

Lecture 10: 矩形网格上的二阶椭圆型方程的差分格式

2023 年 5 月 4 日

1 本次课程内容

- 两点边值问题差分法的示例程序
- 矩形网格上的二阶椭圆型方程的差分格式
- 练习

2 矩形网格上的二阶椭圆型方程的差分格式

2.1 差分法的基本框架

- (1) 对求解区域做网格剖分
- (2) 构造差分格式: 直接差分化和有限体积法
- (3) 形成差分方程
- (4) 差分方程组的求解
- (5) 数值解的存在、唯一性、稳定性及收敛性

Remark 2.1. 有限体积法基本思路: 找网格节点的对偶单元 \rightarrow 对偶单元上对方程积分 \rightarrow Green 公式化成线积分 \rightarrow 数值积分和数值微分离散

2.2 Step 1: 区域网格剖分

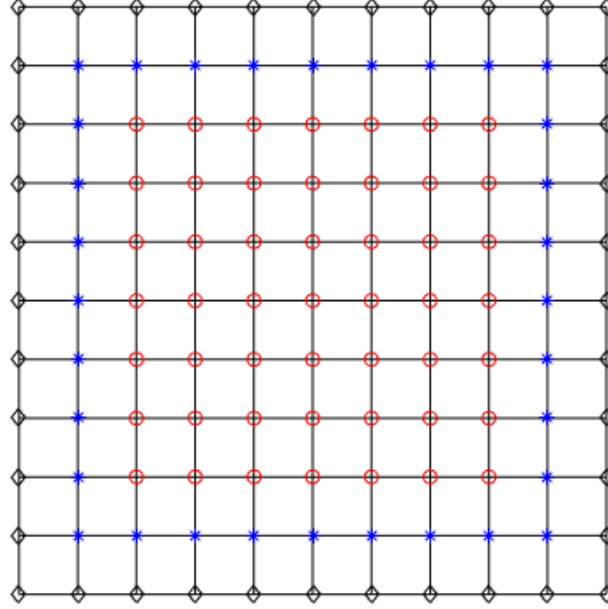
取定沿 x 轴和 y 轴方向的步长 h_1 和 h_2 , $h = (h_1^2 + h_2^2)^{1/2}$. 做两族与坐标轴平行的直线:

$$\begin{aligned}x &= ih_1, & i &= 0, \pm 1, \dots, \\y &= jh_2, & j &= 0, \pm 1, \dots,\end{aligned}$$

两族直线的交点 (ih_1, jh_2) 称为 **网点**或 **节点**, 记为 (x_i, y_j) 或 (i, j) 。若两个节点 $(i, j), (i', j')$ 满足

$$|i - i'| + |j - j'| = 1$$

则称他们相邻。以 $G_h = \{(x_i, y_j) \in G\}$ 表示所有属于 G 内部节点的集合，并称为内点。以 Γ_h 表示网线 $x = x_i$ 或 $y = y_j$ 与 Γ 的交点集合，称作界点。令 $\bar{G}_h = G_h \cup \Gamma_h$ ，则 \bar{G}_h 就是代替域 $\bar{G} = G \cup \Gamma$ 的网点集合。若内点的四个相邻点都属于 G_h ，则称为正则内点；否则称为非正则内点。



为了由单元刚度矩阵生成整体的系数矩阵，可仿造有限元中对矩形剖分的处理，定义节点信息

- 物理节点的坐标: $\mathbf{p}(i) = [x_i, y_i]^\top$
- 矩形单元节点信息: $\mathbf{I}(i) = [i_1, i_2, i_3, i_4]^\top$
- 边界信息: $\mathbf{E}(i) = [i_1, i_2, k]$, k 代表其所属的边界
- 矩形单元上的广义坐标: $\mathbf{G}(i)$

2.3 Step 2: 内点的差分格式

考虑如下问题

$$\Delta u + qu = f \quad \text{in } \Omega \quad (2.1)$$

2.3.1 直接差分法

假设 (x_i, y_j) 为内点，沿 x, y 方向分别用二阶中心差商代替 u_{xx}, u_{yy} ，则

$$\Delta u + qu = f \Rightarrow \left[\frac{u_{i+1,j} - 2u_{i,j} + u_{i-1,j}}{h_1^2} + \frac{u_{i,j+1} - 2u_{i,j} + u_{i,j-1}}{h_2^2} \right] + q_{ij}u_{ij} = f_{ij} \quad (2.2)$$

利用 Taylor 展式可得截断误差

$$R_{ij}(u) = -\frac{1}{12} \left(h_1^2 \frac{\partial^4 u}{\partial x^4} + h_2^2 \frac{\partial^4 u}{\partial y^4} \right)_{ij} + O(h^4) = O(h^2)$$

差分格式 (2.2) 只出现 u 在 (i, j) 及其四个相邻点上的值, 故称作**五点差分格式**。

2.3.2 有限体积法

作两族平行于坐标轴的直线 $x = x_{i-\frac{1}{2}}$ 和 $y = y_{j-\frac{1}{2}}, i, j = 0, \pm 1, \dots$, 其交点属于 G 的内部为对偶剖分的内点, 直线与边界 Γ 的交点为对偶剖分的界点。对于内点 (x_i, y_j) 考虑对偶剖分的网点 $A(x_{i-\frac{1}{2}, j-\frac{1}{2}}), B(x_{i+\frac{1}{2}, j-\frac{1}{2}}), C(x_{i+\frac{1}{2}, j+\frac{1}{2}}), D(x_{i-\frac{1}{2}, j+\frac{1}{2}})$, 记以其为顶点的矩形内部为 G_{ij} 。对方程 (2.1) 于 G_{ij} 内积分, 由 Green 公式可得积分守恒形式

$$\begin{aligned} \int_{G_{ij}} (\Delta u + qu) dx dy &= \int_{G_{ij}} f dx dy \\ \Rightarrow - \int_{x_{i-\frac{1}{2}}}^{x_{i+\frac{1}{2}}} \frac{\partial}{\partial y} u(x, y_{j-\frac{1}{2}}) dx &+ \int_{y_{j-\frac{1}{2}}}^{y_{j+\frac{1}{2}}} \frac{\partial}{\partial x} u(x_{i+\frac{1}{2}}, y) dy + \int_{x_{i-\frac{1}{2}}}^{x_{i+\frac{1}{2}}} \frac{\partial}{\partial y} u(x, y_{j+\frac{1}{2}}) dx \\ &- \int_{y_{j-\frac{1}{2}}}^{y_{j+\frac{1}{2}}} \frac{\partial}{\partial x} u(x_{i-\frac{1}{2}}, y) dy + \int_{G_{ij}} q u dx dy = \int_{G_{ij}} f dx dy \end{aligned}$$

利用中矩形公式积分离散, 并用中心差商离散上述导数, 可得

$$\int_{y_{j-\frac{1}{2}}}^{y_{j+\frac{1}{2}}} \frac{\partial}{\partial x} u(x_{i+\frac{1}{2}}, y) dy \approx h_2 \frac{\partial}{\partial x} u(x_{i+\frac{1}{2}}, y_j) \approx h_2 \frac{1}{h_1} [u(x_{i+1}, y_j) - u(x_i, y_j)]$$

以此类推可得

$$\begin{aligned} \int_{G_{ij}} (\Delta u + qu) dx dy &= \int_{G_{ij}} f dx dy \\ \Rightarrow -\frac{h_1}{h_2} [u(x_i, y_j) - u(x_i, y_{j-1})] &+ \frac{h_2}{h_1} [u(x_{i+1}, y_j) - u(x_i, y_j)] + \frac{h_1}{h_2} [u(x_i, y_{j+1}) - u(x_i, y_j)] \\ &- \frac{h_2}{h_1} [u(x_i, y_j) - u(x_{i-1}, y_j)] + q(x_i, y_j) u(x_i, y_j) h_1 h_2 = f(x_i, y_j) h_1 h_2 \end{aligned}$$

两端同时出去 $h_1 h_2$ 可得到五点差分格式

$$\left[\frac{u_{i+1,j} - 2u_{i,j} + u_{i-1,j}}{h_1^2} + \frac{u_{i,j+1} - 2u_{i,j} + u_{i,j-1}}{h_2^2} \right] + q_{ij} u_{ij} = f_{ij}$$

2.4 边界条件的处理

2.4.1 第三类边界条件的处理

对于第三类边界条件

$$\frac{\partial u}{\partial \nu} + \kappa u|_{\Gamma} = \gamma$$

可采用数值微商或有限体积法处理。

- 数值微商的处理:

$$\frac{\partial u}{\partial \nu} = \nu_1 \frac{\partial u}{\partial x} + \nu_2 \frac{\partial u}{\partial y}$$

利用数值微商近似上述偏导数 $\frac{\partial u}{\partial x}$, $\frac{\partial u}{\partial y}$.

- 有限体积法的处理: 以矩形区域为例, 设 (x_N, y_j) 为界点, 考虑对偶剖分节点为 $A(x_{N-\frac{1}{2}}, y_{j-\frac{1}{2}})$, $B(x_N, y_{j-\frac{1}{2}})$, $C(x_N, y_{j+\frac{1}{2}})$, $D(x_{N-\frac{1}{2}}, y_{j+\frac{1}{2}})$ 的矩形区域 G_{Nj} . 对 (2.1) 在 G_{Nj} 上积分, 由 Green 公式可得

$$\begin{aligned} \int_{G_{Nj}} (\Delta u + qu) dx dy &= \int_{G_{Nj}} f dx dy \\ \Rightarrow - \int_{x_{N-\frac{1}{2}}}^{x_N} \frac{\partial}{\partial y} u(x, y_{j-\frac{1}{2}}) dx &+ \int_{y_{j-\frac{1}{2}}}^{y_{j+\frac{1}{2}}} \frac{\partial}{\partial x} u(x_N, y) dy + \int_{x_{N-\frac{1}{2}}}^{x_N} \frac{\partial}{\partial y} u(x, y_{j+\frac{1}{2}}) dx \\ &- \int_{y_{j-\frac{1}{2}}}^{y_{j+\frac{1}{2}}} \frac{\partial}{\partial x} u(x_{N-\frac{1}{2}}, y) dy + \int_{G_{Nj}} q u dx dy = \int_{G_{Nj}} f dx dy \end{aligned}$$

对 $[x_{N-\frac{1}{2}}, x_N]$ 上积分用右矩形公式离散, 再用中心差商近似导数可得

$$- \int_{x_{N-\frac{1}{2}}}^{x_N} \frac{\partial}{\partial y} u(x, y_{j-\frac{1}{2}}) dx \approx - \frac{h_1}{2} \frac{\partial}{\partial y} u(x_N, y_{j-\frac{1}{2}}) \approx - \frac{h_1}{2h_2} [u(x_N, y_j) - u(x_N, y_{j-1})]$$

对第二项积分带入边界条件, 利用中矩形公式可得

$$\int_{y_{j-\frac{1}{2}}}^{y_{j+\frac{1}{2}}} \frac{\partial}{\partial x} u(x_N, y) dy = \int_{y_{j-\frac{1}{2}}}^{y_{j+\frac{1}{2}}} [\gamma - \kappa u(x_N, y)] dy \approx \gamma(x_N, y_j) h_2 - \kappa u(x_N, y_j) h_2$$

由此, 可得第三类边界条件的离散格式

$$\begin{aligned} &- \frac{h_1}{2h_2} [u(x_N, y_j) - u(x_N, y_{j-1})] + \gamma(x_N, y_j) h_2 - \kappa u(x_N, y_j) h_2 \\ &+ \frac{h_1}{2h_2} [u(x_N, y_{j+1}) - u(x_N, y_j)] - \frac{h_2}{h_1} [u(x_N, y_j) - u(x_{N-1}, y_j)] \\ &+ \frac{1}{2} q(x_N, y_j) u(x_N, y_j) h_1 h_2 = \frac{1}{2} f(x_N, y_j) h_1 h_2 \end{aligned}$$

两端除以 $h_1 h_2$ 即可得到边界点出的差分格式

$$\begin{aligned} &\left[\frac{u(x_N, y_{j+1}) - 2u(x_N, y_j) + u(x_N, y_{j-1}))}{2h_2^2} \right] + \left[\frac{u(x_{N-1}, y_j) - u(x_N, y_j)}{h_1^2} \right] \\ &+ \left(\frac{1}{2} q(x_N, y_j) - \frac{\kappa}{h_1} \right) u(x_N, y_j) = \frac{1}{2} f(x_N, y_j) - \frac{1}{h_1} \gamma(x_N, y_j) \end{aligned}$$

2.4.2 本质边界条件的处理

对于本质边界条件

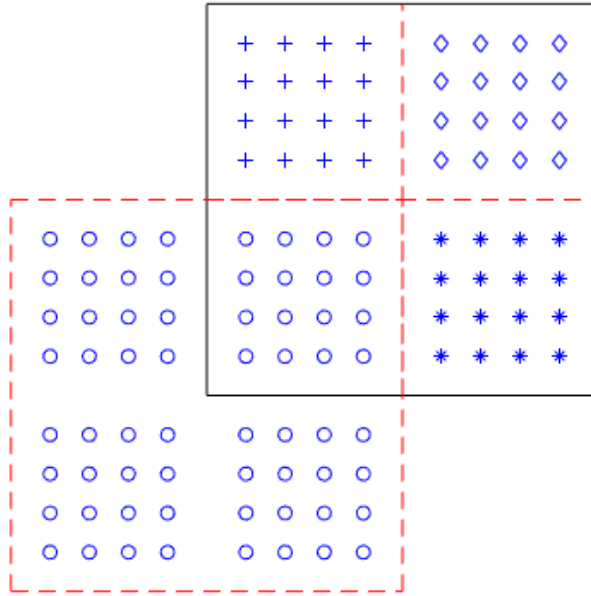
$$u = \alpha$$

可采用和有限元相同的处理方式, 即:

- 对系数矩阵本质边界条件对应的相应行赋值为 0，对角线元素赋值为 1，右端向量相应位置赋值 α
- 消去相应的行 j ，右端向量减去 $\alpha A(:, j)$ ，去的矩阵第 j 列
- 对系数矩阵本质边界条件对应的相应位置的 $A(i, i)$ 赋大数值，例如令 $A(i, i) = 10^{10}$ ，相应右端向量位置赋值 $b(i) = \alpha 10^{10}$ 。数值上可得 $u(i)$ 近似为 α 。

2.5 由单元刚度矩阵生成系数矩阵

如下图所示，任意矩形单元包含四块对偶区域 由前面讨论可知，对任意顶点其单元刚度矩阵包



含两段线积分及相应的面积法。设左下顶点为 (i, j) 其包含

$$\int_{y_j}^{y_{j+\frac{1}{2}}} \frac{\partial}{\partial x} u(x_{i+\frac{1}{2}}, y) dy + \int_{x_i}^{x_{i+\frac{1}{2}}} \frac{\partial}{\partial y} u(x, y_{j+\frac{1}{2}}) dx + \int_{G'} q u dx dy = \int_{G'} f dx dy \quad (2.3)$$

Remark 2.2. 关系式 (2.3) 并不严格成立，其中

$$-\int_{y_j}^{y_{j+\frac{1}{2}}} \frac{\partial}{\partial x} u(x_i, y) dy, \quad -\int_{x_i}^{x_{i+\frac{1}{2}}} \frac{\partial}{\partial y} u(x, y_j) dx$$

会在相邻矩形单元中消去，故而形成的系数矩阵依旧与五点差分格式相同。同时也可以将其看做五点差分格式在矩形单元的部分。

Remark 2.3. 以此种方式生成系数矩阵, 边界条件的处理比较简单, 只需要沿边界做修正即可。令 $A = (x_N, y_j), B = (x_N, y_{j+1}), C = (x_N, y_{j+\frac{1}{2}})$, 则边界片段 \widehat{AB} 包含两个对偶片段 \widehat{AC} 和 \widehat{CB} 。相应的修正为

$$\begin{aligned}\int_{y_j}^{y_{j+\frac{1}{2}}} \frac{\partial}{\partial x} u(x_N, y) dy &= \int_{y_j}^{y_{j+\frac{1}{2}}} [\gamma - \kappa u(x_N, y)] dy \approx \frac{1}{2} \gamma(x_N, y_j) h_2 - \frac{1}{2} \kappa u(x_N, y_j) h_2 \\ \int_{y_{j+\frac{1}{2}}}^{y_{j+1}} \frac{\partial}{\partial x} u(x_N, y) dy &= \int_{y_{j+\frac{1}{2}}}^{y_{j+1}} [\gamma - \kappa u(x_N, y)] dy \approx \frac{1}{2} \gamma(x_N, y_{j+1}) h_2 - \frac{1}{2} \kappa u(x_N, y_{j+1}) h_2\end{aligned}$$

3 作业及练习（基础题目）

令 $\Omega = [0, 1]^2$, 利用五点差分格式求解如下问题

$$\begin{cases} \Delta u + 2\pi^2 u = 2\pi^2 xy & \text{in } \Omega \\ u(0, y) = 0, \quad u(x, 0) = 0 \\ \partial_x u(1, y) = y - \pi \sin(\pi y) \\ \partial_y u(x, 1) = x - \pi \sin(\pi x) \end{cases}$$

相应的真解为

$$u^* = xy + \sin(\pi x) \sin(\pi y)$$

求数值解的网点 C -范数和 0 -范数误差并画出误差图。

Remark 3.1. 作业截止日期为 2023/05/03-2023/05/17, 将程序代码和实验报告压缩为 .rar 文件, 文件名为“姓名-微分方程数值解计算实习第十一周作业.rar” 发送到邮箱 yuan.xk@jlu.edu.cn, 邮件名称为“姓名-微分方程数值解计算实习第十一周作业”