

Федеральное государственное бюджетное образовательное учреждение высшего образования «Новосибирский государственный технический университет»



Кафедра прикладной математики

Курсовой проект

по дисциплине «Численные методы»

Группа ПМ-92 АРТЮХОВ РОМАН

Вариант 22

Преподаватели СОЛОВЕЙЧИК ЮРИЙ ГРИГОРЬЕВИЧ

Новосибирск, 2021

Задача (вариант 22):

МКЭ для двумерной краевой задачи для эллиптического уравнения в декартовой системе координат. Базисные функции линейные на треугольниках. Краевые условия всех типов. Коэффициент диффузии λ разложить по квадратичным базисным функциям. Матрицу СЛАУ генерировать в разреженном строчном формате. Для решения СЛАУ использовать МСГ или ЛОС с неполной факторизацией.

1. Постановка задачи

Эллиптическая краевая задача для функции μ определяется дифференциальным уравнением:

$$-div(\lambda \cdot grad \mu) + \gamma \mu = f$$

заданным в некоторой области Ω с границей $S = S_1 \cup S_2 \cup S_3$ и краевыми условиями:

$$\mu|_{S_1} = \mu_g$$

$$\lambda \frac{\partial \mu}{\partial n} \Big|_{S_2} = \theta$$

$$\lambda \frac{\partial \mu}{\partial n} \Big|_{S_3} + \beta \Big(\mu \Big|_{S_3} - \mu_\beta \Big) = 0$$

В декартовой системе координат это уравнение может быть записано в виде:

$$-rac{\partial}{\partial x}igg(\lambdarac{\partial\mu}{\partial x}igg) -rac{\partial}{\partial y}igg(\lambdarac{\partial\mu}{\partial y}igg) +\gamma\mu =f$$
 , в которых

$$\muig|_{S_i}$$
 - значение искомой функции μ на границе S_i

 $\left. \frac{\partial \mu}{\partial n} \right|_{S_i}$ - значение на S_i производной функции μ по направлению внешней нормали к поверхности $S_i, i=1,2,3$.

 λ - коэффициент диффузии.

2. Теоретическая часть

а. Вариационная постановка в форме уравнения Галеркин

В операторной форме исходное уравнение можно переписать в форме $L\mu=f$, где L - оператор, действующий в Гильбертовом пространстве H _{Нам нужно найти приближение к элементу} μ , соответствующее заданному элементу f .

Потребуем, чтобы невязка $\psi_i \Big|_{S_i} = 0$ дифференциального уравнения была ортогональна некоторому пространству $\Phi_{\phi y h \kappa \mu \nu}$, которое мы будем называть пространством пробных функций, т.е.

$$\int_{\Omega} \left(-div \left(\lambda \cdot grad \, \mu_n \right) + \gamma \mu_n \right) \psi_i d\Omega = \int_{\Omega} f \psi_i d\Omega$$

Применяя формулу Грина (интегрирование по частям для многомерного случая), перепишем уравнение в виде:

$$\begin{split} &\int\limits_{\Omega}\lambda\cdot grad\,\mu_n\cdot grad\psi_id\Omega + \int\limits_{\Omega}\gamma\mu_n\psi_id\Omega - \int\limits_{S}\lambda\frac{\partial\mu}{\partial n}\psi_idS = \int\limits_{\Omega}f\psi_id\Omega \\ &\text{ Учитывая } S = S_1 \cup S_2 \cup S_3 : \int\limits_{S}\lambda\frac{\partial\mu}{\partial n}\psi_idS = \int\limits_{S}\lambda\frac{\partial\mu}{\partial n}\psi_idS + \int\limits_{S}\lambda\frac{\partial\mu}{\partial$$

Теперь учтем заданные краевые условия.

Поскольку
$$\psi_i \Big|_{S_1} = 0$$
 значит интеграл $\int\limits_{S_1} \lambda \, \frac{\partial \mu}{\partial n} \psi_i dS = 0$,то интегральное

соотношение примет вид:

$$\int\limits_{\Omega}\lambda\cdot grad\mu_{n}\cdot grad\psi_{i}d\Omega + \int\limits_{\Omega}\gamma\mu_{n}\psi_{i}d\Omega - \int\limits_{S_{2}}\theta\psi_{i}dS + \int\limits_{S_{3}}\beta\Big(\mu - \mu_{\beta}\Big)\psi_{i}dS = \int\limits_{\Omega}f\psi_{i}d\Omega$$

Исходя из того, что $\mu_n = \sum_{i=1}^n q_i \psi_i$ перепишем уравнение в виде:

$$\begin{split} &\sum_{j=1}^{n}q_{j}\int_{\Omega}\lambda\cdot grad\psi_{j}\cdot grad\psi_{i}d\Omega + \sum_{j=1}^{n}q_{j}\int_{\Omega}\gamma\psi_{j}\psi_{i}d\Omega + \sum_{j=1}^{n}q_{j}\int_{S_{3}}\beta\psi_{j}\psi_{i}dS = \\ &= \int_{\Omega}f\psi_{i}d\Omega + \int_{S_{2}}\theta\psi_{i}dS + \int_{S_{3}}\beta\mu_{\beta}\psi_{i}dS \end{split}$$

Исходная задача рассматривается в декартовой системе координат, то

$$grad \mu = \left(\frac{\partial \mu}{\partial x}, \frac{\partial \mu}{\partial y}\right)$$
$$grad \mu \cdot grad \upsilon = \frac{\partial \mu}{\partial x} \frac{\partial \upsilon}{\partial x} + \frac{\partial \mu}{\partial y} \frac{\partial \upsilon}{\partial y}$$

Отсюда получаем уравнение в виде:

$$\sum_{j=1}^{n} q_{j} \int_{\Omega} \lambda \cdot \left(\frac{\partial \psi_{j}}{\partial x} \frac{\partial \psi_{i}}{\partial x} + \frac{\partial \psi_{j}}{\partial y} \frac{\partial \psi_{i}}{\partial y} \right) dxdy + \sum_{j=1}^{n} q_{j} \int_{\Omega} \gamma \psi_{j} \psi_{i} dxdy + \sum_{j=1}^{n} q_{j} \int_{S_{3}} \beta \psi_{j} \psi_{i} dxdy$$

$$= \int_{\Omega} f \psi_{i} dxdy + \int_{S_{2}} \theta \psi_{i} dxdy + \int_{S_{3}} \beta \mu_{\beta} \psi_{i} dxdy$$

b. Конечноэлементная дискретизация

На каждом конечном элементе Ω_k - треугольнике эти функции будут совпадать с функциями $L_1ig(x,yig), L_2ig(x,yig), L_3(x,y)$, такими, что

$$L_{i}(x,y) = 1$$
 в вершине (x_{i},y_{i}) и нулю во всех остальных $i = \overline{1,3}$

Любая линейная на Ω_k , функция представима в виде линейной комбинации этих базисных линейных функций, коэффициентами будут значения функции в каждой из вершин треугольника Ω_k . Таким образом, на каждом конечном элементе нам понадобятся 3 узла – вершины треугольника.

Получаем:

$$\psi_1 = L_1(x, y)$$

$$\psi_2 = L_2(x, y)$$

$$\psi_3 = L_3(x, y)$$

При вычислении интегралов от произведений вида L_iL_j по треугольнику Ω_k или по любому его ребру Γ можно использовать формулы:

$$\int_{\Omega_{k}} (L_{1})^{\nu_{1}} (L_{2})^{\nu_{2}} (L_{3})^{\nu_{3}} d\Omega_{k} = \frac{\nu_{1}! \nu_{2}! \nu_{3}!}{(\nu_{1} + \nu_{2} + \nu_{3} + 2)!} 2mes\Omega_{k}$$

$$\int_{\Gamma} (L_i)^{\nu_i} (L_j)^{\nu_j} dS = \frac{\nu_i! \nu_j!}{(\nu_i + \nu_j + 1)!} mes\Gamma, \quad i \neq j$$

где $\mathit{mes}\Omega_{\scriptscriptstyle k} = \frac{1}{2} \big| \mathrm{det}\, D \big|$ — это площадь треугольника

$$D = egin{pmatrix} 1 & 1 & 1 \ x_1 & x_2 & x_3 \ y_1 & y_2 & y_3 \end{pmatrix}$$
 - матрица координат его вершин.

Учитывая построение $\,L$ - функций, получаем следующие соотношения:

$$\begin{cases} L_1 + L_2 + L_3 = 1 \\ L_1 x_1 + L_2 x_2 + L_3 x_3 = x \\ L_1 y_1 + L_2 y_2 + L_3 y_3 = y \end{cases}$$

Получаем систему:

$$\begin{pmatrix} 1 & 1 & 1 \\ x_1 & x_2 & x_3 \\ y_1 & y_2 & y_3 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} L_1 \\ L_2 \\ L_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 \\ x \\ y \end{pmatrix}$$

Находим коэффициенты линейных функций

$$L_i = a_0^i + a_1^i x + a_2^i y, \quad i = \overline{1,3}$$

$$\begin{pmatrix} L_1 \\ L_2 \\ L_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} a_0^1 + a_1^1 + a_2^1 \\ a_0^2 + a_1^2 + a_2^2 \\ a_0^3 + a_1^3 + a_2^3 \end{pmatrix} = D^{-1} f = \begin{pmatrix} 1 & 1 & 1 \\ x_1 & x_2 & x_3 \\ y_1 & y_2 & y_3 \end{pmatrix}^{-1} \begin{pmatrix} 1 \\ x \\ y \end{pmatrix}$$

$$D^{-1} = \frac{1}{|\det D|} \begin{pmatrix} x_2 y_3 - x_3 y_2 & y_2 - y_3 & x_3 - x_2 \\ x_3 y_1 - x_1 y_3 & y_3 - y_1 & x_1 - x_3 \\ x_1 y_2 - x_2 y_1 & y_1 - y_2 & x_2 - x_1 \end{pmatrix}$$

с. Переход к локальным матрицам

Чтобы получить выражения для локальных матриц жёсткости G и массы M каждого конечного элемента Ω_k , перейдем к решению локальной задачи на каждом конечном элементе. Полученное уравнение для области Ω представим в виде суммы интегралов по областям Ω_k без учёта краевых условий.

$$\int_{\Omega_k} \lambda \cdot \left(\frac{\partial \psi_j}{\partial x} \frac{\partial \psi_i}{\partial x} + \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \right) dx dy + \int_{\Omega_k} \gamma \psi_j \psi_i dx dy = \int_{\Omega_k} f \psi_i dx dy$$

Локальная матрица будет представлять собой сумму матриц жёсткости и массы и будет иметь размерность 3x3.

і. Построение матрицы жёсткости

Рассмотрим первый член в вышеуказанном выражении для k-го конечного элемента:

$$\int_{\Omega_{t}} \lambda \cdot \left(\frac{\partial \psi_{j}}{\partial x} \frac{\partial \psi_{i}}{\partial x} + \frac{\partial \psi_{j}}{\partial y} \frac{\partial \psi_{i}}{\partial y} \right) dxdy$$

учитывая, что $\psi_j = L_j$, $\psi_i = L_i$, получаем:

$$G_{ij} = \lambda \left(a_1^i a_1^j + a_2^i a_2^j \right) \frac{|\det D|}{2}, \quad i, j = \overline{0, 2}$$

В поставленной задаче требуется разложить λ по квадратичным базисным функциям: $\lambda = \sum_{t=0}^5 \lambda_t \varphi_t$, где λ_t – значение коэффициента λ в соответствующих

узлах, $arphi_t$ - квадратичные базисные функции, которые определяются следующим образом:

$$\varphi_0 = L_1 (2L_1 - 1)$$

$$\varphi_1 = L_2(2L_2 - 1)$$

$$\varphi_2 = L_3 \left(2L_3 - 1 \right)$$

$$\varphi_3 = 4L_1L_2$$

$$\varphi_4 = 4L_2L_3$$

$$\varphi_5 = 4L_1L_3$$

Таким образом,
$$G_{ij} = \sum_{t=0}^5 \lambda_t \left(\alpha_1^i \alpha_1^j + \alpha_2^i \alpha_2^j \right) \int\limits_{\Omega_t} \varphi_t d\Omega_k \,, \quad i,j = \overline{0,2}$$

Интегралы от базисных функций равны:

$$\int_{\Omega_k} \varphi_0 d\Omega_k = \int_{\Omega_k} \varphi_1 d\Omega_k = \int_{\Omega_k} \varphi_2 d\Omega_k = \int_{\Omega_k} 2L_i^2 - L_i d\Omega_k = 0$$

$$\int_{\Omega_{k}} \varphi_{3} d\Omega_{k} = \int_{\Omega_{k}} \varphi_{4} d\Omega_{k} = \int_{\Omega_{k}} \varphi_{5} d\Omega_{k} = \int_{\Omega_{k}} 4L_{i}L_{j} d\Omega_{k} = \frac{1}{3} \operatorname{mes}\Omega_{k} = \frac{1}{6} \left| \det D \right|$$

Учитывая интегралы получим:

$$G_{ij} = \frac{\alpha_1^i \alpha_1^j + \alpha_2^i \alpha_2^j}{6} |\det D| \sum_{t=3}^{5} \lambda_t, \quad i, j = \overline{0, 2}$$

Где $\sum_{t=3}^{5} \lambda_{t}$ - сумма значений коэффициента на серединах трех сторон конечного элемента.

іі. Построение матрицы массы

Рассмотрим второй член в выражении для k-го конечного элемента:

$$\int_{\Omega_k} \gamma \psi_j \psi_i dx dy$$

учитывая, что $\psi_j = L_j$, $\psi_i = L_i$, получаем:

$$egin{aligned} M_{ij} &= \gamma \int\limits_{\Omega_k} L_i L_j d\Omega_k = \gamma rac{1}{12} \mathit{mes} \Omega_k = \gamma rac{1}{24} ig| \det D ig|, \ i
eq j \end{aligned}$$
 $M_{ij} = 2 \cdot ig(\gamma rac{1}{24} ig| \det D ig| ig), \ i = j$

ііі. Построение вектора правой части

Рассмотрим правую часть выражения для k-го конечного элемента:

$$\int_{\Omega_i} f \psi_i dx dy$$

$$f$$
 можно представить в виде: $f=f_1L_1+f_2L_2+f_3L_3$ f_i - значение в вершинах треугольника. $\psi_i=L_i$ Получим:
$$\int\limits_{\Omega_k}f_mL_mL_i=f_m\int\limits_{\Omega_k}L_mL_id\Omega_k$$
 $F_i=\sum_{m=1}^3f_m\int\limits_{\Omega}L_mL_id\Omega_k=\sum_{m=1}^3f_m\frac{1}{12}mes\Omega_k=\sum_{m=1}^3f_m\frac{\left|\det D\right|}{24},\quad i=\overline{0,2}$

iv. Сборка глобальной матрицы и глобального вектора правой части.

В качестве базисных функций ψ_i берутся финитные функции, отличные от нуля лишь на нескольких конечных элементах. Поэтому большинство интегралов будут равны нулю. Ненулевыми интегралы $\int\limits_{\Omega_i}\lambda\cdot grad\psi_j\cdot grad\psi_id\Omega, \int\limits_{\Omega_i}\gamma\psi_j\psi_id\Omega, \int\limits_{\Omega_i}f\psi_id\Omega,$ будут в том случае,

если базисные функции Ψ_i и Ψ_j являются ненулевыми на конечном элементе Ω_i

 $\Omega_{l} \; (l=1,...,L)$, L – количество конечных элементов.

При формировании глобальной матрицы из локальных, полученные суммированием матриц жесткости и массы, учитываем соответствие локальной и глобальной нумерации каждого конечного элемента. Зная глобальные номера узлов конечного элемента, определяем и то, какие элементы глобальной матрицы изменятся при учете текущего конечного элемента. Аналогично с правой частью. При учете текущего локального вектора изменяется те элементы глобального вектора правой части, номера которых совпадают с глобальными номерами узлов, присутствующих в этом конечном элементе.

d. Учет краевых условий

і. Учет первых краевых условий

Для учета первых краевых условий, в глобальной матрице и глобальном векторе находим соответствующую глобальному номеру краевого узла строку, и ставим на этой строке вместо диагонального элемента единицу, а вместо элемента с таким номером в вектор правой части – значение краевого условия.

іі. Учет вторых и третьих краевых условий

Рассмотрим краевые условия второго и третьего рода

$$\lambda \frac{\partial \mu}{\partial n} \Big|_{S_2} = \theta$$

$$\lambda \frac{\partial \mu}{\partial n} \Big|_{S_3} + \beta \left(\mu \Big|_{S_3} - \mu_{\beta} \right) = 0$$

Отсюда получаем, что для учета краевых условий необходимо вычислить интегралы:

$$I_{1} = \int_{S_{2}} \theta \psi_{i} dx dy$$

$$I_{2} = \int_{S_{3}} \beta \mu_{\beta} \psi_{i} dx dy$$

$$I_{3} = \int_{S_{2}} \beta \psi_{j} \psi_{i} dx dy$$

Краевые условия второго и третьего рода задаются на ребрах, т.е. определяются двумя узлами, лежащими на ребре.

Параметр eta на S_3 будем считать постоянным

Параметр μ_{β} будем раскладывать по двум базисным функциям, определенным на этом ребре.

$$\mu_{\beta} = \mu_{\beta 0} \varphi_0 + \mu_{\beta 1} \varphi_1$$

 $arPhi_i$ - линейные базисные функции, которые имеют также свои глобальные номера во всей расчетной области

 $\mu_{eta i}$ - значения функции μ_{eta} в узлах ребра.

Функцию θ раскладываем аналогичным образом.

Тогда интегралы примет вид:

$$I_{1} = \int_{S_{2}} (\theta_{0}\varphi_{0} + \theta_{1}\varphi_{1})\varphi_{i}dxdy$$

$$I_{2} = \int_{S_{3}} \beta (\mu_{\beta 0}\varphi_{0} + \mu_{\beta 1}\varphi_{1})\varphi_{i}dxdy$$

$$I_{3} = \int_{S_{3}} \beta \varphi_{i}\varphi_{j}dxdy$$

Фактически, решая задачу учета краевых условий второго и третьего рода, мы переходим к решению одномерной задачи на ребре для того, чтобы занести соответствующие результаты в глобальную матрицу и вектор.

Для учета вклада вторых и третьих краевых условий рассчитываются две матрицы размерностью 2×2

Интегралы считаем по ребру, следовательно вычислять будем по формуле:

$$\int_{\Gamma} (L_i)^{\nu_i} (L_j)^{\nu_j} dS = \frac{\nu_i ! \nu_j !}{(\nu_i + \nu_j + 1)!} mes\Gamma, \quad i \neq j$$

$$mes\Gamma$$
 - длина ребра, $mes\Gamma = \sqrt{\left(x_2 - x_1\right)^2 + \left(y_2 - y_1\right)^2}$

Интегралы, посчитанные по приведенным формулам, будут равны:

$$\begin{split} I_{1} &= \begin{pmatrix} \int\limits_{S_{2}} L_{1}^{2} dx dy & \int\limits_{S_{2}} L_{1} L_{2} dx dy \\ \int\limits_{S_{2}} L_{2} L_{1} dx dy & \int\limits_{S_{2}} L_{2}^{2} dx dy \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} \theta_{1} \\ \theta_{2} \end{pmatrix} = \frac{1}{6} mes S_{2} \begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 1 & 2 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} \theta_{1} \\ \theta_{2} \end{pmatrix} \\ I_{2} &= \beta \frac{1}{6} mes S_{3} \begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 1 & 2 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} \mu_{\beta 0} \\ \mu_{\beta 1} \end{pmatrix} \\ I_{3} &= \beta \frac{1}{6} mes S_{3} \begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 1 & 2 \end{pmatrix} \end{split}$$

Добавляя эту матрицу в левую часть, на места, соответствующие номерам узлов, получаем учет третьих краевых условий.

При расчете heta и $eta(\mu|_{S_3} - \mu_eta)$ должно учитываться направление нормали

$$\lambda \frac{\partial \mu}{\partial m}\Big|_{S} = \lambda \cdot \operatorname{grad} \mu \cdot \vec{n}$$

Если рассматривать нормаль к наклонной стороне области, то для каждой из двух точек ребра, в которых рассматриваются нормали, значения производных решения по обеим координатам будет ненулевыми, если, производная самой функции по какой-либо координате не будет нулевой.