抛物型偏微分方程的差分方法

阙嘉豪1

(1. 北京师范大学 数学科学学院, 北京 100875)

1 模型问题

考虑 $\Omega := (0,1)$ 上的热传导方程的 Dirichlet 初边值问题:

$$\begin{cases} u_t = u_{xx}, & 0 < x < 1, t > 0, \\ u(x,0) = u^0(x), & 0 \le x \le 1, \\ u(0,t) = u(1,t) = 0, & t > 0. \end{cases}$$
 (1a)

由分离变量法可以证明, 方程 (1a) 在齐次 Dirichelet 边界条件 (1b) 下的一族相互独立的非 平凡特解为

$$u_k(x,t) = e^{-k^2 \pi^2 t} \sin k\pi x, \quad k = 1, 2, \dots$$

若初值 u_0 可以展开成 Fourier 正弦级数, 即

$$u^{0}(x) = \sum_{k=1}^{\infty} a_{k} \sin k\pi x,$$

其中

$$a_k = 2 \int_0^1 u^0(x) \sin k\pi x dx, \quad k = 1, 2, \cdots,$$

则模型问题(1)的解可以表示为

$$u(x,t) = \sum_{k=1}^{\infty} a_k e^{-k^2 \pi^2 t} \sin k\pi x.$$
 (2)

1.1 差分逼近

下面考虑模型问题 (1) 的差分逼近. 首先, 在 $[0,1] \times \mathbb{R}_+$ 上引人网格. 为简单起见, 我 们只限于考虑均匀网格. 任给正整数 N, 令空间步长

$$h = h_N = \Delta x = \frac{1}{N}, \quad x_j = jh, \quad j = 0, 1, \dots, N,$$

再令时间步长

$$\tau = \Delta t$$
, $t_m = m\tau$, $m = 0, 1, \cdots$

则平行于 t 轴的直线族 $x=x_j, j=0,1,\cdots,N$ 和平行于 x 轴的直线族 $t=t_m, m=0,1,\cdots$ 给出了 $[0,1] \times \mathbb{R}_+$ 上的一个均匀网格, 其网格节点集为 $\{(x_i,t_m)\}$. 在不会引起混淆时, 为简 化记号, 常将节点 (x_i, t_m) 简记为 (j, m). 其次, 在网格上定义网格函数

$$U := U_{(h,\tau)} := \{ U_j^m : j = 0, 1, \dots, N, m = 0, 1, \dots \},$$

模型问题 (1) 的真解 u 在网格节点 (x_i, t_m) 上的取值记为 u_i^m , 即

$$u_j^m = u\left(x_j, t_m\right).$$

我们需要用适当的差分算子替换原问题中的微分算子,从而导出关于网格函数 U 的差分方程初边值问题是适定的,即其解 U 存在唯一且稳定,并且 U 在一定的意义下逼近真解 u.

以下我们用三种格式:显式格式,隐式格式和 Crank-Nicolson 格式求解模型问题,并分析它们的稳定性,收敛性和误差.

1.2 显式格式

在时间方向用一阶向前差商 $\frac{\Delta_{+t}}{\Delta t}$ 替换时间一阶微商 $\frac{\partial}{\partial t}$, 在空间方向用二阶中心差商 $\frac{\delta_x^2}{(\Delta x)^2}$ 替换空间二阶微商 $\frac{\partial^2}{\partial x^2}$, 就得到了模型问题 (1) 的最简单的差分格式:

$$\begin{cases} \frac{U_{j}^{m+1} - U_{j}^{m}}{\tau} = \frac{U_{j+1}^{m} - 2U_{j}^{m} + U_{j-1}^{m}}{h^{2}}, & 1 \leqslant j \leqslant N - 1, & m \geqslant 0, \\ U_{j}^{0} = u_{j}^{0}, & 0 \leqslant j \leqslant N, \\ U_{0}^{m} = U_{N}^{m} = 0, & m \geqslant 1. \end{cases}$$
 (3a)

由 (3a) 式可得

$$U_j^{m+1} = \mu U_{j+1}^m + (1 - 2\mu) U_j^m + \mu U_{j-1}^m, \quad \mu = \frac{\tau}{h^2}.$$
 (4)

如果已知第 m 个时间层 t_m 上的网格函数值 $U^m = \{U_j^m\}_{j=0}^N$,则由 (4) 式即可相互独立地直接计算出 U_j^{m+1} , $j=1,\cdots,N-1$. 我们把这样的差分格式称为两时间层向前差分显式差分格式,简称显式格式.

1.2.1 显式格式的截断误差

引入截断误差算子

$$T_{(h,\tau)} = \left(\frac{\Delta_{+t}}{\tau} - \frac{\delta_x^2}{h^2}\right) - \left(\frac{\partial}{\partial t} - \frac{\partial^2}{\partial x^2}\right). \tag{5}$$

以下为记号简单起见, 我们经常会省略掉 $T_{(h,\tau)}$ 及其他一些符号的下标 (h,τ) .

设 u 是定义在 $(0,1) \times \mathbb{R}_+$ 上的充分光滑的函数, 由 u 在点 (x,t) 的 Taylor 展开式易得

$$\Delta_{+t}u(x,t) := u(x,t+\Delta t) - u(x,t)$$

$$= u_t(x,t) \Delta t + \frac{1}{2}u_{tt}(x,t) (\Delta t)^2 + \frac{1}{6}u_{ttt}(x,t) (\Delta t^3) + \cdots,$$

$$\delta_x^2 u(x,t) := u(x+\Delta x,t) - 2u(x,t) + u(x-\Delta x,t)$$

$$= u_{xx}(x,t) (\Delta x)^2 + \frac{1}{12}u_{xxxx}(x,t) (\Delta x)^4 + \cdots,$$

则有

$$Tu(x,t) = \frac{1}{2}u_{tt}(x,t)\tau - \frac{1}{12}u_{xxxx}(x,t)h^{2} + O(\tau^{2} + h^{4}).$$

由此可知

$$\lim_{h\to 0, \tau\to 0} T_{(h,\tau)} = 0,$$

即差分格式是相容的. 由余项形式的 Taylor 展开

$$\Delta_{+t}u\left(x,t\right) = u_{t}\left(x,t\right)\Delta t + \frac{1}{2}u_{tt}\left(x,\eta\right)\left(\Delta t\right)^{2},$$

$$\delta_{x}^{2}u(x,t) = u_{xx}\left(x,t\right)\left(\Delta x\right)^{2} + \frac{1}{12}u_{xxxx}\left(\xi,t\right)\left(\Delta x\right)^{4},$$

其中 $\eta \in (t, t + \tau)$, $\xi \in (x - h, x + h)$, 可将截断误差表示为

$$Tu(x,t) = \frac{1}{2}u_{tt}(x,\eta)\tau - \frac{1}{12}u_{xxxx}(\xi,t)h^2,$$

即

$$Tu\left(x,t\right) =O\left(\tau \right) +O\left(h^{2}\right) .$$

我们称显式格式 (3a) 的截断误差关于时间和空间分别具有一阶和二阶精度. 进一步, 记 $\Omega_{t_{\max}} = (0,1) \times (0,t_{\max})$, 其中 t_{\max} 是取定的一个时刻. 当

$$M_{tt} := \max_{(x,t) \in \bar{\Omega}_{t_{\max}}} \left| u_{tt} \left(x, t \right) \right|, \quad M_{xxxx} := \max_{(x,t) \in \bar{\Omega}_{t_{\max}}} \left| u_{xxxx} \left(x, t \right) \right|$$

为有界量时, 我们有

$$\left|Tu\left(x,t\right)\right| \leqslant \frac{1}{2}M_{tt}\tau + \frac{1}{12}M_{xxxx}h^{2}, \quad \forall \left(x,t\right) \in \Omega_{t_{\max}}.$$
 (6)

1.2.2 显式格式的稳定性, 收敛性分析

结论 1 显式格式精度为 $O\left(\tau+h^2\right)$, 且 $0<\mu\leqslant\frac{1}{2}$ 时, 显式格式在 \mathbb{L}^{∞} 意义下具有稳定性和收敛性, 收敛速度为 $O\left(\tau\right)$.

证明 定义逼近误差 e = U - u 的网格函数

$$e_j^m := U_j^m - u(x_j, t_m), \quad j = 0, 1, \dots, N, \quad m = 0, 1, \dots,$$

则由方程 (1a), (3a) 和截断误差算子的定义 (5) 知, 逼近误差 e 是以下差分方程初边值问题的解:

$$\begin{cases}
\frac{e_j^{m+1} - e_j^m}{\tau} = \frac{e_{j+1}^m - 2e_j^m + e_{j-1}^m}{h^2} - T_j^m, & 1 \leqslant j \leqslant N - 1, & m \geqslant 0, & (7a) \\
e_j^0 = 0, & 0 \leqslant j \leqslant N, & (7b) \\
e_0^m = e_N^m = 0, & m \geqslant 1, . & (7c)
\end{cases}$$

其中, $T_i^m = Tu_i^m$. 对于显式格式, 我们有

$$\begin{cases}
U_j^{m+1} = (1 - 2\mu) U_j^m + \mu \left(U_{j-1}^m + U_{j+1}^m \right), \\
e_j^{m+1} = (1 - 2\mu) e_j^m + \mu \left(e_{j-1}^m + e_{j+1}^m \right) - \tau T_j^m,
\end{cases} (8a)$$

因 $\mu > 0$ 且 $1 = (1 - 2\mu) + \mu + \mu$, 则要使得最大值原理成立, 只需满足 $1 - 2\mu \ge 0$. 即 $\mu \le \frac{1}{2}$ 时, 有

$$\max_{1\leqslant j\leqslant N-1}|U_j^m|\leqslant \max\left\{\max_{0\leqslant j\leqslant N}|U_j^0|,\max_{1\leqslant l\leqslant m}\max\left\{|U_0^l|,|U_N^l|\right\}\right\},\quad \forall m\geqslant 0.$$

由 (8a) 式以及 $\mu \leqslant \frac{1}{2}$ 的假设, e^m 各项系数非负, 且其和不大于 e_i^{m+1} 的系数, 则

$$|e_j^{m+1}| \leq \mu |e_{j-1}^m| + (1 - 2\mu) |e_j^m| + \mu |e_{j+1}^m| + \tau |T_j^m|$$

$$\leq \mu \varepsilon^m + (1 - 2\mu) \varepsilon^m + \mu \varepsilon^m + \tau \mathcal{T}^m$$

$$= \varepsilon^m + \tau \mathcal{T}^m, \qquad 1 \leq j \leq N - 1,$$

其中
$$\varepsilon^m = \max_{0 \leqslant j \leqslant N} |e_j^m|$$
, $\mathcal{T}^m = \max_{1 \leqslant j \leqslant N-1} |T_j^m|$. 由此, 可归纳得到

$$\varepsilon^{n} \leqslant \max \left\{ \varepsilon^{n-1}, \max\{|e_{0}^{n}|, |e_{N}^{n}|\} \right\} + \tau \mathcal{T}^{n-1}$$

$$\leqslant \max \left\{ \varepsilon^{n-2}, \max_{n-1 \leqslant l \leqslant n} \max\{|e_{0}^{l}|, |e_{N}^{l}|\} \right\} + \tau \mathcal{T}^{n-1} + \tau \mathcal{T}^{n-2}$$

$$\leqslant \cdots$$

$$\leqslant \max \left\{ \varepsilon^0, \max_{1 \leqslant l \leqslant n} \max\{|e_0^l|, |e_N^l|\} \right\} + \tau \sum_{k=1}^{n-1} \mathcal{T}^k,$$

此即

$$\begin{split} \varepsilon^n &\leqslant \max \left\{ \varepsilon^0, \max_{1 \leqslant l \leqslant n} \max\{|e_0^l|, |e_N^l|\} \right\} + (n-1)\,\tau \widehat{\mathcal{T}} \\ &\leqslant \max \left\{ \varepsilon^0, \max_{1 \leqslant l \leqslant n} \max\{|e_0^l|, |e_N^l|\} \right\} + t_{\max} \widehat{\mathcal{T}}, \end{split}$$

其中 $\hat{T} = \max_{n} T^{n} = ||T||_{\infty,\Omega_{t_{\max}}}, 则$

$$||e||_{\infty,\Omega_{t_{\max}}} \leq \max \left\{ \max_{0 \leq j \leq N} |e_j^0|, \max_{0 < m\tau \leq t_{\max}} \{|e_0^m| + |e_N^m|\} \right\} + t_{\max} ||T||_{\infty,\Omega_{t_{\max}}}.$$

该式表明误差方程(7a)在 \mathbb{L}^{∞} $\left(\Omega_{t_{\max}}\right)$ 范数意义下是稳定的. 又由于误差 e 满足齐次初边值条件 (7b) 和 (7c),则在差分格式(3a)的 \mathbb{L}^{∞} $\left(\Omega_{t_{\max}}\right)$ 稳定性和相容性条件下,离散问题(3)的解在 \mathbb{L}^{∞} $\left(\Omega_{t_{\max}}\right)$ 的意义下收敛到真解. 特别地,当 M_{xxxx} 为有界量时,由(6)式可得

$$||e||_{\infty,\Omega_{t_{\max}}} \leqslant \tau \left(\frac{1}{2} + \frac{1}{12\mu}\right) M_{xxxx} t_{\max},$$

但是注意到 $t_{\text{max}} \to \infty$ 时,以上估计并不能保证格式的收敛性. 我们有下面更精细的估计

$$||e||_{\infty,\Omega_{t_{\max}}} \leqslant \tau \left(\frac{1}{2} + \frac{1}{12\mu}\right) M_{xxxx} \min\left\{t_{\max}, \frac{1}{8}\right\}.$$
 (9)

下面证明 (9) 式. 取比较函数

$$\Phi_j^m = t_m ||T||_{\infty,\Omega_{t_{\text{max}}}}, \quad \psi_j^m = \frac{1}{2} x_j (1 - x_j) ||T||_{\infty,\Omega_{t_{\text{max}}}}.$$

可以验证

$$L_{(h,\tau)}\left(e_j^m - \Phi_j^m\right) \geqslant 0, \quad L_{(h,\tau)}\left(e_j^m - \psi_j^m\right) \geqslant 0.$$

事实上

$$L_{(h,\tau)}\Phi_j^m = -\|T\|_{\infty,\Omega_{t_{\max}}}, \quad L_{(h,\tau)}\psi_j^m = -\|T\|_{\infty,\Omega_{t_{\max}}},$$

而

$$L_{(h,\tau)}e_j^m = T_j^m,$$

故有

$$L_{(h,\tau)}\left(e_{j}^{m} - \Phi_{j}^{m}\right) = L_{(h,\tau)}\left(e_{j}^{m} - \psi_{j}^{m}\right) = ||T||_{\infty,\Omega_{t_{\max}}} + T_{j}^{m} \geqslant 0.$$

从而由最大值原理

$$\begin{split} \|e\|_{\infty,\Omega_{t_{\max}}} \leqslant \max \left\{ \max_{0 \leqslant j \leqslant N} |e_j^0|, \max_{1 \leqslant l \leqslant m} \max \left\{ |e_0^l|, |e_N^l| \right\} \right\} \\ + \min \left\{ t_m, \frac{1}{2} x_j \left(1 - x_j \right) \right\} \|T\|_{\infty,\Omega_{t_{\max}}}, \end{split}$$

由此可得

$$\|e\|_{\infty,\Omega_{t_{\max}}} \leqslant \tau \left(\frac{1}{2} + \frac{1}{12\mu}\right) M_{xxxx} \min\left\{t_{\max}, \frac{1}{8}\right\}$$

成立. 因此 $\tau \to 0$ 时, $\|e\|_{\infty,\Omega_{t_{\max}}} \to 0$, 即显式格式收敛.

综上所述, 显式格式精度为 $O\left(\tau+h^2\right)$, 且 $0<\mu\leqslant\frac{1}{2}$ 时, 在 \mathbb{L}^∞ 意义下具有稳定性和收敛性, 收敛速度为 $O\left(\tau\right)$.

结论 2 显式格式在 $0<\mu\leqslant\frac{1}{2}$ 时,有 \mathbb{L}^2 稳定性,且以 $O\left(\tau\right)$ 的速度收敛到真解.

证明 考虑离散 Fourier 变换

$$\begin{cases} \widehat{V}_{k} = \frac{1}{\sqrt{2}N} \sum_{j=-N+1}^{N} V_{j} e^{-ik\pi \frac{j}{N}}, & -N+1 \leqslant k \leqslant N, \\ V_{j} = \frac{1}{\sqrt{2}} \sum_{k=-N+1}^{N} \widehat{V}_{k} e^{ik\pi \frac{j}{N}}, & -N+1 \leqslant j \leqslant N. \end{cases}$$

其中, $V = (V_j)$ 为网格上的周期函数, 其满足 Parseval 等式

$$\left(\frac{1}{N} \sum_{j=-N+1}^{N} \left| V_{j} \right|^{2} \right)^{\frac{1}{2}} = \| \boldsymbol{V} \|_{2} = \| \widehat{\boldsymbol{V}} \|_{2} = \left(\sum_{k=-N+1}^{N} \left| \widehat{V}_{k} \right|^{2} \right)^{\frac{1}{2}},$$

可知,对于差分格式

$$U_{j}^{m+1} = \mu U_{j+1}^{m} + (1 - 2\mu) U_{j}^{m} + \mu U_{j-1}^{m}, \quad \mu = \frac{\tau}{h^{2}}.$$

将 Fourier 逆变换代入差分格式中, 有

$$\sum_{k=-N+1}^{N} \widehat{V}_{k}^{m+1} \mathrm{e}^{\mathrm{i}k\pi\frac{j}{N}} = \sum_{k=-N+1}^{N} \widehat{V}_{k}^{m} \left(\mu \mathrm{e}^{\mathrm{i}k\pi\frac{j-1}{N}} + (1-2\mu) \, \mathrm{e}^{\mathrm{i}k\pi\frac{j}{N}} + \mu \mathrm{e}^{\mathrm{i}k\pi\frac{j+1}{N}} \right),$$

对于每一个 k 都有

$$\widehat{V}_k^{m+1} = \widehat{V}_k^m \left((1 - 2\mu) + \mu \left(e^{ik\pi/N} + e^{-ik\pi/N} \right) \right) = \lambda_k \widehat{V}_k^m,$$

其中

$$\lambda_k = 1 - 4\mu \sin^2 \frac{k\pi h}{2}.$$

要保证格式的稳定性,需

$$|\lambda_k^m| \leqslant C, \quad \forall m\tau \leqslant t_{\max}, \quad -N+1 \leqslant k \leqslant N.$$

则易知 $\mu \leqslant \frac{1}{2}$ 时, 由

$$4\mu\sin^2\frac{k\pi}{2N}\leqslant 2$$

可知 $|\lambda_k| \leq 1$, 即 von Neumann 条件成立. 而 $\mu > \frac{1}{2}$ 时, 有

$$1 - 4\mu \sin^2 \frac{N\pi}{2N} = 1 - 4\mu < -1,$$

von Neumann 条件不成立. 即 $0 < \mu \leqslant \frac{1}{2}$ 时, 显式格式在 \mathbb{L}^2 意义下稳定, 则

$$||e^{m+1}||_2 \le ||e^0||_2 + \tau \sum_{l=0}^m ||T^l||_2.$$

注意到, $au\sum_{l=0}^m\|T^l\|_2$ 可以看作 积分 $\int_0^{(m+1) au}\|Tu\left(\cdot,t\right)\|_2\mathrm{d}t$ 的 Riemann 和, 因此

$$\lim_{\tau \to 0} \sum_{l=0}^{m} ||T^{l}||_{2} = 0, \quad \forall m.$$

综上所述, 显式格式在 $0<\mu\leqslant\frac{1}{2}$ 时, 有 \mathbb{L}^2 稳定性且以 $O\left(\tau\right)$ 的速度收敛到真解.

1.3 隐式格式

在时间方向用一阶向后差商 $\frac{\Delta_{-t}}{\Delta t}$ 替换时间一阶微商 $\frac{\partial}{\partial t}$, 在空间方向用二阶中心差商 $\frac{\delta_x^2}{(\Delta x)^2}$ 替换空间二阶微商 $\frac{\partial^2}{\partial x^2}$, 就得到了模型问题 (1) 的最简单的隐式差分格式初边值问题:

$$\begin{cases} \frac{U_{j}^{m+1} - U_{j}^{m}}{\tau} = \frac{U_{j+1}^{m+1} - 2U_{j}^{m+1} + U_{j-1}^{m+1}}{h^{2}}, & 1 \leqslant j \leqslant N - 1, & m \geqslant 0, & (10a) \\ U_{j}^{0} = u_{j}^{0}, & 0 \leqslant j \leqslant N, \\ U_{0}^{m} = U_{N}^{m} = 0, & m \geqslant 1. \end{cases}$$

由 (10a) 式可得

$$-\mu U_{j-1}^{m+1} + (1+2\mu) U_{j+1}^{m+1} - \mu U_{j+1}^{m+1} = U_j^m, \quad \mu = \frac{\tau}{h^2}.$$
 (11)

这是一个关于 U_j^{m+1} , $j=1,\cdots,N-1$ 的线性代数方程组,系数矩阵是一个对角占优的 三对角正定对称阵,因此解存在唯一. 如果已经知道第 m 个时间层 t_m 上的网格函数值 $U^m=\{U_j^m\}_{j=0}^N$ 和边界条件 U_0^{m+1} , U_N^{m+1} , 则通过求解线性代数方程组(11)就可以得到第 m+1 个时间层 t_{m+1} 上的网格函数值 $U^{m+1}=\{U_j^{m+1}\}_{j=0}^N$. 由于新时间层上的网格函数值 必须通过联立求解才能从上一时间层的已知网格函数值得到,所以我们把这样的差分格式 称为两时间层向后差分隐式差分格式,简称隐式格式.

1.3.1 隐式格式的截断误差

引入截断误差算子

$$T_{(h,\tau)} = \left(\frac{\Delta_{-t}}{\tau} - \frac{\delta_x^2}{h^2}\right) - \left(\frac{\partial}{\partial t} - \frac{\partial^2}{\partial x^2}\right). \tag{12}$$

设 u 是定义在 $(0,1) \times \mathbb{R}_+$ 上的充分光滑的函数, 由 u 在点 (x,t) 的 Taylor 展开式

$$\Delta_{-t}u(x,t) := u(x,t) - u(x,t - \Delta t)$$

$$= u_t(x,t) \Delta t - \frac{1}{2}u_{tt}(x,t) (\Delta t)^2 + \frac{1}{6}u_{ttt}(x,t) (\Delta t^3) + \cdots,$$

$$\delta_x^2 u(x,t) := u(x + \Delta x, t) - 2u(x,t) + u(x - \Delta x, t)$$

$$= u_{xx}(x,t) (\Delta x)^2 + \frac{1}{12}u_{xxxx}(x,t) (\Delta x)^4 + \cdots,$$

有

$$Tu(x,t) = -\frac{1}{2}u_{tt}(x,t)\tau - \frac{1}{12}u_{xxxx}(x,t)h^2 + O(\tau^2 + h^4), \qquad (13)$$

或

$$Tu(x,t) = -\frac{1}{2}u_{tt}(x,\tau)\tau - \frac{1}{12}u_{xxxx}(\xi,t)h^2,$$
(14)

其中 $\eta \in (t-\tau,t), \xi \in \left(x-\frac{h}{2},x+\frac{h}{2}\right)$. 由此可知

$$\lim_{h \to 0, \tau \to 0} T_{(h,\tau)} = 0,$$

即差分格式是相容的, 且其局部截断误差关于时间和空间分别具有一阶和二阶精度, 即

$$Tu\left(x,t\right) = O\left(\tau + h^{2}\right).$$

1.3.2 隐式格式的稳定性, 收敛性分析

结论 3 隐式格式无条件 \mathbb{L}^{∞} 稳定且收敛, 精度为 $O\left(\tau+h^2\right)$.

证明 将差分格式改写为

$$\begin{cases} (1+2\mu) U_j^{m+1} = \mu \left(U_{j-1}^{m+1} + U_{j+1}^{m+1} \right) + U_j^m \\ (1+2\mu) e_j^{m+1} = \mu \left(e_{j-1}^{m+1} + e_{j+1}^{m+1} \right) + e_j - \tau T_j^{m+1}, \end{cases}$$
(15a)

则对任意的 $\mu > 0$, (15a) 式右端各项系数大于零且其和等于左边系数, 满足最大值原理. 从 而

$$\max_{1\leqslant j\leqslant N-1}|U_j^m|\leqslant \max\left\{\max_{0\leqslant j\leqslant N}|U_j^0|,\max_{1\leqslant l\leqslant m}\max\left\{|U_0^l|,|U_N^l|\right\}\right\},\quad \forall m\geqslant 0.$$

又由 (15b) 式归纳可得

$$\max_{1\leqslant j\leqslant N-1}|e_j^{m+1}|\leqslant \max\left\{\max_{0\leqslant j\leqslant N}\{|e_j^0|\},\max_{0\leqslant l\leqslant m+1}\max\{|e_0^l|,|e+N^l|\}\right\}+\tau\sum_{l=1}^{m+1}T^l,$$

由此, 隐式格式无条件 L∞ 稳定. 进一步, 取

$$\phi_j^m = t_m ||T||_{\infty,\Omega_{t_{\max}}}, \quad \psi_j^m = \frac{1}{2} x_j (1 - x_j) ||T||_{\infty,\Omega_{t_{\max}}}.$$

记

$$L_{(h,\tau)} = \frac{\delta_x^2}{h^2} - \frac{\Delta_{-t}}{\Delta t},$$

可以验证

$$L_{(h,\tau)}\left(e_j^{m+1} - \phi_j^{m+1}\right) \geqslant 0, \quad L_{(h,\tau)}\left(e_j^{m+1} - \psi_j^{m+1}\right) \geqslant 0,$$

即最大值原理成立, 因此

$$\begin{split} \|e\|_{\infty,\Omega_{t_{\max}}} \leqslant & \max\left\{\max_{0\leqslant j\leqslant N}|e_j^0|, \max_{1\leqslant l\leqslant m}\max\left\{|e_0^l|,|e_N^l|\right\}\right\} \\ & + \min\left\{t_m, \frac{1}{2}x_j\left(1-x_j\right)\right\} \|T\|_{\infty,\Omega_{t_{\max}}}, \end{split}$$

由此可得

$$||e||_{\infty,\Omega_{t_{\max}}} \leqslant \tau \left(\frac{1}{2} + \frac{1}{12\mu}\right) M_{xxxx} \min\left\{t_{\max}, \frac{1}{8}\right\}$$

成立. 于是 $\tau \to 0$ 时, $\|e\|_{\infty,\Omega_{t_{\max}}} \to 0$.

综上所述, 隐式格式无条件 \mathbb{L}^{∞} 稳定且收敛, 逼近精度为 $O\left(\tau+h^2\right)$. □

结论 4 隐式格式无条件 \mathbb{L}^2 稳定且收敛, 逼近精度为 $O\left(\tau+h^2\right)$.

证明 对于差分格式

$$-\mu U_{j-1}^{m+1} + (1+2\mu) U_j^{m+1} - \mu U_{j+1}^{m+1} = U_j^m,$$

将 Fourier 波型 $U_i^m = \lambda_k^m e^{ik\pi jh}$ 代人格式中可得

$$-\mu \lambda_k^{m+1} e^{ik\pi(j-1)h} + (1+2\mu) \lambda_k^{m+1} e^{ik\pi jh} - \mu \lambda_k^{m+1} e^{ik\pi(j+1)h} = \lambda_k^m e^{ik\pi jh}.$$

于是增长因子为

$$\lambda_k = \frac{1}{1 + 4\mu \sin^2 \frac{k\pi h}{2}},$$

则 $|\lambda_k| \le 1$, 满足 von Neumann 条件, 即隐式格式无条件 \mathbb{L}^2 稳定. 类似地, 隐式格式收敛. 综上所述, 隐式格式无条件 \mathbb{L}^2 稳定且收敛, 逼近精度为 $O\left(\tau + h^2\right)$.

1.4 Crank-Nicolson 格式

在点 $(x,t+\frac{1}{2}\Delta t)$ 采用关于时间的一阶中心差商 $\frac{\delta_t}{\Delta t}$ 替换一阶微商 $\frac{\partial}{\partial t}$, 用 $(x,t+\Delta t)$ 和 (x,t) 两点的关于空间的二阶中心差商 $\frac{\delta_x^2}{(\Delta x)^2}$ 的平均值替换二阶微商 $\frac{\partial^2}{\partial x^2}$, 就得到了模型问题 (1) 的 Crank-Nicolson 格式初边值问题:

$$\begin{cases} \frac{U_{j}^{m+1}-U_{j}^{m}}{\tau} = \frac{1}{2}\left(\frac{U_{j+1}^{m}-2U_{j}^{m}+U_{j-1}^{m}}{h^{2}}\right. \\ \\ + \frac{U_{j+1}^{m+1}-2U_{j}^{m+1}+U_{j-1}^{m+1}}{h^{2}}\right), & 1\leqslant j\leqslant N-1, \quad m\geqslant 0, \\ \\ U_{j}^{0}=u_{j}^{0}, & 0\leqslant j\leqslant N, \\ U_{0}^{m}=U_{N}^{m}=0, & m\geqslant 1. \end{cases}$$

1.4.1 Crank-Nicolson 格式的截断误差

引入截断误差算子

$$T_{(h,\tau)} = \left(\frac{\delta_t}{\tau} - \frac{\delta_x^2}{h^2}\right) - \left(\frac{\partial}{\partial t} - \frac{\partial^2}{\partial x^2}\right).$$

设 u 是定义在 $(0,1) \times \mathbb{R}_+$ 上的充分光滑的函数, 由 u 在点 $(x,t+\frac{1}{2}\Delta t)$ 的 Taylor 展开式

$$\delta_t u(x,t) := u(x,t+\Delta t) - u(x,t)$$

$$= u_t \left(x, t + \frac{1}{2} \Delta t \right) \Delta t + \frac{1}{24} u_{ttt} \left(x, t + \frac{1}{2} \Delta t \right) (\Delta t)^3 + \cdots$$

由 u 在点 (x,t) 的 Taylor 展开式

$$\mathcal{A}u(x,t) := -\frac{u\left(x - \Delta x, t\right) - 2u\left(x, t\right) + u\left(x + \Delta x, t\right)}{\Delta x^{2}}$$
$$= -\left(u_{xx}\left(x, t\right) + \frac{1}{12}u_{xxxx}\left(x, t\right)\Delta x^{2}\right) + \cdots$$

现将右端的每一项在 $(x, t + \frac{1}{2}\Delta t)$ 处 Taylor 展开得

$$\mathcal{A}u(x,t) = -\left(u_{xx}(x,t + \frac{1}{2}\Delta t) + \frac{1}{12}u_{xxxx}(x,t + \frac{1}{2}\Delta t)\Delta x^{2}\right) + \cdots + \frac{\Delta t}{2}\left(u_{xxt}(x,t + \frac{1}{2}\Delta t) + \frac{1}{12}u_{xxxxt}(x,t + \frac{1}{2}\Delta t)\Delta x^{2}\right) + \cdots - \frac{1}{2}\left(\frac{\Delta t}{2}\right)^{2}\left(u_{xxtt}(x,t + \frac{1}{2}\Delta t) + \frac{1}{12}u_{xxxxtt}(x,t + \frac{1}{2}\Delta t)\Delta x^{2}\right) + \cdots$$

同理可得

$$\mathcal{A}u(x,t+\Delta t) = -\left(u_{xx}(x,t+\frac{1}{2}\Delta t) + \frac{1}{12}u_{xxxx}(x,t+\frac{1}{2}\Delta t)\Delta x^2\right) + \cdots$$

$$-\frac{\Delta t}{2}\left(u_{xxt}(x,t+\frac{1}{2}\Delta t) + \frac{1}{12}u_{xxxxt}(x,t+\frac{1}{2}\Delta t)\Delta x^2\right) + \cdots$$

$$-\frac{1}{2}\left(\frac{\Delta t}{2}\right)^2\left(u_{xxtt}(x,t+\frac{1}{2}\Delta t) + \frac{1}{12}u_{xxxxtt}(x,t+\frac{1}{2}\Delta t)\Delta x^2\right) + \cdots$$

由 $u_t = u_{xx}$ 可知 Crank-Nicolson 格式的局部截断误差为

$$T_j^{m+\frac{1}{2}} := Tu\left(x_j, t_{m+\frac{1}{2}}\right) = -\frac{1}{12}\left(u_{ttt}\tau^2 + u_{xxxx}h^2\right)_j^{m+\frac{1}{2}} + O\left(\tau^4 + h^4\right),$$

或

$$T_{j}^{m+\frac{1}{2}} := Tu\left(x_{j}, t_{m+\frac{1}{2}}\right) = -\frac{1}{12}\left(u_{ttt}\left(x_{j}, \eta\right)\tau^{2} + u_{xxxx}\left(\xi, t_{m+\frac{1}{2}}\right)h^{2}\right).$$

其中 $\eta \in (t, t + \tau)$, $\xi \in (x - h, x + h)$. 由此可知

$$\lim_{h\to 0, \tau\to 0} T_{(h,\tau)} = 0,$$

即差分格式是相容的, 且其局部截断误差关于时间和空间分别具有二阶和二阶精度, 即

$$Tu\left(x,t\right) = O\left(\tau^2 + h^2\right).$$

1.4.2 Crank-Nicolson 格式的稳定性, 收敛性分析

结论 5 $0 < \mu \le 1$ 时, Crank-Nicolson 格式 \mathbb{L}^{∞} 稳定且收敛, 精度为 $O(\tau^2 + h^2)$.

证明 将差分格式改写为

$$(1+\mu) U_j^{m+1} = (1-\mu) U_j^m + \frac{\mu}{2} \left(U_{j-1}^m + U_{j+1}^m + U_{j-1}^{m+1} + U_j^{m+1} \right),$$

易知 $1-\mu \ge 0$ 时, 满足最大值原理. 从而

$$\max_{1\leqslant j\leqslant N-1}|e_j^{m+1}|\leqslant \max\left\{\max_{0\leqslant j\leqslant N}\{|e_j^0|\},\max_{0\leqslant l\leqslant m+1}\max\{|e_0^l|,|e_N^l|\}\right\}+\tau\sum_{l=1}^{m+1}T^l,$$

即 $\mu \leq 1$ 时, Crank-Nicolson 格式 \mathbb{L}^{∞} 稳定. 进一步, 取

$$\phi_j^m = t_m ||T||_{\infty,\Omega_{t_{\text{max}}}}, \quad \psi_j^m = \frac{1}{2} x_j (1 - x_j) ||T||_{\infty,\Omega_{t_{\text{max}}}}.$$

记

$$L_{(h,\tau)} := \frac{\delta_x^2}{h^2} - \frac{\delta_t}{\Delta t}.$$

可以验证

$$L_{(h,\tau)}\left(e_j^{m+1} - \phi_j^{m+1}\right) \geqslant 0, \quad L_{(h,\tau)}\left(e_j^{m+1} - \psi_j^{m+1}\right) \geqslant 0,$$

即最大值原理成立, 因此

$$\begin{split} \|e\|_{\infty,\Omega_{t_{\max}}} \leqslant \max \left\{ \max_{0 \leqslant j \leqslant N} |e_j^0|, \max_{1 \leqslant l \leqslant m} \max \left\{ |e_0^l|, |e_N^l| \right\} \right\} \\ + \min \left\{ t_m, \frac{1}{2} x_j \left(1 - x_j \right) \right\} \|T\|_{\infty,\Omega_{t_{\max}}}. \end{split}$$

由此可得

$$||e||_{\infty,\Omega_{t_{\max}}} \leqslant \frac{1}{12} \left(M_{ttt} \tau^2 + M_{xxxx} h^2 \right) \min \left\{ t_{\max}, \frac{1}{8} \right\}$$

成立. 因此 $\tau \to 0$ 时, $\|e\|_{\infty,\Omega_{t_{\max}}} \to 0$.

综上所述, Crank-Nicolson 格式在 $0<\mu\leqslant 1$ 时, \mathbb{L}^∞ 稳定且收敛, 精度为 $O\left(\tau^2+h^2\right)$. \square

结论 6 Crank-Nicolson 格式无条件 \mathbb{L}^2 稳定且收敛, 精度为 $O(\tau^2 + h^2)$.

证明 将 Fourier 波型 $U_j^m = \lambda_k^m e^{ik\pi jh}$ 代入差分格式中可得

$$\lambda_k = \frac{1 - 2\mu \sin^2 \frac{k\pi h}{2}}{1 + 2\mu \sin^2 \frac{k\pi h}{2}},$$

则 $|\lambda_k| \leq 1$, 满足 von Neumann 条件, 即 Crank-Nicolson 格式无条件 \mathbb{L}^2 稳定. 进一步

$$||e^m||_2 = O\left(\tau^2\right),\,$$

二阶收敛.

综上所述, Crank-Nicolson 格式无条件 \mathbb{L}^2 稳定且收敛, 逼近精度为 $O(\tau^2 + h^2)$.

2 数值实验

2.1 显式格式

下面我们考虑 $[0,1] \times \mathbb{R}_+$ 上的问题:

$$\begin{cases} u_{t} = \frac{1}{2}u_{xx}, & 0 < x < 1, & t > 0, \\ u(x,0) = \sin(\pi x), & 0 \leqslant x \leqslant 1, \\ u(0,t) = u(1,t) = 0, & t > 0. \end{cases}$$
 (16a)

由(2)式可知,其解析解为

$$u(x,t) = e^{-\frac{1}{2}\pi^2 t} \sin(\pi x)$$
.

由显式差分格式 (3a) 以及边值条件 (16b), (16c) 可得

$$\begin{cases} U_{j}^{m+1} = (1 - 2\mu) U_{j}^{m} + \mu \left(U_{j-1}^{m} + U_{j+1}^{m} \right), & 1 \leqslant j \leqslant N - 1, & m \geqslant 0, \\ U_{j}^{0} = \sin \left(j h \pi \right), & 0 \leqslant j \leqslant N, \\ U_{0}^{m} = U_{N}^{m} = 0, & m \geqslant 1, \end{cases}$$

其中
$$\mu = \frac{a\tau}{h^2}$$
.

2.1.1 稳定性条件成立

取定 $t_{\text{max}} = 1$. 今 $\mu = 0.25 \le 0.5$, 满足稳定性条件, 数值实验结果如表 1 所示.

 \mathbb{L}^2 误差 \mathbb{L}^∞ 误差 收敛阶 收敛阶 $1.5871 \times 10^{-}$ 2.3807×10^{-3} 4.0611×10^{-4} 5.9200×10^{-4} 1.9665 2.0077 1.0292×10^{-4} 1.4780×10^{-4} 1.9804 2.0019 1.9895 2.5918×10^{-5} 3.6939×10^{-5} 2.0005 6.5040×10^{-6} 1.9946 9.2339×10^{-6} 2.0001 1.9972 1.6291×10^{-6} 2.3084×10^{-6} 2.0000 1.9986 $4.0768 \times 10^{-}$ $5.7711 \times 10^{-}$ 2.0000 $1.4428 \times 10^{-}$ 1.9993 $1.0197 \times 10^{-}$ 2.0000 2.5498×10^{-8} 2^{11} 3.6069×10^{-8} 1.9997 2.0000

表 1: 显式格式不同步长时的 \mathbb{L}^2 , \mathbb{L}^∞ 误差及收敛阶

由结果可以看出解序列逐步收敛到模型问题 (16) 的解, 且收敛阶趋于 2, 与理论结果相符.

2.1.2 稳定性条件不成立

在数值实验中, 取定 $t_{\text{max}} = 1$. 令 $\mu = 0.51 > 0.5$, 不满足稳定性条件. 计算 \mathbb{L}^{∞} 与 \mathbb{L}^{2} 误差可知, 在不满足稳定性条件时, 显式格式所求得的数值解不收敛.

| 收敛阶 | \mathbb{L}^2 误差 | h | \mathbb{L}^∞ 误差 | 收敛阶 |
|-----------|--------------------------|---------|--------------------------|-----------|
| | 9.9655×10^{-3} | 2^3 | 7.0467×10^{-3} | |
| 2.0229 | 2.4522×10^{-3} | 2^4 | 1.7340×10^{-3} | 2.02286 |
| -3.3210 | 2.4507×10^{-2} | 2^{5} | 1.7288×10^{-2} | -3.31758 |
| -171.0 | 7.3858×10^{49} | 2^{6} | 5.2225×10^{49} | -171.013 |
| -680.7 | 5.8712×10^{254} | 2^7 | 4.1516×10^{254} | -680.664 |
| $-\infty$ | ∞ | 2^{8} | ∞ | $-\infty$ |

表 2: 显式格式不同步长时的 \mathbb{L}^2 , \mathbb{L}^∞ 误差及收敛阶

2.2 隐式格式

仍考虑问题 (16). 由隐式差分格式 (10a) 以及边值条件可得

$$\begin{cases} -\mu U_{j-1}^{m+1} + (1+2\mu) U_{j+1}^{m+1} - \mu U_{j+1}^{m+1} = U_j^m & 1 \leqslant j \leqslant N-1, & m \geqslant 0, \\ U_j^0 = \sin\left(jh\pi\right), & 0 \leqslant j \leqslant N, \\ U_0^m = U_N^m = 0, & m \geqslant 1. \end{cases}$$

写为矩阵形式

$$AU^{m+1} = U^m, \quad m \geqslant 0,$$

其中

$$A = \begin{pmatrix} 1 + 2\mu & -\mu & & & & \\ -\mu & 1 + 2\mu & -\mu & & & \\ & \ddots & \ddots & \ddots & \\ & & -\mu & 1 + 2\mu & -\mu \\ & & & -\mu & 1 + 2\mu \end{pmatrix}, \quad U^m = \begin{pmatrix} U_1^m, \dots, U_{N-1}^m \end{pmatrix}^{\mathrm{T}}.$$

取定 $t_{\text{max}} = 1.0$. 令 $\mu = 0.25$, 利用 LU 分解求解方程, 求出误差阶如表 3 所示.

表 3: 隐式格式不同步长时的 $\mathbb{L}^2, \mathbb{L}^\infty$ 误差及收敛阶

| 收敛阶 | \mathbb{L}^2 误差 | h | L [∞] 误差 | 收敛阶 |
|--------|-------------------------|----------|-------------------------|--------|
| | 7.7496×10^{-3} | 2^3 | 1.1624×10^{-2} | |
| 1.9409 | 2.0185×10^{-3} | 2^4 | 2.9424×10^{-3} | 1.9821 |
| 1.9739 | 5.1382×10^{-4} | 2^5 | 7.3792×10^{-4} | 1.9955 |
| 1.9879 | 1.2954×10^{-4} | 2^6 | 1.8463×10^{-4} | 1.9989 |
| 1.9942 | 3.2517×10^{-5} | 2^7 | 4.6165×10^{-5} | 1.9997 |
| 1.9971 | 8.1455×10^{-6} | 2^8 | 1.1542×10^{-5} | 1.9999 |
| 1.9986 | 2.0384×10^{-6} | 2^9 | 2.8855×10^{-6} | 2.0000 |
| 1.9992 | 5.0986×10^{-7} | 2^{10} | 7.2141×10^{-7} | 2.0000 |
| 1.9989 | 1.2757×10^{-7} | 2^{11} | 1.8045×10^{-7} | 1.9992 |

由数值结果可以看出解序列逐步收敛到模型问题 (16) 的解, 且收敛阶趋于 2, 与理论结果相符.

2.3 Crank-Nicolson 格式

仍考虑问题 (16). 由 Crank-Nicolson 格式以及边值条件可得

$$\begin{cases} (1+\mu)\,U_{j}^{m+1} = (1-\mu)\,U_{j}^{m} \\ \qquad \qquad + \frac{\mu}{2}\left(U_{j-1}^{m} + U_{j+1}^{m} + U_{j-1}^{m+1} + U_{j+1}^{m+1}\right), & 1\leqslant j\leqslant N-1, \quad m\geqslant 0, \\ U_{j}^{0} = \sin\left(jh\pi\right), & 0\leqslant j\leqslant N, \\ U_{0}^{m} = U_{N}^{m} = 0, & m\geqslant 1. \end{cases}$$

写为矩阵形式

$$AU^{m+1} = BU^m, \quad U^m = (U_1^m, \dots, U_{N-1}^m)^T, \quad m \geqslant 0,$$

其中

$$A = \begin{pmatrix} 1 + \mu & -\frac{\mu}{2} & & & & \\ -\frac{\mu}{2} & 1 + \mu & -\frac{\mu}{2} & & & \\ & \ddots & \ddots & \ddots & & \\ & & -\frac{\mu}{2} & 1 + \mu & -\frac{\mu}{2} \\ & & & -\frac{\mu}{2} & 1 + \mu \end{pmatrix}, \quad B = \begin{pmatrix} 1 - \mu & \frac{\mu}{2} & & & \\ \frac{\mu}{2} & 1 - \mu & \frac{\mu}{2} & & \\ & \ddots & \ddots & \ddots & \\ & & \frac{\mu}{2} & 1 - \mu & \frac{\mu}{2} \\ & & & \frac{\mu}{2} & 1 - \mu \end{pmatrix}.$$

2.3.1 稳定性条件成立

取 $t_{\rm max}=1$. 令 $\mu=0.25\leqslant 1$, 满足 \mathbb{L}^{∞} , \mathbb{L}^2 稳定性条件. 利用 LU 分解求解方程, 求出误差阶如表 4 所示.

 \mathbb{L}^2 误差 \mathbb{L}^∞ 误差 收敛阶 3.1262×10^{-3} 4.6892×10^{-3} 8.0910×10^{-4} 1.1795×10^{-3} 2.9532×10^{-4} 2.0564×10^{-4} 1.9762 1.9978 1.9884 5.1823×10^{-5} 7.3860×10^{-5} 1.9994 1.9943 1.3007×10^{-5} 1.8467×10^{-5} 1.9999 3.2582×10^{-6} 4.6168×10^{-6} 1.9972 2.0000 8.1535×10^{-7} 1.1542×10^{-6} 1.9986 2.0000 2^{10} 2.8857×10^{-7} 1.9992 2.0395×10^{-7} 1.9999 2^{11} 7.2210×10^{-8} 1.9983 5.1048×10^{-8} 1.9987

表 4: Crank-Nicolson 格式不同步长时的 \mathbb{L}^2 , \mathbb{L}^∞ 误差及收敛阶

可以看出解序列逐步收敛到模型问题 (16) 的解, 且收敛阶趋于 2, 与理论结果相符.

2.3.2 稳定性条件不成立

在数值实验中, 取定 $t_{\text{max}}=1$. 令 $\mu=10>1$, 不满足 \mathbb{L}^{∞} 稳定性条件, 满足 \mathbb{L}^2 稳定性条件. 利用 LU 分解求解方程, 求出误差阶如表 5 所示.

| 收敛阶 | \mathbb{L}^2 误差 | h | L [∞] 误差 | 收敛阶 |
|--------|-------------------------|----------|-------------------------|--------|
| | 3.9675×10^{-5} | 2^6 | 5.6109×10^{-5} | |
| 1.6927 | 1.2273×10^{-5} | 2^7 | 1.7357×10^{-5} | 1.6927 |
| 1.9325 | 3.2154×10^{-6} | 2^{8} | 4.5473×10^{-6} | 1.9325 |
| 1.9836 | 8.1308×10^{-7} | 2^{9} | 1.1499×10^{-6} | 1.9836 |
| 1.9959 | 2.0384×10^{-7} | 2^{10} | 2.8828×10^{-7} | 1.9959 |
| 1.9991 | 5.0992×10^{-8} | 2^{11} | 7.2114×10^{-8} | 1.9991 |

表 5: Crank-Nicolson 格式不同步长时的 \mathbb{L}^2 , \mathbb{L}^∞ 误差及收敛阶

可以看出,对于此问题模型,解序列逐步收敛到模型问题 (16) 的解,且收敛阶趋于 2.

3 二维抛物型方程 Crank-Nicolson 格式

3.1 模型问题

考虑 $\Omega := (0, X) \times (0, Y)$ 上的热传导方程的 Dirichlet 初边值问题:

$$\begin{cases}
 u_t = a \left(u_{xx} + u_{yy} \right), & (x, y) \in \Omega, \ t > 0, \\
 u(x, y, 0) = u^0(x, y), & (x, y) \in \overline{\Omega}, \\
 u(x, y, t) = 0, & (x, y) \in \partial\Omega, \ t > 0.
\end{cases}$$
(19)

其中 a > 0 是热扩散系数.

3.2 差分逼近

与一维情形类似, 在 $\Omega \times \mathbb{R}_+$ 上引入网格. 任取正整数 N_x 和 N_y , 采用均匀时空网格:

$$\begin{split} h_x &= \Delta x = \frac{X}{N_x}, & h_y &= \Delta y = \frac{Y}{N_y}, & \Delta t = \tau, \\ x_j &= jh_x, & j &= 0, 1, \cdots, N_x, \\ y_k &= kh_y, & k &= 0, 1, \cdots, N_y, \\ t_m &= m\tau, & m &= 0, 1, \cdots, \end{split}$$

其网格节点集为

$$J := \{ (x_j, y_k, t_m) : j = 0, 1, \dots, N_x, k = 0, 1, \dots, N_y, m = 0, 1, \dots \},$$

常将 (x_j, y_k, t_m) 简记为 (j, k, m). 在网格上定义网格函数

$$U_{(h_x,h_y,\tau)} := \left\{ U_{jk}^m : \quad j = 0, 1, \cdots, N_x, \quad k = 0, 1, \cdots, N_y, \quad m = 0, 1, \cdots \right\}$$

模型问题 (19) 的真解在 (j,k,m) 上的取值记为 $u_{j,k}^m$. 下面使用 Crank-Nicolson 格式求解模型问题, 并分析稳定性, 收敛性和误差.

3.3 模型问题的 Crank-Nicolson 格式

在点 $(x,y,t+\frac{1}{2}\Delta t)$ 用 $\frac{\delta_t}{\Delta t}$, 替换 $\frac{\partial}{\partial t}$, 用 $(x,y,t+\Delta t)$, (x,y,t) 两点的关于空间的二阶中心差商 $\frac{\delta_x^2}{(\Delta x)^2}+\frac{\delta_y^2}{(\Delta y)^2}$ 的平均值替换 $\frac{\partial^2}{\partial x^2}$, 得到问题 (19) 的 Crank-Nicolson 格式:

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{U_{jk}^{m+1} - U_{jk}^m}{\tau} = \frac{a}{2} \left(\frac{U_{j+1,k}^{m} - 2U_{jk}^m + U_{j-1,k}^m}{h_x^2} + \frac{U_{j,k+1}^{m} - 2U_{jk}^m + U_{j,k-1}^m}{h_y^2} \right) & 1 \leqslant j \leqslant N_x - 1, \\ + \frac{U_{j+1,k}^{m+1} - 2U_{jk}^{m+1} + U_{j-1,k}^{m+1}}{h_x^2} + \frac{U_{j,k+1}^{m+1} - 2U_{jk}^{m+1} + U_{j,k-1}^{m+1}}{h_y^2} \right), & 1 \leqslant k \leqslant N_y - 1, m \geqslant 0, \\ U_{jk}^0 = u_{jk}^0, & 0 \leqslant j \leqslant N_x, 0 \leqslant k \leqslant N_y, \\ U_{0k}^m = U_{N_xk}^m = U_{j0}^m = U_{jN_y}^m = 0, & m \geqslant 1. \end{array} \right.$$

3.4 Crank-Nicolson 格式的截断误差

引入截断误差算子

$$T_{h,\tau} := \left(\frac{\delta_t}{\tau} - a\frac{\delta_x^2}{h_x^2} - a\frac{\delta_y^2}{h_y^2}\right) - \left(\frac{\partial}{\partial t} - a\frac{\partial^2}{\partial x^2} - a\frac{\partial^2}{\partial y^2}\right).$$

设 u 充分光滑, 由其在 $(x_j, y_k, t_{m+\frac{1}{2}})$ 处 Taylor 展开知:

3.5 Crank-Nicolson 格式的稳定性, 收敛性分析

令
$$\mu_x = \frac{a\tau}{h_x^2}$$
, $\mu_y = \frac{a\tau}{h_y^2}$, 则差分格式可等价地写为:

$$(1 + \mu_x + \mu_y)U_{jk}^{m+1} = (1 - \mu_x - \mu_y)U_{jk}^m + \frac{1}{2}\mu_x(U_{j+1,k}^m + U_{j-1,k}^m + U_{j+1,k}^{m+1} + U_{j-1,k}^{m+1}),$$

$$+ \frac{1}{2}\mu_y(U_{j,k+1}^m + U_{j,k-1}^m + U_{j,k+1}^{m+1} + U_{j,k-1}^{m+1}),$$
(20)

故 $1 - \mu_x - \mu_y \ge 0$ 时, 即 $\mu_x + \mu_y \le 1$ 时满足最大值原理,于是 Crank-Nicolson 格式在 $\mu_x + \mu_y \le 1$ 时 \mathbb{L}^{∞} 稳定且收敛.

将 Fourier 波形 $U_{jk}^m = \lambda_{\alpha}^m e^{\mathrm{i}(\alpha_x x_j + \alpha_y y_k)}$ 代人差分格式 (20), 其中

$$\alpha_x = \frac{l_x \pi}{X}, \quad \alpha_y = \frac{l_y \pi}{Y}, \quad \alpha = (\alpha_x, \alpha_y), \quad l_x = 1, \dots, N_x, \quad l_y = 1, \dots, N_y,$$

可得增长因子

$$\lambda_{\alpha} = \frac{1 - 2\left(\mu_x \sin^2 \frac{\alpha_x h_x}{2} + \mu_y \sin^2 \frac{\alpha_y h_y}{2}\right)}{1 + 2\left(\mu_x \sin^2 \frac{\alpha_x h_x}{2} + \mu_y \sin^2 \frac{\alpha_y h_y}{2}\right)},$$

即 $|\lambda_{\alpha}| \leq 1$ 对任意 α 成立, 即 Crank-Nicolson 格式无条件 \mathbb{L}^2 稳定且收敛.

附录

数值实验源码