

УДК 518.12

**РЕШЕНИЕ ДВУМЕРНОГО УРАВНЕНИЯ ЭЛЛИПТИЧЕСКОГО ТИПА
МЕТОДОМ БЛОЧНОЙ МАТРИЧНОЙ ПРОГОНКИ**О.И. НАРАНОВИЧ¹, А.К. СИНИЦЫН²¹Барановичский государственный университет
Войкова, 21, Барановичи, 225320, Беларусь,²Белорусский государственный университет информатики и радиоэлектроники
П. Бровки, 6, Минск, 220013, Беларусь

Поступила в редакцию 29 июня 2006

Предложен эффективный прямой метод решения конечно-разностной схемы, аппроксимирующей краевую задачу для двумерного дифференциального уравнения эллиптического типа. Разработана экономичная модификация метода Гаусса с выбором главного элемента — метод блочной матричной прогонки. Идея алгоритма заключается в реализации метода Гаусса на упакованных массивах, в которые помещаются ненулевые элементы матриц. Приведены результаты сравнительных расчетов реализации предложенных алгоритмов с использованием упаковки матрицы системы в массив из стеков и в ленточный массив на примере решения волнового уравнения Гельмгольца в цилиндрической системе координат.

Ключевые слова: дифференциальные уравнения, краевая задача, метод сеток.

Введение

Многие стационарные задачи математической физики приводят к решению краевой задачи для двумерного эллиптического дифференциального уравнения. Решение этой задачи с использованием метода сеток сводится к системе линейных алгебраических уравнений со слабо заполненной матрицей очень большого порядка. Для решения получаемой СЛАУ наиболее широко используются итерационные методы. Однако с возрастанием возможностей компьютерной техники как по хранению в оперативной памяти больших массивов действительных чисел, так и увеличению их разрядности для решения этой задачи все большее внимание привлекают прямые методы, избавленные от необходимости заботиться о выполнении требований сходимости итераций. Среди последних ранее были предложены метод на основе быстрого преобразования Фурье, метод циклической редукции, методы факторизации, метод матричной прогонки [1–3]. Однако, как отмечается в [2], эти методы имеют те или иные ограничения при применении. В статье предлагается универсальный, устойчивый алгоритм на основе использования метода блочной матричной прогонки [4, 5], в котором реализуется прямой метод Гаусса с выбором главного элемента на упакованной матрице. За счет использования выбора главного элемента снимаются ограничения на устойчивость, присущие указанным выше методам.

Факторизация эллиптического уравнения

Постановка задачи. Запишем краевую задачу для эллиптического дифференциального уравнения вида

$$a \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} + \frac{\partial}{\partial r} \left(b \frac{\partial u}{\partial r} \right) + c \frac{\partial u}{\partial z} + d \frac{\partial u}{\partial r} + eu = f, \quad (1)$$

коэффициенты a, b, c, d, e, f являются функциями от z и r .

Граничные условия для прямоугольной области $\Omega = \{0 \leq z \leq L, b_1 \leq r \leq b_2\}$ задаются следующим образом:

$$\left(\alpha^{0,L} \frac{\partial u}{\partial z} + \beta^{0,L} u \right)_{0,L} = \gamma^{0,L}, \quad \left(\alpha^{1,2} \frac{\partial u}{\partial r} + \beta^{1,2} u \right)_{b_1, b_2} = \gamma^{1,2}. \quad (2)$$

Приведение к системе обыкновенных ДУ. Выберем на интервале $\{b_1 \leq r \leq b_2\}$ равномерную сетку $\omega_{h_r} = \{r_j = jh_r, h_r = (b_2 - b_1)/m, j = 0, \dots, m\}$ и обозначим $\bar{u} = \{u(z, r_0), \dots, u(z, r_m)\} = \{u_0, \dots, u_m\}$. Для каждого r_j аппроксимируем (1) центральной конечно-разностной схемой второго порядка точности:

$$a_j \frac{d^2 u_j}{dz^2} + \frac{b_{j+1/2}(u_{j+1} - u_j) - b_{j-1/2}(u_j - u_{j-1})}{h_r^2} + c_j \frac{du_j}{dz} + d_j \frac{u_{j+1} - u_{j-1}}{2h_r} + e_j u_j = \tilde{f}_j, \quad j = 0, \dots, m. \quad (3)$$

При $\alpha^{1,2} \neq 0$ для значений $j=0$ и $j=m$ в (3) необходимо производить аппроксимацию производных по r с учетом второго уравнения в граничных условиях (2). При этом в правых частях появятся пропорциональные $\gamma^{1,2}$ дополнительные члены $\tilde{f}_{0,m} = f_{0,m} + p\gamma^{1,2}$. Если одно из граничных условий является условием первого рода ($\alpha^1 = 0, \beta^1 = 1$ или $\alpha^2 = 0, \beta^2 = 1$), то значения $u_1 = \gamma^1$ или $u_m = \gamma^2$ заданы и количество уравнений (3) уменьшается на единицу (или на два, если оба), и при этом дополнительный член появится при $j=1$ или $j=m-1$ соответственно $\tilde{f}_1 = f_1 - \gamma^1(b_{1/2}/h_r^2 - d_1/2h_r)$ или $\tilde{f}_{m-1} = f_{m-1} - \gamma^2(b_{m-1/2}/h_r^2 + d_{m-1}/2h_r)$.

После некоторых преобразований система ОДУ (3) может быть записана в векторном виде:

$$E(z) \frac{d^2 \bar{u}}{dz^2} + Q(z) \frac{d\bar{u}}{dz} + G(z) \bar{u} = \tilde{f}(z). \quad (4)$$

Краевые условия при $z=0, L$ для (4) получаются из первого уравнения граничных условий (2).

Решение краевой задачи для системы дифференциальных уравнений второго порядка

Конечно-разностная схема. Выберем в соответствии [4, 5] на интервале $\{0 \leq z \leq L\}$ равномерную сетку $\omega_{h_z} = \{z_i = (i-1)h_z, h_z = L/n, i = 1, \dots, n+1\}$. Для расчетов используем конечно-разностную центральную схему второго порядка точности:

$$E_i \frac{\bar{u}_{i-1} - 2\bar{u}_i + \bar{u}_{i+1}}{h_z^2} + Q_i \frac{\bar{u}_{i+1} - \bar{u}_{i-1}}{2h_z} + G_i \bar{u}_i = \tilde{f}_i, \quad i = 2, \dots, n. \quad (5)$$

После приведения подобных членов в (5) получим систему линейных алгебраических уравнений:

$$\left(E_i - \frac{h_z}{2} Q_i \right) \bar{u}_{i-1} + \left(-2E_i + h_z^2 G_i \right) \bar{u}_i + \left(E_i + \frac{h_z}{2} Q_i \right) \bar{u}_{i+1} = h_z^2 \tilde{f}_i, \quad i = 2, \dots, n. \quad (6)$$

Используем аппроксимацию второго порядка точности для первого уравнения граничных условий (2):

$$\alpha^0(-3u_{1,j} + 4u_{2,j} - u_{3,j}) + 2h_z\beta^0 u_{1,j} = 2h\gamma^0, \quad \alpha^L(3u_{n+1,j} - 4u_{n,j} + u_{n-1,j}) + 2h_z\beta^L u_{n+1,j} = 2h_z\gamma^L. \quad (7)$$

Представим СЛАУ для конечно-разностной схемы (6), (7) в виде $A\bar{x} = \bar{d}$.

Матрица A размерности $k \times k$, $k=(n+1)(m+1)$, имеет блочно-ленточную структуру со слабо заполненными матрицами блоков [4].

Вектор правых частей \bar{d} имеет вид (для граничных условий с $\alpha^{1,2} \neq 0$):

$$\bar{d} = \{\gamma^0, \dots, \gamma^0, f_{1,0} + p\gamma^1, f_{1,1}, \dots, f_{1,m-1}, f_{1,m} + p\gamma^2, \dots, f_{n+1,0} + p\gamma^1, f_{n+1,1}, \dots, f_{n+1,m-1}, f_{n+1,m} + p\gamma^2, \gamma^L, \dots, \gamma^L\}.$$

Методика решения Для решения системы линейных уравнений с блочноленточной матрицей (6), (7) была разработана экономичная модификация метода Гаусса с выбором главного элемента — метод блочной матричной прогонки [4]. Идея алгоритма заключается в реализации метода Гаусса на упакованном массиве, в который помещаются ненулевые блочные элементы матриц. Алгоритм метода Гаусса с выбором главного элемента обеспечивает устойчивость методов (3) и (5), даже если не выполняется условие преобладания матричного диагонального элемента, необходимое для реализации классического метода прогонки. Так как в рассматриваемом случае матрицы G и Q слабо заполнены, то наряду с упаковкой в ленточные массивы был разработан алгоритм упаковки только ненулевых элементов в массив из односвязных динамических стеков.

Результаты тестовых расчетов

В качестве тестовых испытаний разработанных алгоритмов решены две задачи.

1. Краевая задача для волнового уравнения Гельмгольца в цилиндрической системе координат:

$$\frac{1}{\rho} \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} + \frac{1}{b^2} \frac{\partial}{\partial \rho} \left(\frac{1}{\rho} \frac{\partial u}{\partial \rho} \right) + W^2 \frac{u}{\rho} = 0. \quad (8)$$

Здесь искомая функция $u(z, \rho)$ определена на области $\Omega = \{0 \leq z \leq L, 0 \leq \rho = r/b \leq 1\}$, соответствующей отрезку нормированного волновода кругового сечения. При $\rho=0$ имеется особенность, что затрудняет использование итерационных методов решения. При условиях на стенке и оси волновода вида $\frac{\partial u(z, 1)}{\partial \rho} = 0$, $u(z, 0) = 0$ уравнение (8) имеет точное решение $u = \rho J_1(\chi \rho) [c_1 \cos(k_z z) + c_2 \sin(k_z z)]$, $\chi = v_{01}/b$, $k_z^2 = W^2 - \chi^2$, $v_{01} < bW$, v_{01} — корень функции Бесселя $J_0(x)$.

Для установления произвольных коэффициентов c_1, c_2 зададим следующие условия на концах волновода:

$$u(0, \rho) = \rho J_1(\chi \rho), \quad \left(\alpha^L \frac{\partial u}{\partial z} + \beta^L u \right)_L = \gamma^L.$$

В соответствии с приведенной выше методикой уравнения (3) приобретают вид ($u_0 = 0$):

$$\frac{1}{\rho_j} \frac{\partial^2 u_j}{\partial z^2} + \frac{1}{b^2 h_r^2} \left[\frac{1}{\rho_{j-\frac{1}{2}}} u_{j-1} - \left(\frac{1}{\rho_{j-\frac{1}{2}}} + \frac{1}{\rho_{j+\frac{1}{2}}} \right) u_j + \frac{1}{\rho_{j+\frac{1}{2}}} u_{j+1} \right] + W^2 \frac{u_j}{\rho_j} = 0, \quad j = 1, \dots, m-1. \quad (9)$$

Используя граничное условие $\left(\frac{\partial u}{\partial \rho} + \beta^2 u \right)_{b_2=1} = \gamma^2$ и аппроксимацию второго порядка

$$\frac{\partial}{\partial \rho} \left(\frac{1}{\rho} \frac{\partial u}{\partial \rho} \right)_{\rho=1} = \frac{1}{2h_r^2} \left[8u_{m-1} - u_{m-2} - \left(7 + \beta^2 (6h_r - 2h_r^2) \right) u_m - \gamma^2 (6h_r - 2h_r^2) \right] + o(h_r^2)$$

получим уравнение для $j=m$

$$\frac{\partial^2 u_m}{\partial z^2} + \frac{1}{b^2 h_r^2} \left[-u_{m-2} + 8u_{m-1} - (7 + \beta^2 (6h_r - 2h_r^2) - 2b^2 h_r^2 W^2) u_m \right] = (1 - 3/h_r) \gamma^2. \quad (10)$$

Запишем систему (9), (10) в векторном виде аналогично (4):

$$E \frac{d^2 \vec{u}}{dz^2} + G \vec{u} = \vec{f}. \quad (11)$$

Для нее задается второе граничное условие (7). Вектор \vec{f} содержит ненулевые компоненты, равные правым частям (10). Матрица E содержит только ненулевые диагональные элементы, равные $1/\rho_j$, $j=1, \dots, m$. Матрица G размерности $m \times m$ имеет следующие ненулевые коэффициенты:

$$g_{1,1} = -\frac{1}{2h_r^2 b^2} \left(\frac{1}{\rho_{1/2}} + \frac{1}{\rho_{1+1/2}} \right) + \frac{W^2}{\rho_1}, \quad g_{1,2} = \frac{1}{2h_r^2 b^2} \frac{1}{\rho_{1+1/2}},$$

$$g_{j,j-1} = \frac{1}{2h_r^2 b^2} \frac{1}{\rho_{j-1/2}}, \quad g_{j,j} = -\frac{1}{2h_r^2 b^2} \left(\frac{1}{\rho_{j-1/2}} + \frac{1}{\rho_{j+1/2}} \right) + \frac{W^2}{\rho_j}, \quad g_{j,j+1} = \frac{1}{2h_r^2 b^2} \frac{1}{\rho_{j+1/2}}, \quad (12)$$

$$j = 2, \dots, m-1, \quad g_{m,m-2} = \frac{-1}{2h_r^2 b^2}, \quad g_{m,m-1} = \frac{8}{2h_r^2 b^2}, \quad g_{m,m} = -\frac{7 + \beta^2 (6h_r - 2h_r^2) - 2h_r^2 b^2 W^2}{2h_r^2 b^2}.$$

Структура упакованной блочно-ленточной матрицы системы (6), (7) для рассматриваемого случая представлена на рис. 1. Квадратная матрица A размерностью $k \times k$, где $k = (n+1)m$, упаковывается в ленточную матрицу размерности $k \times 4m$. Запасной столбец необходим для реализации метода Гаусса с выбором главного элемента.

$-3\alpha^0 + 2h_z \beta^0$	$4\alpha^0$	$-\alpha^0$	0
E	$h_z^2 G - 2E$	E	0
E	$h_z^2 G - 2E$	E	0
...
E	$h_z^2 G - 2E$	E	0
α^L	$-4\alpha^L$	$3\alpha^L + 2h_z \beta^L$	0

Рис. 1. Упаковка матрицы A в ленточный массив

Так как матрица G трехдиагональная, а матрица E диагональная, то, как видно из рис. 1, в каждой строке матрицы A имеется не более пяти ненулевых элементов. Поэтому для ее упаковки целесообразно использовать массив из односвязных динамических стеков, представленный на рис. 2. В результате выполнения прямого хода метода Гаусса с выбором главного элемента на таком массиве количество элементов в стеках увеличивается, однако не превосходит $4m$. В результате эффективность метода при такой упаковке должна быть выше, чем при упаковке в ленточный массив.

Разработаны два программных модуля в системе Delphi, содержащих набор методов класса, реализующих алгоритм Гаусса на упакованной матрице в виде массива из стеков и ленточного.

Многочисленные расчеты на последовательности сеток показали абсолютную устойчивость и сходимость к точному решению в соответствии с аппроксимацией второго порядка предлагаемого алгоритма.

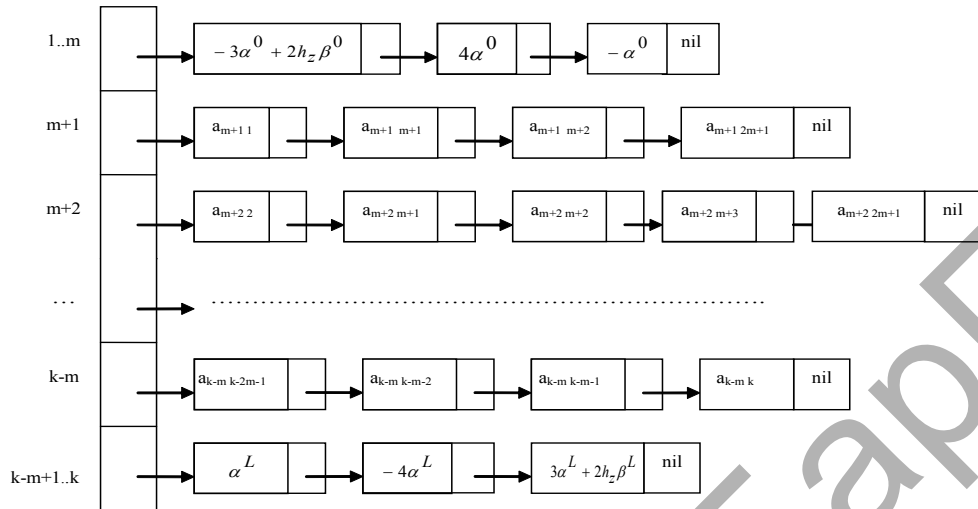


Рис. 2. Упаковка матрицы A в массив из стеков

Пример решения краевой задачи (8) для $L=30$, $W=1$, $b=3,5$, $\alpha^L=0$, $\beta^L=1$, $\gamma^L=0$ в виде графиков $u(z, r_j = 0, 1, j)$, $j = 1, \dots, 10$, представлен на рис. 3.

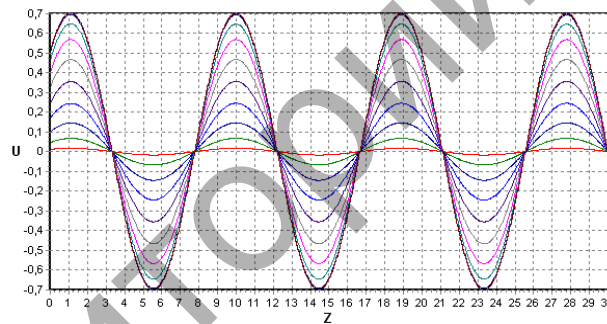


Рис. 3. Вариант расчета волнового уравнения

В таблице приведены времена счета задачи (8) по двум реализациям алгоритма при различных значениях параметров сетки на компьютере Sempron 3000. Алгоритм с упаковкой в массив из стеков для рассматриваемой задачи работает в 15–30 раз быстрее.

Временные характеристики решения краевой задачи для волнового уравнения Гельмгольца

n	m	Время, с	
		Упаковка в массив из стеков	Упаковка в ленточную матрицу
1000	10	0,1	1,5
1000	20	0,5	10,7
1000	30	1,3	35,1
1000	40	2,7	82,3
1000	50	5,1	159,5
100	100	5,0	28,3

2. Краевая задача для уравнения теплопроводности, описывающая температурный режим в слое жидкости, движущейся между двумя плоскостями:

$$\frac{\partial^2 u}{\partial z^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} - v(r) \frac{\partial u}{\partial z} = 0, \quad (13)$$

коэффициент $\nu(r) = 4\nu_0 r(1-r)$ описывает профиль скорости жидкости между пластинами.

Граничные условия для прямоугольной области $\Omega = \{0 \leq z \leq L, 0 \leq r \leq 1\}$, где L выбирается достаточно большим, задаются следующим образом:

$$u(z,0) = u(z,1) = 1, u(0,r) = 0, u(L,r) = 1. \quad (14)$$

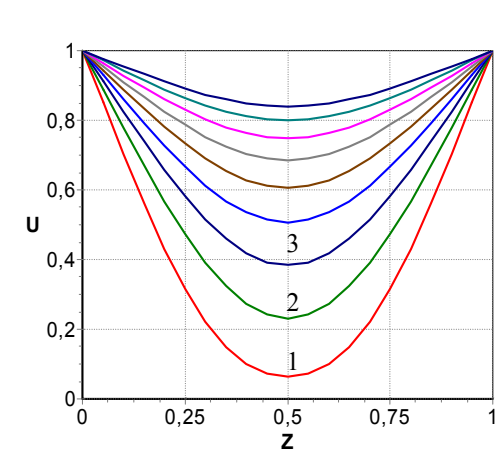


Рис. 4. Вариант расчета уравнения теплопроводности

Особенность этой задачи состоит в том, что применяемая при рассматриваемой методике центральная конечно-разностная схема (6) при $\nu_0 h_z > 1$ оказывается не монотонной в том смысле, что диагональный элемент матрицы A не преобладающий, хотя имеет место аппроксимация. Поэтому итерационные алгоритмы ее решения в этом случае оказываются неустойчивыми. Как показали тестовые расчеты, предлагаемый метод является устойчивым и в этом случае. На рис. 4 для $\nu_0=50$, $L=10$, $h_z=0,01$, $h_r=0,05$ представлены графики функции $u(z_i, r)$ для различных значений $z_i=iL/10$, $i=1,2, \dots, 9$ (кривые 1, 2, 3, ...). Расчет при $h_z=0,01$, когда условие монотонности не выполняется, дает практически тот же результат с учетом погрешности.

Проведено сравнение эффективности рассматриваемого метода с итерационным методом Зейделя [5] при оптимальном выборе параметра релаксации, которое показало, что время расчета по предлагаемому методу в 10–40 раз (в зависимости от m, n) меньше, чем по методу Зейделя.

THE DECISION OF THE TWO-DIMENSIONAL ELLIPTIC TYPE EQUATION A BLOK MATRIX RUN METHOD

O.I. NARANOVICH, A.K. SINITSYN

Abstract

The effective direct method of the decision finite-difference circuit approximating a boundary problem for the two-dimensional elliptic type differential equation is offered. Economic updating of Gauss method with a choice of the main element — a blok matrix run method is developed. The idea of algorithm consists in realization of Gauss method on the packed files in which zero elements of matrixes are located not. Results of comparative calculations of realization of the offered algorithms with use of packing of a matrix of system in a file from stacks and in a sheet file are resulted by the example of the decision of wave equation in cylindrical system of coordinates.

Литература

1. Калиткин Н.Н. Численные методы. М., 1978.
2. Марчук Г.И. Методы вычислительной математики. М., 1980.
3. Крылов В.И., Бобков В.В., Монастырный П.И. Начала теории вычислительных методов. Уравнения в частных производных. Минск, 1986.
4. Синицын А.К. // Докл. БГУИР. 2005. Т. 5, № 1. С. 46–49.
5. Синицын А.К. Современные информационные технологии. Проекционно-сеточные методы решения уравнений математической физики. Конспект лекций для аспирантов и магистрантов БГУИР. Минск, 2004.