Computação Científica II

Métodos numéricos para resolver equações diferenciais

2020-PLE

• Queremos resolver a equação de calor em estado estacionário

$$-\nabla(\kappa\nabla T)=0$$

$$\frac{\partial u}{\partial y}(x, L_y) = 0$$

• Com dois tipos de condições de contorno

$$T_{left} = 500 K$$

$$T_{right} = 293.0 K$$

Queremos considerar a condutividade variável.

$$\kappa = k(x, y)$$

$$u(0,y) = T_{left}$$

$$u(L_{x}, y) = T_{righ}$$

$$\frac{\partial u}{\partial y}(x,0) = 0$$

Podemos discretizar a equação como

$$\frac{1}{h_{x}} \left(\kappa \left(x_{i+\frac{1}{2},j} \right) \frac{u_{i+1,j} - u_{i,j}}{h_{x}} - \kappa \left(x_{i-\frac{1}{2},j} \right) \frac{u_{i,j} - u_{i-1,j}}{h_{x}} \right) + \frac{1}{h_{y}} \left(\kappa \left(x_{i,j+\frac{1}{2}} \right) \frac{u_{i,j+1} - u_{i,j}}{h_{y}} - \kappa \left(x_{i,j-\frac{1}{2}} \right) \frac{u_{i,j} - u_{i,j-1}}{h_{y}} \right) = 0$$

• Condição de contorno de Neumann será

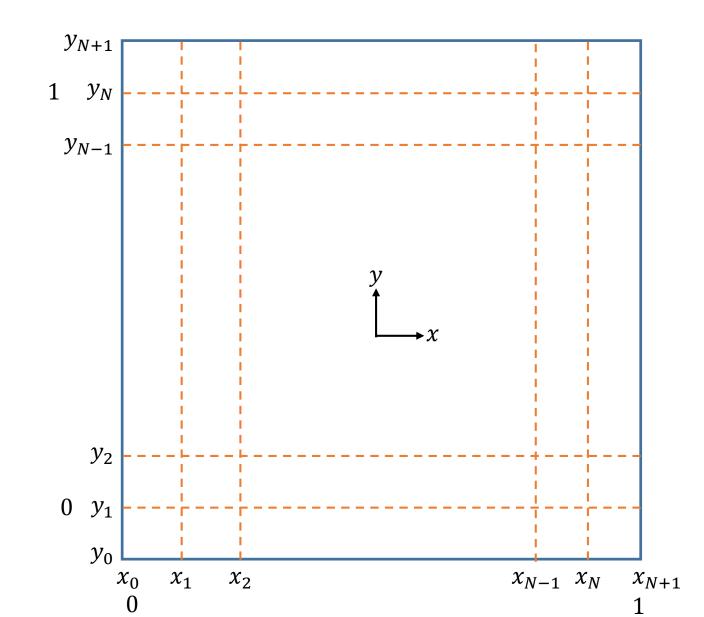
$$\frac{u_{i,j+1} - u_{i,j-1}}{2h_{\gamma}} = 0$$

- Primeiro precisamos definir a grade.
- Como no caso 1D, podemos definir o grade como

$$h_{x} = \frac{L_{x}}{N+1}$$

$$h_{y} = \frac{L_{y}}{N-1}$$

$$x_i = h_x \times i$$
$$y_j = h_y \times (j-1)$$



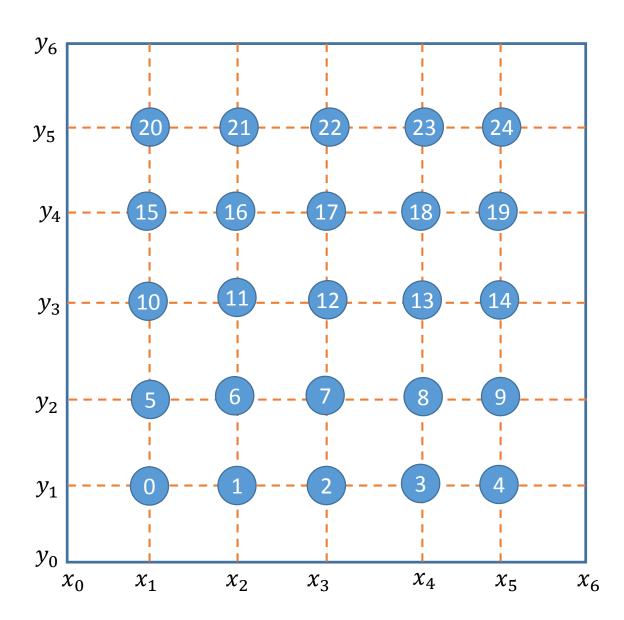
Renumeração

É mais fácil usar n em vez
 (i, j) para identificar os nós.

$$n = (i-1) + (j-1) \times N_{\chi}$$

• Agora, a solução é

$$u_n = u_{i,j}$$



• Verifique a solução para três casos,

1.
$$k = 410.0$$

$$2. \quad k = \begin{cases} 410 & x < 0.05 \\ 0.1 & x > 0.05 \end{cases}$$

3.
$$k = \begin{cases} 410 & outside\ circle\ (0.05,0.03) \end{cases}$$
 inside circle

$$\frac{\partial u}{\partial y}(x, L_y) = 0$$

$$(x, y) = T_{right}$$

$$\frac{\partial u}{\partial y}(x,0) = 0$$

- Hoje vamos ver como podemos resolver equações parabólicas.
- Novamente, nós adiamos a definição exata da equação parabólica para o futuro.
- Só para saber, a equação de calor "unsteady" é um exemplo das equações parabólicas.

$$egin{align} rac{\partial T}{\partial t} &= oldsymbol{\kappa} rac{\partial^2 T}{\partial x^2} & 0 < x < 1, \quad 0 < t < t_e nd, \quad \kappa > 0 \ & T(0,t) = lpha(t), \quad T(1,t) = eta(t), \quad T(x,0) = T_0(x) \ \end{matrix}$$

$$rac{\partial T}{\partial t} = \kappa rac{\partial^2 T}{\partial x^2}$$

- Nós temos tudo para resolver esse problema.
- Podemos usar a diferença central para o derivado espacial.

$$rac{\partial^2 T}{\partial x^2}=rac{T_{i+1}^n-2T_i^n+T_{i-1}^n}{h_x^2}$$

E podemos usar o método de Euler avançado para a derivada de tempo.

$$rac{\partial T}{\partial t} = rac{T_i^{n+1} - T_i^n}{h_t}$$

ullet Aqui T_i^n significa $T_i^n = T(x=x_i,t=t_n)$

Portanto, temos

$$rac{T_i^{n+1} - T_i^n}{h_t} = rac{T_{i+1}^n - 2T_i^n + T_{i-1}^n}{h_x^2}$$

• OL

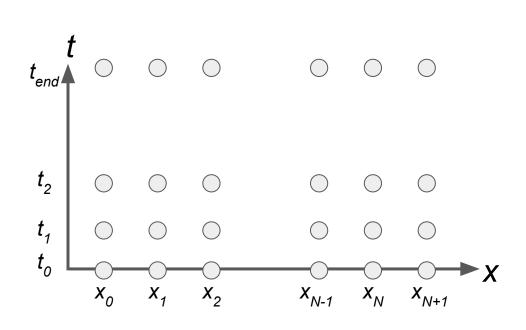
$$T_i^{n+1} = \sigma T_{i-1}^n + (1-2\sigma)T_i^n + \sigma T_{i+1}^n \qquad \sigma = rac{h_t}{h_x^2}$$

 Preste atenção, esta solução é explícita. Se tivermos condições iniciais e de contorno, podemos encontrar a temperatura a qualquer momento.

$$T_i^{n+1} = \sigma T_{i-1}^n + (1-2\sigma)T_i^n + \sigma T_{i+1}^n \qquad \sigma = rac{h_t}{h_x^2}$$

- Além disso, semelhante à equação elíptica 2d que estudamos antes, aqui temos uma grade 2d.
- Nós chamamos esse método FTCS.

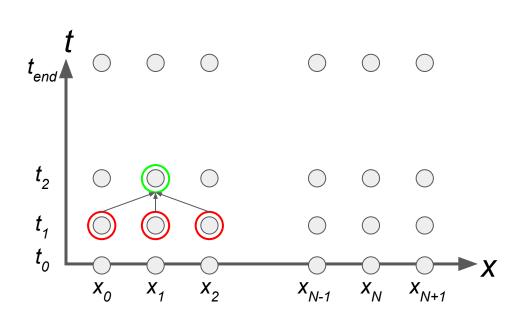
Forward-Time-Central-Space



$$T_i^{n+1} = \sigma T_{i-1}^n + (1-2\sigma)T_i^n + \sigma T_{i+1}^n \qquad \sigma = rac{h_t}{h_x^2}$$

 Para calcular cada ponto no novo intervalo de tempo, precisamos de informações de três pontos no passo de tempo anterior.

Stencil



Exercício 1

Queremos resolver o seguinte problema

$$egin{aligned} rac{\partial T}{\partial t} &= \kappa rac{\partial^2 T}{\partial x^2} & 0 < x < 1, \quad 0 < t < t_e nd, \quad \kappa > 0 \ & T(0,t) = lpha(t), \quad T(1,t) = eta(t), \quad T(x,0) = T_0(x) \end{aligned}$$

Primeiro, resolva essas configurações

$$lpha(t)=0,\quad eta(t)=0, \ T_0(x)=sin(\pi x),\quad \kappa=1$$

Jupyter-Notebook (Animation)

```
import numpy as np
import matplotlib.pyplot as plt
from matplotlib import animation, rc
from IPython.display import HTML
# First set up the figure, the axis, and the plot element we
want to animate
fig, ax = plt.subplots()
ax.set xlim((0, 2))
ax.set ylim((-2, 2))
line, = ax.plot([], [], lw=2)
# initialization function: plot the background of each frame
def init():
     line.set data([], [])
     return (line,)
```

```
# animation function. This is called sequentially
def animate(i):
     x = \text{np.linspace}(0, 2, 1000)
     y = np.sin(2 * np.pi * (x - 0.01 * i))
     line.set data(x, y)
     return (line,)
# call the animator. blit=True means only re-draw the parts
that have changed.
anim = animation.FuncAnimation(fig. animate.
init func=init,frames=100, interval=20, blit=True)
HTML(anim.to html5 video())
```

Exercício 1

Queremos resolver o seguinte problema

$$egin{align} rac{\partial T}{\partial t} &= \kappa rac{\partial^2 T}{\partial x^2} & 0 < x < 1, \quad 0 < t < t_e nd, \quad \kappa > 0 \ & T(0,t) = lpha(t), \quad T(1,t) = eta(t), \quad T(x,0) = T_0(x) \ \end{matrix}$$

Agora, resolva essas configurações

$$lpha(t)=0,\quad eta(t)=1, \ T_0(x)=\left|sin(rac{3\pi x}{2})
ight|,\quad \kappa=1$$

$$rac{\partial T}{\partial t} = \kappa rac{\partial^2 T}{\partial x^2}$$

 Vamos usar a diferença central para discretizar a derivada espacial, mas manter a derivada temporal inalterada.

$$rac{\partial T}{\partial t}ig(tig)=rac{T_{i+1}(t){-}2T_i(t){+}T_{i-1}(t)}{h_x^2}$$
 $T_i(0)=T_0(x_i)$ $i=1,2,\ldots,N$

- Nós chamamos essa equação semi-discretizada.
- Os limites serão

$$rac{\partial T}{\partial t}(t)=rac{T_2(t)-2T_1(t)+lpha(t)}{h_x^2} \ rac{\partial T}{\partial t}(t)=rac{eta(t)-2T_N(t)+T_{N-1}(t)}{h_x^2}$$

$$egin{aligned} rac{\partial T}{\partial t}(t) &= rac{T_{i+1}(t)-2T_i(t)+T_{i-1}(t)}{h_x^2} & T_i(0) &= T_0(x_i) & i &= 1,2,\ldots,N \ rac{\partial T}{\partial t}(t) &= rac{T_2(t)-2T_1(t)+lpha(t)}{h_x^2} & rac{\partial T}{\partial t}(t) &= rac{eta(t)-2T_N(t)+T_{N-1}(t)}{h_x^2} \end{aligned}$$

Podemos escrever essas equações como um ODE de primeira ordem.

$$egin{align*} rac{d\mathbf{u}}{dt} &= A\mathbf{u} + \mathbf{b}(t), \quad \mathbf{u}(0) = \mathbf{u}_0 \ \mathbf{u} &= [T_1, T_2, \dots, T_N]^T \ \mathbf{u}_0 &= [T_0(x_1), \dots, T_0(x_N)]^T \ \mathbf{b}(t) &= rac{1}{h_x^2} [lpha(t), 0, \dots, 0, eta(t)]^T \ \end{pmatrix}^T egin{align*} A &= rac{1}{h_x^2} egin{align*} -2 & 1 & 0 & \cdots & 0 \ 1 & -2 & 1 & \ddots & \vdots \ 0 & \ddots & \ddots & \ddots & 0 \ \vdots & \ddots & 1 & -2 & 1 \ 0 & \cdots & 0 & 1 & -2 \ \end{pmatrix}$$

Vamos focar na matriz A. Nós podemos escrever

$$A=rac{1}{h^2} tridiag(1,-2,1)$$

No capítulo 4, conhecemos os autovalores dessa matriz.

$$\lambda_j(A) = -rac{4}{h^2} sin^2\left(rac{j\pi}{2(N+1)}
ight), \quad j=1,\ldots,N$$

• Da "grid" nós sabemos $h_x(N+1)=1$. Portanto, temos

$$\lambda_j(A) = -rac{4}{h_\pi^2} sin^2\left(rac{j\pi h_x}{2}
ight), \quad j=1,\ldots,N$$

 Todos os autovalores são reais, negativos e de magnitude muito diferente.

$$\lambda_j(A) = -rac{4}{h_x^2} sin^2\left(rac{j\pi h_x}{2}
ight), \quad j=1,\ldots,N$$

$$\lambda_1(A) pprox -\pi^2$$

$$pprox -rac{4}{h_x^2}$$

$$A = rac{1}{h_x^2} egin{bmatrix} 1 & -2 & 1 & \ddots & dots \ 0 & \ddots & \ddots & \ddots & 0 \ dots & \ddots & 1 & -2 & 1 \ 0 & \cdots & 0 & 1 & -2 \end{bmatrix}$$

Equação rígida!

$$\frac{d\mathbf{u}}{dt} = A\mathbf{u} + \mathbf{b}(t), \quad \mathbf{u}(0) = \mathbf{u}_0$$

Vamos resolver isso usando o método de Euler avançado.

$$\mathbf{u}^{n+1} = \mathbf{u}^n + h_t(A\mathbf{u}^n + \mathbf{b}(t_n))$$

 No capítulo 3, vimos que para este sistema o método euler é estável se

$$h_t \lambda_j \in S_{FE} \quad o \quad h_t rac{4}{h_x^2} < 2 \quad o \quad c = rac{h_t}{h_x^2} < rac{1}{2}$$

Agora, repita o exercício 1 para c = 1 e 1/4.

Exercícios

• Exercício 6.3.3