

ECUACIONES PARABÓLICAS CON CONDICIONES DE BORDE

Son ecuaciones del tipo

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

$$\phi(0,t) = 0 = \phi_0 \quad \phi(x,0) = 0$$

$$\begin{array}{c} | \hspace{10em} | \\ 0 \hspace{10em} 1 \\ i=0 \hspace{10em} i=N \end{array}$$

$$\left. \frac{\partial \phi(x,t)}{\partial x} \right|_{x=1} = \beta \quad S = cte$$

Los métodos aplicados se describen a continuación.

Euler hacia adelante (explícito)

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

Sea $\frac{\alpha \Delta t}{\Delta x^2} = \gamma$

$$\phi_i^{(n+1)} = \gamma \phi_{i-1}^{(n)} + (1 - 2\gamma) \phi_i^{(n)} + \gamma \phi_{i+1}^{(n)} + S \Delta t \quad i = 1, \dots, N-1$$

C.B. $\phi_0^{(n)} = 0 \quad \forall n$

$$\left. \frac{\partial \phi}{\partial x} \right|_1 \cong \frac{\phi_N^{(n)} - \phi_{N-1}^{(n)}}{\Delta x} = \beta \quad \therefore \phi_N^{(n)} = \phi_{N-1}^{(n)} + \beta \Delta x$$

$$i = 0 \quad \phi_0 \text{ dado} \Rightarrow \phi_0^{(n+1)} = 0$$

$$i = 1 \quad \phi_1^{(n+1)} = \gamma \phi_0^{(n)} + (1 - 2\gamma) \phi_1^{(n)} + \gamma \phi_2^{(n)} + S \Delta t$$

$$1 < i < N$$

$$i = N-1 \quad \phi_{N-1}^{(n+1)} = \gamma \phi_{N-2}^{(n)} + (1 - 2\gamma) \phi_{N-1}^{(n)} + \gamma \phi_N^{(n)} + S \Delta t$$

$$i = N \quad \phi_N^{(n+1)} = \phi_{N-1}^{(n+1)} + \beta \Delta x \quad \text{Por la C.B.}$$

\Rightarrow es posible calcular el paso $(n+1)$ completo.

Cranck-Nicolson (implícito)

$$\phi_0 = 0 \quad \phi(x,0) = 0$$

$$\left. \frac{\partial \phi}{\partial x} \right|_1 = \beta \quad S = cte$$

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

$$-\frac{\gamma}{2} \phi_{i-1}^{(n+1)} + (1 + \gamma) \phi_i^{(n+1)} - \frac{\gamma}{2} \phi_{i+1}^{(n+1)} = \frac{\gamma}{2} \phi_{i-1}^{(n)} + (1 - \gamma) \phi_i^{(n)} + \frac{\gamma}{2} \phi_{i+1}^{(n)} + S \Delta t$$

$$i = 0 \quad \text{por la C.B. resulta } \phi_0^{(n+1)} = 0$$

ECUACIONES HIPERBÓLICAS

Referencia: Nakamura 489-508

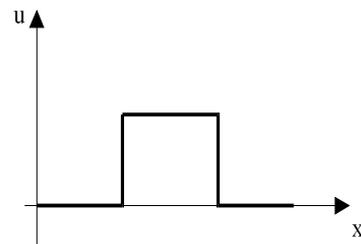
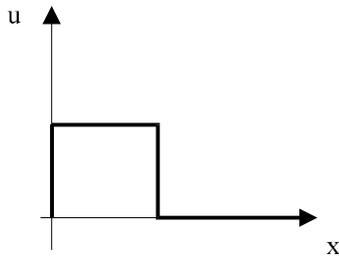
Es posible demostrar que la resolución de ecuaciones en derivadas parciales de segundo orden hiperbólicas implica resolver ecuaciones de primer orden del tipo

$$u_t + au_x = S(x,t) \quad (x \geq 0; t \geq 0)$$

Los MDF tienen un mejor funcionamiento para el caso de soluciones suaves; sin embargo, las EDP hiperbólicas admiten soluciones discontinuas.

Ejemplo

$$a = cte \quad S = 0 \quad \left\{ \begin{array}{l} CI : u(x,0) = \begin{cases} 1 & 0 < x \leq 1 \\ 0 & x > 1 \end{cases} \\ CB : u(0,t) = 0 \quad \forall t > 0 \end{array} \right.$$



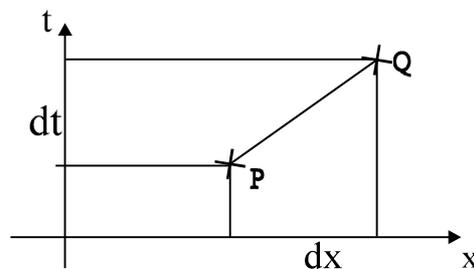
La solución exacta (analítica) es $u(x,t) = u(x-at,0)$

A continuación se presentan algunos esquemas y métodos para este tipo de ecuación.

MÉTODO DE LAS CARACTERÍSTICAS

Es un método muy popular. Consiste en determinar familias de curvas en el plano (x,t) sobre las cuales el problema se reduce a una EDO.

Así, si $u_t + a(x)u_x = S(x,t)$ en $x \geq 0; t \geq 0$



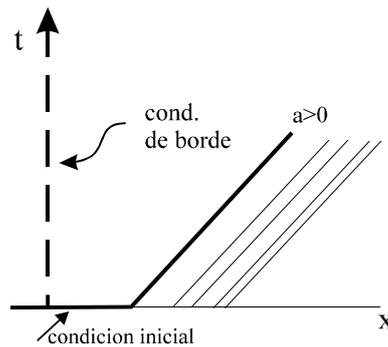
$$du = u(Q) - u(P) = u_t dt + u_x dx$$

$$\frac{du}{dt} = u_t + u_x \frac{dx}{dt}; \text{ si se elige } \frac{dx}{dt} = a(x) \xRightarrow{\text{pasa a ser una ec. ordinaria}} \frac{du}{dt} = S(x,t) \text{ sobre las curvas características}$$

Ambas son EDO!!

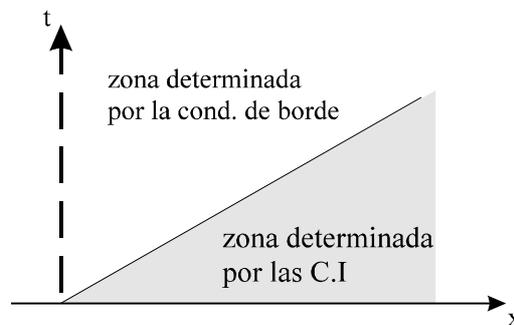
$$\text{Así, por ejemplo, si } a = \text{cte}, s = 0, \begin{cases} u(x,0) = u_0(x) \\ u(0,t) = 0 \end{cases}$$

$$\frac{dx}{dt} = a \quad \therefore \quad x = at + x_0 \quad \text{Rectas!!}$$



$$\frac{du}{dt} = 0 \quad \therefore \quad u = \text{cte} \text{ sobre las características} \quad \therefore \quad \text{para } t=0 \text{ la } \text{cte} = u_0(x_0)$$

$$u(x,t) = u_0(x_0) \quad \stackrel{\substack{= \\ \uparrow \\ \text{Ec. características,} \\ x_0 \geq 0, t \geq 0 \therefore x > at!!}}{=} \quad u_0(x-at) = u(x-at, 0) \quad \text{Ojo: sólo vale para parte del dominio}$$



Problema

(Referencia : Nakamura 493)

$$\text{Resolver } u_t + a(x)u_x = S(x,t)$$

$$a(x) = 3x + 0.1 \quad u(x,0) = 1$$

$$S(x,t) = 1 - x^2 + 0.1 \cdot t$$

Buscar solución analítica, para el caso en que se busque la solución que pasa por \$x=0.2, t=0\$.

ESQUEMAS DE PRIMER ORDEN

Se analizará la ecuación

$$u_t + au_x = 0 \quad a \text{cte} > 0$$

FTBS (Forward in Time, Backward in Space)

Es un método explícito

$$\frac{u_i^{(n+1)} - u_i^{(n)}}{\Delta t} + a \frac{u_i^{(n)} - u_{i-1}^{(n)}}{\Delta x} = 0 \quad \therefore \boxed{u_i^{(n+1)} = \left(1 - a \frac{\Delta t}{\Delta x}\right) u_i^{(n)} + a \frac{\Delta t}{\Delta x} u_{i-1}^{(n)}}$$

se usa $a \frac{\Delta t}{\Delta x} = \gamma = \text{N}^\circ \text{ de Courant}$

$u_0^{(1)}$ está dado por la CB; $u_i^{(0)}$ está dado por la CI \therefore la Ecuación permite calcular todos los puntos.

Si $a \leq 0$, la molécula de cálculo no contiene información propagada sobre la característica.

Es posible generalizar el esquema, haciéndolo válido para a de cualquier signo

$$\frac{u_i^{(n+1)} - u_i^{(n)}}{\Delta t} + a \frac{u_{i+1}^{(n)} - u_{i-1}^{(n)}}{2\Delta x} - |a| \frac{u_{i+1}^{(n)} - 2u_i^{(n)} + u_{i-1}^{(n)}}{2\Delta x} = 0$$

$$\text{Si } a > 0 \quad \frac{\overbrace{u_{i+1}^{(n)} - u_{i+1}^{(n)}}^{\text{se cancelan}} + 2u_i^{(n)} - u_{i-1}^{(n)} - u_{i-1}^{(n)}}{2\Delta x} = \frac{u_i^{(n)} - u_{i-1}^{(n)}}{\Delta x} \quad \text{ok}$$

$$\text{Si } a < 0 \quad (-a) \left[-u_{i+1}^{(n)} - u_{i+1}^{(n)} + 2u_i^{(n)} + \overbrace{u_{i-1}^{(n)} - u_{i-1}^{(n)}}^{\text{se cancelan}} \right] = (+a) \left[\frac{u_{i+1}^{(n)} - u_i^{(n)}}{\Delta x} \right] \quad \text{ok}$$

Se puede interpretar al segundo sumando, como una aproximación por diferencias centrales de u_x y al tercer sumando como una aproximación de $-|a| \frac{\Delta x}{2} u_{xx}$; se denomina al término como viscosidad numérica.

El esquema sólo operaría si se le suministran las condiciones iniciales y de borde apropiadas.

Estabilidad del esquema

Aplicando Von Neumann, resultando que

$$u_i^{(n)} = E^{(n)} e^{ji\theta}$$

$$\theta = \frac{\pi}{k}, \quad k = \pm 1, \pm 2, \dots, \pm \infty$$

Sustituyendo en el esquema para $a > 0$,

$$E^{(n+1)} e^{ji\theta} = (1 - \gamma) E^{(n)} e^{ji\theta} + \gamma E^{(n)} e^{ji\theta} \cdot e^{-j\theta} \quad \therefore \text{dividiendo entre } E^n e^{ji\theta} \text{ resulta}$$

$$\therefore \frac{E^{(n+1)}}{E^{(n)}} = \underbrace{(1 - \gamma)}_{\text{centro}} + \underbrace{\gamma}_{\text{radio}} \cdot e^{-j\theta} \quad \therefore \gamma \leq 1$$

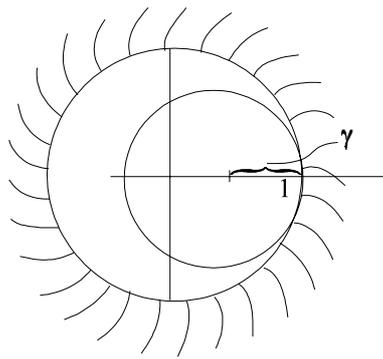
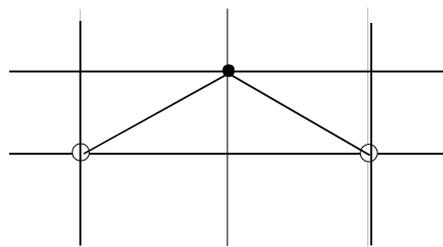


Figura: Regiones de estabilidad del método FTBS

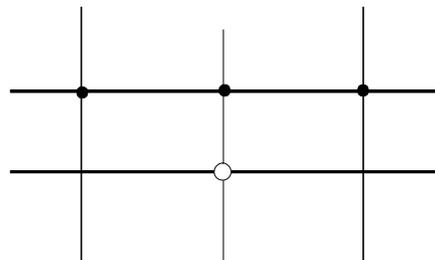
FTCS (Forward in Time, Centered in Space)



$$u_x = \frac{u_{i+1}^{(n)} - u_{i-1}^{(n)}}{2\Delta x} \quad \text{se puede ver que} \quad G = 1 - \gamma j \text{sen}\theta$$

$$\therefore |G| = \sqrt{G \cdot \bar{G}} = \sqrt{1 + \gamma^2 \text{sen}^2\theta} \geq 1 \quad \forall \theta \quad \text{Incondicionalmente inestable.}$$

BTCS: (Backward in Time, Centered in Space)



Es un método implícito. Se discretiza mediante derivada central hacia atrás.

$$u_x = \frac{u_{i+1}^{(n+1)} - u_{i-1}^{(n+1)}}{2\Delta x}$$

$$u_t = \frac{u_i^{(n+1)} - u_i^{(n)}}{\Delta t}$$

$$\frac{u_i^{(n+1)} - u_i^{(n)}}{\Delta t} + a \frac{u_{i+1}^{(n+1)} - u_{i-1}^{(n+1)}}{2\Delta x} = 0$$

$$\frac{\gamma}{2} u_{i+1}^{(n+1)} + u_i^{(n+1)} - \frac{\gamma}{2} u_{i-1}^{(n+1)} = u_i^{(n)}$$

Se forma un sistema tridiagonal. Para $i=0$, se usa la CB.

