

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

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

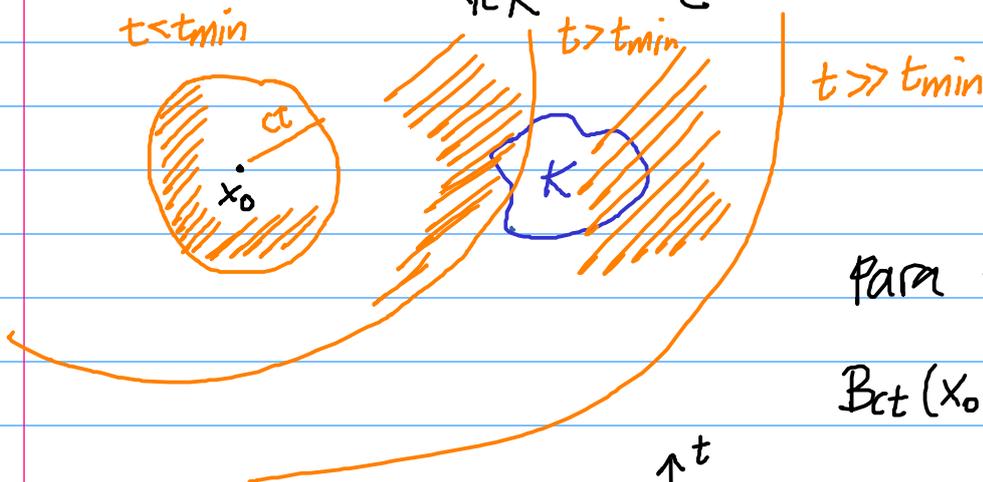
(B) EL rango de influencia de un punto $\xi \in \mathbb{R}^2$ es el interior del equivalente al cono de luz

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

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

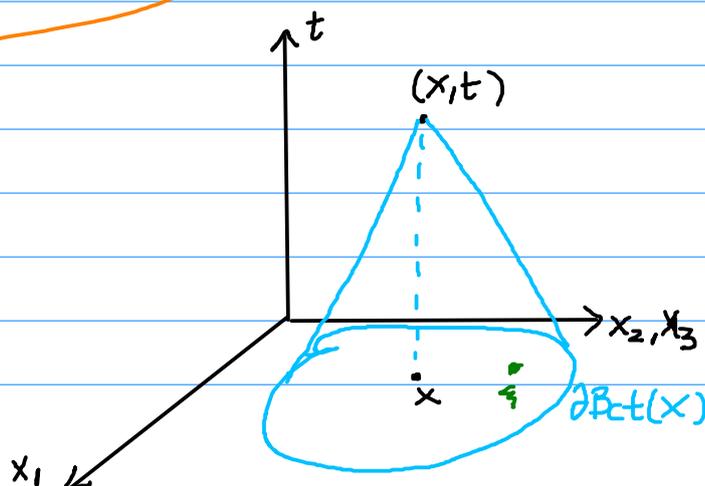
$$t_{\min} = \inf_{y \in K} \frac{|x_0 - y|}{c} > 0$$



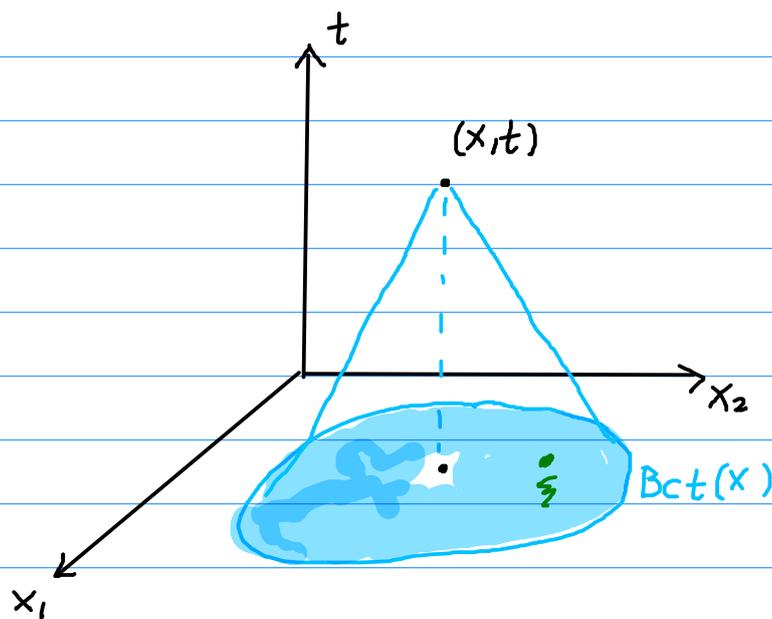
Para todo $t > t_{\min}$

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

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

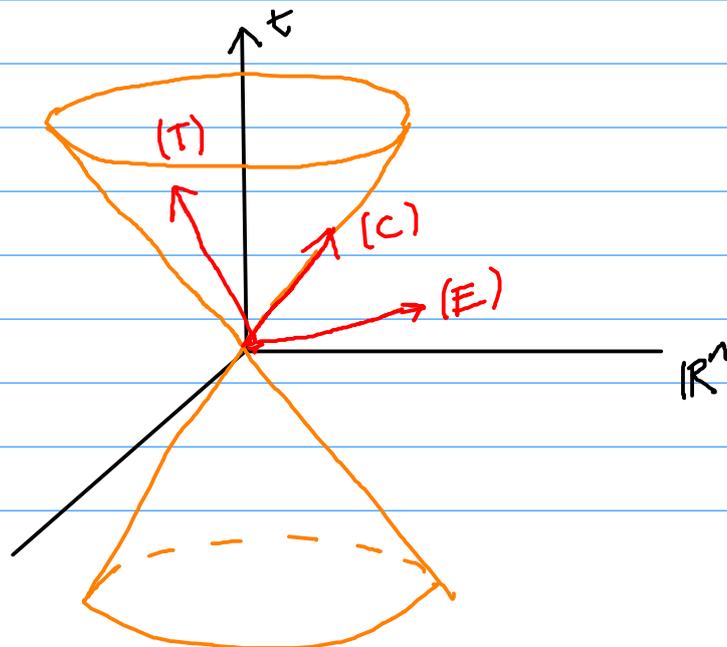
El futuro del " " " " es
 $\{ (x,t) \in \mathbb{R}^{n+1} : ct > |x| \}$

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,
 $|\nabla \psi| > \frac{1}{c}$)

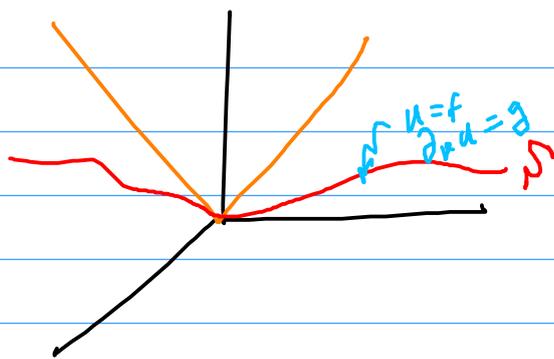
(iii) característica ssi $1 - c^2 \sum_{j=1}^n \psi_{x_j}^2 = 0$

($\nu = (\nabla \psi, -1)$ 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 $h \in C^2 \Rightarrow v \in C^2$.

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

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

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".