

Universidade do Estado de Santa Catarina



APLICAÇÃO DE DIFERENÇAS-FINITAS EM PROBLEMAS DE DIFUSÃO E DIFUSÃO-CONVEÇÃO

Maikon Antonio Ribeiro Nascimento
Bolsista PROBIC
Curso de Engenharia Elétrica

Orientador: Prof. Dr. Rogério Aguiar

Centro/Departamento: CCT – Enga. Elétrica



Introdução



- Importância da Simulação
- Objetivos





Metodologia

• Equações
$$\frac{\partial T(x,t)}{\partial t} = \alpha \frac{\partial^2 T(x,t)}{\partial x^2}$$
$$\frac{\partial T(x,t)}{\partial t} = \alpha \left(\frac{\partial^2 T}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 T}{\partial y^2} \right)$$
$$\frac{\partial T(x,t)}{\partial t} = \alpha \left(\frac{\partial^2 T}{\partial x^2} + \frac{1}{x} \frac{\partial T}{\partial x} \right)$$
$$D_{12} \left[\frac{\partial^2 C}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial C}{\partial r} + \frac{\partial^2 C}{\partial z^2} \right] = \frac{\partial C}{\partial t} + 2\overline{u} \left[1 - \frac{r^2}{\sigma^2} \right] \frac{\partial C}{\partial z}$$







 Obtenção da Resposta Analítica, de alguns problemas, por Séries de Fourier:

$$T(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{-2}{n\pi} \cdot e^{-n^2 \pi^2 K t} \sin(n\pi x)$$

$$T(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{-2\sin(1)(-1)^n}{(-1+n\pi)(1+n\pi)} \cdot e^{-n^2\pi^2 K t} \cos(n\pi x) + \sin(1)$$

$$T(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{-8(-1)^n}{(2n-1)^2 \pi^2} \cdot e^{\frac{-(2n-1)^2 \pi^2 Kt}{4}} \cdot \sin(\frac{(2n-1)\pi n}{2})$$





Metodologia

Obtenção da Resposta Numérica por Diferenças Finitas:
 Os tipos de Discretizações e suas características.

$$\frac{T_i^{n+1} - T_i^n}{\Delta t} = \alpha \frac{T_{i-1}^n - 2T_i^n + T_{i+1}^n}{(\Delta x)^2}$$

$$\frac{T_i^{n+1} - T_i^n}{\Delta t} = \alpha \frac{T_{i-1}^{n+1} - 2T_i^{n+1} + T_{i+1}^{n+1}}{(\Delta x)^2}$$

$$\frac{T_i^{n+1} - T_i^n}{\Delta t} = \frac{\alpha}{2} \left[\frac{T_{i-1}^{n+1} - 2T_i^{n+1} + T_{i+1}^{n+1}}{(\Delta x)^2} + \frac{T_{i-1}^n - 2T_i^n + T_{i+1}^n}{(\Delta x)^2} \right]$$







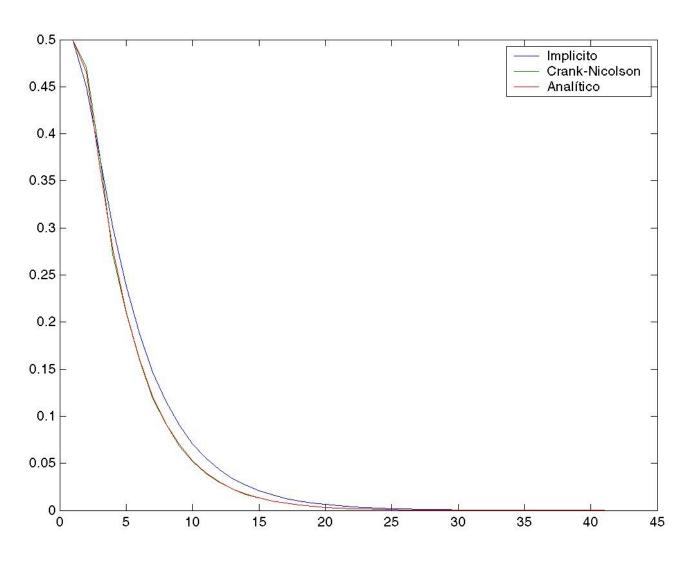


Problemas Abordados

- Condução do Calor em uma barra sob condições de fronteira diversas (temperatura conhecida, fluxo conhecido ou ambas);
- Condução do Calor em uma chapa com fluxo e temperatura conhecida nas fronteiras;
- Condução do Calor em um Cilindro;
- Escoamento de fluído em um Cilíndro em duas dimensões;



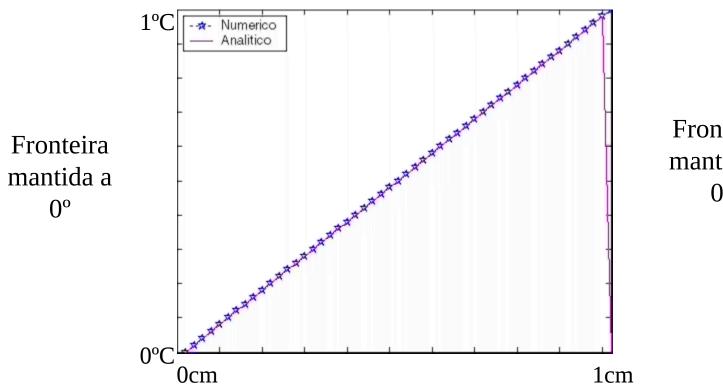








Condução do Calor em uma barra com temperatura de 0°C e excitada pela função rampa.



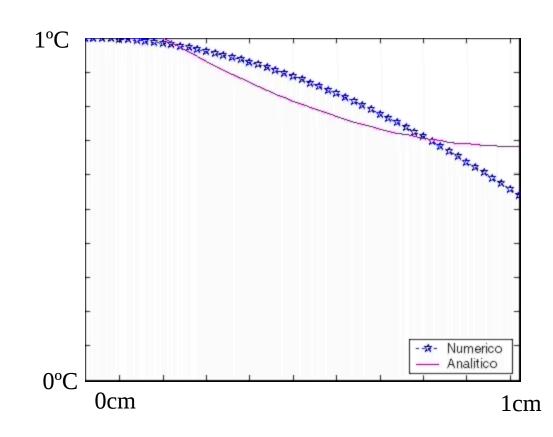
Fronteira mantida a 0^{o}





Condução do Calor em uma barra sob fluxo de calor nulo nas fronteira e excitada pela função cosseno





Fronteira com fluxo de calor nulo



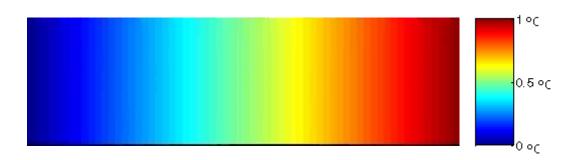


 Vídeo Ilustrativo da Propagação do calor em uma Barra com Temperatura de 0°C nas fronteiras

$$\frac{\partial T}{\partial t} = \alpha \frac{\partial^2 T}{\partial x^2} \quad \text{em} \quad \mathbb{R};$$

$$T(0,t) = T(L,t) = 0, \quad \text{para } t > 0;$$

$$T(x,0) = x, \quad \text{para } 0 \le x \le L.$$







• Vídeo Ilustrativo da Propagação do calor em uma Chapa com Temperatura de 0°C nas fronteiras verticais e fluxo de calor nulo nas fronteiras horizontais.

$$\frac{\partial T}{\partial t} = \alpha \left(\frac{\partial^2 T}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 T}{\partial y^2} \right) \quad \mathbb{R},$$

$$T(0, y, t) = T(L_x, y, t) = 0, t > 0$$

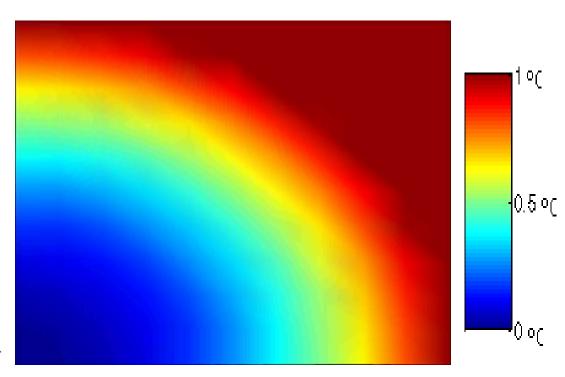
 $0 < y < L_y$

$$\frac{\partial T}{\partial y}|_{y=0} = \frac{\partial T}{\partial y}|_{y=L_y} = 0, \ t > 0$$

$$0 < x < L_x,$$

$$T(x,y,0) = x^2 + y^2, \quad 0 \le x \le L_x$$

 $0 \le y \le L_y.$





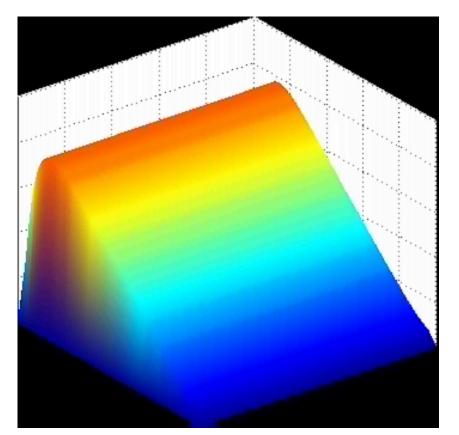


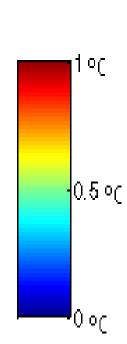
• Vídeo Ilustrativo da Propagação do calor em um Cilindro com Temperatura de 0°C na fronteira e excitado pela função rampa.

$$\frac{\partial T}{\partial t} = \alpha \left(\frac{\partial^2 T}{\partial x^2} + \frac{1}{x} \frac{\partial T}{\partial x} \right) \ \mathbb{R},$$

$$T(L,t)=0, \qquad t>0,$$

$$T(x,0) = x$$
, $0 \le x \le L$.









• Difusão-Convecção: Medição no final do Cilindro

$$D_{12} \left[\frac{\partial^2 C}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial C}{\partial r} + \frac{\partial^2 C}{\partial z^2} \right] = \frac{\partial C}{\partial t} + 2\overline{u} \left[1 - \frac{r^2}{a^2} \right] \frac{\partial C}{\partial z} em \quad \mathbb{R}$$

Normalizamos para deixar os termos com o mesmo peso

$$D_{12} \Bigg[z_{\max}^2 \frac{\partial^2 \widetilde{C}}{\partial \widetilde{r}^2} + \frac{z_{\max}^2}{\widetilde{r}} \frac{\partial \widetilde{C}}{\partial \widetilde{r}} + r_{\max}^2 \frac{\partial^2 \widetilde{C}}{\partial \widetilde{z}^2} \, \Bigg] = z_{\max}^2 r_{\max}^2 \frac{\partial \widetilde{C}}{\partial t} + 2 \overline{u} z_{\max} r_{\max}^2 [1 - \widetilde{r}^2] \frac{\partial \widetilde{C}}{\partial \widetilde{z}}$$

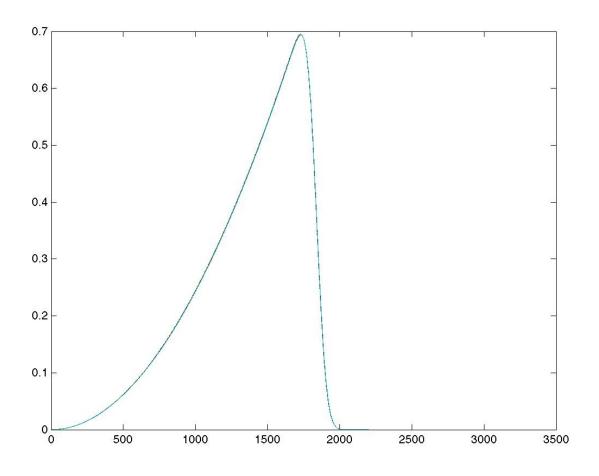
$$Em \quad i = 0 : D_{12} \left[2 \frac{1}{r_{\max}^2} \frac{\partial^2 \widetilde{C}}{\partial \widetilde{r}^2} + \frac{1}{z_{\max}^2} \frac{\partial^2 \widetilde{C}}{\partial \widetilde{z}^2} \right] = \frac{\partial \widetilde{C}}{\partial t} + 2 \overline{u} [1 - \widetilde{r}^2] \frac{1}{z_{\max}} \frac{\partial \widetilde{C}}{\partial \widetilde{z}} ,$$

$$\frac{\partial \widetilde{C}}{\partial \widetilde{r}}|_{\widetilde{r}=1} = 0 \quad para \quad 0 < z < 1 \quad e \quad \frac{\partial \widetilde{C}}{\partial \widetilde{z}}|_{\widetilde{z}=0} = 0 \quad para \quad 0 < r < 1 \quad .$$

Injetamos um pulso no inicio do cilindro.









Conclusão



- Análise dos resultados;
- Artigo;



Bibliografia



OZISIK, M. N. Finite Difference Methods in Heat Transfer.EUA:CRC Press,1994.



Agradecimentos



- UDESC
- Prof.º Orientador: Dr. Rogério de Aguiar
- Prof.^o Dr. Luiz Coelho.

E-mail para contato: maikonadams@gmail.com