нет, то увеличении приближений и переход к пункту 6.
8. Передача результатов расчета в центральный процессор (сервер).
9. Анализ результатов напряженно-деформированного состояния на основе выбранных форм решений и вывод заключений
10. Конец алгоритма

Приведенный алгоритм реализован в виде комплекса программ в среде программирования Borland C++ 6.0 на основе технологии клиент-сервер. В качестве вычислительного кластера на основе ЛВС были использованы однородные так и неоднородные узлы. Создана сеть на основе клиентских компьютеров: Pentium I/200MHz/32MB/20Gb, Pentium III/700Mhz/128Mb/20Gb и Pentium III/1Gb/128Mb/20Gb, а в качестве центральной машины был выбран компьютер Pentium IV/2.4 Ghz/512Mb/80Gb.

Литература

1.Абдукодилов А.А. Комплекс программ расчета пространственных элементов конструкций методом напряжений//Алгоритмы. Вып.50. –Ташкент: Изд-во РИСО АН РУз. 1983. – С.36-45.

2. Абдукодиров А.А., Цой А.Д. Моделирование упруго-пластического состояния неравномерного нагретого куба//Узб.журнал Проблемы механики.1999, №4-5.-Ташкент: ФАН. – С.50-54.
3. Зенкевич О. Метод конечных элементов в технике: Пер. с англ. –М.: Мир, 1975. -544с.
4. Бенерджи П., Баттерфилд Р. Методы граничных элементов в прикладных науках: Пер. с англ. – М.: Мир,1984. – 494с.
5. Воеводин В.В., Воеводин Вл.В. Параллельные вычисления. – СПб.: «БХВ-Петербург», 2002. – 608с.
6. Филоненко-Бородич М.М. Теория упругости/4-е изд. – М.: Физматгиз,1959. -364с.
7. Ионов В.Н., Огибалов П.М. Расчет пространственных элементов конструкций
8. Сайфуллин Э.Г., Файзуллина М.А. К анализу форм решений основных уравнений теории упругости//Актуальные проблемы механики оболочек/Сб. научн. Трудов памяти А.В.Саченкова. – Казань, 1998. – С.189-193.
9. Блох В.И. Теория упругости. – Харьков: Изд-во Харьков.гос.ун-та.,1964. -483с.
10. Мальцев Л.Е. О некоторых свойствах координатных систем//Труды Тюменского индустриального института. -1974.-Вып.40. –С.138-141.
11. Бондаренко Б.А., Филатов А.Н. Квазиполиномиальные функции и их приложения к задачам теории упругости.-Ташкент:ФАН, 1978. – 176с.