

Lección 2.7: Fórmula de Poisson (continuación). Principio de Duhamel: potenciales retardados.

Ecuación de onda en  $\mathbb{R}^2$  (problema de Cauchy):

$$(1) \dots \begin{cases} u_{tt} - c^2 \Delta u = 0, & x \in \mathbb{R}^2, t > 0 \\ u(x, 0) = f(x), & x \in \mathbb{R}^2 \\ u_t(x, 0) = g(x), & x \in \mathbb{R}^2 \end{cases}$$

Solución de (1): fórmula de Poisson

$$u(x, t) = \frac{t}{2\pi} \int_{B_1(0)} \frac{g(x + ct\eta)}{\sqrt{1 - |\eta|^2}} d\eta + \frac{\partial}{\partial t} \left[ \frac{t}{2\pi} \int_{B_1(0)} \frac{f(x + ct\eta)}{\sqrt{1 - |\eta|^2}} d\eta \right] \dots (2a)$$

$$= \frac{1}{2\pi c} \int_{B_{ct}(x)} \frac{g(y)}{\sqrt{c^2 t^2 - |x - y|^2}} dy + \frac{\partial}{\partial t} \left[ \frac{1}{2\pi c} \int_{B_{ct}(x)} \frac{f(y)}{\sqrt{c^2 t^2 - |x - y|^2}} dy \right] \dots (2b)$$

$y = x + ct\eta$   
 $\eta \in B_1(0) \subset \mathbb{R}^2$

Método del descenso: Kirchhoff ( $n=3$ )  $\Rightarrow$  Poisson ( $n=2$ )

Observaciones:

(A) A diferencia de la fórmula de Kirchhoff, el dominio de dependencia de la solución para  $(x, t) \in \mathbb{R}^2 \times (0, \infty)$  fijo es la bola abierta

$$D(x,t) = B_{ct}(x) = \{ y \in \mathbb{R}^2 : |x-y| < ct \}$$

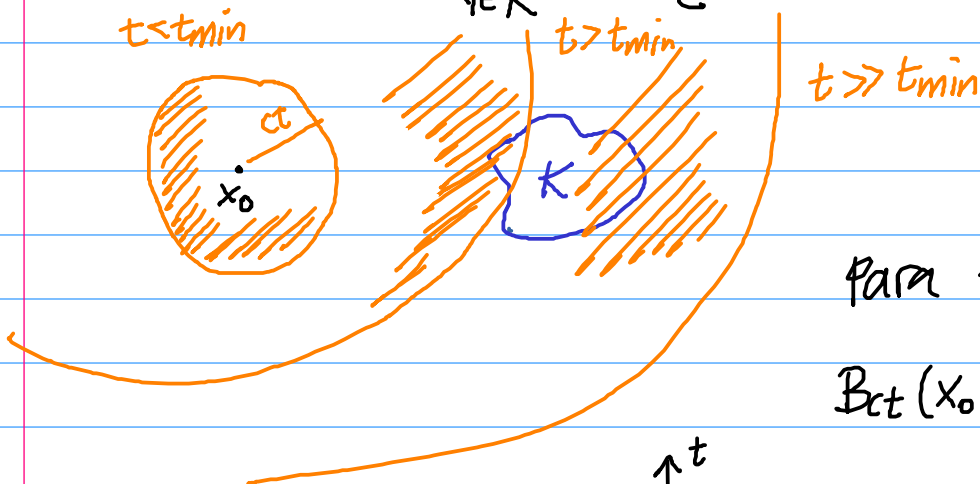
(B) EL rango de influencia de un punto  $\xi \in \mathbb{R}^2$  es el interior del equivalente al cono de luz

$$Q_\xi = \{ (y,t) \in \mathbb{R}^2 \times (0,\infty) : |\xi-y| \leq ct \}$$

Esto es fundamental: el principio de Huygens no es válido en dim  $n=2$ .

Por ejemplo: si  $\text{supp } f, \text{supp } g \subset K$   
 $K \subset \mathbb{R}^2$ , compacto, la solución se "percibe"  
 en  $x_0 \in \mathbb{R}^2$ ,  $x_0 \notin K$  a partir de un tiempo

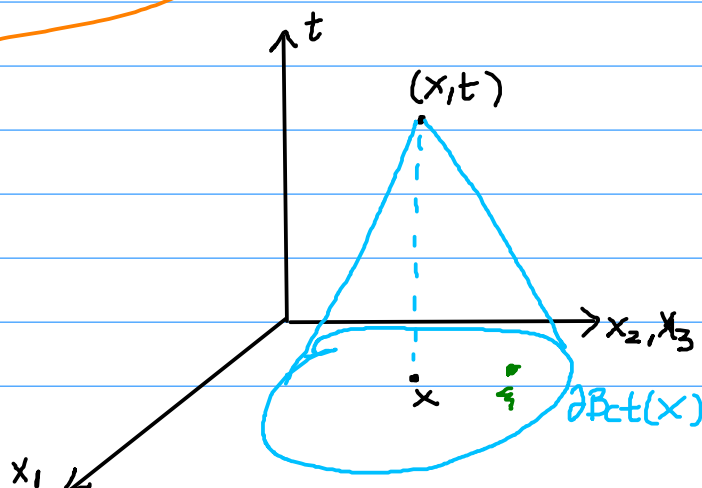
$$t_{\min} = \inf_{y \in K} \frac{|x_0 - y|}{c} > 0$$



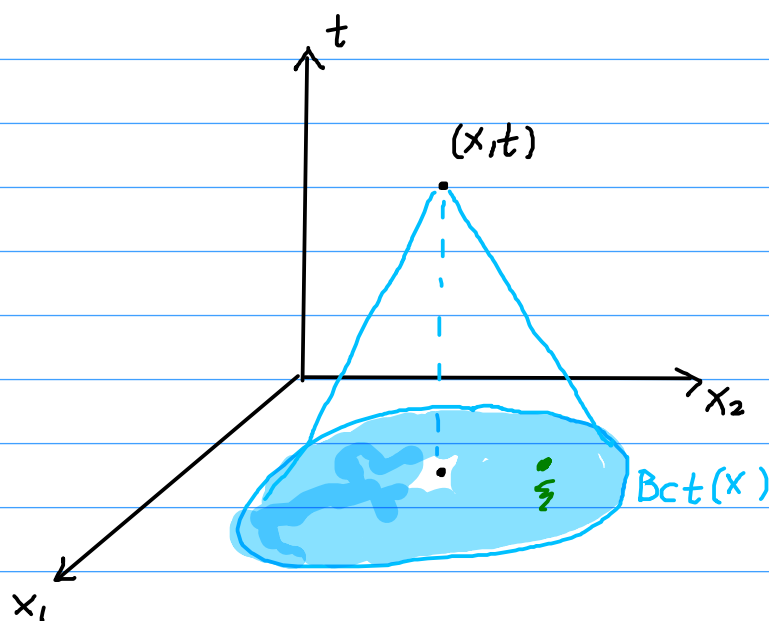
Para todo  $t > t_{\min}$

$$B_{ct}(x_0) \cap K \neq \emptyset$$

Kirchhoff  
 $n=3$



Poisson  
( $n=2$ )



(c) Calculando de (2a)

$$(2a) \dots u(x, t) = \frac{1}{2\pi} \int_{B_1(0)} \frac{(f(x+ct\eta) + tg(x+ct\eta) + \nabla f(x+ct\eta) \cdot \eta) d\eta}{|1-\eta|^2}$$

$u$  es menos regular que  $f$

pasando a polares  $\eta \in B_1(0) \subset \mathbb{R}^2$ ,  
 $\eta = \rho(\cos \theta, \sin \theta)$ ,  $\theta \in [0, 2\pi]$

$$\Rightarrow u(x, t) = \frac{t}{2\pi} \int_0^1 \int_0^{2\pi} \frac{g(x_1 + ct\rho \cos \theta, x_2 + ct\rho \sin \theta) \rho d\rho d\theta}{|1-\rho|^2} + \frac{\partial}{\partial t} \left[ \frac{t}{2\pi} \int_0^1 \int_0^{2\pi} \frac{f(x_1 + ct\rho \cos \theta, x_2 + ct\rho \sin \theta) \rho d\rho d\theta}{|1-\rho|^2} \right]$$

Teorema Sean  $f \in C^3(\mathbb{R}^2)$ ,  $g \in C^2(\mathbb{R}^2)$ . Entonces  $u$  def. por la fórmula de Poisson (2a) es de clase  $C^2(\mathbb{R}^2 \times (0, \infty)) \cap C^1(\mathbb{R}^2 \times [0, \infty))$  y es la única solución del problema de Cauchy (1).

Dem. Ejercicio.

## geometría relativista

Espacio-tiempo  $(x,t) \in \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}$ ,  $n \geq 2$

El pasado del punto  $(0,0) \in \mathbb{R}^n \times (0,\infty)$  es  
el conjunto  $\{ (x,t) \in \mathbb{R}^{n+1} : ct < -|x| \}$

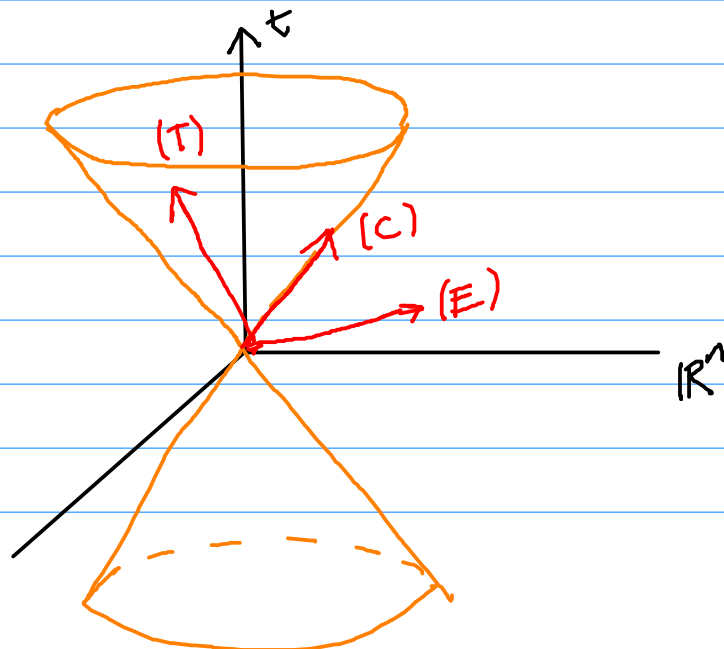
El futuro del " " " " es  
 $\{ (x,t) \in \mathbb{R}^{n+1} : ct > |x| \}$

El presente de  $(0,0) \in \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}$  es

$$\{ (x,t) \in \mathbb{R}^{n+1} : -|x| < ct < |x| \}$$

Un vector  $(\xi, \tau) \in \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}$  se denomina:

- espacial si  $c|\xi| > \tau$
- temporal si  $c|\xi| < \tau$
- característico si  $c|\xi| = \tau$



$$\psi(x) - t = 0$$

$$\begin{pmatrix} \nabla \psi \\ -1 \end{pmatrix} \in \mathbb{R}^{1+n}$$

Def. Una hipersuperficie

$$S = \left\{ (x, t) \in \mathbb{R}^n \times (-\infty, \infty) : t = \psi(x) \right\}$$

con  $\psi \in C^1$ , se denomina:

(i) espacial, ssi  $1 - c^2 \sum_{j=1}^n \psi_{x_j}^2 > 0$

en todo punto (vector normal a  $S$ ,  
 $\nu = (\nabla \psi, -1)$  es temporal,  $|\nabla \psi| < \frac{1}{c}$ )

(ii) temporal, ssi  $1 - c^2 \sum_{j=1}^n \psi_{x_j}^2 < 0$

en todo punto ( $\nu = (\nabla \psi, -1)$  es espacial,  
 $|\nabla \psi| > \frac{1}{c}$ )

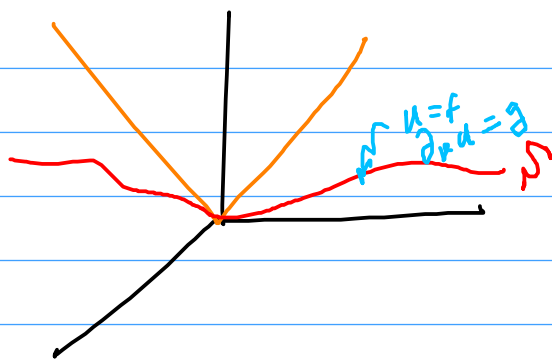
(iii) característica ssi  $1 - c^2 \sum_{j=1}^n \psi_{x_j}^2 = 0$

( $\nu = (\nabla \psi, -1)$  es característico).

El problema de Cauchy está "bien planteado" si los datos iniciales se prescriben sobre superficies espaciales.

Teorema Sea  $S$  una hipersuperficie espacial. Entonces existe una única solución al problema de Cauchy:

$$(4) \quad \begin{cases} u_{tt} - c^2 \Delta u = 0, & (x, t) \notin S \\ u = f \\ \partial_\nu u = g \end{cases} \text{ ; sobre } S$$



Ejemplo:  $\Omega = \{t=0\} = \mathbb{R}^n$

$$\partial_{\nu} u = u_t$$

$n=2 \rightarrow$  Poisson

$n=3 \rightarrow$  Kirchhoff.

(D) Si  $n=3$ ,  $f, g$  soportadas en  $B_{R_0}(0) \subset \mathbb{R}^3$

$\Rightarrow$  Huygens  $u(x,t) \equiv 0$  para  $x \in \mathbb{R}^3$  fijo,  $t \gg 1$  suficientemente grande.

Kirchhoff  $\Rightarrow |u(x,t)| \leq \frac{C}{t}$   $C > 0$  unif.  $\forall x \in \mathbb{R}^3$ .

Si  $n=2$ ,  $f, g$  soportadas en  $B_{R_0}(0) \subset \mathbb{R}^2$

para  $x \in \mathbb{R}^2$  fijo,  $u(x,t) \leq \frac{C}{t}$

$t u(x,t)$  acotada

Poisson  $\Rightarrow u(x,t) \leq \frac{C}{\sqrt{t}}$   $C > 0$  unif.

$$\forall x \in \mathbb{R}^2 \quad \sup_{x \in \mathbb{R}^2} |u(x,t)| \leq \frac{C}{\sqrt{t}}$$

ojo:  $\rightarrow$  Ejercicio.

Problema no homogéneo: potencial retardado.

Problema de Cauchy:

$$(5) \dots \left\{ \begin{array}{l} u_{tt} - c^2 \Delta u = h, \quad x \in \mathbb{R}^n, t > 0 \\ u(x, 0) = f, \quad x \in \mathbb{R}^n \\ u_t(x, 0) = g, \quad x \in \mathbb{R}^n \end{array} \right.$$

donde  $n = 2, 3$ ,  $h = h(x, t)$ ,  $f = f(x)$ ,  $g = g(x)$  conocidas.

Principio de Duhamel: para  $x \in \mathbb{R}^n$ ,  $0 \leq s < t$  consideramos la solución  $w = w(x, t, s)$  del problema homogéneo

$$(6) \left\{ \begin{array}{l} w_{tt} - c^2 \Delta w = 0, \quad x \in \mathbb{R}^n, t > s \geq 0 \\ w(x, s, s) = 0, \\ w_t(x, s, s) = h(x, s) \end{array} \right.$$

(6) es soluble si  $n = 2, 3$ :

$$(7) \left\{ \begin{array}{l} w(x, t, s) = \frac{t-s}{4\pi} \int_{\partial B_1(0)} h(x + c(t-s)\eta, s) dS_\eta \\ x \in \mathbb{R}^3, t > s \geq 0 \end{array} \right. \quad (\text{Kirchhoff})$$

$$(8) \quad \left\{ \begin{array}{l} w(x, t, s) = \frac{t-s}{2\pi} \int_{B_1(0)} \frac{h(x+c(t-s)\eta, s)}{\sqrt{1-|\eta|^2}} d\eta \\ x \in \mathbb{R}^2, \quad t > s \geq 0. \end{array} \right. \quad (\text{POISSON})$$

De (7) y (8) :

- $w(x, t, t) = 0$
- $w_t(x, t, t) = h(x, t)$  (ejercicio)  
para  $n=2, 3$

Se define

$$u_{(P)}(x, t) := \int_0^t w(x, t, s) ds \quad \dots (9)$$

$$\text{Así,} \quad \partial_t u_{(P)} = \int_0^t w_t(x, t, s) ds$$

$$\begin{aligned} \partial_t^2 u_{(P)} &= w_t(x, t, t) + \int_0^t w_{tt}(x, t, s) ds \\ &= h(x, t) + c^2 \Delta_x \int_0^t w(x, t, s) ds \end{aligned}$$

$$(9) \quad \left\{ \begin{array}{l} \partial_t^2 u_{(P)} - c^2 \Delta_x u_{(P)} = h(x, t) \\ u_{(P)}(x, 0) = 0, \quad \partial_t u_{(P)}(x, 0) = 0 \end{array} \right.$$



Lema Sean  $n=2,3$ . Para  $(x,t) \in \mathbb{R}^n \times (0,\infty)$ ,  
 $0 \leq s < t$ , sea  $w = w(x,t,s)$  dada por (8)  
 ó (7). Entonces, para cada  $f \in C^3(\mathbb{R}^n)$ ,  
 $g \in C^2(\mathbb{R}^n)$ ,  $h \in C^1(\mathbb{R}^n \times [0,\infty))$ ,

$$u(x,t) = u_{(H)}(x,t) + u_{(P)}(x,t)$$

$$\text{con } u_{(P)}(x,t) = \int_0^t w(x,t,s) ds$$

$$u_{(H)}(x,t) = \begin{cases} \text{Poisson} & (n=2) \\ \text{Kirchoff} & (n=3) \end{cases}$$

es de clase  $C^2(\mathbb{R}^n \times (0,\infty)) \cap C^1(\mathbb{R}^n \times [0,\infty))$  y  
 es solución de (5) (única).

Caso  $n=3$  : Definimos

$$v(x,t,s) := w(x,t+s,s), \quad \begin{array}{l} x \in \mathbb{R}^3 \\ 0 \leq s < t \end{array}$$

con  $w$  dada por (7).

$v$  también es solución de

$$v_{tt} - c^2 \Delta v = 0$$

$$\text{con } \begin{aligned} v(x,0,s) &= w(x,s,s) = 0 \\ v_t(x,0,s) &= w_t(x,s,s) = h(x,s) \end{aligned}$$

$$\forall 0 \leq s < t.$$

$\therefore$  por la fórmula de Kirchhoff

$$v(x,t,s) = \frac{1}{4\pi c^2 t} \int_{|x-y|=ct} h(y,s) dS_y$$

suponiendo  $h \in C^2 \Rightarrow v \in C^2$ .

$$u_{(p)}(x,t) = \int_0^t w(x,t,s) ds$$

$$= \int_0^t v(x,t-s,s) ds$$

$$\text{Kirchhoff} \leftarrow = \int_0^t \frac{1}{4\pi c^2 (t-s)} \int_{|x-y|=c(t-s)} h(y,s) dS_y ds$$

$$\rho=c(t-s) \leftarrow = \frac{1}{4\pi c^2} \int_0^{ct} \int_{|x-y|=\rho} \frac{h(y, t - \frac{\rho}{c})}{\rho} dS_y d\rho$$

$$= \frac{1}{4\pi c^2} \int_{|x-y|<ct} \frac{h(y, t - \frac{|x-y|}{c})}{|x-y|} dy$$

$$\Rightarrow u(x,t) = \frac{1}{4\pi c^2} \int_{|x-y|<ct} \frac{h(y, t - \frac{|x-y|}{c})}{|x-y|} dy \quad \dots (10)$$

$\therefore$  la solución de  $\left\{ \begin{array}{l} u_{tt} - c^2 \Delta u = h, \\ u(x,0) = 0 \\ u_t(x,0) = 0 \end{array} \right\}$

depende de la integral de  $h$  (potencial o fuente) sobre  $B_{ct}(x)$  pero evaluada en un tiempo anterior  $\tilde{t} = t - \frac{|x-y|}{c}$

El valor de  $u$  en  $(x,t)$  depende de los valores de  $h$  en el "cono truncado"

$$\mathcal{C}(x,t) = \{ (y,s) : |x-y| \leq c(t-s), 0 \leq s \leq t \}$$

Los puntos que influyen a  $(x,t)$  en el pasado  $0 \leq s < t$  es el dominio de dependencia de  $(x,t-s)$ .

- Mult.  $h$  por el potencial  $\frac{1}{|x-y| 4\pi c^2}$
- $h$  se evalúa en  $t - \frac{|x-y|}{c}$   
"potencial retardado"
- Se integra en  $y \in B_{ct}(x)$ .

Corolario La solución de (5) con  $n=3$  está dada por:

$$u(x,t) = \frac{\partial}{\partial t} \left( \frac{1}{4\pi c^2 t} \int_{|x-y|=ct} f(y) dS_y \right) +$$

$$+ \frac{1}{4\pi c^2 t} \int_{|x-y|=ct} g(y) dS_y +$$

$$+ \frac{1}{4\pi c^2} \int_{B_{ct}(x)} \frac{h(y, t - \frac{|x-y|}{c})}{|x-y|} dy$$

$$\forall (x,t) \in \mathbb{R}^3 \times (0, \infty)$$

Ejercicio: resolver el problema (5) en  $n=2$  en forma de "potencial retardado".