

《微分方程数值解》课程论文

专业年级:	2017 信息与计算科学专业
指导教师:	郑璇
开课时间:	2020年上学期(春)
评阅教师:	郑璇
复核教师:	
开课学院:	

提交时间: 2020 年 5 月

中南林业科技大学理学院信计教研室 制

二维椭圆型方程的差分格式

肖名财 刘礼海

一、引言

各种物理性质的许多稳定过程都归结为椭圆形偏微分方程,诸如定常热传导问题和扩散问题、导体中电流分布问题、静电学和静磁学问题、弹性理论和渗流理论问题等等。

椭圆型方程边值问题的精确解只在一些特殊情况下求得。有些问题即使求得他的解 析解,但计算往往也很复杂,因此必须善于近似地求解这些问题。

较具代表性得椭圆型方程是二维 Poisson 方程

$$-\left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2}\right) = f(x, y), \quad (x, y) \in \Omega$$
 (1)

和 Laplace 方程

$$-\left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2}\right) = 0, \quad (x, y) \in \Omega$$
 (2)

其中 Ω 为 R^2 中的一个有界区域。

定解条件通常有三类 (Dirichlet 边界条件、Neumann 边界条件、第三类边值条件), 我们主要考虑 Dirichlet 边值问题

$$\begin{cases}
-\Delta u = f(x, y), & (x, y) \in \Omega \\
u = \varphi(x, y), & (x, y) \in \tau
\end{cases}$$
(3a)
(3b)

其中 $\Delta u = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2}$, 为简单起见,考虑 Ω 为矩形区域

$$\Omega = \{(x, y) | a < x <, c < y < d\} \tag{4}$$

二、数值格式

将区间 [a,b] 作 m 等分,记 $h_1 = \frac{b-a}{m}, x_i = a+ih_1, 0 \le i \le m$ 将区间 [c,d] 作 n 等分,记 $h_2 = \frac{d-c}{n}, y_j = c+jh_2, 0 \le j \le n$ 分别称 h_1 为 x 方向的步长, h_2 为 y 方向的步长,用两簇平行线

$$x = x_i, 0 \le i \le m \tag{5}$$

$$y = y_j, 0 \le j \le n \tag{6}$$

将区域 Ω 剖分为 mn 个小矩形, 称两簇直线的交点 (x_i, y_j) 为网格节点。

我们称 i=0, i=m, j=0, j=n 处的节点为边界节点,记为 γ , 其余的节点为内节点,记为 ω 。

2.1 五点差分格式

在节点 (x_i, y_i) 处考虑边值问题 (3a),(3b) 有

$$\begin{cases}
-\left[\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x_i, y_j) + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2}(x_i, y_j)\right] = f(x_i, y_j) & (i, j) \in \omega \\
u(x_i, y_i) = \varphi(x_i, y_i) & (i, j) \in \gamma
\end{cases}$$
(7a)

用二阶中心差商代替二阶导数

$$-\Delta h u_{i,j} = -\left[\frac{u_{i+1,j} - 2u_{i,j} + u_{i-1,j}}{h_1^2} + \frac{u_{i,j+1} - 2u_{i,j} + u_{i,j-1}}{h_2^2}\right] = f_{i,j}$$
 (8)

其中 $u_{i,j}$ 为节点 (i,j) 上的网函数。导出截断误差,由 Taylor 展开

$$\frac{u_{i+1,j} - 2u_{i,j} + u_{i-1,j}}{h_1^2} = \frac{\partial u(x_i, y_j)}{\partial x^2} + \frac{h_1^2}{12} \frac{\partial^4 u(x_i, y_j)}{\partial x^4} + \frac{h_1^4}{360} \frac{\partial^6 u(x_i, y_j)}{\partial x^6} + O(h_1^6)$$
(9)

$$\frac{u_{i,j+1} - 2u_{i,j} + u_{i,j-1}}{h_1^2} = \frac{\partial u(x_i, y_j)}{\partial y^2} + \frac{h_2^2}{12} \frac{\partial^4 u(x_i, y_j)}{\partial y^4} + \frac{h_2^4}{360} \frac{\partial^6 u(x_i, y_j)}{\partial y^6} + O(h_2^6)$$
(10)

差分算子 $-\Delta h$ 的截断误差

$$R_{i,j}(u) = \Delta u(x_i, y_j) - \Delta h u(x_i, y_j) = -\frac{1}{12} \left[h_1^2 \frac{\partial^4 u}{\partial x^4} + h_2^2 \frac{\partial^4 u}{\partial y^4} \right] + O(h^4) = O(h^2)$$
 (11)

去掉截断误差,然后加上边值条件,得到如下差分格式

$$\begin{cases}
-\left[\frac{u_{i+1,j} - 2u_{i,j} + u_{i-1,j}}{h_1^2} + \frac{u_{i,j+1} - 2u_{i,j} + u_{i,j-1}}{h_2^2}\right] = f_{i,j} \quad (i,j) \in \omega \\
u_{i,j} = \varphi(x_i, y_j) \quad (i,j) \in \gamma
\end{cases}$$
(12a)

截断误差为 $O(h^2)$.

称 (12a)-(12b) 为五点差分格式.

注:

(1) 若 $h_1 = h_2 = h_3$, 则 (12a) 可简化为

$$u_{i,j} - \frac{1}{4}(u_{i-1,j} + u_{i+1,j} + u_{i,j} + u_{i,j+1}) = \frac{h^2}{4}f_{i,j}$$
(13)

(2) 若 $f \equiv 0$ (Laplace 方程), 则 (12a) 可简化为

$$u_{i,j} = \frac{1}{4}(u_{i-1,j} + u_{i+1,j} + u_i, j - 1 + u_{i,j+1})$$
(14)

我们将 (12a) 整理得

$$-\frac{1}{h_2^2}u_{i,j-1} - \frac{1}{h_1^2}u_{i-1,j} + 2(\frac{1}{h_1^2} + \frac{1}{h_2^2})u_{i,j} - \frac{1}{h_1^2}u_{i+1,j} - \frac{1}{h_2^2}u_{i,j+1} = f_{i,j}$$
 (15)

写成矩阵形式

$$Au = f ag{16}$$

其中

$$A = \begin{bmatrix} D & C \\ C & D & C \\ & \ddots & \ddots & \ddots \\ & & C & D \end{bmatrix}$$

$$D = \begin{bmatrix} 2(\frac{1}{h_1^2} + \frac{1}{h_2^2}) & -\frac{1}{h_2^2} & & & \\ -\frac{1}{h_2^2} & 2(\frac{1}{h_1^2} + \frac{1}{h_2^2}) & -\frac{1}{h_2^2} & & & \\ & \ddots & \ddots & \ddots & & \\ & & -\frac{1}{h_2^2} & 2(\frac{1}{h_1^2} + \frac{1}{h_2^2}) \end{bmatrix}$$

$$C = \begin{bmatrix} -\frac{1}{h_1^2} & & & \\ -\frac{1}{h_1^2} & & & \\ & & -\frac{1}{h_1^2} \end{bmatrix}$$

$$u = \begin{bmatrix} u_{1,1}, u_{1,2}, \dots, u_{1,n-1} & & \\ u_{2,1}, u_{2,2}, \dots, u_{2,n-1} & & \\ \vdots & & & \\ u_{m-2,1}, u_{m-2,2}, \dots, u_{m-2,n-1} \\ u_{m-1,1}, u_{m-1,2}, \dots, u_{m-1,n-1} \end{bmatrix}$$

解方程(16),可以得到数值解。

2.2 九点差分格式

同样类似五点差分格式,我们用二阶中心差商代替二阶导数,由 Taylor 展开得到 (9)、(10) 两式。

九点格式是为了得到更高精度的截断误差,因此我们将 (11) 式中的 h^2 项由 u 转化为已知函数 f 得

$$\Delta u(x_i, y_j) = \Delta u(x_i, y_j) + \frac{1}{12} (h_1^2 \frac{\partial^4 u(x_i, y_j)}{\partial x^4} + h_2^2 \frac{\partial^4 u(x_i, y_j)}{\partial y^4}) + O(h^4)$$
 (17)

含由 h2 的部分经转化变为

$$\frac{1}{12}\left(h_1^2\frac{\partial^2}{\partial x^2} + h_2^2\frac{\partial^2}{\partial y^2}\right)\left(\frac{\partial^2 u(x_i, y_j)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u(x_i, y_j)}{\partial y^2}\right) - \frac{h_1^2 + h_2^2}{12}\frac{\partial^4 u(x_i, y_j)}{\partial x^2\partial y^2} + O(h^4)$$
 (18)

为了方便计算

我们将 $u''_{rr}(x_i, y_{i+1})$ 、 $u''_{rr}(x_i, y_i)$ 、 $u''_{rr}(x_i, y_{i-1})$ 分别记为 a、b、c而

$$\frac{\partial^4 u(x_i, y_j)}{\partial x^2 \partial y^2} = \frac{a - 2b + c}{h_2^2} + O(h_2^2)$$
 (19)

使用二阶中心差商代替二阶导数,所以

$$\begin{cases} a = \frac{u(x_{i+1}, y_{j+1}) - 2u(x_i, y_{j+1}) + u(x_{i-1}, y_{j+1})}{h_1^2} \\ b = \frac{u(x_{i+1}, y_j) - 2u(x_i, y_j) + u(x_{i-1}, y_j)}{h_1^2} \\ c = \frac{u(x_{i+1}, y_{j-1}) - 2u(x_i, y_{j-1}) + u(x_{i-1}, y_{j-1})}{h_1^2} \end{cases}$$
(20a)

$$b = \frac{u(x_{i+1}, y_j) - 2u(x_i, y_j) + u(x_{i-1}, y_j)}{h_1^2}$$
(20b)

$$c = \frac{u(x_{i+1}, y_{j-1}) - 2u(x_i, y_{j-1}) + u(x_{i-1}, y_{j-1})}{h_1^2}$$
(20c)

使用 (20a)、(20b)、(20c) 替换 (19) 中的 a、b、c, 然后带入到 (18) 得

$$-f(x_{i}, y_{j}) + O(h^{4}) = \left[\frac{u(x_{i_{1}}, y_{j}) - 2u(x_{i}, y_{j}) + u(x_{i+1}, y_{j})}{h_{1}^{2}} + \frac{u(x_{i}, y_{j-1}) - 2u(x_{i}, y_{j}) + u(x_{i}, y_{j+1})}{h_{2}^{2}}\right] + \frac{1}{12}\left[4u(x_{i}, y_{j}) - 2(u(x_{i}, y_{j+1}) + u(x_{i}, y_{j-1}) + u(x_{i+1}, y_{j}) + u(x_{i}, y_{j+1})) + u(x_{i+1}, y_{j-1}) + u(x_{i+1}, y_{j-1}) + u(x_{i+1}, y_{j+1}) + u(x_{i-1}, y_{j+1})\right] \frac{h_{1}^{2} + h_{2}^{2}}{h_{1}^{2}h_{2}^{2}} + \frac{1}{12}\left[h_{1}^{2}\frac{\partial^{2}f(x_{i}, y_{j})}{\partial x^{2}} + h_{2}^{2}\frac{\partial^{2}f(x_{i}, y_{j})}{\partial y^{2}}\right]$$

$$(21)$$

略去误差项,加上边值条件,得 Poisson 方程九点差分格式

$$\begin{cases}
-\left[\frac{u_{i-1,j} - 2u_{i,j} + u_{i+1,j}}{h_1^2} + \frac{u_{i,j+1} - 2u_{i,j} + u_{i,j-1}}{h_2^2}\right] \frac{h_1^2 + h_2^2}{h_1^2 h_2^2} = f_{i,j} + G & (22a) \\
G = \frac{1}{12} [h_1^2 f_{xx}''(x_i, y_j) + h_2^2 f_{yy}''(x_i, y_j)] & (22b) \\
1 \le i \le m - 1, 1 \le j \le n - 1 & (22c)
\end{cases}$$

$$G = \frac{1}{12} [h_1^2 f_{xx}''(x_i, y_j) + h_2^2 f_{yy}''(x_i, y_j)]$$
(22b)

$$1 \le i \le m - 1, 1 \le j \le n - 1 \tag{22c}$$

$$u(x_i, y_j) = \varphi_{i,j} \quad i, j \in \gamma$$
 (22d)

截断误差为 $O(h^4)$.

将九点差分格式进行整理

$$f_{i,j} + G = -k_1 u_{i-1,j-1} + (2k_1 - k_2) u_{i-1,j} - k_1 u_{i-1,j+1} + (2k_1 - k_3) u_{i,j-1} + (2k_2 + 2k_3 - 4k_1) u_{i,j} + (2k_1 - k_3) u_{i,j+1} - k_1 u_{i+1,j-1} + (2k_1 - k_2) u_{i+1,j} - k_1 u_{i+1,j+1}$$

$$(23)$$

其中,
$$k_1 = \frac{h_1^2 + h_2^2}{12h_1^2h_2^2}$$
, $k_2 = \frac{1}{h_1^2}$, $k_3 = \frac{1}{h_2^2}$ 将 (23) 写成矩阵形式

$$Au = f (24)$$

其中

$$A = \begin{bmatrix} D & C & & \\ C & D & C & \\ & \ddots & \ddots & \ddots \\ & & C & D \end{bmatrix}$$

$$D = \begin{bmatrix} 2k_2 + 2k_3 - 4k_1 & 2k_1 - k_3 \\ 2k_1 - k_3 & 2k_2 + 2k_3 - 4k_1 & -k_1 \\ & \ddots & \ddots & \ddots \\ & & 2k_1 - k_3 & 2k_2 + 2k_3 - 4k_1 \end{bmatrix}$$

$$C = \begin{bmatrix} 2k_1 - k_2 & -k_1 & & \\ -k_1 & 2k_1 - k_2 & -k_1 & & \\ & \ddots & \ddots & \ddots \\ & & -k_1 & 2k_1 - k_2 \end{bmatrix}$$

$$u = \begin{bmatrix} u_{1,1}, u_{1,2}, \cdots, u_{1,n-1} \\ u_{2,1}, u_{2,2}, \cdots, u_{2,n-1} \\ \vdots \\ u_{m-2,1}, u_{m-2,2}, \cdots, u_{m-2,n-1} \\ u_{m-1,1}, u_{m-1,2}, \cdots, u_{m-1,n-1} \end{bmatrix}$$

f要根据边界条件具体确定解(24),即可得数值解。

三、数值例子

数值例子为

$$\begin{cases}
-\left(\frac{\partial^{2} u}{\partial x^{2}} + \frac{\partial^{2} u}{\partial y^{2}}\right) = (\pi^{2} - 1)e^{x}sin(\pi y) &, \quad 0 < x < 2, 0 < y < 1 \\
u(0, y) = sin(\pi y) \quad u(2, y) = e^{2}sin(\pi y) &, \quad 0 \le y \le 1 \\
u(x, 0) = 0, u(x, 1) = 0, &, \quad 0 \le x \le 2
\end{cases}$$
(25)

该问题的精确解为 $e^x sin(\pi y)$.

定义误差为

$$E_{\infty}(h_1, h_2) = \max_{\substack{1 \le i \le N_1 - 1 \\ 1 \le j < N_2 - 1}} |u(x_i, y_j) - u_{i,j})|$$

现在分别使用两种数值格式对该例子进行求解,解题程序运行于 Matlab 2018a.

3.1 五点差分格式

当 $h_1 = \frac{1}{16}$ $h_2 = \frac{1}{16}$ 时的数值解和精确解见图1和2, 从图像上看很接近。

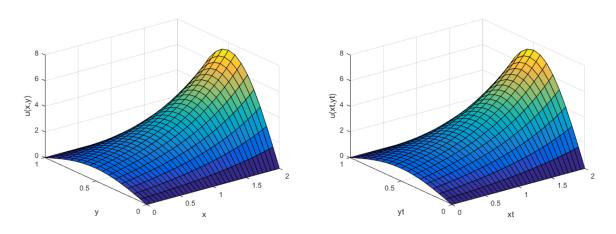


图 **1**
$$h_1 = \frac{1}{16}$$
 $h_2 = \frac{1}{16}$ 时的精确解 图 **2** $h_1 = \frac{1}{16}$ $h_2 = \frac{1}{16}$ 时的数值解

表 1 是不同步长下, 部分节点的精确解和数值解的具体数值, 我们看到随着步长的 减小,数值解越接近精确解。

(h_1,h_2)	x=1/8,y=1/2	x=3/8,y=1/2	x=5/8,y=1/2	x=7/8,y=1/2	x=9/8,y=1/2
1/8,1/8	1.1396038	1.4710228	1.8919087	2.4296181	3.1175586
1/16,1/16	1.1347613	1.4589884	1.8741409	2.4065360	3.0895320
1/32,1/32	1.1335502	1.4559860	1.8697125	2.4007821	3.0825377
1/64,1/64	1.1332460	1.4552319	1.8686005	2.3993379	3.0807831
精确解	1.1331480	1.4549919	1.8682465	2.3988759	3.0802171

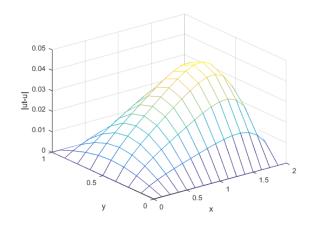
表 1 不同步长下部分节点的精确解与数值解

取不同 h_1 和 h_2 时的误差图3,图4,图5,图6,步长越小,误差也越小。取不同步长时, 最大误差和误差阶见表2,误差阶为2阶,符合 $O(h^2)$ 的截断误差

3.2 九点差分格式

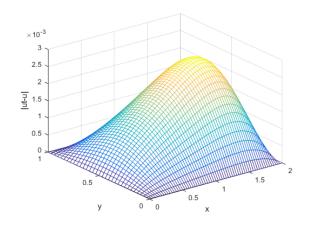
当 $h_1 = \frac{1}{16}$ $h_2 = \frac{1}{16}$ 时的数值解和精确解见图7和8, 从图像上看很接近。

表3是不同步长下,部分节点的精确解和数值解的具体数值,我们看到随着步长的 减小,数值解越接近精确解。



0.01 0.008 로 0.006 0.002

图 3
$$h_1 = \frac{1}{8}$$
 $h_2 = \frac{1}{8}$ 时的误差图 图 4 $h_1 = \frac{1}{16}$ $h_2 = \frac{1}{16}$ 时的误差图



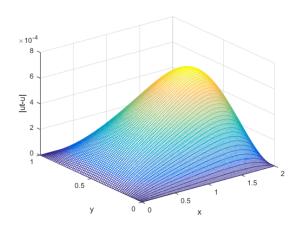
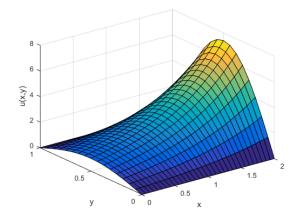


图 5
$$h_1 = \frac{1}{32}$$
 $h_2 = \frac{1}{32}$ 时的误差图 图 6 $h_1 = \frac{1}{64}$ $h_2 = \frac{1}{64}$ 时的误差图

表 2 取不同步长是的最大误差和误差阶

(h_1,h_2)	$E(h_1,h_2)$	$\log(\mathrm{E}(2h_1, 2h_2))$
1/8,1/8	4.2377E-02	*
1/16,1/16	1.0605E-02	1.99854
1/32,1/32	2.6505E-03	2.00042
1/64,1/64	6.5230E-04	2.02264



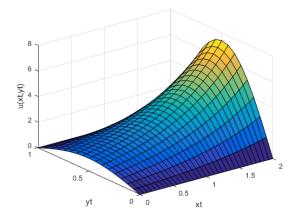


图 7 $h_1 = \frac{1}{16}$ $h_2 = \frac{1}{16}$ 时的精确解 图 8 $h_1 = \frac{1}{16}$ $h_2 = \frac{1}{16}$ 时的数值解

表 3 不同步长下部分节点的数值解与精确解 ($h_1 = h_2$)

(h_1,h_2)	x=1/8,y=1/2	x=3/8,y=1/2	x=5/8,y=1/2	x=7/8,y=1/2	x=9/8,y=1/2
1/8,1/8	1.1331304	1.4549467	1.8681801	2.3987897	3.0801127
1/16,1/16	1.1331473	1.4549886	1.8682419	2.3988700	3.0802104
1/32,1/32	1.1331484	1.4549912	1.8682457	2.3988750	3.0802164
1/64,1/64	1.1331484	1.4549914	1.8682459	2.3988753	3.0802168
精确解	1.1331485	1.4549914	1.8682460	2.3988753	3.0802168

取不同 h_1 和 h_2 时的误差图9,图10,图11,图12,步长越小,误差也越小。因此通过 增加点数(减小步长),可以增加值的精确性。

 $h_1 = h_2$ 时的最大误差和误差阶见表4,误差阶为 4 阶,符合 $O(h^4)$ 的截断误差

表 4 九点差分下的最大误差及误差阶 ($h_1 = h_2$)

(h_1, h_2)	$E(h_1,h_2)$	$\log(\mathrm{E}(2h_1,2h_2))$
1/8,1/8	1.18580E-04	*
1/16,1/16	7.35587E-06	4.01082
1/32,1/32	4.59576E-07	4.00052
1/64,1/64	2.87191E-08	4.00022

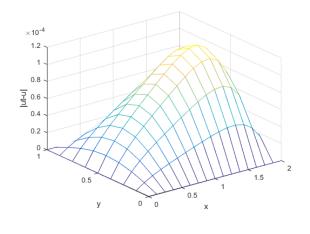


图 **9** $h_1 = \frac{1}{8}$ $h_2 = \frac{1}{8}$ 时的误差图

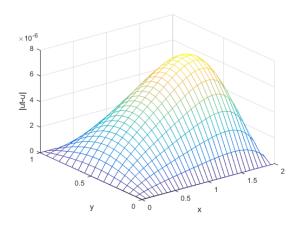


图 **10** $h_1 = \frac{1}{16}$ $h_2 = \frac{1}{16}$ 时的误差图

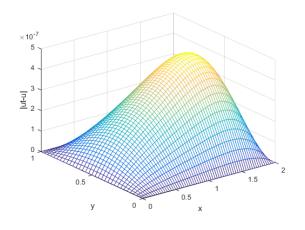
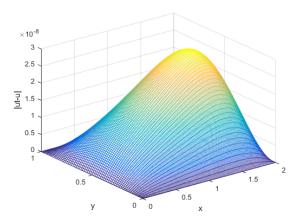


图 11 $h_1 = \frac{1}{32}$ $h_2 = \frac{1}{32}$ 时的误差图 图 12 $h_1 = \frac{1}{64}$ $h_2 = \frac{1}{64}$ 时的误差图



同样我们还做了 $h_1 > h_2$ 和 $h_1 < h_2$ 时的最大误差和误差阶见表5和表6。

表 5 九点差分下的最大误差及误差阶 $(h_1>h_2)$

(h_1, h_2)	$E(h_1,h_2)$	$\log(E(2h_1,2h_2))$
1/4,1/8	4.97132E-05	*
1/8,1/16	3.10557E-06	4.00070
1/16,1/32	1.94120E-07	3.99984
1/32,1/64	1.21572E-08	3.99706

通过表4,表5,表6可知,误差阶接近4阶。并且随着步长的减小越精确。

表 6 九点差分下的最大误差及误差阶 $(h_1 < h_2)$

(h_1, h_2)	$E(h_1,h_2)$	$\log(\mathrm{E}(2h_1,2h_2))$
1/8,1/4	2.49261E-03	*
1/16,1/8	1.50889E-04	4.04610
1/32,1/16	9.36919E-06	4.00942
1/64,1/32	5.84407E-07	4.00288

四、总结

本文建立了两种二维椭圆型方程差分格式: 五点差分格式和九点差分格式。用这两种格式,编写 matlab 程序,对具体的算例进行数值求解。五点差分格式的截断误差为 $O(h^2)$,九点差分格式的截断误差为 $O(h^4)$,精度为: 九点差分格式 > 五点差分格式。

参考文献

- [1] 李荣华. 偏微分方程数值解法 [M]. 高等教育出版社, 2005.
- [2] 孙志忠, 计算数学. 偏微分方程数值解法 [M]. 科学出版社, 2005.

附录 A 程序流程图

程序的流程见图13



图 13 程序流程图

附录 B 五点差分格式代码

fu.m 求精确解

function fh=fu(x,y) %精确解函数

```
fh=exp(x).*sin(pi.*y);
end
```

f.m 右端项

```
function ft= f(x,y)
%右端函数
ft=(pi^2-1)*exp(x)*sin(pi*y);
end
```

ft.m 用五点差分格式求数值解

```
%五点差分格式,高斯赛德尔求解
function uf = ft(M,N)
%步长
h1=2/M;
h2=1/N;
%内节点
x=h1:h1:2-h1;
y=h2:h2:1-h2;
uf=ones(M+1,N+1);
u0=zeros(M+1,N+1);
u1=zeros(M+1,N+1);
%y边值
y0=0:h2:1;
u0(1,:)=sin(pi*y0);
u0(M+1,:)=exp(2)*sin(pi*y0);
%x边值
u0(:,1)=0;
u0(:,N+1)=0;
u1=u0;
while(1)
for m=1:M-1
for n=1:N-1
u1(m+1,n+1)=(f(x(m),y(n))+u1(m+1,n)/h2^2+u1(m,n+1)/h1^2+...
u0(m+2,n+1)/h1^2+u0(m+1,n+2)/h2^2)/(2*(1/h1^2+1/h2^2));
end
if norm(u1-u0,'inf')<1e-6</pre>
uf=u1';break;
else
u0=u1;
end
end
```

wudianchafen.m 绘制误差图,精确解和数值解对比图以及误差和误差阶

```
clc;clear;
%m,n为等分大小
m = [16,32,64,128];
n=[8,16,32,64];
%步长1/8、1/16、1/32、1/64
x1=0:2/m(1):2; x2=0:2/m(2):2; x3=0:2/m(3):2; x4=0:2/m(4):2;
y1=0:1/n(1):1;y2=0:1/n(2):1;y3=0:1/n(3):1;y4=0:1/n(4):1;
%精确解图像
figure(1)
%使用散点绘图, m=32,n=16的精确解图像
[X,Y]=meshgrid(x2,y2);
u=fu(X,Y);
surf(X,Y,u);
xlabel('x');ylabel('y');zlabel('u(x,y)');
%m=32,n=16的数值解图像
[Xt,Yt]=meshgrid(x2,y2);
ut=ft(m(2),n(2));
figure(2);
surf(Xt,Yt,ut);
xlabel('xt');ylabel('yt');zlabel('u(xt,yt)');
%误差以及误差阶
[X1,Y1] = meshgrid(x1,y1);
[X2,Y2]=meshgrid(x2,y2);
[X3,Y3]=meshgrid(x3,y3);
[X4,Y4] = meshgrid(x4,y4);
pt1=abs(fu(X1,Y1)-ft(m(1),n(1)));%误差
pt2=abs(fu(X2,Y2)-ft(m(2),n(2)));
pt3=abs(fu(X3,Y3)-ft(m(3),n(3)));
pt4=abs(fu(X4,Y4)-ft(m(4),n(4)));
%误差曲面图
figure(3)
mesh(X1,Y1,pt1);
xlabel('x');ylabel('y');zlabel('|ut-u|');
figure(4)
mesh(X2,Y2,pt2);
xlabel('x');ylabel('y');zlabel('|ut-u|');
figure(5)
mesh(X3,Y3,pt3);
xlabel('x');ylabel('y');zlabel('|ut-u|');
figure(6)
mesh(X4,Y4,pt4);
xlabel('x');ylabel('y');zlabel('|ut-u|');
%最大误差
maxpt1=max(pt1(:));
maxpt2=max(pt2(:));
maxpt3=max(pt3(:));
maxpt4=max(pt4(:));
```

```
%误差比例
rate1=log2(maxpt1/maxpt2);
rate2=log2(maxpt2/maxpt3);
rate3=log2(maxpt3/maxpt4);
%x取1/8、3/8、5/8、7/8、9/8和y取1/2处的精确解和数值解
x0=[1/8,3/8,5/8,7/8,9/8];
y0=1/2;
%精确解
f0=null(1);
for i=1:5
f0(i)=fu(x0(i),y0);
end
%数值解
ut1=ft(m(1),n(1))';
ut2=ft(m(2),n(2))';
ut3=ft(m(3),n(3))';
ut4=ft(m(4),n(4))';
utf=ones(4,5);%记录部分节点的值
for j=1:5
utf(1,j)=ut1(m(1)/8*j,n(1)/2+1);
utf(2,j)=ut2(m(2)/8*j-1,n(2)/2+1);
utf(3,j)=ut3(m(3)/8*j-3,n(3)/2+1);
utf(4,j)=ut4(m(4)/8*j-7,n(4)/2+1);
end
```

附录 C 九点差分格式代码

fu.m 求精确解

```
function fh=fu(x,y)
%精确解函数
fh=exp(x).*sin(pi.*y);
end
```

f.m 右端项

```
function ft= f(x,y)
%右端函数
ft=(pi^2-1)*exp(x)*sin(pi*y);
end
```

ft.m 用九点差分格式求数值解

```
%九点差分格式,高斯赛德尔求解
function uf = ft(M,N)
%步长
```

```
h1=2/M;
h2=1/N;
k1=(h1^2+h2^2)/(12*(h1^2)*(h2^2));
k2=1/h1^2;
k3=1/h2^2;
%内节点
x=h1:h1:2-h1;
y=h2:h2:1-h2;
uf=ones(M+1,N+1);
u0=zeros(M+1,N+1);
u1=zeros(M+1,N+1);
%y边值
y0=0:h2:1;
u0(1,:)=sin(pi*y0);
u0(M+1,:)=exp(2)*sin(pi*y0);
%x边值
u0(:,1)=0;
u0(:,N+1)=0;
u1=u0;
while(1)
for m=1:M-1
for n=1:N-1
u1(m+1,n+1)=(f(x(m),y(n))+1/12*(h1^2*f(x(m),y(n))+...
h2^2*(pi^2-pi^4)*exp(x(m))*sin(pi*y(n)))+k1*...
u1(m,n)-(2*k1-k2)*u1(m,n+1)+k1*u1(m,n+2)-...
(2*k1-k3)*u1(m+1,n)-(2*k1-k3)*u0(m+1,n+2)+...
k1*u0(m+2,n)-(2*k1-k2)*u0(m+2,n+1)+...
k1*u0(m+2,n+2))/(2*k2+2*k3-4*k1);
end
end
if norm(u1-u0,'inf')<1e-12</pre>
uf=u1';break;
else
u0=u1;
end
end
```

jiudianchafen.m 绘制误差图,精确解和数值解对比图以及误差和误差阶

```
clc;clear;

m=[16,32,64,128];

n=[8,16,32,64];

% m=[8,16,32,64];

%n=[8,16,32,64];

%m=[16,32,64,128];

%n=[4,8,16,32];

%步长1/8、1/16、1/32、1/64
```

```
x1=0:2/m(1):2;x2=0:2/m(2):2;x3=0:2/m(3):2;x4=0:2/m(4):2;
y1=0:1/n(1):1;y2=0:1/n(2):1;y3=0:1/n(3):1;y4=0:1/n(4):1;
%精确解图像
figure(1)
%使用散点绘图, m=32,n=16的精确解图像
[X,Y]=meshgrid(x2,y2);
u=fu(X,Y);
surf(X,Y,u);
xlabel('x');ylabel('y');zlabel('u(x,y)');
%m=32,n=16的数值解图像
[Xt,Yt]=meshgrid(x2,y2);
ut=ft(m(2),n(2));
figure(2);
surf(Xt,Yt,ut);
xlabel('xt');ylabel('yt');zlabel('u(xt,yt)');
%误差以及误差阶
[X1,Y1] = meshgrid(x1,y1);
[X2,Y2] = meshgrid(x2,y2);
[X3,Y3]=meshgrid(x3,y3);
[X4,Y4] = meshgrid(x4,y4);
%的误差
pt1=abs(fu(X1,Y1)-ft(m(1),n(1)));
pt2=abs(fu(X2,Y2)-ft(m(2),n(2)));
pt3=abs(fu(X3,Y3)-ft(m(3),n(3)));
pt4=abs(fu(X4,Y4)-ft(m(4),n(4)));
%误差曲面图
figure(3)
mesh(X1,Y1,pt1);
xlabel('x');ylabel('y');zlabel('|ut-u|');
figure(4)
mesh(X2,Y2,pt2);
xlabel('x');ylabel('y');zlabel('|ut-u|');
figure(5)
mesh(X3,Y3,pt3);
xlabel('x');ylabel('y');zlabel('|ut-u|');
figure(6)
mesh(X4,Y4,pt4);
xlabel('x');ylabel('y');zlabel('|ut-u|');
%h1=h2最大误差
maxpt1=max(pt1(:));
maxpt2=max(pt2(:));
maxpt3=max(pt3(:));
maxpt4=max(pt4(:));
%误差比例
rate1=log2(maxpt1/maxpt2);
rate2=log2(maxpt2/maxpt3);
rate3=log2(maxpt3/maxpt4);
```

```
%x取1/8、3/8、5/8、7/8、9/8和y取1/2处的精确解和数值解
x0=[1/8,3/8,5/8,7/8,9/8];
y0=1/2;
%精确解
f0=null(1);
for i=1:5
f0(i)=fu(x0(i),y0);
end
%数值解
ut1=ft(m(1),n(1))';
ut2=ft(m(2),n(2))';
ut3=ft(m(3),n(3))';
ut4=ft(m(4),n(4))';
utf=ones(4,5);%记录部分节点的值
for j=1:5
utf(1,j)=ut1(m(1)/8*j,n(1)/2+1);
utf(2,j)=ut2(m(2)/8*j-1,n(2)/2+1);
utf(3,j)=ut3(m(3)/8*j-3,n(3)/2+1);
utf(4,j)=ut4(m(4)/8*j-7,n(4)/2+1);
end
```

-维抛物型方程的差分格式

肖名财 刘礼海

一、引言

在研究热传导过程、气体膨胀过程和电磁场的传播等问题时,常常会遇到抛物型偏 微分方程。这类方程的自变量中有一个是实际中的时间变量,用t表示。本文研究一维 非齐次热传导方程的 Dirichlet 初边值问题:

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} - a \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = f(x, t), 0 \le x \le 1, 0 \le t \le T \\ u(x, 0) = \varphi(x), 0 \le x \le 1 \\ u(0, t) = \alpha(t), u(1, t) = \beta(t), 0 \le t \le 1 \end{cases}$$
 (1a)

$$u(x,0) = \varphi(x), 0 \le x \le 1 \tag{1b}$$

$$u(0,t) = \alpha(t), u(1,t) = \beta(t), 0 \le t \le 1$$
 (1c)

其中 a 为正常数, $f(x,t),\varphi(t),\alpha(t),\beta(t)$ 为已知函数, $\varphi(0)=\alpha(0),\varphi(1)=\beta(0)$ 称(1b)为初值条件,(1c)为边值条件。

二、数值格式

首先,将区间 [0,1] 作 m 等分,将区间 [0,T] 作 n 等分,记 $h = \frac{1}{m}, \tau = \frac{T}{h}, x_i =$ $ih, 0 \le i \le m, t_k = k\tau, 0 \le k \le n$

分别称 h 和 τ 为空间步长和时间步长。

称在 t=0,x=0,x=1 处的节点为内节点,其他节点为边界节点,称在直线 $t=t_k$ 上的 所有节点 $(x_i, t_k)|0 < i < m$ 为第 k 层节点。

2.1 向后 Euler 格式

在节点 (x_i, t_k) 处考虑微分方程 (1a), 有

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x_i, t_k) - a \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x_i, t_k) = f(x_i, t_k), 1 \le i \le m - 1, 0 \le k \le n - 1$$
(2)

用二阶中心差商代替二阶导数

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x_i, t_k) = \frac{1}{h^2} [u(x_{i-1, t_k}) - 2u(x_i, t_k) + u(x_{i+1}, t_k)] + O(h^2)$$
(3)

用向后差商代替一阶导数

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x_i, t_k) = \frac{u(x_i, t_k) - u(x_i, t_{k-1})}{\tau} + O(\tau) \tag{4}$$

将(3)和(4)带入(2)式,得

$$\frac{u(x_i, t_k) - u(x_i, t_{k-1})}{\tau} - a \frac{u(x_{i-1}, t_k) - 2u(x_i, t_k) + u(x_{i+1}, t_k)}{h^2} = f(x_i, t_k) + O(h^2 + \tau)$$
 (5)

截断误差为 $O(h^2 + \tau)$.

在(5)中略去截断误差,得差分格式

$$\begin{cases} \frac{u(x_i, t_k) - u(x_i, t_{k-1})}{\tau} - a \frac{u(x_{i-1, t_k}) - 2u(x_i, t_k) + u(x_{i+1}, t_k)}{h^2} = f(x_i, t_k) & \text{(6a)} \\ u_i^0 = \varphi(x_i), 0 \le i \le m & \text{(6b)} \\ u_0^k = \alpha(t_k), u_m^k = \beta(t_k), 1 \le k \le n & \text{(6c)} \end{cases}$$

$$u_i^0 = \varphi(x_i), 0 \le i \le m \tag{6b}$$

$$u_0^k = \alpha(t_k), u_m^k = \beta(t_k), 1 \le k \le n$$
 (6c)

称 (6a)-(6c) 为向后 Euler 格式.

记 $\gamma = \frac{a\tau}{h^2}$, 称 γ 为步长比, (6a) 整理得

$$-\gamma u_{i-1}^k + (1+2\gamma)u_i^k - \gamma u_{i+1}^k = u_i^{k-1} + \tau f(x_i, t_k), 1 \le i \le m-1, 0 \le k \le n-1$$
 (7)

写成矩阵形式

$$Au = f (8)$$

其中

$$A = \begin{bmatrix} 1 + 2\gamma & -\gamma & & & \\ -\gamma & 1 + 2\gamma & -\gamma & & \\ & \ddots & \ddots & \ddots \\ & & -\gamma & 1 + 2\gamma \end{bmatrix}$$

$$u = \begin{bmatrix} u_1^k \\ u_2^k \\ \vdots \\ u_{m-2}^k \\ u_{m-1}^k \end{bmatrix}$$

$$f = \begin{bmatrix} u_1^{k-1} + \gamma u_0^k \\ u_2^{k-1} \\ \vdots \\ u_{m-2}^{k-1} \\ u_{m-1}^{k-1} + \gamma u_m^k \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} \tau f(x_1, t_k) \\ \tau f(x_2, t_k) \\ \vdots \\ \tau f(x_{m-2}, t_k) \\ \tau f(x_{m-1}, t_k) \end{bmatrix}$$

解方程(8),可以得到数值解。

2.2 Crank-Nicolson 格式

引入半整数点记 $t_{k+\frac{1}{2}} = \frac{1}{2}(t_k + t_{k+1})$ 在点 $(x_i, t_{k+\frac{1}{2}})$ 处考虑微分方程 (1a), 有

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x_i, t_{k+\frac{1}{2}}) - a \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x_i, t_k) = f(x_i, t_{k+\frac{1}{2}}), 1 \le i \le m - 1, 0 \le k \le n - 1$$
 (9)

由 Taylor 展开得

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x_i, t_k) = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x_i, t_{k+\frac{1}{2}}) - \frac{\tau}{2} \frac{\partial^3 u}{\partial x^2 \partial t} + \frac{1}{2} (\frac{\tau}{2})^2 \frac{\partial^4 u}{\partial x^2 \partial t^2} + O(\tau^3)$$
(10)

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x_i, t_{k+1}) = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x_i, t_{k+\frac{1}{2}}) + \frac{\tau}{2} \frac{\partial^3 u}{\partial x^2 \partial t} + \frac{1}{2} (\frac{\tau}{2})^2 \frac{\partial^4 u}{\partial x^2 \partial t^2} + O(\tau^3)$$
(11)

将(10)和(11)相加得

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x_i, t_{k+\frac{1}{2}}) = \frac{1}{2} \left[\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x_i, t_{k+1}) + \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x_i, t_k) \right] + O(\tau^2)$$
(12)

将(12)带入(9)得

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x_i, t_{k+\frac{1}{2}}) - \frac{1}{2}a[\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x_i, t_{k+1}) + \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x_i, t_k)] = f(x_i, t_{k+\frac{1}{2}}) + O(\tau^2)$$
(13)

用一阶中心差商近似一阶导数

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x_i, t_{k+\frac{1}{2}}) = \frac{u(x_i, t_{k+1}) - u(x_i, t_k)}{\tau} + O(\tau^2)$$
(14)

用二阶中心差商近似二阶导数

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x_i, t_k) = \frac{u(x_{i+1}, t_k) - 2u(x_i, t_k) + u(x_{i-1}, t_k)}{h^2} + O(h^2)$$
(15)

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x_i, t_{k+1}) = \frac{u(x_{i+1}, t_{k+1}) - 2u(x_i, t_{k+1}) + u(x_{i-1}, t_{k+1})}{h^2} + O(h^2)$$
 (16)

将(14)、(15)和(16)代入(13),得

$$\frac{u(x_{i}, t_{k+1}) - u(x_{i}, t_{k})}{\tau} - \frac{a}{2} \left[\frac{u(x_{i+1}, t_{k}) - 2u(x_{i}, t_{k}) + u(x_{i-1}, t_{k})}{h^{2}} + \frac{u(x_{i+1}, t_{k+1}) - 2u(x_{i}, t_{k+1}) + u(x_{i-1}, t_{k+1})}{h^{2}} \right] = f(x_{i}, t_{k+\frac{1}{2}}) + O(h^{2} + \tau^{2})$$
(17)

略去截断误差,从而可得差分方程

$$\begin{cases}
\frac{u_i^{k+1} - u_i^k}{\tau} = \frac{a}{2} \left[\frac{u_{i+1}^k - 2u_i^k + u_{i-1}^k}{h^2} + \frac{u_{i+1}^{k+1} - 2u_i^{k+1} + u_{i-1}^{k+1}}{h^2} \right] + f(x_i, t_{k+\frac{1}{2}}) & (18a) \\
u_i^0 = \varphi(x_i), 0 \le i \le m & (18b)
\end{cases}$$

$$u_i^0 = \varphi(x_i), 0 \le i \le m \tag{18b}$$

$$u_0^k = \alpha(t_k), u_m^k = \beta(t_k), 1 \le k \le n$$
 (18c)

截断误差为 $O(\tau^2 + h^2)$. 将 (18a) 写成矩阵形式

 $A_1 u^{k+1} = A_2 u^k + f (19)$

其中

$$A_{1} = \begin{bmatrix} 1 + \gamma & -\frac{\gamma}{2} \\ -\frac{\gamma}{2} & 1 + \gamma & -\frac{\gamma}{2} \\ & \ddots & \ddots & \ddots \\ & & -\frac{\gamma}{2} & 1 + \gamma \end{bmatrix}$$
$$\begin{bmatrix} 1 - \gamma & \frac{\gamma}{2} \\ & \gamma & \gamma \end{bmatrix}$$

$$A_2 = \begin{bmatrix} 1 - \gamma & \frac{\gamma}{2} \\ \frac{\gamma}{2} & 1 - \gamma & \frac{\gamma}{2} \\ & \ddots & \ddots & \ddots \\ & & \frac{\gamma}{2} & 1 - \gamma \end{bmatrix}$$

$$u^k = \begin{bmatrix} u_1^k \\ u_2^k \\ \vdots \\ u_{m-2}^k \\ u_{m-1}^k \end{bmatrix}$$

 $f = \begin{bmatrix} \frac{\gamma}{2}(u_0^k + u_0^{k+1}) + \tau f(x_1, t_{k+\frac{1}{2}}) \\ \tau f(x_2, t_{k+\frac{1}{2}}) \\ \vdots \\ \tau f(x_{m-2}, t_{k+\frac{1}{2}}) \\ \frac{\gamma}{2}(u_m^k + u_m^{k+1}) + \tau f(x_{m-1}, t_{k+\frac{1}{2}}) \end{bmatrix}$

解(19),即可得数值解。

2.3 二阶 BDF 差分格式

当 k=1 时,直接对 (1a) 运用向后 Euler 差分格式,有

$$\frac{u_i^1 - u_i^0}{\tau} = a \frac{u_{i-1}^1 - 2u_i^1 + u_{i+1}^1}{h^2} + f_i^1, 1 \le i \le m - 1$$
(20)

截断误差 $R = O(h^2 + \tau)$

当 $k \ge 2$ 时, 在点 (x_i, t_k) 处考虑方程 (1a), 有

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x_i, t_k) = a \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x_i, t_k) + f(x_i, t_k)$$
(21)

将 $u(x_i, t_{k-1}), u(x_i, t_{k-2})$ 在点 (x_i, t_k) 处 Taylor 展开,有

$$u(x_{i}, t_{k-1}) = u(x_{i}, t_{k}) - \tau \frac{\partial u}{\partial t}(x_{i}, t_{k}) + \frac{1}{2!} \tau^{2} \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}}(x_{i}, t_{k}) - \frac{1}{3!} \tau^{3} \frac{\partial^{3} u}{\partial t^{3}}(x_{i}, t_{k}) + O(\tau^{3})$$
 (22)

$$u(x_{i}, t_{k-2}) = u(x_{i}, t_{k}) - 2\tau \frac{\partial u}{\partial t}(x_{i}, t_{k}) + \frac{1}{2!}(2\tau)^{2} \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}}(x_{i}, t_{k}) - \frac{1}{3!}(2\tau)^{3} \frac{\partial^{3} u}{\partial t^{3}}(x_{i}, t_{k}) + O(\tau^{3})$$
(23)

 $(23) - 4 \times (22)$ 得

$$\frac{u(x_i, t_{k-2}) - 4u(x_i, t_{k-1}) + 3u(x_i, t_k)}{2\tau} = \frac{\partial u}{\partial t}(x_i, t_k) + O(\tau^2)$$
(24)

用二阶中心差商代替二阶导数

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x_i, t_k) = \frac{u(x_{i+1}, t_k) - 2u(x_i, t_k) + u(x_{i-1}, t_k)}{h^2} + O(h^2)$$
(25)

将(24)和(25)代入方程(21),有

$$\frac{u(x_i, t_{k-2}) - 4u(x_i, t_{k-1}) + 3u(x_i, t_k)}{2\tau} = a \frac{u(x_{i+1}, t_k) - 2u(x_i, t_k) + u(x_{i-1}, t_k)}{h^2} + f(x_i, t_k) + O(\tau^2 + h^2)$$
(26)

所以差分格式为

$$\begin{cases} \frac{3u_i^k - 4u_i^{k-1} + u_i^{k-2}}{2\tau} = a\frac{u_{i-1}^k - 2u_i^k + u_{i+1}^k}{h^2} + f_i^k, k \ge 2, 1 \le i \le m - 1 & (27a) \\ \frac{u_i^1 - u_i^0}{\tau} = a\frac{u_{i-1}^1 - 2u_i^1 + u_{i+1}^1}{h^2} + f_i^1, k = 1, 1 \le i \le m - 1 & (27b) \\ u_i^0 = \varphi(x_i), 1 \le i \le m, u_0^k = \alpha(t_k), u_m^k = \beta(t_k), 1 \le k \le n & (27c) \end{cases}$$

$$\frac{u_i^1 - u_i^0}{\tau} = a \frac{u_{i-1}^1 - 2u_i^1 + u_{i+1}^1}{h^2} + f_i^1, k = 1, 1 \le i \le m - 1$$
 (27b)

$$u_i^0 = \varphi(x_i), 1 \le i \le m, u_0^k = \alpha(t_k), u_m^k = \beta(t_k), 1 \le k \le n$$
 (27c)

当k > 2 时,整理为

$$\gamma u_{i-1}^k - (2\gamma + \frac{3}{2})u_i^k + \gamma u_{i+1}^k = -2u_i^{k-1} + \frac{1}{2}u_i^{k-2} - \tau f_i^k$$
(28)

写成矩阵形式

$$Au^k = -2u^{k-1} + \frac{1}{2}u^{k-2} + f (29)$$

其中

$$A = \begin{bmatrix} -(2\gamma + \frac{3}{2}) & \gamma & & & \\ \gamma & -(2\gamma + \frac{3}{2}) & \gamma & & \\ & \ddots & \ddots & \ddots & \\ & & -(2\gamma + \frac{3}{2}) & \gamma \end{bmatrix}$$

$$u^k = \begin{bmatrix} u_1^k \\ u_2^k \\ \vdots \\ u_{m-2}^k \\ u_{m-1}^k \end{bmatrix}$$

$$f = \begin{bmatrix} -\gamma u_0^k - \tau f(x_1, t_k) \\ -\tau f(x_1, t_k) \\ \vdots \\ -\tau f(x_{m-2}, t_k) \\ -\gamma u_m^k - \tau f(x_{m-1}, t_k) \end{bmatrix}$$

解方程(29),即可得数值解。

三、数值例子

数值例子为

$$\begin{cases}
\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} &, \quad 0 \le x \le 1, 0 \le t \le 1 \\
u(x,0) = e^x &, \quad 0 \le x \le 1 \\
u(0,t) = e^t, u(1,t) = e^{1+t}, \quad 0 \le t \le 1
\end{cases}$$
(30)

该问题的精确解为 $u(x,t) = e^{x+t}$

定义误差为

$$E_{\infty}(h,\tau) = \max_{\substack{1 \le i \le m-1\\1 \le k \le n}} |u(x_i, t_k) - u_i^k)|$$

现在分别使用三种数值格式对该例子进行求解,解题程序运行于 Matlab 2018a.

3.1 向后 Euler 格式

当 $\tau = \frac{1}{100}$, $h = \frac{1}{10}$ 时, t=1 处的数值解和精确解见图1, 从图像上看很接近。 当 $\tau = \frac{1}{100}$, $h = \frac{1}{10}$ 时, 取 x=0.5, 不同 t 处的值见表1, 随着 t 的增大,误差不断累积,

越来越大,到 t=1 处误差变得最大。

取不同 τ 和h时,t=1 处的误差见图2. 步长越小,误差也越小。

取不同步长时,误差和误差比见表2, τ 变为原来的4倍,h变为原来的2倍,误差 会变为原来的 4 倍,符合 $O(\tau + h^2)$ 的截断误差

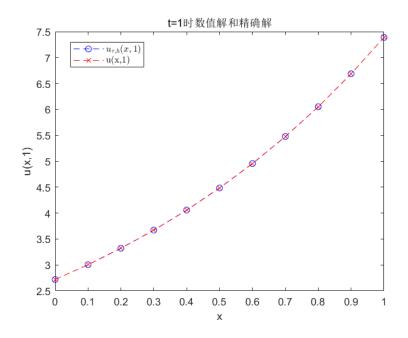


图 1 t=1 处的数值解和精确解 (向后 Euler 格式)

表 1 x=0.5 时,不同 t 处的数值解、精确解和误差 (向后 Euler 格式)

k	t	数值解	精确解	误差
10	0.1	1.822891	1.822119	7.7174E-04
20	0.2	2.014927	2.013753	1.1743E-03
30	0.3	2.226965	2.225541	1.4242E-03
40	0.4	2.461227	2.459603	1.6237E-03
50	0.5	2.720096	2.718282	1.8140E-03
60	0.6	3.006178	3.004166	2.0124E-03
70	0.7	3.322344	3.320117	2.2271E-03
80	0.8	3.671759	3.669297	2.4625E-03
90	0.9	4.057922	4.055200	2.7219E-03
100	1	4.484697	4.481689	3.0084E-03

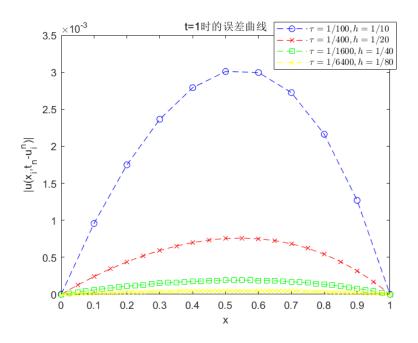


图 2 不同步长下的误差 (向后 Euler 格式)

表 2 取不同步长时的误差和误差比 (向后 Euler 格式)

h, τ	$E_{\infty}(h,\tau)$	$E_{\infty}(2h,4\tau)/E_{\infty}(h,\tau)$
1/100,1/10	3.0084E-03	*
1/400,1/20	7.6035E-04	3.956615
1/1600,1/40	1.9023E-04	3.997046
1/6400,1/80	4.7566E-05	3.999261

3.2 Crank-Nicolson 格式

当 $\tau=\frac{1}{10},h=\frac{1}{10}$ 时,t=1 处的数值解和精确解见图3,从图像上看很接近。 当 $\tau=\frac{1}{10},h=\frac{1}{10}$ 时,取 x=0.5,不同 t 处的值见表3,当层数越深时,误差越大,这

当 $\tau = \frac{1}{10}$, $h = \frac{1}{10}$ 时, 取 x=0.5, 不同 t 处的值见表3, 当层数越深时,误差越大,这是因为, 每一次由 k 层求解 k+1 层时都有误差,随着 t 的增大,误差不断累积,越来越大, 到 t=1 处误差变得最大。

取不同 τ 和h时,t=1处的误差见图4,步长越小,误差也越小。

使用 Crank-Nicolson 格式求数值解,取不同步长时最大误差和最大误差的比值见表4, τ 变为原来的 2 倍,h 变为原来的 2 倍,误差会变为原来的 4 倍,符合 $O(\tau^2 + h^2)$ 的截断误差。

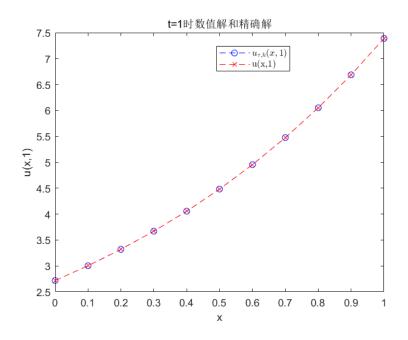


图 3 t=1 处的数值解和精确解 (Crank-Nicolson 格式)

表 3 x=0.5 时,不同 t 处的数值解、精确解和误差 (Crank-Nicolson 格式)

k	t	数值解	精确解	误差
1	0.1	1.822349	1.822119	2.3053E-04
2	0.2	2.014105	2.013753	3.5224E-04
3	0.3	2.225953	2.225541	4.1241E-04
4	0.4	2.460072	2.459603	4.6922E-04
5	0.5	2.718802	2.718282	5.2042E-04
6	0.6	3.004743	3.004166	5.7700E-04
7	0.7	3.320755	3.320117	6.3794E-04
8	0.8	3.670002	3.669297	7.0507E-04
9	0.9	4.055979	4.055200	7.7949E-04
10	1	4.482550	4.481689	8.6123E-04

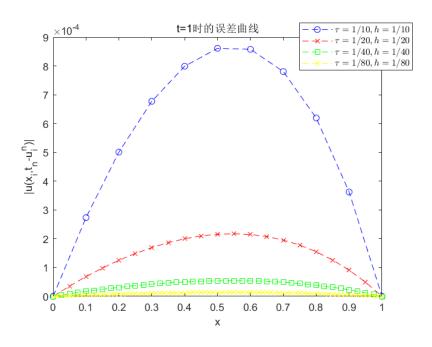


图 4 不同步长下的误差 (Crank-Nicolson 格式)

表 4 不同步长的最大误差和最大误差的比 (Crank-Nicolson 格式)

h, au	$E_{\infty}(h,\tau)$	$E_{\infty}(2h,2\tau)/E_{\infty}(h,\tau)$
1/10,1/10	8.61E-04	*
1/20,1/20	2.17E-04	3.962274
1/40,1/40	5.44E-05	3.998647
1/80,1/80	1.36E-05	3.999657

3.3 二阶 BDF 差分格式

当 $\tau = \frac{1}{10}, h = \frac{1}{10}$ 时,t=1 处的数值解和精确解见图5, 从图像上看很接近。 当 $\tau = \frac{1}{10}, h = \frac{1}{10}$ 时,取 x=0.5,不同 t 处的值见表5。

取不同 τ 和h时,t=1处的误差见图6,步长越小,误差也越小。

取不同步长时,误差和误差比见表6, τ 变为原来的 2 倍,h 变为原来的 2 倍,误差 变为原来的 2 到 3 倍,这是因为,虽然 $k \geq 2$ 时,截断误差为 $O(\tau^2 + h^2)$,但是 k = 1 时,截断误差为 $O(\tau + h^2)$,所以达不到 4 倍。

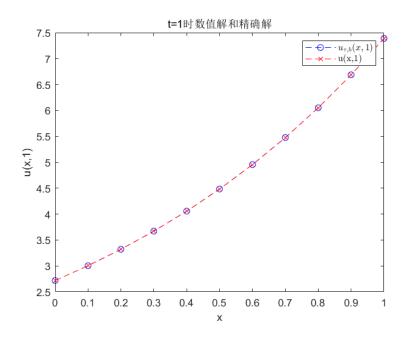


图 5 t=1 处的数值解和精确解 (二阶 BDF 差分格式)

表 5 x=0.5 时,不同 t 处的数值解、精确解和误差 (二阶 BDF 差分格式)

k	t	数值解	精确解	误差
1	0.1	1.827620	1.822119	5.50E-03
2	0.2	2.018779	2.013753	5.03E-03
3	0.3	2.228923	2.225541	3.38E-03
4	0.4	2.461791	2.459603	2.19E-03
5	0.5	2.719898	2.718282	1.62E-03
6	0.6	3.005622	3.004166	1.46E-03
7	0.7	3.321620	3.320117	1.50E-03
8	0.8	3.670940	3.669297	1.64E-03
9	0.9	4.057022	4.055200	1.82E-03
10	1	4.483712	4.481689	2.02E-03

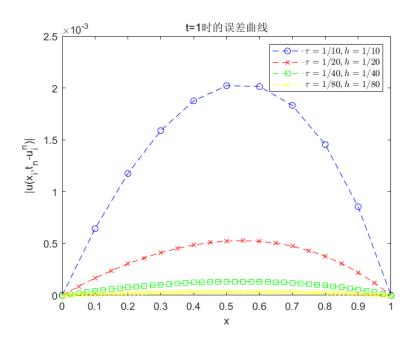


图 6 不同步长下的误差 (二阶 BDF 差分格式)

表 6 取不同步长时的误差和误差比 (二阶 BDF 差分格式)

h, au	$E_{\infty}(h,\tau)$	$E_{\infty}(2h,4\tau)/E_{\infty}(h,\tau)$
1/10,1/10	5.61E-03	*
1/20,1/20	1.90E-03	2.9544
1/40,1/40	6.18E-04	3.0719
1/80,1/80	1.81E-04	3.4202

四、总结

本文建立了三种一维抛物型方程差分格式:向后 Euler 格式、Crank-Nicolson 格式和二阶 BDF 格式。并运用这三种格式,通过编写 matlab 程序,对具体的算例进行了数值求解。向后 Euler 格式的截断误差为 $O(\tau + h^2)$,Crank-Nicolson 格式的截断误差为 $O(\tau^2 + h^2)$,而二阶 BDF 格式的截断误差则分为两段: 当 k = 1 时,截断误差为 $O(\tau + h^2)$,当 $k \geq 2$ 时,截断误差为 $O(\tau^2 + h^2)$,精度为: Crank-Nicolson 格式 > 二阶 BDF 格式 > 向后 Euler 格式.

参考文献

- [1] 李荣华. 偏微分方程数值解法 [M]. 高等教育出版社, 2005.
- [2] 孙志忠, 计算数学. 偏微分方程数值解法 [M]. 科学出版社, 2005.

附录 A 程序流程图

程序的流程见图7



图 7 程序流程图

附录 B 向后 Euler 格式代码

fa.m 求精确解

function r =fa(t,x) % 求精确解

```
% @t 时间向量
% @x 空间向量
[t,x]=meshgrid(t,x);
t=t';
x=x';
r=exp(x+t);
end
```

fsolve.m 用向后 Euler 格式求数值解

```
function [t,x,u] = fsolve(tau,h)
% 用向后Euler法解抛物方程
% Qt 时间向量
% @x 空间向量
% @tau 时间步长
% @h 空间步长
% @u 数值解
N=1/tau;%t被分割的区间数
M=1/h;%x被分割的区间数
t=0:tau:1;
x=0:h:1;
u=ones(N+1,M+1);
u(1,:)=exp(x);%初值
%边值
u(:,1) = exp(t);
u(:,M+1)=exp(1+t);
r=tau/h^2;%步长系数
a=ones(M-2,1)*(-r);%下对角线
c=ones(M-2,1)*(-r);%上对角线
b=ones(M-1,1)*(1+2*r);%主队角线
A=diag(b,0)+diag(a,-1)+diag(c,1);%系数矩阵
for k=2:N+1
%右端项
f=u(k-1,2:M);
f(1)=f(1)+r*u(k,1);
f(M-1)=f(M-1)+r*u(k,M+1);
u(k,2:M)=(A\f')';%由k-1层求第k层的值
end
end
```

fig.m 绘制误差图,精确解和数值解对比图

```
clc;clear;
tau=[1/100,1/400,1/1600,1/6400];%时间步长
h=[1/10,1/20,1/40,1/80];%空间步长
K=size(tau,2);
```

```
t_cell=cell(K,1);%时间向量
x_cell=cell(K,1);%空间向量
u_cell=cell(K,1);%数值解
ua_cell=cell(K,1);%精确解
epsilon_cell=cell(K,1);%绝对误差
for n=1:K
[t_cell{n,1},x_cell{n,1},u_cell{n,1}]=fsolve(tau(n),h(n));%求数值解
ua_cell{n,1}=fa(t_cell{n,1},x_cell{n,1});%精确解
epsilon_cell{n,1}=abs(ua_cell{n,1}-u_cell{n,1});%求绝对误差
end
figure(1);
%t=1,tau=1/100,h=1/10时数值解和精确解对比
plot(x_cell{1,1},u_cell{1,1}(1/tau(1)+1,:),'b--o'...
x_{cell{1,1},ua_{cell{1,1}(1/tau(1)+1,:), 'r--x')}}
h=legend('$u_{x,1},u(x,1)');
set(h,'Interpreter','latex') %设置legend为latex解释器
title('t=1时数值解和精确解');
xlabel('x');ylabel('u(x,1)');
%绘制t=1时的误差曲线
figure(2)
plot(x_cell{1,1},epsilon_cell{1,1}(1/tau(1)+1,:),'b--o');
hold on;
plot(x_cell{2,1},epsilon_cell{2,1}(1/tau(2)+1,:),'r--x');
hold on;
plot(x_cell{3,1},epsilon_cell{3,1}(1/tau(3)+1,:),'g--s');
plot(x_cell{4,1},epsilon_cell{4,1}(1/tau(4)+1,:),'y--x');
hold on;
h=legend('$\tau=1/100,h=1/10$','$\tau=1/400,h=1/20$','$\tau=1/1600,h=1/40$','$\tau=1/6400,h=1/80$');
set(h,'Interpreter','latex') %设置legend为latex解释器
title('t=1时的误差曲线');
xlabel('x'); ylabel('|u(x_{i},t_{n}-u_{i}^{n})|');
```

data.m 求特定点的数值解,误差分析。

```
clc;clear;
tao=[1/100,1/400,1/1600,1/6400];%时间步长
h=[1/10,1/20,1/40,1/80];%空间步长
K=size(tao,2);
t_cell=cell(K,1);%时间向量
x_cell=cell(K,1);%空间向量
u_cell=cell(K,1);%数值解
ua_cell=cell(K,1);%精确解
epsilon_cell=cell(K,1);%绝对误差
max_epsilon=ones(K,1);
rate=ones(3,1);%误差比
```

```
for n=1:K
[t_cell{n,1},x_cell{n,1},u_cell{n,1}]=fsolve(tao(n),h(n));%求数值解
ua_cell{n,1}=fa(t_cell{n,1},x_cell{n,1});%精确解
epsilon_cell{n,1}=abs(ua_cell{n,1}-u_cell{n,1});%求绝对误差
max_epsilon(n,1)=max(epsilon_cell{n,1}(:));%求最大误差
%E(t,h)/E(4t,2h)
for n=1:K-1
rate(n,1)=max_epsilon(n,1)/max_epsilon(n+1,1);
end
%当x=0.5时,取t=0.1,0.2,...1时,误差的变化,tao=1/100,h=1/10;
u_1=ones(10,1);%特定点数值解
ua_1=ones(10,1);%特定点精确解
[t,x,u]=fsolve(tao(1),h(1));
ua=fa(t,x);
u_1=u(11:10:101,6);
ua_1=ua(11:10:101,6);
epsion_1=abs(u_1-ua_1);%误差
```

附录 C Crank-Nicolson 格式代码

fa.m 求精确解: 与向后 Euler 格式相同 fsolve.m 用 Crank-Nicolson 格式求数值解

```
function [t,x,u] = fsolve(tau,h)
% 用Crank-Nicolson格式解求数值解
% Ot 时间向量
% @x 空间向量
% Qtau 时间步长
% Oh 空间步长
% Qu 数值解
N=1/tau;%t被分割的区间数
M=1/h;%x被分割的区间数
t=0:tau:1;
x=0:h:1;
u=ones(N+1,M+1);
u(1,:)=exp(x);%初值
%边值
u(:,1)=exp(t);
u(:,M+1)=exp(1+t);
r=tau/h^2;%步长系数
a1=ones(M-2,1)*(-r/2);%下对角线
```

```
b1=ones(M-1,1)*(1+r);%主队角线
c1=ones(M-2,1)*(-r/2);%上对角线
A1=diag(b1,0)+diag(a1,-1)+diag(c1,1);%系数矩阵

a2=-a1;
b2=ones(M-1,1)*(1-r);
c2=-c1;
A2=diag(b2,0)+diag(a2,-1)+diag(c2,1);%系数矩阵
for k=2:N+1
%右端项
f=A2*u(k-1,2:M)';
f(1)=f(1)+r/2*(u(k,1)+u(k-1,1));
f(M-1)=f(M-1)+r/2*(u(k,M+1)+u(k-1,M+1));
u(k,2:M)=(A1\f)';%由k-1层求第k层的值
end
end
```

fig.m 绘制误差图,精确解和数值解对比图

```
clc;clear;
tau=[1/10,1/20,1/40,1/80];%时间步长
h=[1/10,1/20,1/40,1/80];%空间步长
K=size(tau,2);
t_cell=cell(K,1);%时间向量
x_cell=cell(K,1);%空间向量
u_cell=cell(K,1);%数值解
ua_cell=cell(K,1);%精确解
epsilon_cell=cell(K,1);%绝对误差
for n=1:K
[t_cell{n,1},x_cell{n,1},u_cell{n,1}]=fsolve(tau(n),h(n));%求数值解
ua_cell{n,1}=fa(t_cell{n,1},x_cell{n,1});%精确解
epsilon_cell{n,1}=abs(ua_cell{n,1}-u_cell{n,1});%求绝对误差
end
figure(1);
%t=1,tau=1/100,h=1/10时数值解和精确解对比
plot(x_cell{1,1},u_cell{1,1}(1/tau(1)+1,:),'b--o'...
x_cell{1,1},ua_cell{1,1}(1/tau(1)+1,:),'r--x'
h=legend('$u_{\lambda,1},u(x,1)');
set(h,'Interpreter','latex') %设置legend为latex解释器
title('t=1时数值解和精确解');
xlabel('x');ylabel('u(x,1)');
%绘制t=1时的误差曲线
figure(2)
plot(x_cell{1,1},epsilon_cell{1,1}(1/tau(1)+1,:),'b--o');
hold on;
plot(x_cell{2,1},epsilon_cell{2,1}(1/tau(2)+1,:),'r--x');
```

```
hold on;
plot(x_cell{3,1},epsilon_cell{3,1}(1/tau(3)+1,:),'g--s');
hold on;
plot(x_cell{4,1},epsilon_cell{4,1}(1/tau(4)+1,:),'y--x');
hold on;
h=legend('$\tau=1/10,h=1/10$','$\tau=1/20,h=1/20$','$\tau=1/40,h=1/40$','$\tau=1/80,h=1/80$');
set(h,'Interpreter','latex') %设置legend为latex解释器
title('t=1时的误差曲线');
xlabel('x');ylabel('|u(x_{i},t_{n}-u_{i}^{n})|');
```

data.m 求特定点的数值解,误差分析。

```
clc;clear;
tau=[1/10,1/20,1/40,1/80];%时间步长
h=[1/10,1/20,1/40,1/80];%空间步长
K=size(tau,2);
t_cell=cell(K,1);%时间向量
x_cell=cell(K,1);%空间向量
u_cell=cell(K,1);%数值解
ua_cell=cell(K,1);%精确解
epsilon_cell=cell(K,1);%绝对误差
max_epsilon=ones(K,1);
rate=ones(3,1);%误差比
for n=1:K
[t_cell{n,1},x_cell{n,1},u_cell{n,1}]=fsolve(tau(n),h(n));%求数值解
ua_cell{n,1}=fa(t_cell{n,1},x_cell{n,1});%精确解
epsilon_cell{n,1}=abs(ua_cell{n,1}-u_cell{n,1});%求绝对误差
max_epsilon(n,1)=max(epsilon_cell{n,1}(:));%求最大误差
end
%E(t,h)/E(2t,2h)
for n=1:K-1
rate(n,1)=max_epsilon(n,1)/max_epsilon(n+1,1);
end
%当x=0.5时,取t=0.1,0.2,...1时,误差的变化(tau=1/10,h=1/10);
u_1=zeros(10,1);%特定点数值解
ua_1=zeros(10,1);%特定点精确解
[t,x,u]=fsolve(tau(1),h(1));
ua=fa(t,x);
u_1=u(2:1:11,1/h(1)/2+1);
ua_1=ua(2:1:11,1/h(1)/2+1);
epsion_1=abs(u_1-ua_1);%误差
```

附录 D 二阶 BDF 格式代码

fa.m 求精确解,与前面相同 fig.m 绘制误差图,精确解和数值解对比图,与 Crank-Nicolson 格式相同 data.m 求特定点的数值解,误差分析,与 Crank-Nicolson 格式相同 fsolve.m 用 BDF 格式求数值解

```
function [t,x,u] = fsolve(tau,h)
% 用BDF格式解抛物方程
% Qt 时间向量
% 0x 空间向量
% @tau 时间步长
% @h 空间步长
% Qu 数值解
N=1/tau;%t被分割的区间数
M=1/h;%x被分割的区间数
t=0:tau:1;
x=0:h:1;
u=ones(N+1,M+1);
u(1,:)=exp(x);%初值
%边值
u(:,1) = exp(t);
u(:,M+1)=exp(1+t);
r=tau/h^2;%步长系数
a=ones(M-2,1)*(-r);%下对角线
c=ones(M-2,1)*(-r);%上对角线
b=ones(M-1,1)*(1+2*r);%主队角线
A1=diag(b,0)+diag(a,-1)+diag(c,1);%向后Euer法系数矩阵
a=ones(M-2,1)*(r);%下对角线
c=ones(M-2,1)*(r);%上对角线
b=ones(M-1,1)*(-(2*r+3/2));%主队角线
A2=diag(b,0)+diag(a,-1)+diag(c,1);%向后Euer法系数矩阵
%由第0层求第1层
f=u(1,2:M);
f(1)=f(1)+r*u(2,1);
f(M-1)=f(M-1)+r*u(2,M+1);
u(2,2:M)=(A1\f')';%由0层求第1层的值
%用Crank-Nicolson格式求出的第1层替代向后Euler法求出的第一层数值解
    [t2,x2,u2]=fsolve12(tau,h);
    u(2,2:M)=u2(2,2:M);
%第2层到N层
```

```
for k=3:N+1
%右端项
F=-2*u(k-1,2:M)+1/2*u(k-2,2:M);
F(1)=F(1)-r*u(k,1);
F(M-1)=F(M-1)-r*u(k,M+1);
u(k,2:M)=(A2\F')';%由k-1层求第k层的值
end
end
```