

# Hyperbolic PDEs

## Método de Diferencias Finitas

(S)cientific (C)omputing (T)eam II-2014  
ILI-286 DI-UTFSM Chile

6 de noviembre de 2014

# Contenido

- 1 Introducción
- 2 Diferencias Finitas
- 3 Esquema Numérico
- 4 Resumen

# Hyperbolic PDE

## Hyperbolic PDE

Llamaremos a una EDP hiperbólica cuando tiene la forma

$$Au_{xx} + Bu_{xy} + Cu_{yy} + F(u_x, u_y, u, x, y) = 0$$

y se cumple  $B^2 - 4AC > 0$ .

O bien, teniendo una forma más general, es posible reducirla a una caso equivalente al anterior.

# Hyperbolic PDE

Características de EDP hiperbólicas:

- Se asocian con una evolución en el tiempo.
- Su evolución, en general, se asocian a ondas que se mueven.

# Hyperbolic PDE

Formulación General de Ecuación de Ondas (en realidad una versión simplificada)

Sea  $t \in [0, T_{max}]$  y  $x \in [a, b]$ .

¿Qué función  $u(x, t)$  es solución de la siguiente EDP?

$$u_{tt}(x, t) = c^2 u_{xx}(x, t)$$

$$u(x, 0) = f(x)$$

$$u_t(x, 0) = g(x)$$

$$u(a, t) = l(t)$$

$$u(b, t) = r(t)$$

# Hyperbolic PDE

Ejemplo típico de ecuaciones hiperbólicas

Ver otra pantalla.

El problema a resolver es:

$$\begin{aligned}u_t(x, t) + c u_x(x, t) &= 0 \\ u(x, 0) &= f(x)\end{aligned}$$

$c$  es una constante positiva o negativa.

# Diferencias Finitas

## Diferencias Finitas

La idea central del método de Diferencias Finitas consiste en utilizar una grilla de valores discretos para las variables independientes ( $x$  y  $t$ ). El problema continuo se reemplaza por un problema finito consistente en un número finito de ecuaciones involucrando los valores de *una aproximación* de la incógnita  $u$  (denotada por  $w_{ij}$ ,  $w_{in}$  o  $w_{ik}$ ).

# Diferencias Finitas

Ya hemos visto que es posible utilizar diversas aproximaciones para reemplazar la evaluación de la derivada.

$$\begin{aligned}\frac{df}{dx}(x) &= \frac{f(x + \Delta x) - f(x)}{\Delta x} + O(\Delta x^1) \\ &= \frac{f(x) - f(x - \Delta x)}{\Delta x} + O(\Delta x^1) \\ &= \frac{f(x + \Delta x) - f(x - \Delta x)}{2\Delta x} + O(\Delta x^2) \\ \frac{d^2f}{dx^2}(x) &= \frac{f(x + \Delta x) - 2f(x) + f(x - \Delta x)}{\Delta x^2} + O(\Delta x^2)\end{aligned}$$



# Diferencias Finitas

En el caso de la ecuación hiperbólica de ondas

$u_{tt}(x, t) = u_{xx}(x, t)$ , aplicaremos para la derivada espacial

$$u_{xx}(x, t) = \frac{u(x + \Delta x, t) - 2u(x, t) + u(x - \Delta x, t)}{\Delta x^2} + O(\Delta x^2)$$

y la derivada temporal:

$$u_{tt}(x, t) = \frac{u(x, t + \Delta t) - 2u(x, t) + u(x, t - \Delta t)}{\Delta t^2} + O(\Delta t^2)$$

# Diferencias Finitas para EDP Hiperbólicas

## Aplicación

¿Como se aplica el método de diferencias finitas en nuestra EDP hiperbólica?

# Diferencias Finitas para EDP Hiperbólicas

Discretizando  $[a, b]$  de manera regular en  $N_x + 1$  puntos, de manera que  $\Delta x = \frac{b-a}{N_x}$  y se tiene

$$x_i = x_0 + i\Delta x = a + i\Delta x, i \in \{0, 1, 2, \dots, N_x\}$$

También necesitamos definir una discretización para el intervalo  $[0, T_{max}]$  de la variable temporal,  $\Delta t = \frac{T_{max}}{N_t}$ , de modo que

$$t_j = j\Delta t, j \in \{0, 1, 2, \dots, N_t\}$$

# Diferencias Finitas para EDP Hiperbólicas

No buscaremos resolver la ecuación en todos los puntos, sino únicamente en los puntos de nuestra discretización. Esto es, sólo nos interesan los valores:

$$w_{i,n} \approx u(x_i, t_n) \quad i \in \{0, 1, 2, \dots, N_x\}, \\ n \in \{0, 1, 2, \dots, N_t\}$$

Existen por tanto  $(N_x + 1) \times (N_t + 1)$  incógnitas que debemos encontrar.

# Diferencias Finitas para EDP Hiperbólicas

A diferencia de las ecuaciones elípticas, no resolveremos para todas las incógnitas simultáneamente, sino que haremos “evolucionar” la solución.

$$w_{0,0}, w_{1,0}, w_{2,0}, \dots, w_{N_x,0} \quad (t = t_0)$$

$$w_{0,1}, w_{1,1}, w_{2,1}, \dots, w_{N_x,1} \quad (t = t_1 = t_0 + \Delta t)$$

$$w_{0,2}, w_{1,2}, w_{2,2}, \dots, w_{N_x,2} \quad (t = t_2 = t_1 + \Delta t)$$

$$w_{0,3}, w_{1,3}, w_{2,3}, \dots, w_{N_x,3} \quad (t = t_3 = t_2 + \Delta t)$$

$$\vdots$$

$$w_{0,N_t}, w_{1,N_t}, w_{2,N_t}, \dots, w_{N_x,N_t} \quad (t = t_{N_t})$$

# Diferencias Finitas para EDP Hiperbólicas

## Esquema Explícito

### Esquema Explícito

Tomando la aproximación de la segunda derivada temporal:

$$u_{tt}(x, t) = \frac{u(x, t + \Delta t) - 2u(x, t) + u(x, t - \Delta t)}{\Delta t^2} + O(\Delta t^2)$$

$$u_{xx}(x, t) = \frac{u(x + \Delta x, t) - 2u(x, t) + u(x - \Delta x, t)}{\Delta x^2} + O(\Delta x^2)$$

o utilizando la variable  $w_{in}$

$$u_{tt}(x, t) = \frac{w_{i,n+1} - 2w_{i,n} + w_{i,n-1}}{\Delta t^2} + O(\Delta t^2)$$

$$u_{xx}(x, t) = \frac{w_{i+1,n} - 2w_{i,n} + w_{i-1,n}}{\Delta x^2} + O(\Delta x^2)$$

# Diferencias Finitas para EDP Hiperbólicas

## Esquema Explícito

El esquema numérico

$$\frac{w_{i,n+1} - 2w_{i,n} + w_{i,n-1}}{\Delta t^2} = c^2 \left( \frac{w_{i+1,n} - 2w_{i,n} + w_{i-1,n}}{\Delta x^2} \right)$$

puede reescribirse,  $\sigma = \frac{c\Delta t}{\Delta x}$  (¡Este  $\sigma$  es diferente al utilizado en la ecuación de calor!), como

$$w_{i,n+1} = \sigma^2 w_{i+1,n} + (2 - 2\sigma^2) w_{i,n} + \sigma^2 w_{i-1,n} - w_{i,n-1}$$

# Diferencias Finitas para EDP Hiperbólicas

## Esquema Explícito

Pero tenemos un problema... ¿Como se inicia el método para mantener el segundo orden de la aproximación? ¡ver sketch de stencil!



# Diferencias Finitas para EDP Hiperbólicas

## Esquema Explícito

- Problema:  $u_t(x, 0) = g(x)$
- Solución:  $u_t(x, 0) = \frac{w_{i,1} - w_{i,-1}}{2\Delta t} = g(x_i)$
- ¿Qué significa  $w_{i,-1}$ ?
- Entonces:  $w_{i,-1} = w_{i,1} - 2\Delta t g(x_i)$ .
- ¿Cómo se utiliza?
- Considere  $n = 0$ :  
$$w_{i,1} = \sigma^2 w_{i+1,0} + (2 - 2\sigma^2) w_{i,0} + \sigma^2 w_{i-1,0} - w_{i,-1}$$
- ¿Cómo obtenemos  $w_{i,-1}$ ?
- Reemplazando:  
$$w_{i,1} = \sigma^2 w_{i+1,0} + (2 - 2\sigma^2) w_{i,0} + \sigma^2 w_{i-1,0} - (w_{i,1} - 2\Delta t g(x_i))$$
- Despejando  $w_{i,1}$ , se encuentra:  
$$w_{i,1} = \frac{\sigma^2}{2} w_{i+1,0} + (1 - \sigma^2) w_{i,0} + \frac{\sigma^2}{2} w_{i-1,0} + \Delta t g(x_i)$$

# Diferencias Finitas para EDP Hiperbólicas

## Esquema Explícito

Agregando notación vectorial:

$$\vec{w}_0 = \begin{bmatrix} w_{1,0} \\ w_{2,0} \\ \vdots \\ w_{N_x-1,0} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} f(x_1) \\ f(x_2) \\ \vdots \\ f(x_{N_x-1}) \end{bmatrix},$$

antes de continuar, definamos la matriz tridiagonal  $A$ :

$$A = \begin{bmatrix} 2 - 2\sigma^2 & \sigma & 0 & \dots & 0 \\ \sigma^2 & 2 - 2\sigma^2 & \sigma & \dots & 0 \\ \vdots & \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ 0 & \dots & 0 & \sigma^2 & 2 - 2\sigma^2 \end{bmatrix}$$

# Diferencias Finitas para EDP Hiperbólicas

## Esquema Explícito

El esquema numérico explícito para el primer paso es:

$$\vec{w}_1 = \frac{1}{2}A\vec{w}_0 + \Delta t \begin{bmatrix} g(x_1) \\ \vdots \\ g(x_{N_x-1}) \end{bmatrix} + \frac{\sigma^2}{2} \begin{bmatrix} w_{00} = l(t_0) \\ 0 \\ \vdots \\ 0 \\ w_{N_x-1,0} = r(t_0) \end{bmatrix},$$

y para los subsiguientes pasos:

$$\vec{w}_{n+1} = A\vec{w}_n - \vec{w}_{n-1} + \sigma^2 \begin{bmatrix} l(t_n) \\ 0 \\ \vdots \\ 0 \\ r(t_n) \end{bmatrix},$$

# Diferencias Finitas para EDP Hiperbólicas

## Resumen

### Ventajas

- Simple de programar.
- Bajo costo computacional.

### Desventajas

- Método explícito requiere que  $\frac{c\Delta t}{\Delta x} \leq 1$  para ser estable (CFL condition). **Ver SKETCH**
- Discretización temporal está condicionado a la discretización espacial.
- Error de aproximación:  $O(\Delta t^2) + O(\Delta x^2)$

# Diferencias Finitas para EDP Parabólica

## Preguntas

- ¿Qué tan bien funcionan los métodos? ¿Se puede tomar cualquier combinación de  $\Delta t$  y  $\Delta x$ ?
- ¿Cómo se pueden implementar de manera eficiente los métodos descritos?
- ¿Cómo se extienden los métodos para la ecuación de ondas en 2 dimensiones,  $u_{tt} = c^2(u_{xx} + u_{yy})$ ?
- ¿Cómo se podrían implementar otras condiciones de frontera (Neumann, Robin, Periodic)?
- ¿Qué pasaría si se trabajara en coordenadas cilíndricas o esféricas?
- ¿Cómo se podría aplicar el método de elementos finitos a la ecuación de ondas?

FIN