

# Métodos numéricos

Pablo Dmitruk

2do cuatrimestre 2021 - DF/FCEN/UBA

## Ecuación de difusión

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \nu \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \quad \nu = cte$$

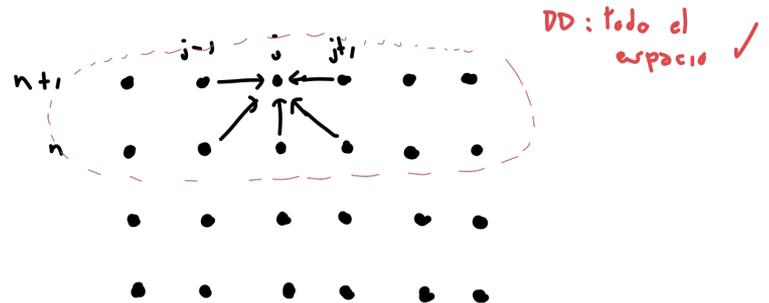
Esquema implícito: **Crank-Nicolson** (1947)

$$u_j^{n+1} = u_j^n + \frac{\nu \Delta t}{2(\Delta x)^2} [(u_{j+1}^{n+1} + u_{j-1}^{n+1} - 2u_j^{n+1}) + (u_{j+1}^n + u_{j-1}^n - 2u_j^n)]$$

$$r = \frac{\nu \Delta t}{(\Delta x)^2}$$

$$\lambda = \frac{1 - 2r \sin^2(k\Delta x)}{1 + 2r \sin^2(k\Delta x)} \quad |\lambda| \leq 1 \quad \forall \Delta t$$

→ es *incondicionalmente estable*



Se puede escribir en forma matricial,

$$\mathbf{B} \bar{\mathbf{u}}^{n+1} = \mathbf{A} \bar{\mathbf{u}}^n + \bar{\mathbf{c}}$$

$$\bar{\mathbf{u}} = (u_1, \dots, u_{N-1})$$

$u_0$  y  $u_N$  c. c.

$$\mathbf{B} = \begin{pmatrix} (1+r) & -r/2 & 0 & 0 & 0 \\ -r/2 & (1+r) & -r/2 & 0 & 0 \\ 0 & -r/2 & (1+r) & -r/2 & 0 \\ 0 & 0 & -r/2 & (1+r) & -r/2 \\ 0 & 0 & 0 & -r/2 & (1+r) \end{pmatrix}$$

$$\mathbf{A} = \begin{pmatrix} (1-r) & r/2 & 0 & 0 & 0 \\ r/2 & (1-r) & r/2 & 0 & 0 \\ 0 & r/2 & (1-r) & r/2 & 0 \\ 0 & 0 & r/2 & (1-r) & r/2 \\ 0 & 0 & 0 & r/2 & (1-r) \end{pmatrix}$$

$$\bar{\mathbf{c}} = (r u_0, 0, \dots, 0, r u_N)$$

$$\Rightarrow \bar{\mathbf{u}}^{n+1} = \mathbf{B}^{-1} \mathbf{A} \bar{\mathbf{u}}^n + \mathbf{B}^{-1} \bar{\mathbf{c}}$$

→ hay que invertir una matriz tridiagonal

Una técnica para resolver este sistema: usando recurrencia → **algoritmo TDMA** (L. Thomas)

Tri Diagonal Matrix Algorithm

El sistema tridiagonal se puede escribir cómo:

$$\alpha_j u_{j+1}^{n+1} + \beta_j u_j^{n+1} + \gamma_j u_{j-1}^{n+1} = \omega_j \quad (1) \quad j = 1, \dots, N - 1$$

$$\alpha_j = -r/2 \quad , \quad \beta_j = 1 + r \quad , \quad \gamma_j = -r/2$$

$$w_j = (1 - r) u_j^n + \frac{r}{2} u_{j-1}^n + \frac{r}{2} u_{j+1}^n$$

$$u_0 = c_1 \quad , \quad u_N = c_2$$

$$\beta_0 = 1 ; \alpha_0 = \gamma_0 = 0 ; \omega_0 = u_0$$

$$\beta_N = 1 ; \alpha_N = \gamma_N = 0 ; \omega_N = u_N$$

$$\alpha_j u_{j+1}^{n+1} + \beta_j u_j^{n+1} + \gamma_j u_{j-1}^{n+1} = \omega_j \quad (1)$$

$$u_{j+1}^{n+1} = x_j u_j^{n+1} + y_j \quad (2)$$

$$\rightarrow \alpha_j (x_j u_j^{n+1} + y_j) + \beta_j u_j^{n+1} + \gamma_j u_{j-1}^{n+1} = \omega_j$$

$$\rightarrow u_j^{n+1} = -\frac{\gamma_j u_{j-1}^{n+1}}{\alpha_j x_j + \beta_j} + \frac{\omega_j - \alpha_j y_j}{\alpha_j x_j + \beta_j} \quad (3)$$

Si comparamos (2) y (3) vemos que:

$$u_j^{n+1} = x_{j-1} u_{j-1}^{n+1} + y_{j-1}$$

$$\text{con } x_{j-1} = -\frac{\gamma_j}{\alpha_j x_j + \beta_j}, \quad y_{j-1} = \frac{\omega_j - \alpha_j y_j}{\alpha_j x_j + \beta_j} \quad (4)$$

→ relación de recurrencia para los  $x_j, y_j$

Empiezo con  $j=N-1$

$$(2) \rightarrow u_N^{n+1} = c_2 = x_{N-1} u_{N-1}^{n+1} + y_{N-1}$$

$$\rightarrow x_{N-1} = 0, \quad y_{N-1} = c_2 = u_N$$

y después calculo los  $x_j, y_j$  "bajando" de  $N-1$  a 0 usando (4)

$$x_{N-2} = -\frac{\gamma_{N-1}}{\alpha_{N-1} x_{N-1} + \beta_{N-1}} = \frac{r/2}{1 + r - \frac{r}{2} x_{N-1}}$$

$$y_{N-2} = \frac{\omega_{N-1} - \alpha_{N-1} y_{N-1}}{\alpha_{N-1} x_{N-1} + \beta_{N-1}} = \frac{\omega_{N-1} + r/2 y_{N-1}}{1 + r - \frac{r}{2} x_{N-1}}$$

$$x_{N-3} = \dots \quad y_{N-3} = \dots$$

$$x_1 = -\frac{\gamma_2}{\alpha_2 x_2 + \beta_2}, \quad y_1 = \frac{\omega_2 - \alpha_2 y_2}{\alpha_2 x_2 + \beta_2}$$

$$x_0 = -\frac{\gamma_1}{\alpha_1 x_1 + \beta_1}, \quad y_0 = \frac{\omega_1 - \alpha_1 y_1}{\alpha_1 x_1 + \beta_1}$$

y ahora calculo  $u_1^{n+1}, \dots, u_{N-1}^{n+1}$  con la recurrencia (2)

$$u_1^{n+1} = x_0 u_0^{n+1} + y_0$$

$$u_2^{n+1} = x_1 u_1^{n+1} + y_1$$

$$\dots \quad u_{N-1}^{n+1} = x_{N-2} u_{N-2}^{n+1} + y_{N-2}$$

Este método permite invertir la matriz en  $O(N)$  operaciones en lugar de en  $O(N^3)$  como sería con eliminación de Gauss

## Ecuación de difusión en 2D

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \nu \left( \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \right) \quad u = u(x, y, t) \quad , \quad u(x, y, t = 0) = a(x, y) \quad , \quad u(x, y \in \mathcal{C}, t) = \text{dato}$$

$$x_i = i\Delta x \quad ; \quad i = 1, \dots, N - 1 \quad \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \rightarrow \frac{u_{i+1,j} + u_{i-1,j} - 2u_{i,j}}{(\Delta x)^2}$$
$$y_j = j\Delta y \quad ; \quad j = 1, \dots, M - 1 \quad \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \rightarrow \frac{u_{i,,j+1} + u_{i,,j-1} - 2u_{i,j}}{(\Delta y)^2}$$

Utilizando Euler en tiempo,

$$u_{i,j}^{n+1} = u_{i,j}^n + r_x (u_{i+1,j}^n + u_{i-1,j}^n - 2u_{i,j}^n) + r_y (u_{i,,j+1}^n + u_{i,,j-1}^n - 2u_{i,j}^n)$$

$$r_x = \frac{\nu\Delta t}{(\Delta x)^2} \quad , \quad r_y = \frac{\nu\Delta t}{(\Delta y)^2}$$

Se puede ver que es condicionalmente estable, si  $r_x, r_y \leq 1/4$

Crank-Nicolson: implícito → incondicionalmente estable

$$u_{i,j}^{n+1} = u_{i,j}^n + \frac{r_x}{2} [(u_{i+1,j}^{n+1} + u_{i-1,j}^{n+1} - 2u_{i,j}^{n+1}) + (u_{i+1,j}^n + u_{i-1,j}^n - 2u_{i,j}^n)] \\ + \frac{r_y}{2} [(u_{i,j+1}^{n+1} + u_{i,j-1}^{n+1} - 2u_{i,j}^{n+1}) + (u_{i,j+1}^n + u_{i,j-1}^n - 2u_{i,j}^n)]$$

Se construye  $\bar{\mathbf{u}}_k = \bar{\mathbf{u}}_{iM+j} = u_{i,j}$

→ vector largo con todas las incógnitas en los puntos de grilla i,j

Queda  $\mathbf{B} \bar{\mathbf{u}}^{n+1} = \mathbf{A} \bar{\mathbf{u}}^n + \bar{\mathbf{c}}$



matrices ralas pero con elementos muy fuera de la diagonal

Si por ejemplo tengo 100x100 puntos de grilla, quedan matrices de 10,000 x 10,000 elementos

Otros métodos para 2D → **direcciones alternadas (ADI)** : explícito en una dirección, implícito en la otra

$$\frac{u_{i,j}^{n+1/2} - u_{i,j}^n}{\Delta t/2} = \nu \left[ \frac{\partial^2 u^{n+1/2}}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u^n}{\partial y^2} \right] \quad \rightarrow \text{son 100 sistemas de } 100 \times 100$$

$$\frac{u_{i,j}^{n+1} - u_{i,j}^{n+1/2}}{\Delta t/2} = \nu \left[ \frac{\partial^2 u^{n+1/2}}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u^{n+1}}{\partial y^2} \right] \quad \rightarrow \text{otros 100 sistemas de } 100 \times 100$$

→ de 2do orden e incondicionalmente estable

**splitting (desdoblamiento)** → resuelvo cómo dos problemas 1D

$$\frac{\tilde{u}_{i,j}^{n+1} - u_{i,j}^n}{\Delta t} = \nu \frac{\partial^2 u^{n+1}}{\partial x^2}$$

$$\frac{u_{i,j}^{n+1} - \tilde{u}_{i,j}^{n+1}}{\Delta t} = \nu \frac{\partial^2 u^{n+1}}{\partial y^2}$$

Ecuación de advección-difusión → juntamos los dos problemas

$$\frac{\partial u}{\partial t} = -c \frac{\partial u}{\partial x} + \nu \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$$

$$\frac{u_j^{n+1} - u_j^n}{\Delta t} = -c \frac{u_{j+1}^n - u_{j-1}^n}{2\Delta x} + \nu \frac{u_{j+1}^n + u_{j-1}^n - 2u_j^n}{(\Delta x)^2}$$

→ esquema FTCS (Forward in Time Centered in Space)

Si bien la parte advectiva da incondicionalmente inestable, la parte difusiva estabiliza el esquema si se cumple:

$$\frac{c\Delta t}{\Delta x} \leq \frac{c\Delta x}{\nu} < 1 \quad \xrightarrow{\text{Peclet}}$$

$$\frac{\nu\Delta t}{(\Delta x)^2} \leq \frac{1}{2}$$

también se puede usar un esquema mixto, explícito-implícito

Para probar esquemas, o combinación de esquemas, se puede comparar con alguna solución exacta, como:

$$u(x, 0) = A \sin(\omega x) \quad \text{c.i.}$$

$$u(x, t) = A \sin[\omega(x - ct)] e^{-\nu\omega^2 t}$$

→ da una onda sinusoidal que se propaga y se amortigua