

9-19-15

## Παρατηρήσεις

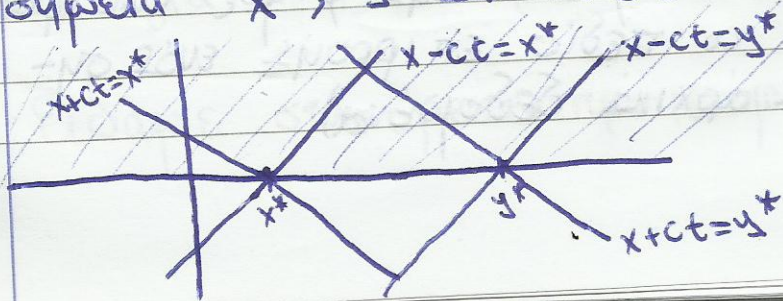
1)  $\varphi \in C^2(\mathbb{R}), \psi \in C^1(\mathbb{R}) \Rightarrow u \in C^2(\mathbb{R} \times [0, \infty))$

2) Διάδοση ιδιομορφιών:  $\varphi \in C^2(\mathbb{R} \setminus \{x^*\}), \psi \in C^1(\mathbb{R})$

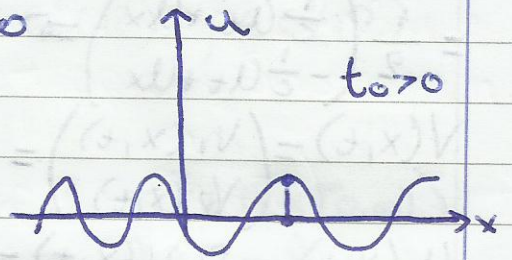
$\Rightarrow \varphi' \in C(\mathbb{R})$  και  $\varphi'$  κατά τμήματα συνεχώς παραγωγίσιμη και στο  $x^*$  να  $\exists \varphi''(x^*-) \neq \varphi''(x^*+)$  και αντιστοίχως

$\psi \in C^1(\mathbb{R} \setminus \{y^*\}), \varphi \in C(\mathbb{R}), \psi$  κατά τμήματα συνεχώς διαφοροίσιμη και  $\exists \psi'(y^*-) \neq \psi'(y^*+)$

$\Rightarrow$  οι ιδιομορφίες αυτές μεταφέρονται μόνο κατά μήκος των χαρακτηριστικών που περνάνε από τα σημεία  $x^*, y^* \Rightarrow u \in C^2(\mathbb{R} \setminus (\{x \pm ct = y^*\} \cup \{x \pm ct = x^*\}))$



③ Η (2) ικανοποιεί το (ΠΑΤ) και για αρνητικές τιμές του  $t \Leftrightarrow$  αν γνωρίζουμε την κατάσταση  $u(\cdot, t_0)$ ,  $u_t(\cdot, t_0)$ , τότε γνωρίζουμε και το  $u(\cdot, 0)$ ,  $u_t(\cdot, 0)$



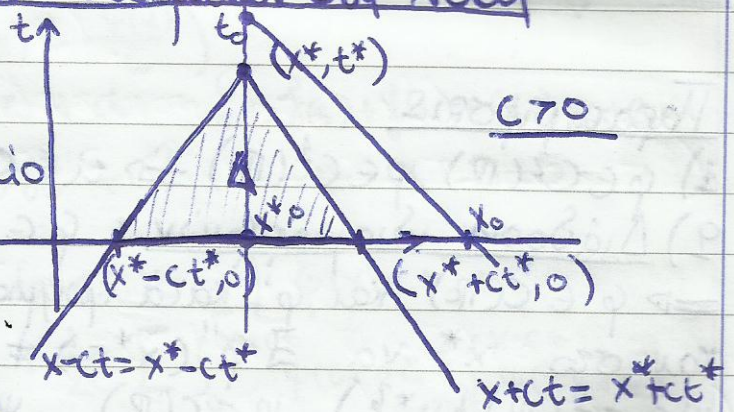
④ Συνεχής εξάρτηση από τα αρχικά δεδομένα (ευστάθεια)  
 $(\varepsilon) \Rightarrow |u(x, t)| \leq \underbrace{\sup_{y \in \mathbb{R}} |\varphi(y)|}_{= \|\varphi\|_{\infty}} + t \underbrace{\sup_{y \in \mathbb{R}} |\varphi'(y)|}_{= \|\varphi'\|_{\infty}}$

$\Rightarrow$  αν  $u, \tilde{u}$  λύσεις του (ΠΑΤ) για αρχικά δεδομένα  $\varphi, \tilde{\varphi}$  και  $\psi, \tilde{\psi}$  αντίστοιχα  $\Rightarrow |u(x, t) - \tilde{u}(x, t)| \leq \|\varphi - \tilde{\varphi}\|_{\infty} + t \|\psi - \tilde{\psi}\|_{\infty}$

Εξάρτηση της λύσης από τα αρχικά δεδομένα και επιρροή των αρχικών δεδομένων στη λύση

Εξάρτηση:

Το  $\Delta$  είναι το χαρακτηριστικό τρίγωνο για το σημείο  $(x^*, t^*)$  ή περιοχή εξάρτησης της  $u(x^*, t^*)$ , δηλαδή το  $u(x^*, t^*)$

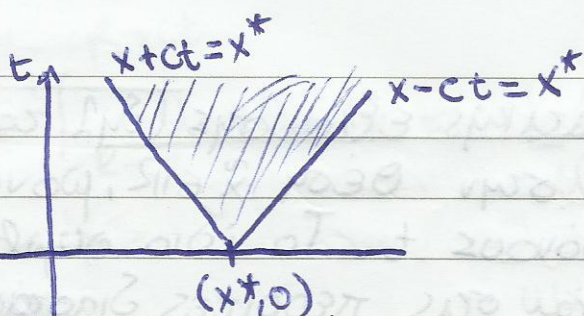


εξαρτάται μόνο από τα

$\varphi(x^* \pm ct^*)$  και τα  $\psi(\tau)$ ,  $\tau \in [x^* - ct^*, x^* + ct^*]$

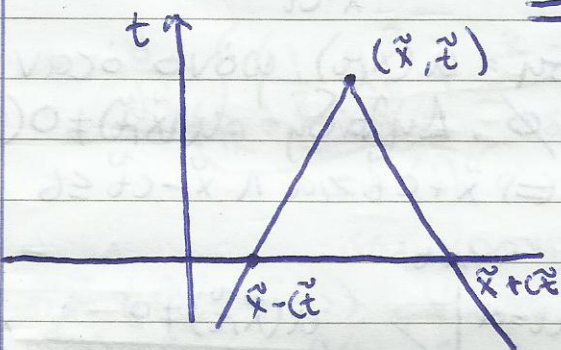
$\Rightarrow$  οι μεταβολές στα αρχικά δεδομένα της  $\varphi$  μεταδίδονται με ταχύτητα  $c$  (πεπερασμένη!) και οι μεταβολές στα αρχικά δεδομένα της  $\psi$  με ταχύτητα  $c$

Επίσης: Αντίστοιχα το πεδίο επιρροής ενός σημείου  $(x^*, 0)$  (στα αρχικά δεδομένα)



Εστω,  $\text{Supp } \varphi, \text{Supp } \psi \subset [a, b], \text{σηλ. } \varphi = \psi = 0$   
 στο  $\mathbb{R} \setminus [a, b]$  και έστω  $\tilde{x} \in \mathbb{R}$ .

1<sup>η</sup> περίπτωση:  $\psi \equiv 0 \Rightarrow (2): u(x, t) = \frac{1}{2} (\varphi(x-ct) + \varphi(x+ct))$   
 $\Rightarrow u(\tilde{x}, \tilde{t}) \neq 0$  αν  $\tilde{x} - c\tilde{t} \in [a, b]$

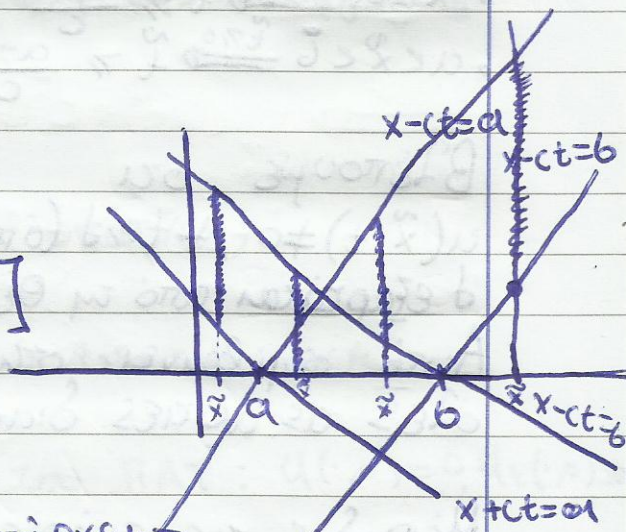


$\forall \tilde{x} + c\tilde{t} \in [a, b], \text{σηλ. αν}$   
 $\tilde{t} \in \left[ \frac{\tilde{x}-b}{c}, \frac{\tilde{x}-a}{c} \right] \vee$   
 $\tilde{t} \in \left[ \frac{a-\tilde{x}}{c}, \frac{b-\tilde{x}}{c} \right]$

$$\tilde{x} > b \xrightarrow{\tilde{t} > 0} \tilde{t} \in \left[ \frac{\tilde{x}-b}{c}, \frac{\tilde{x}-a}{c} \right]$$

$$\tilde{x} \leq a \xrightarrow{\tilde{t} > 0} \tilde{t} \in \left[ \frac{a-\tilde{x}}{c}, \frac{b-\tilde{x}}{c} \right]$$

$$a < \tilde{x} \leq b \xrightarrow{\tilde{t} > 0} \tilde{t} \in \left[ 0, \max \left\{ \frac{b-\tilde{x}}{c}, \frac{\tilde{x}-a}{c} \right\} \right]$$



Συμπέρασμα: Η κυματική εξίσωση «υπαίρκει»

και γενικότερα στο  $\mathbb{R}^n$  όπου έχει το ΠΑΤ

$$u_{tt}(x_1, \dots, x_n, t) = c^2 \Delta u(x_1, \dots, x_n, t) = c^2 \sum_{i=1}^n \frac{\partial^2}{\partial x_i^2} u(x_1, \dots, x_n, t)$$

στο  $\mathbb{R}^n \times (0, \infty)$

$$u(\cdot, 0) = \varphi$$

$$u_t(\cdot, 0) = \psi, \varphi \in C^2(\mathbb{R}^n), \psi \in C^1(\mathbb{R}^n)$$

και για  $n=2,3$  υπάρχουν επίσης αναπαράσεις των λύσεων

• Είδαμε στα απέναντι προηγούμενα ότι αν  $\text{Supp } \varphi \subset [a, b], \varphi \equiv 0$

τότε η λύση της κυματικής εξίσωσης (δλ. το κύμα  $u(x,t)$ ) είναι  $\neq 0$  στην θέση  $\tilde{x} \in \mathbb{R}$ , μόνο για πεπερασμένους χρόνους  $t$ . Το ίδιο συμβαίνει (ακόμα και όταν  $\psi \neq 0$ ) και στις περριές διαστάσεις  $n$ .

2<sup>η</sup> περίπτωση:  $\psi \neq 0$  (αλλά  $\text{Supp } \psi \in [a, b]$ )

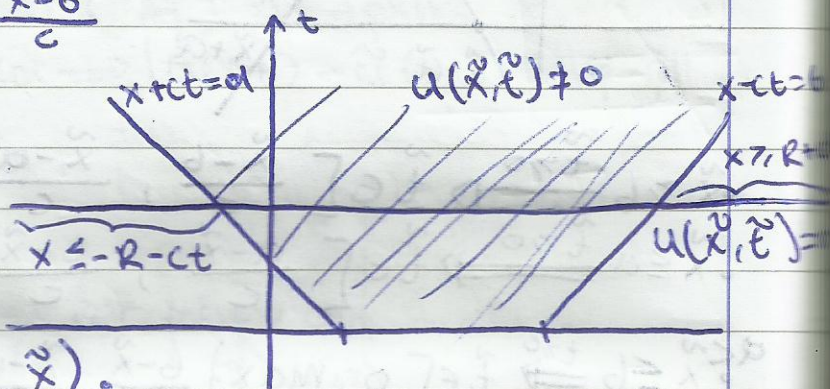
$$(2) u(x,t) = \frac{1}{2} [\varphi(x-ct) + \varphi(x+ct)] + \frac{1}{2c} \int_{x-ct}^{x+ct} \psi(z) dz$$

Το  $\psi$  θα επηρεάσει τη λύση  $u(x,t)$ , μόνο όταν το  $[x-ct, x+ct] \cap [a, b] \neq \emptyset$ . Δηλαδή  $u(\tilde{x}, \tilde{t}) \neq 0$  ( $\psi \neq 0$ ) αν  $[x-ct, x+ct] \cap [a, b] \neq \emptyset \Leftrightarrow \tilde{x} + c\tilde{t} \geq a \wedge \tilde{x} - c\tilde{t} \leq b$

δηλαδή,  $\tilde{x} \geq a$ :  $\tilde{t} \geq \frac{\tilde{x}-a}{c}$

$\tilde{x} \leq a$ :  $\tilde{t} \geq \frac{\tilde{x}-b}{c}$

$a < \tilde{x} < b$ :  $\tilde{t} \geq \frac{a-\tilde{x}}{c}$



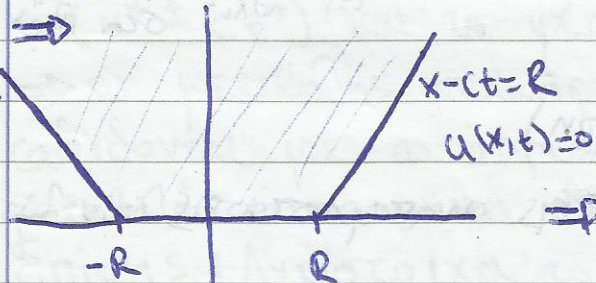
Βλέπουμε ότι

$u(\tilde{x}, t) \neq 0, \forall t \geq d$  (όπου  $d$  εξαρτάται από τη θέση  $\tilde{x}$ ).

Αυτό συμβαίνει στη διάσταση  $n=1$ , αλλά και σε όλες τις άρρες διαστάσεις (αλλά όχι στις περριές  $\geq 3$ )

### Μέθοδος της ενέργειας

Έχουμε το (ΠΑΤ):  $u_{tt} = c^2 u_{xx}$ ,  $u(\cdot, 0) = \varphi$ ,  $u_t(\cdot, 0) = \psi$ ,  $\text{Supp } \varphi, \text{Supp } \psi \in [R, R]$ ,  $\varphi, \psi \in C^2(\mathbb{R})$ ,  $u \in C^2(\mathbb{R} \times [0, \infty))$



$$u_{tt} = c^2 u_{xx} \Rightarrow$$

$$u_{tt} u_t = c^2 u_{xx} u_t$$

$$\Rightarrow \int_{\mathbb{R}} u_{tt} u_t dx = \int_{\mathbb{R}} c^2 u_{xx} u_t dx = \int_{\mathbb{R}} \frac{1}{2} (u_t^2)_t dx$$

$$= c^2 \int_{-R-ct}^{R+ct} u_x \times u_t dx = c^2 \left[ \frac{(u_x(R+ct, t)u_t(R+ct, t) - u_x(-R-ct, t)u_t(-R-ct, t))}{=0 \text{ (από } u(x,t)=0 \text{ πάνω και εκτός των χαρακτηριστικών)}} - \int_{\mathbb{R}} \underbrace{u_x u_{tx}}_{= \frac{1}{2} (u_x^2)_t} dx \right]$$

~~$$\int_{-R-ct}^{R+ct} u_x \times u_t dx = c^2 \int_{\mathbb{R}} \left( \frac{1}{2} u_t^2 + c^2 \frac{1}{2} u_x^2 \right)_t dx = 0 \Rightarrow$$~~

$$\Rightarrow \frac{d}{dt} \int_{\mathbb{R}} \left( \underbrace{\frac{1}{2} u_t^2}_{\text{κινητική}} + c^2 \underbrace{\frac{1}{2} u_x^2}_{\text{ελαστική}} \right) dx = E(t)$$

$E(t)$  είναι η ενέργεια του κύματος  $u(x,t)$  στη χρονική στιγμή  $t$

$$\int_a^b \lim_{n \rightarrow \infty} f_n = \lim_{n \rightarrow \infty} \int_a^b f_n$$

$$\Rightarrow E(t) = E(0), \forall t \geq 0 \Rightarrow \text{διατήρηση της ενέργειας}$$

$$E(t) = E(0) = \int_{\mathbb{R}} \left( \frac{1}{2} \psi^2 + \frac{1}{2} c^2 (\psi')^2 \right) dx$$

Αν  $E(0) = 0$ , τότε  $E(t) = 0$

$\Rightarrow$  Η λύση είναι μοναδική (αν υπάρχει)

Μοναδικότητα της λύσης:  $u_1, u_2$  λύσεις του ΠΑΤ

$$\begin{cases} u_{tt} = c^2 u_{xx} \\ u(0,0) = \rho \\ u_t(0,0) = \psi \end{cases} \Rightarrow \underbrace{u_1 - u_2}_{:= u} \text{ λύση του ΠΑΤ: } u(\cdot, 0) = 0, u_t(\cdot, 0) = 0$$

$$\Rightarrow E(t) = E(0), \forall t \geq 0 \Leftrightarrow u_1(x,t) = u_2(x,t)$$

~~Ασκ 2.22, 2.23~~ [Ασκ: 2.17 - 2.22]