

Modelação Numérica 2017

Aula 10, 21/Mar

- Equações diferenciais às derivadas parciais

<http://modnum.ucs.ciencias.ulisboa.pt>

Equações diferenciais às derivadas parciais

- Muitos problemas envolvem a solução de equações diferenciais. A sua solução numérica requer a sua:
 - **Discretização**: o teorema da amostragem deve ser satisfeito.
 - Transformação em **equações algébricas**.
- No caso das equações diferenciais às derivadas parciais existem **duas ou mais variáveis independentes**, podendo uma dessas variáveis ser o tempo.
- É conveniente classificar os problemas representados por estas equações em duas classes:
 - Problemas de **condições iniciais** (dependentes do tempo).
 - Problemas de **condições fronteira** (independentes do tempo).

Exemplos com primeiras e segundas derivadas

- Equação de **advecção** (linear, 1D): $\frac{\partial T}{\partial t} = -u \frac{\partial T}{\partial x}, u = \text{const}$
- Equação da **difusão** (linear, 1D): $\frac{\partial T}{\partial t} = K \frac{\partial^2 T}{\partial x^2}, K = \text{const}$
- Equação de **Poisson** (2D): $\frac{\partial^2 V}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial y^2} = f(x, y)$
- Equação de **Laplace** (2D): $\frac{\partial^2 T}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 T}{\partial y^2} = 0$
- Equação de **ondas** (2D): $\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = c^2 \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \right)$

Equação de Navier-Stokes

$$\frac{\partial u}{\partial t} = -u \frac{\partial u}{\partial x} - v \frac{\partial u}{\partial y} - w \frac{\partial u}{\partial z} - \frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x} + f v + \nu \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \right)$$

Advecção não linear

Difusão

- Equação fundamental da mecânica de fluídos, com aplicação na Meteorologia, Oceanografia, etc.
- É uma equação diferencial não linear de segunda ordem.
- A solução numérica destas equações requer a sua transformação em equações algébricas discretas. Existem vários métodos: diferenças finitas, elementos finitos, método espectral.

Diferenças finitas

- Série de Taylor:

$$f(x_0 + \Delta x) = f(x_0) + \left(\frac{\partial f}{\partial x}\right)_{x=x_0} \Delta x + \frac{1}{2} \left(\frac{\partial^2 f}{\partial x^2}\right)_{x=x_0} \Delta x^2 + \frac{1}{3!} \left(\frac{\partial^3 f}{\partial x^3}\right)_{x=x_0} \Delta x^3 + \dots$$



$$f(x) = e^x$$

Diferenças finitas

- Diferenças avançadas:

$$f(x_0 + \Delta x) = f(x_0) + \left(\frac{\partial f}{\partial x}\right)_{x=x_0} \Delta x + \frac{1}{2} \left(\frac{\partial^2 f}{\partial x^2}\right)_{x=x_0} \Delta x^2 + \frac{1}{3!} \left(\frac{\partial^3 f}{\partial x^3}\right)_{x=x_0} \Delta x^3 + \dots$$

$$\begin{aligned} \left(\frac{\partial f}{\partial x}\right)_{x=x_0} &= \frac{f(x_0 + \Delta x) - f(x_0) - \frac{1}{2} \left(\frac{\partial^2 f}{\partial x^2}\right)_{x=x_0} \Delta x^2 - \frac{1}{3!} \left(\frac{\partial^3 f}{\partial x^3}\right)_{x=x_0} \Delta x^3 + \dots}{\Delta x} \\ &= \frac{f(x_0 + \Delta x) - f(x_0)}{\Delta x} - \frac{1}{2} \left(\frac{\partial^2 f}{\partial x^2}\right)_{x=x_0} \Delta x - \frac{1}{3!} \left(\frac{\partial^3 f}{\partial x^3}\right)_{x=x_0} \Delta x^2 + \dots \\ &= \frac{f(x_0 + \Delta x) - f(x_0)}{\Delta x} + \mathcal{O}(\Delta x) \end{aligned}$$

Diferenças finitas

- Diferenças retardadas:

$$f(x_0 - \Delta x) = f(x_0) - \left(\frac{\partial f}{\partial x}\right)_{x=x_0} \Delta x + \frac{1}{2} \left(\frac{\partial^2 f}{\partial x^2}\right)_{x=x_0} \Delta x^2 - \frac{1}{3!} \left(\frac{\partial^3 f}{\partial x^3}\right)_{x=x_0} \Delta x^3 + \dots$$

$$\begin{aligned} \left(\frac{\partial f}{\partial x}\right)_{x=x_0} &= - \frac{f(x_0 - \Delta x) - f(x_0) - \frac{1}{2} \left(\frac{\partial^2 f}{\partial x^2}\right)_{x=x_0} \Delta x^2 + \frac{1}{3!} \left(\frac{\partial^3 f}{\partial x^3}\right)_{x=x_0} \Delta x^3 + \dots}{\Delta x} \\ &= \frac{f(x_0) - f(x_0 - \Delta x)}{\Delta x} + \frac{1}{2} \left(\frac{\partial^2 f}{\partial x^2}\right)_{x=x_0} \Delta x - \frac{1}{3!} \left(\frac{\partial^3 f}{\partial x^3}\right)_{x=x_0} \Delta x^2 + \dots \\ &= \frac{f(x_0) - f(x_0 - \Delta x)}{\Delta x} + \mathcal{O}(\Delta x) \end{aligned}$$

Diferenças finitas

- Diferenças centradas:

$$\begin{aligned} f(x_0 + \Delta x) &= f(x_0) + \left(\frac{\partial f}{\partial x}\right)_{x=x_0} \Delta x + \frac{1}{2} \left(\frac{\partial^2 f}{\partial x^2}\right)_{x=x_0} \Delta x^2 + \frac{1}{3!} \left(\frac{\partial^3 f}{\partial x^3}\right)_{x=x_0} \Delta x^3 + \dots \\ - f(x_0 - \Delta x) &= f(x_0) - \left(\frac{\partial f}{\partial x}\right)_{x=x_0} \Delta x + \frac{1}{2} \left(\frac{\partial^2 f}{\partial x^2}\right)_{x=x_0} \Delta x^2 - \frac{1}{3!} \left(\frac{\partial^3 f}{\partial x^3}\right)_{x=x_0} \Delta x^3 + \dots \end{aligned}$$

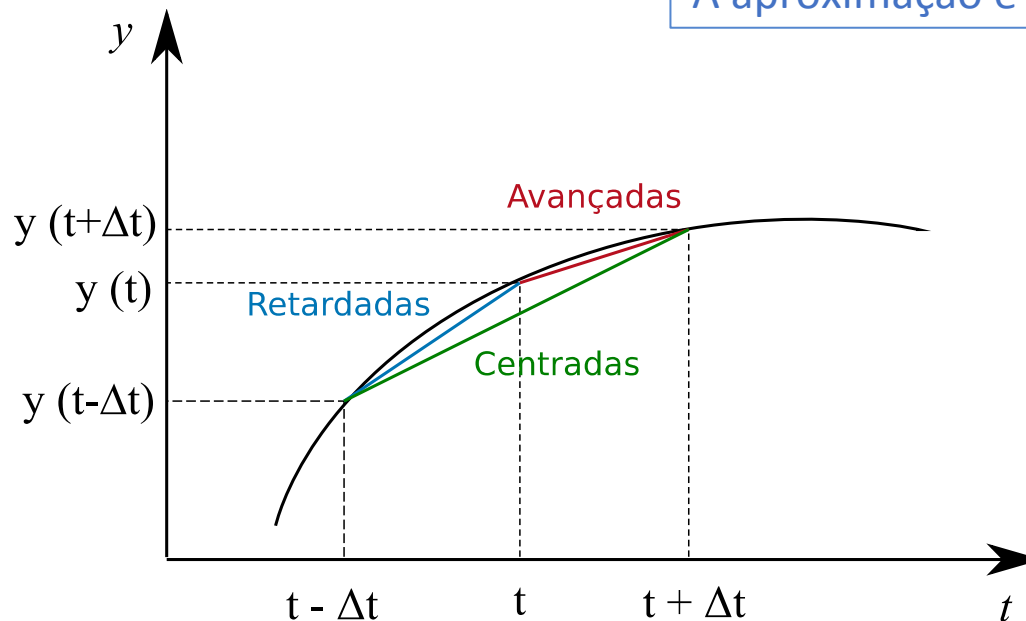
$$f(x_0 + \Delta x) - f(x_0 - \Delta x) = 2 \left(\frac{\partial f}{\partial x}\right)_{x=x_0} \Delta x + \frac{2}{3!} \left(\frac{\partial^3 f}{\partial x^3}\right)_{x=x_0} \Delta x^3 + \dots$$

$$\begin{aligned} \left(\frac{\partial f}{\partial x}\right)_{x=x_0} &= \frac{f(x_0 + \Delta x) - f(x_0 - \Delta x) - \frac{2}{3!} \left(\frac{\partial^3 f}{\partial x^3}\right)_{x=x_0} \Delta x^3 + \dots}{2\Delta x} \\ &= \frac{f(x_0 + \Delta x) - f(x_0 - \Delta x)}{2\Delta x} - \frac{\frac{2}{3!} \left(\frac{\partial^3 f}{\partial x^3}\right)_{x=x_0} \Delta x^3}{2\Delta x} + \dots \\ &= \frac{f(x_0 + \Delta x) - f(x_0 - \Delta x)}{2\Delta x} - \frac{1}{3!} \left(\frac{\partial^3 f}{\partial x^3}\right)_{x=x_0} \Delta x^2 + \dots \\ &= \frac{f(x_0 + \Delta x) - f(x_0 - \Delta x)}{2\Delta x} + \mathcal{O}(\Delta x^2) \end{aligned}$$

Diferenças finitas

- Diferenças avançadas: $\left(\frac{\partial f}{\partial x}\right)_{x=x_0} = \frac{f(x_0 + \Delta x) - f(x_0)}{\Delta x} + \mathcal{O}(\Delta x)$
- Diferenças retardadas: $\left(\frac{\partial f}{\partial x}\right)_{x=x_0} = \frac{f(x_0) - f(x_0 - \Delta x)}{\Delta x} + \mathcal{O}(\Delta x)$
- Diferenças centradas: $\left(\frac{\partial f}{\partial x}\right)_{x=x_0} = \frac{f(x_0 + \Delta x) - f(x_0 - \Delta x)}{2\Delta x} + \mathcal{O}(\Delta x^2)$

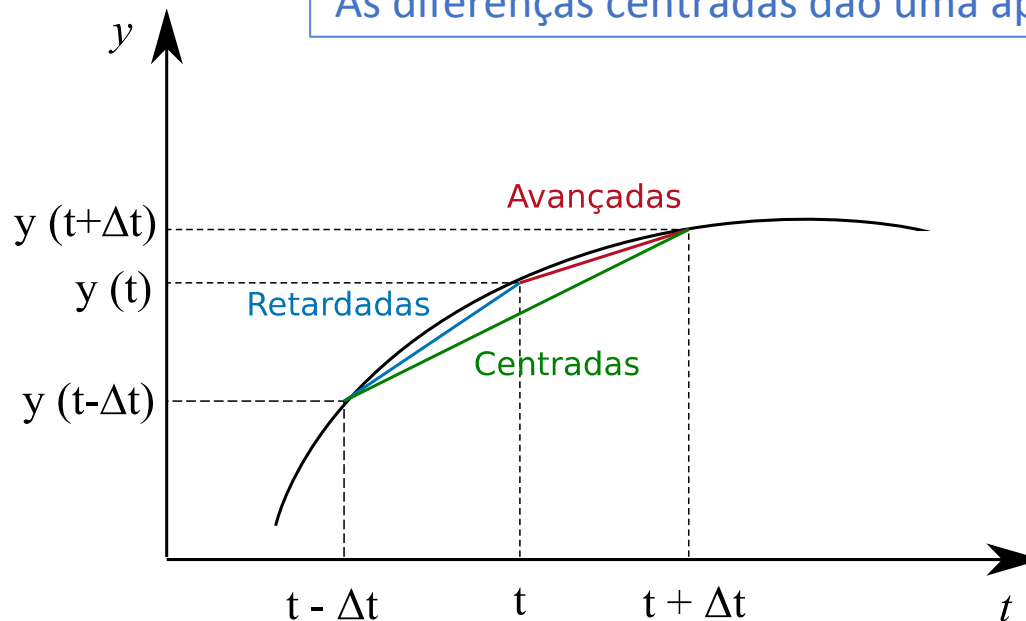
A aproximação é melhor quando $\Delta x \rightarrow 0$



Diferenças finitas

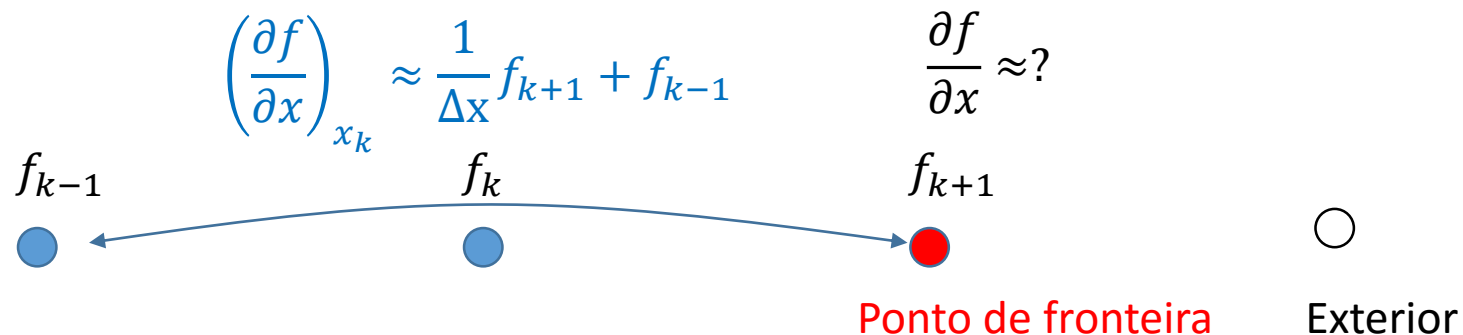
- Diferenças avançadas: $\left(\frac{\partial f}{\partial x}\right)_{x=x_0} = \frac{f(x_0 + \Delta x) - f(x_0)}{\Delta x} + \mathcal{O}(\Delta x)$
- Diferenças retardadas: $\left(\frac{\partial f}{\partial x}\right)_{x=x_0} = \frac{f(x_0) - f(x_0 - \Delta x)}{\Delta x} + \mathcal{O}(\Delta x)$
- Diferenças centradas: $\left(\frac{\partial f}{\partial x}\right)_{x=x_0} = \frac{f(x_0 + \Delta x) - f(x_0 - \Delta x)}{2\Delta x} + \mathcal{O}(\Delta x^2)$

As diferenças centradas dão uma aproximação mais exacta



Diferenças de ordens mais elevadas

- Combinando séries de Taylor para $f(x_0 \pm n\Delta x)$, podem estabelecer-se aproximações às derivadas até qualquer ordem, implicando no entanto que o cálculo de uma derivada requer valores da função numa vizinhança cada vez mais extensa, o que não é prático e traz problemas quando nos aproximamos da fronteira.
- Por exemplo, no caso das diferenças centradas, elas só podem ser calculadas em pontos interiores, devendo os pontos de fronteira ser calculados à parte (na condição fronteira).



Considerações iniciais

- A **precisão** do método utilizado na discretização é só uma das propriedades relevantes a considerar.
- Seja qual for a precisão, um método **consistente** deve **convergir para a solução analítica no limite $\Delta x \rightarrow 0$** .
- Independentemente da precisão, um método só é útil se for **numericamente estável**, i.e. se o erro não crescer exponencialmente. Este critério é muito relevante para problemas que evoluem no tempo.
- O **erro** de um método precisa de ser caracterizado em detalhe. Por exemplo: como se traduz na representação da propagação de ondas (velocidade de fase e de grupo), como discrimina os diferentes comprimentos de onda (dispersão), etc..
- O **teorema da amostragem** é relevante!
- Estes tópicos serão importantes nos exemplos deste curso.

Equação de advecção (linear, 1D)

$$\frac{\partial T}{\partial t} = -u \frac{\partial T}{\partial x}, u = \text{const}$$

- A equação é linear se $u = \text{const}$ e tem, nesse caso, **solução analítica**.
- Trata-se de um **problema de valores iniciais**. I.e., dada a distribuição inicial $T(x, t=0)$ calcular $T(x, t>0)$.
- Vamos **discretizar** a função $T(x, t) \approx T^{n\Delta t}_{k\Delta x} \equiv T^n_k$

(O índice superior representa tempo, o inferior o espaço). Vamos experimentar uma solução por **diferenças finitas usando o método de Euler**, com **diferenças avançadas no tempo e centradas no espaço**:

$$\frac{T_k^{n+1} - T_k^n}{\Delta t} = -u \frac{T_{k+1}^n - T_{k-1}^n}{2\Delta x} \Rightarrow T_k^{n+1} = T_k^n - u\Delta t \frac{T_{k+1}^n - T_{k-1}^n}{2\Delta x}$$

- Trata-se de um método com **1 nível** (o cálculo da solução no passo de tempo n só depende de 1 passo anterior $n - 1$).
- Trata-se de um **método explícito**: T_k^{n+1} depende do campo no passo de tempo anterior (e não do seu valor noutros pontos em $t = n\Delta t$).