

Aula 6

EQUAÇÕES às DERIVADAS PARCIAIS:

Problemas de valor inicial

Elíticas, Parabólicas e Hiperbólicas

PDEs parabólicas

A equação de condução do calor

Método de Euler

Método de Crank-Nicolson



1.Introdução

Uma equação que contém derivadas parciais de uma função desconhecida em ordem a duas ou mais variáveis independentes designa-se por *equação às derivadas parciais* ou *parcial diferencial (PDE)*. Em geral uma destas variáveis independentes é o t (tempo) e as restantes são variáveis espaciais.

Uma das mais importantes PDEs é a *equação de onda*, que pode modelar ondas em cordas vibrantes, e membranas (ondas elásticas em sólidos), em acústica, em electromagnetismo e em reatores nucleares, por exemplo. Outra PDE é a *equação de difusão do calor* que nos dá a temperatura ao longo de uma barra (1D), ou placa (2D), e a *equação de Laplace* na electrostática, e na hidrodinâmica.

As PDEs são equações bastante importantes em vários domínios, nomeadamente, na dinâmica, na elasticidade, na transferência de calor, no campo electromagnético e na mecânica quântica. Têm uma gama de aplicações mais abrangente que as ODEs.

Tal como nas ODEs a *ordem da equação* é a da derivada mais elevada presente na mesma. As mais comuns em engenharia são as de 2ª ordem.



Exemplos:

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + 2xy \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + u = 1$$

Questão: *são lineares?* *E de que ordem?*

$$\frac{\partial^3 u}{\partial x^2 \partial y} + x \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + 8u = 5y$$

$$\left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right)^3 + 6 \frac{\partial^3 u}{\partial x \partial y^2} = x$$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + xu \frac{\partial u}{\partial y} = x$$



Classificação de PDEs de 2ª ordem de coeficientes constantes

As PDEs de segunda ordem (ordem da derivada de maior ordem presente na equação) de coeficientes constantes são do tipo,

$$A \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + B \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + C \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + H = 0$$

Onde A , B , e C são funções de x e de y , e H é função de x , y , u , $\frac{\partial u}{\partial x}$, $\frac{\partial u}{\partial y}$.

Ou de modo equivalente,

$$A \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + B \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + C \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + D \frac{\partial u}{\partial x} + E \frac{\partial u}{\partial y} + Fu = g(x, y)$$

E podem **classificar-se** da forma:

- Equações **elípticas** se $B^2 - 4AC < 0$
- Equações **parabólicas** se $B^2 - 4AC = 0$
- Equações **hiperbólicas** se $B^2 - 4AC > 0$



$B^2 - 4 A C$	Categoria	Exemplo
< 0	Elítica	$\frac{\partial^2 V}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial y^2} = 0, \quad \frac{\partial^2 V}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial z^2} = 0$ <p>Equação de Laplace (estado estacionário (2D), (3D))</p>
$= 0$	Parabólica	$\frac{\partial T}{\partial t} = k' \frac{\partial^2 T}{\partial x^2}, \quad \frac{\partial T}{\partial t} = k' \left(\frac{\partial^2 T}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 T}{\partial y^2} \right)$ <p>Equação de Condução do Calor (1 D) e (2D)</p>
> 0	Hiperbólica	$\frac{\partial^2 y}{\partial x^2} = \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 y}{\partial t^2} \quad \frac{\partial^2 y}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 y}{\partial y^2} = \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 y}{\partial t^2}$ <p>Equação de Onda (1D) e (2D)</p>



Cada categoria de PDEs está associada a um tipo específico de problema em engenharia.

Equações do **tipo elítico** são típicas de estados estacionários. Esta característica está associada à ausência da derivada temporal, como se pode verificar pela equação de Laplace, apresentada na tabela anterior. Estas equações são empregues para obter uma distribuição **estacionária** de uma variável desconhecida no espaço, como por exemplo, o potencial elétrico na eletrostática ou a distribuição de temperatura numa placa de um dado material, sujeita a condições fronteira bem conhecidas.

Em contraste com as equações do tipo elítico, as equações do **tipo parabólico** caracterizam a evolução de uma variável desconhecida quer no espaço quer no tempo. Estas características estão associadas à presença das derivadas espaciais e da derivada temporal, como se pode observar a partir da equação de condução de calor, apresentada na tabela. Este tipo de equações é referido como *equações de propagação ou de evolução*, porque a solução se ‘propaga’ ou varia no tempo.

E por fim, as equações do **tipo hiperbólico** também estão associadas a problemas de **propagação**.

No entanto dependem da 2ª derivada em relação ao tempo e não da 1ª, como no caso das parabólicas, como se pode observar pela equação de onda. Como consequência a solução oscila. É o caso da transmissão de perturbações em cordas, barras, da transmissão do som, e de sinais eléctricos em circuitos.



2. Equações Parabólicas

As PDE estudadas nesta aula são **PDE parabólicas**. Vão ser estudadas como generalizações dos problemas de valor inicial encontrados no estudo de ODE. (**Problemas de valor inicial**)

- Equação de condução do calor:

$$\frac{\partial T(x, t)}{\partial t} = \frac{k}{c\rho} \frac{\partial^2 T(x, t)}{\partial x^2}$$

A temperatura no instante inicial, $t = 0$, é conhecida, ie., $T(x, 0)$ é conhecida para todos os valores de x . Por outro lado, os valores de $T(x, t)$ são conhecidos na fronteira de x , ($x = \min$ e $x = x_{\max}$), para todos os instantes.

- Equação de paraxial (a estudar na aula sobre Transformadas de Fourier):

$$i \frac{\partial q}{\partial z} + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 q}{\partial x^2} = 0$$



É conhecida a forma do feixe em $z = 0$, ou seja, $q(x,0)$, e o seu comportamento na fronteira de x para todos os valores de z .

Problemas de valor inicial: *Semi-discretização*

Um dos métodos de resolução numérica deste tipo de PDE consiste em usar diferenças finitas para as derivadas referentes a uma das variáveis independentes, convertendo-se a PDE num sistema de ODEs.

Como exemplo, considere-se a equação do calor a uma dimensão:

$$\frac{\partial T(x,t)}{\partial t} = \frac{k}{c\rho} \frac{\partial^2 T(x,t)}{\partial x^2}$$

Com as seguintes condições inicial,

$$T(x,0) = g(x) \quad (\text{CI})$$

E fronteira,

$$T(0,t) = T(L,t) = 0. \quad (\text{CF})$$



Resolução pelo método de EULER

Aproximando a segunda derivada por diferenças finitas centradas, obtém-se um conjunto de (N_x-2) ODEs:

$$\frac{\partial T(i, t)}{\partial t} = \frac{k}{c\rho} \frac{T(i-1, t) - 2T(i, t) + T(i+1, t)}{(\Delta x)^2}$$

que poderão ser resolvidas por um dos métodos de resolução de problemas de valor inicial para ODE, com cuidados relativos à estabilidade dos mesmos.

MÉTODO de EULER

$$T(i, n+1) = T(i, n) + \frac{k \Delta t}{c\rho(\Delta x)^2} [T(i-1, n) - 2T(i, n) + T(i+1, n)]$$



Estabilidade do método de EULER

No entanto, o método de Euler aplicado à equação de condução de calor é apenas *condicionalmente estável*.

No estudo de estabilidade apresentado na aula 3, considerou-se uma linearização da equação diferencial. Neste caso tem-se um sistema de equações lineares, que pode ser representado na forma matricial do seguinte modo:

$$\frac{dT}{dt} = AT$$

Sendo A uma matriz $(N_x - 2) \times (N_x - 2)$ com 3 diagonais não nulas e constantes, cujos valores próprios são,

$$\lambda_l = \frac{2k}{c\rho(\Delta x)^2} \left(\cos \frac{\pi l}{N_x - 1} - 1 \right), \quad l = 1, 2, \dots, N_x - 2.$$



Estabilidade do método de EULER

Todos estes valores próprios são reais negativos. Para que o método de Euler seja estável, todos os valores próprios λ_l , têm que satisfazer

$$\lambda_l \Delta t \geq -2$$

Se esta condição for satisfeita pelo menor dos valores próprios (o maior em termos absolutos), também será satisfeita por todos os outros.

Quanto mais pequeno for o valor do cosseno na expressão de λ_l , menor será o valor próprio. Quando l se aproxima de $N_x - 1$, o cosseno aproxima-se de -1 . Então, o menor dos valores próprios é

$$\lambda_{N_x-2} = \frac{2k}{c\rho(\Delta x)^2} \left[\cos\left(\frac{N_x-2}{N_x-1}\pi\right) - 1 \right]$$

$$\simeq -\frac{4k}{c\rho(\Delta x)^2}$$



Estabilidade do método de EULER

Substituindo no critério de estabilidade,

$$-\frac{4k}{c\rho(\Delta x)^2}\Delta t \geq -2$$

Para este problema, o método de Euler é condicionalmente estável,

Critério de Estabilidade

$$\frac{k\Delta t}{c\rho(\Delta x)^2} \leq \frac{1}{2}$$

O mesmo resultado pode ser obtido pela análise de estabilidade de von Neumann. Consulte a LEITURA 1, no final do capítulo.



Resolução pelo método de CRANK-NICOLSON

Devido às exigências de passo para assegurar a estabilidade da solução numérica, opta-se muitas vezes pelo **método de Crank-Nicolson**.

$$T(i, n + 1) = T(i, n) + \frac{k}{2c\rho(\Delta x)^2} [T(i - 1, n + 1) - 2T(i, n + 1) + T(i + 1, n + 1) \\ + T(i - 1, n) - 2T(i, n) + T(i + 1, n)]$$



Método de Crank-Nicolson

Fazendo um rearranjo de termos, de forma a que os termos em $T(-, n+1)$ fiquem agrupados no 1º membro e os termos em $T(-, n)$ fiquem agrupados no 2º membro, obtém-se,

MÉTODO de CRANK-NICOLSON

$$\begin{aligned} -T(i-1, n+1) + \left(\frac{2}{\eta} + 2\right) T(i, n+1) - T(i+1, n+1) \\ = T(i-1, n) + \left(\frac{2}{\eta} - 2\right) T(i, n) + T(i+1, n) \end{aligned}$$

Com,

$$\eta = \frac{k}{c\rho(\Delta x)^2}$$



Na forma matricial,

$$\begin{bmatrix} \left(\frac{2}{\eta} + 2\right) & -1 & & & \\ -1 & \left(\frac{2}{\eta} + 2\right) & -1 & & \\ & & \ddots & \ddots & \ddots \\ & & & -1 & \left(\frac{2}{\eta} + 2\right) & -1 \\ & & & & -1 & \left(\frac{2}{\eta} + 2\right) \end{bmatrix} \begin{bmatrix} T(2, n+1) \\ T(3, n+1) \\ \vdots \\ T(Nx-2, n+1) \\ T(Nx-1, n+1) \end{bmatrix}$$



$$= \begin{bmatrix} T(1, n+1) + T(1, n) + \left(\frac{2}{\eta} - 2\right) T(2, n) + T(3, n) \\ T(2, n) + \left(\frac{2}{\eta} - 2\right) T(3, n) + T(4, n) \\ \vdots \\ T(Nx - 3, n) + \left(\frac{2}{\eta} - 2\right) T(Nx - 2, n) + T(Nx - 1, n) \\ T(Nx - 2, n) + \left(\frac{2}{\eta} - 2\right) T(Nx - 1, n) + T(Nx, n) + T(Nx, n+1) \end{bmatrix}$$

Em resumo, para o método de Crank-Nicolson,



Método de Crank-Nicolson

- Devido às condições fronteira, é preciso adicionar termos extra (**a vermelho**) ao primeiro e ao último elemento do vetor **b**.
- A matriz é tridiagonal.
- O método consiste em resolver um sistema de equações algébricas cuja matriz é tridiagonal. Este processo é repetido para cada iteração no tempo.
- O método de Crank-Nicolson, é **incondicionalmente estável** neste caso, pois os valores próprios são números reais negativos.



Leitura 1 –Método de Euler

Análise da estabilidade de von Neumann

Considere-se uma equação genérica com a forma,

$$\frac{\partial \phi}{\partial t} = \alpha \frac{\partial^2 \phi}{\partial x^2}$$

com $\phi = \phi(x, t)$.

Condições fronteira $\phi(0, t) = \phi(L, t) = 0$.

Condição inicial $\phi(x, 0) = g(x)$

Considerando uma rede de $N+1$ pontos equiespaçados entre si, a coordenada x , pode ser discretizada como $x_i = x_{i-1} + \Delta x$

A discretização pelo método de Euler, dá-nos

$$\phi(i, n + 1) = \phi(i, n) + \frac{\alpha \Delta t}{(\Delta x)^2} [\phi(i - 1, n) - 2\phi(i, n) + \phi(i + 1, n)]$$



Considerando uma solução do tipo,

$$\phi(i, n) = \sigma^n e^{ikx_i}$$

E inserindo na equação discretizada, obtém-se:

$$\sigma^{n+1} e^{ikx_i} = \sigma^n e^{ikx_i} + \frac{\alpha \Delta t}{(\Delta x)^2} \sigma^n (e^{ikx_{i-1}} - 2e^{ikx_i} + e^{ikx_{i+1}})$$

Note que, $x_i = x_{i-1} + \Delta x$ e $x_{i-1} = x_i - \Delta x$

Dividindo ambos os membros da equação anterior por,
 $\sigma^n e^{ikx_i}$

Tem-se, $\sigma = 1 + \left(\frac{\alpha \Delta t}{(\Delta x)^2} \right) [2 \cos(k \Delta x) - 2]$

Para que a solução permaneça estável, $|\sigma| \leq 1$, (caso contrário σ^n cresce ilimitadamente),

$$\left| 1 + \left(\frac{\alpha \Delta t}{(\Delta x)^2} \right) [2 \cos(k \Delta x) - 2] \right| \leq 1$$



Ou seja,

$$-1 \leq 1 + \left(\frac{\alpha \Delta t}{(\Delta x)^2} \right) [2 \cos(k \Delta x) - 2] \leq 1$$

Esta desigualdade $[2 \cos(k \Delta x) - 2] \leq 1$, é sempre verdadeira, pois $2 \cos(k \Delta x) - 2$ é sempre menor ou igual a zero.

Com relação à desigualdade esquerda, pode reescrever-se como,

$$\left(\frac{\alpha \Delta t}{(\Delta x)^2} \right) [2 \cos(k \Delta x) - 2] \geq -2$$

Ou de modo equivalente,

$$\Delta t \leq \frac{\Delta x^2}{\alpha [1 - \cos(k \Delta x)]}$$



O caso mais restritivo ocorre quando $\cos(k \Delta x) = -1$. Então para que o método seja estável, i.e., para que a solução não cresça ilimitadamente, Δt , deve verificar a seguinte condição,

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

Note que:

- a forma da solução assumida, $\sigma^n e^{ikx_i}$, pressupõe que a mesma é periódica, com período espacial $2\pi/k$;
- A análise de estabilidade de von Neumann nem sempre é aplicável.

