

# 实验报告：一维热方程的数值解法

MindFlow 实验员

2026 年 1 月 19 日

# 目录

5	0.1 实验目的 . . . . .	1
6	0.2 问题描述 . . . . .	1
7	0.3 数值方法 . . . . .	3
8	0.3.1 显式格式 (FTCS) . . . . .	3
9	0.3.2 隐式格式 (Backward Euler) . . . . .	4
10	0.4 实验结果 . . . . .	4
11	0.4.1 稳定性验证 . . . . .	4
12	0.4.2 误差分析 . . . . .	5
13	0.5 结论与讨论 . . . . .	6
14	0.6 附录：核心代码 . . . . .	6

实验目的

TODO (待办)  
待补充：增加实验的工程意义和应用场景描述

- 本实验的目标：
- 1. 理解抛物型 PDE 的差分格式原理
  - 2. 实现显式欧拉格式 (FTCS) 与隐式格式 (Backward Euler)
  - 3. 验证数值解的稳定性条件与收敛阶
  - 4. 比较不同格式的计算效率

问题描述

求解如下一维热传导方程初边值问题：

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \alpha \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \quad 0 < x < L, \quad t > 0 \tag{0.2-1}$$
$$u(x, 0) = \sin(\pi x / L) \quad (\text{初始条件}) \tag{0.2-2}$$
$$u(0, t) = u(L, t) = 0 \quad (\text{Dirichlet 边界条件}) \tag{0.2-3}$$

### 定义 0.2.1 (精确解)

利用分离变量法可得精确解：

$$u(x, t) = e^{-\alpha(\pi/L)^2 t} \sin(\pi x/L)$$

这是一个指数衰减的正弦波，衰减率由热扩散系数  $\alpha$  决定。

26

### FIXME (需修正)

第 2.1 节的推导过程需要补充完整的分离变量法步骤

27

## 数值方法

29

## 30 0.3.1 显式格式 (FTCS)



## 麦克斯韦方程组

$$\nabla \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\varepsilon_0}, \quad \nabla \cdot \vec{B} = 0$$



$$\nabla \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}, \quad \nabla \times \vec{B} = \mu_0 \vec{J} + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$$

31

32 对时间采用向前差分，空间采用中心差分：

$$\frac{u_i^{n+1} - u_i^n}{\Delta t} = \alpha \frac{u_{i+1}^n - 2u_i^n + u_{i-1}^n}{\Delta x^2}$$

33 令网格比  $r = \frac{\alpha \Delta t}{\Delta x^2}$ ，迭代公式为：

$$u_i^{n+1} = r u_{i+1}^n + (1 - 2r) u_i^n + r u_{i-1}^n$$

## 【警告】稳定性条件

FTCS 格式是条件稳定的，Von Neumann 稳定性分析表明必须满足：

$$r = \frac{\alpha \Delta t}{\Delta x^2} \leq \frac{1}{2}$$

否则数值解将产生震荡并发散。这严格限制了时间步长的选取。

34

0.3.2 隐式格式 (Backward Euler)

NOTE (备注)

隐式格式无条件稳定，但需要求解线性方程组，计算量更大

对时间采用向后差分：

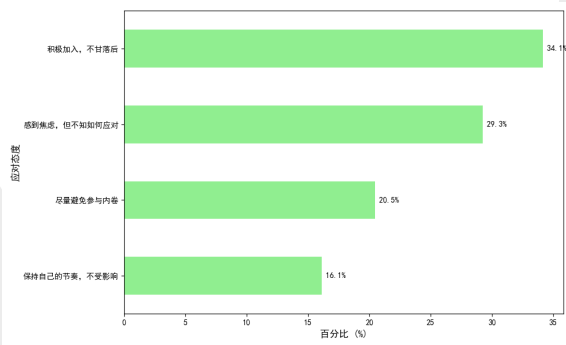
$$\frac{u_i^{n+1} - u_i^n}{\Delta t} = \alpha \frac{u_{i+1}^{n+1} - 2u_i^{n+1} + u_{i-1}^{n+1}}{\Delta x^2}$$

整理得三对角方程组  $A\mathbf{u}^{n+1} = \mathbf{u}^n$ ，可用 Thomas 算法高效求解。

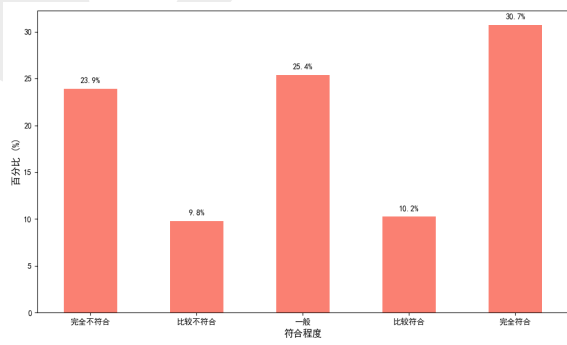
实验结果

0.4.1 稳定性验证

选取参数  $L = 1, \alpha = 0.01, \Delta x = 0.1$ ，测试不同网格比的效果。



(a)  $r = 0.4$  (稳定)



(b)  $r = 0.6$  (发散)

图 0.4-1 不同网格比下的数值解

44 0.4.2 误差分析

定理 0.4.1 (截断误差)

46 FTCS 格式的局部截断误差为  $O(\Delta t) + O(\Delta x^2)$ ，即时间一阶、空间二阶精度。

45 下表记录了不同时空步长下的最大误差  $E_\infty = \max_i |u_i^N - u_{exact}(x_i)|$ ：  
47

表 0.4-1 误差收敛表

$\Delta x$	$\Delta t$	$E_\infty$	收敛阶
0.100	0.0010	1.23e-3	-
0.050	0.00025	3.05e-4	2.01
0.025	0.00006	7.61e-5	2.00
0.0125	0.000015	1.90e-5	2.00

【技巧】误差分析技巧

48 收敛阶可用公式  $p = \log_2(E_h/E_{h/2})$  计算。若结果接近 2，说明空间二阶精度得到验证。

# 结论与讨论

## 【结论】实验结论

1. **FTCS 格式**：实现简单、计算高效，但受  $r \leq 0.5$  稳定性条件限制
2. **误差验证**：实验结果验证了  $O(\Delta x^2 + \Delta t)$  的理论截断误差阶
3. **发散现象**：在网格比  $r > 0.5$  时确实观察到数值发散，与理论分析一致
4. **隐式格式**：无条件稳定，适用于刚性问题，但计算成本更高

## TODO (待办)

后续工作：实现 Crank-Nicolson 格式 (时间二阶精度) 并进行对比实验

# 附录：核心代码

代码 0.6-1: FTCS 格式实现

```
1 import numpy as np
2
3 def heat_ftcs(L, T, nx, nt, alpha):
```



```

4      """
5      使用 FTCS 格式求解一维热方程
6
7      Parameters:
8          L: 空间域长度
9          T: 时间域长度
10         nx: 空间网格点数
11         nt: 时间步数
12         alpha: 热扩散系数
13
14     Returns:
15         u: 最终时刻的数值解
16     """
17     dx = L / (nx - 1)
18     dt = T / (nt - 1)
19     r = alpha * dt / dx**2
20
21     # 稳定性检查
22     if r > 0.5:
23         print(f"Warning: r={r:.3f} > 0.5, 格式不稳定!")
24
25     # 初始条件
26     x = np.linspace(0, L, nx)
27     u = np.sin(np.pi * x / L)
28
29     # 时间推进
30     for n in range(1, nt):
31         u_new = u.copy()
32         u_new[1:-1] = r*u[2:] + (1-2*r)*u[1:-1] + r*u[:-2]
33         u = u_new
34
35     return u

```

代码 0.6-2: 误差计算与可视化

```
1 import matplotlib.pyplot as plt
2
3 def compute_error(u_num, u_exact):
4     """计算最大范数误差"""
5     return np.max(np.abs(u_num - u_exact))
6
7 # 参数设置
8 L, T, alpha = 1.0, 0.1, 0.01
9 nx, nt = 101, 1001
10
11 # 数值解
12 u_num = heat_ftcs(L, T, nx, nt, alpha)
13
14 # 精确解
15 x = np.linspace(0, L, nx)
16 u_exact = np.exp(-alpha * (np.pi/L)**2 * T) * np.sin(np.pi * x / L)
17
18 # 误差
19 error = compute_error(u_num, u_exact)
20 print(f"Max error: {error:.6e}")
```

58