

# Εργα 1: ΙΟΥΝΙΟΣ 2005

a) Η κρονική αποκρίση της συστημάτων είναι η εφόδος του συστημάτων όταν στην είσοδο του εφαρμοζεται η συνάρτηση  $\delta(t)$ .

Άπλος διάλογος:

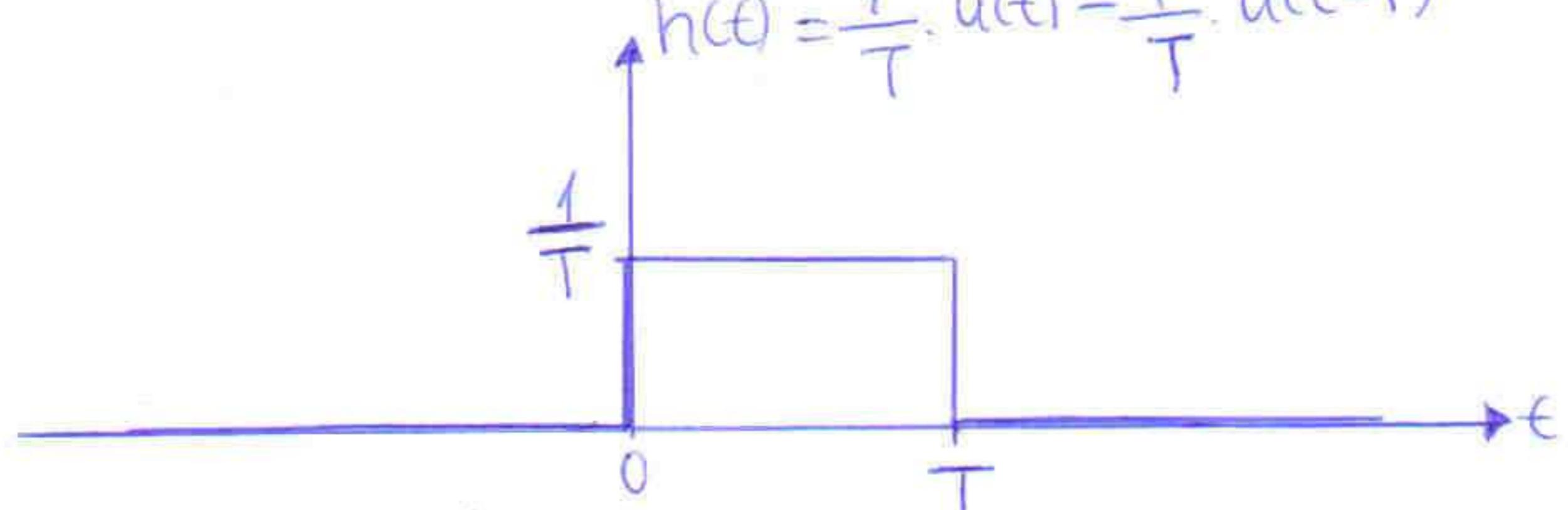
$$h(t) = S\{\delta(t)\} = \frac{1}{T} \cdot \int_{t-T}^t \delta(\tau) d\tau \quad \left. \right\} \Rightarrow \text{Όποιες}$$

Όπως γνωρίζουμε ότι:  $\delta(\tau) = \frac{du(\tau)}{d\tau}$

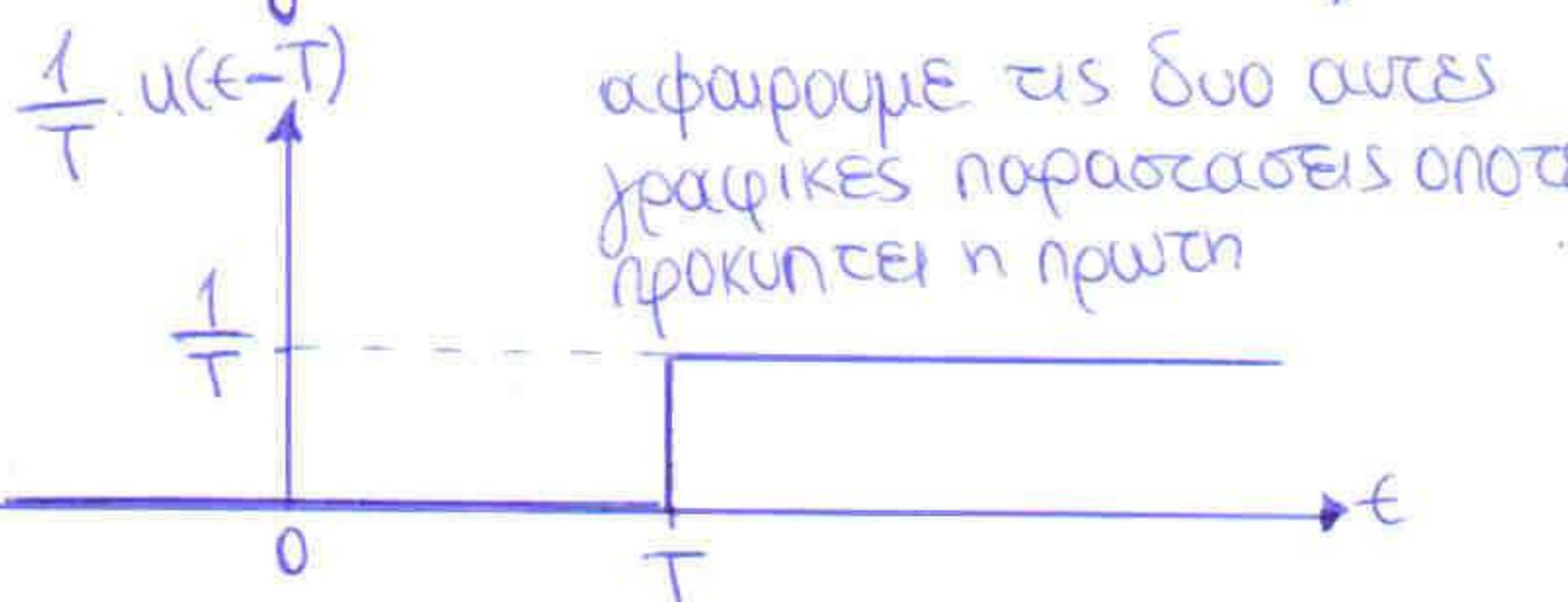
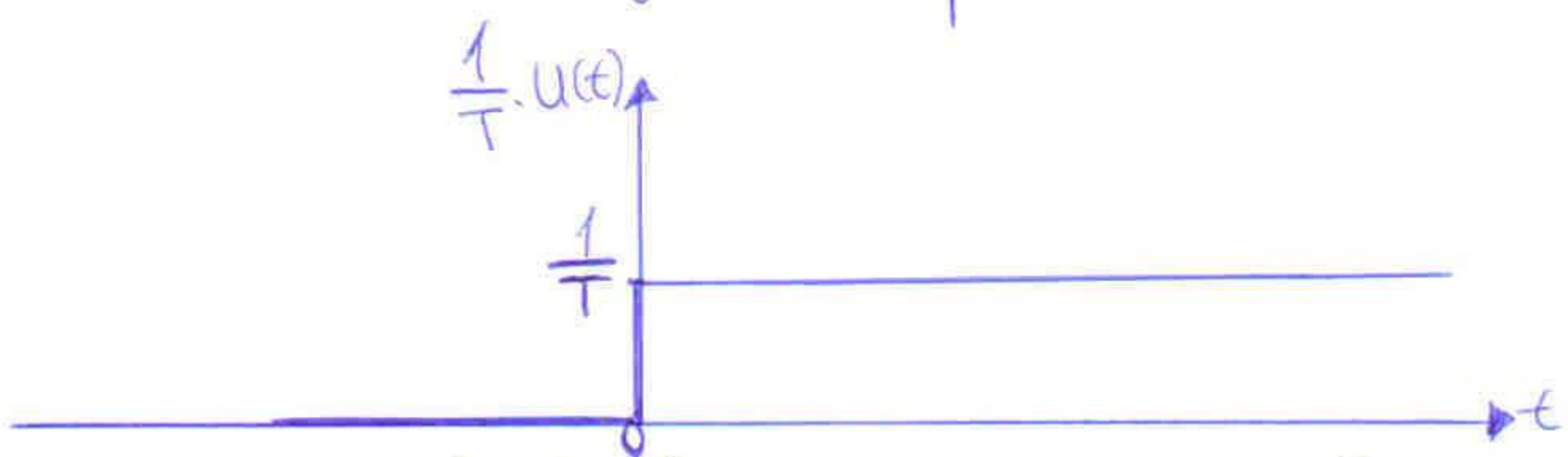
$$h(t) = \frac{1}{T} \cdot \int_{t-T}^t \frac{du(\tau)}{d\tau} d\tau = \frac{1}{T} \cdot \int_{t-T}^t \underbrace{[u(\tau)]'}_1 d\tau$$

$$= \frac{1}{T} \cdot [u(\tau)]_{t-T}^t = \frac{1}{T} \cdot [u(t) - u(t-T)]$$

$$h(t) = \frac{1}{T} \cdot u(t) - \frac{1}{T} \cdot u(t-T)$$



αφού



Για  $t=0$  η εξόδος είναι:  $\psi(0) = 5 \cdot \cos\left(2000\pi \cdot 0 - \frac{\pi}{2}\right) = 5 \cdot \cos\left(-\frac{\pi}{2}\right)$   
 $= 5 \cdot \cos\left(\frac{3\pi}{2}\right) = 5 \cdot 0 = 0$

Aπαντήσαμε ότι  $\psi(0)=0$ , οποτε λογω αυτου ανοκλείονται τα  $\psi_1(t)$ ,  $\psi_3(t)$  και  $\psi_6(t)$ .

• Επειδη επενδυτικοί θερινοί εξόδοι τα  $\psi_2(t)$  και  $\psi_4(t)$

Για  $t=10^{-3}$  η εξόδος είναι:  $\psi(10^{-3}) = 5 \cdot \cos\left(2000\pi \cdot 10^{-3} - \frac{\pi}{2}\right)$   
 $= 5 \cdot \cos\left(2\pi - \frac{\pi}{2}\right) = 5 \cdot \cos\left(\frac{3\pi}{2}\right) = 5 \cdot 0 = 0$

Απαντήσαμε ότι  $\psi(10^{-3})=0$ , οποτε λογω αυτου ανοπίνεται το  $\psi_2(t)$ .

Οποτε τελικά η εξόδος του συστήματος είναι το ίση με  $\psi_4(t)$ .

### Θέμα 7: Ιανουάριος 2005

a)  $X(t) = \frac{\sin(100t)}{\pi t}$

Ενώπιον των εφημερίδων περιστροφής Fourier:

$$X(t) = \frac{W}{\pi} \cdot \text{sinc}\left(\frac{Wt}{\pi}\right) = \frac{\sin(Wt)}{\pi t} \quad \xrightarrow{F} X(\omega) = \begin{cases} 1, & |\omega| < W \\ 0, & |\omega| > W \end{cases}$$

Οποτε: εδώ  $W=100$

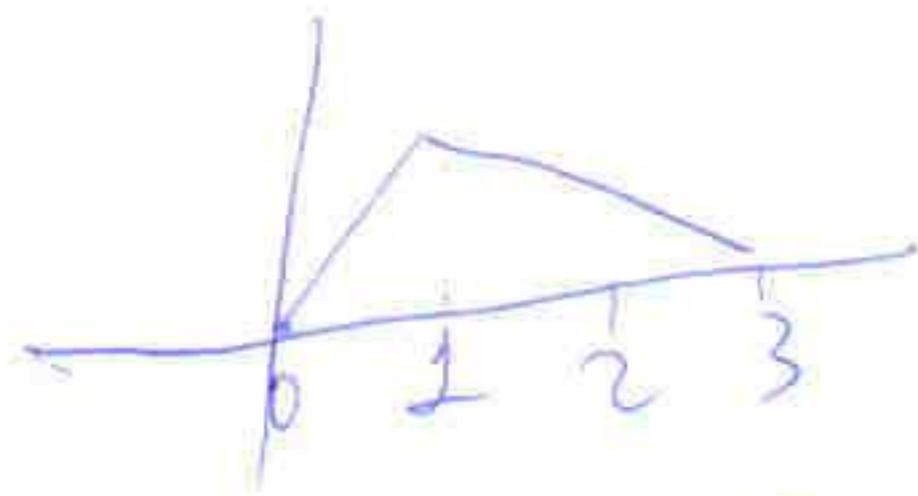
$$X(t) = \frac{\sin(100t)}{\pi t} \quad \xrightarrow{F} X(\omega) = \begin{cases} 1, & |\omega| < 100 \\ 0, & |\omega| > 100 \end{cases} = \begin{cases} 1, & -100 < \omega < 100 \\ 0, & \text{οπατήσως} \end{cases}$$

Είναι:  $\lim_{\omega \rightarrow -100^+} X(\omega) = \lim_{\omega \rightarrow 100^-} X(\omega) = X(0) = 1$

(8) Defini

u

- i) para qualquer par de rotas no mundo
- ii) para qualquer par de rotas no mundo
- iii) para qualquer par de rotas no mundo



- iii) para qualquer par de rotas no mundo

$$\text{Onote: } X_1(\omega) = F\{x_1(t)\} = \pi \cdot \delta(\omega) + \frac{1}{4} \cdot 2\pi \cdot \delta(\omega - 2000) \quad \text{σεδ III}$$

$$+ \frac{1}{4} \cdot 2\pi \cdot \delta(\omega + 2000) = \pi \cdot \delta(\omega) + \frac{1}{2} \cdot \pi \cdot \delta(\omega - 2000) + \frac{1}{2} \cdot \pi \cdot \delta(\omega + 2000)$$

$$\text{Για } \omega=0 \text{ ενω: } X_1(0) = \pi \cdot \delta(0) + \frac{1}{2} \cdot \pi \cdot \delta(-2000) + \frac{1}{2} \cdot \pi \cdot \delta(2000)$$

$$= \pi \cdot 1 + \cancel{\frac{1}{2} \cdot \pi \cdot 0} + \frac{1}{2} \cdot \pi \cdot 0$$

$$= \pi$$

$$\text{Για } \omega-2000=0 \Rightarrow \omega=2000$$

$$\text{ενω: } X_1(2000) = \pi \cdot \delta(2000) + \frac{1}{2} \cdot \pi \cdot \delta(2000-2000)$$

$$+ \frac{1}{2} \cdot \pi \cdot \delta(2000+2000) = \cancel{\pi \cdot 0} + \frac{1}{2} \cdot \pi \cdot 1 + \cancel{\frac{1}{2} \cdot \pi \cdot 0} = \frac{\pi}{2}$$

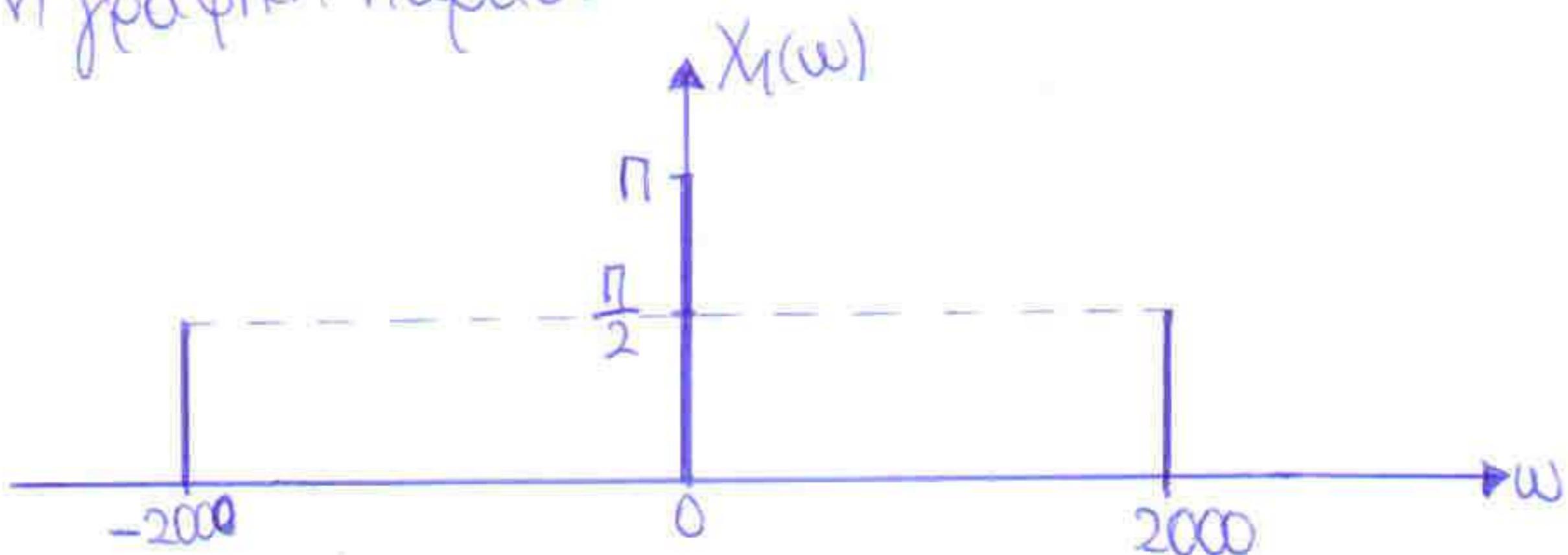
$$\text{Για } \omega+2000=0 \Rightarrow \omega=-2000 \text{ ενω:}$$

$$X_1(-2000) = \pi \cdot \delta(-2000) + \frac{1}{2} \cdot \pi \cdot \delta(-2000-2000) + \cancel{\frac{1}{2} \cdot \pi \cdot \delta(-2000+2000)}$$

$$= \cancel{\pi \cdot 0} + \cancel{\frac{1}{2} \cdot \pi \cdot 0} + \frac{1}{2} \cdot \pi \cdot 1 = \frac{\pi}{2}$$

και  $X_1(\omega)=0$  για  $\omega \neq 0, \pm 2000$

Onote η γραφικη παρασταση του M.F των  $\cos^2(1000 \cdot t)$  ενω:



β) Γνωρίζουμε ότι η αποκριή συχνότητας  $H(\omega)$  του συστήματος είναι ο μετασχηματισμός Fourier της κρονοστάκης αποκρίσης  $h(t)$  του συστήματος. Σημείωση  $H(\omega) = F\{h(t)\} = F\left\{\frac{1}{T} \cdot u(t) - \frac{1}{T} \cdot u(t-T)\right\}$

$$\text{Άρχη} \quad \frac{1}{T} \cdot F\{u(t)\} - \frac{1}{T} \cdot F\{u(t-T)\}$$

Γνωρίζουμε ότι:  $u(t) \xrightarrow{F} \frac{1}{j\omega} + \pi \cdot \delta(\omega)$

Ενίσημα έχουμε την ιδιότητα της χρονικής μετατόπισης στο M.F.:

$$x(t-t_0) \xrightarrow{F} e^{-j\omega t_0} \cdot X(\omega)$$

$$\text{Οποτε: } u(t-T) \xrightarrow{F} e^{-j\omega T} \cdot X(\omega) = e^{-j\omega T} \cdot \left[ \frac{1}{j\omega} + \pi \cdot \delta(\omega) \right]$$

$$\epsilon \delta \omega \quad t_0 = T$$

$$= \frac{1}{j\omega} \cdot e^{-j\omega T} + \pi \cdot \delta(\omega) \cdot e^{-j\omega T}$$

$$\text{Άρα: } H(\omega) = \frac{1}{T} \cdot \frac{1}{j\omega} + \frac{1}{T} \cdot \pi \cdot \delta(\omega) - \frac{1}{T} \cdot \frac{1}{j\omega} \cdot e^{-j\omega T} - \frac{1}{T} \cdot \pi \cdot \delta(\omega) \cdot e^{-j\omega T}$$

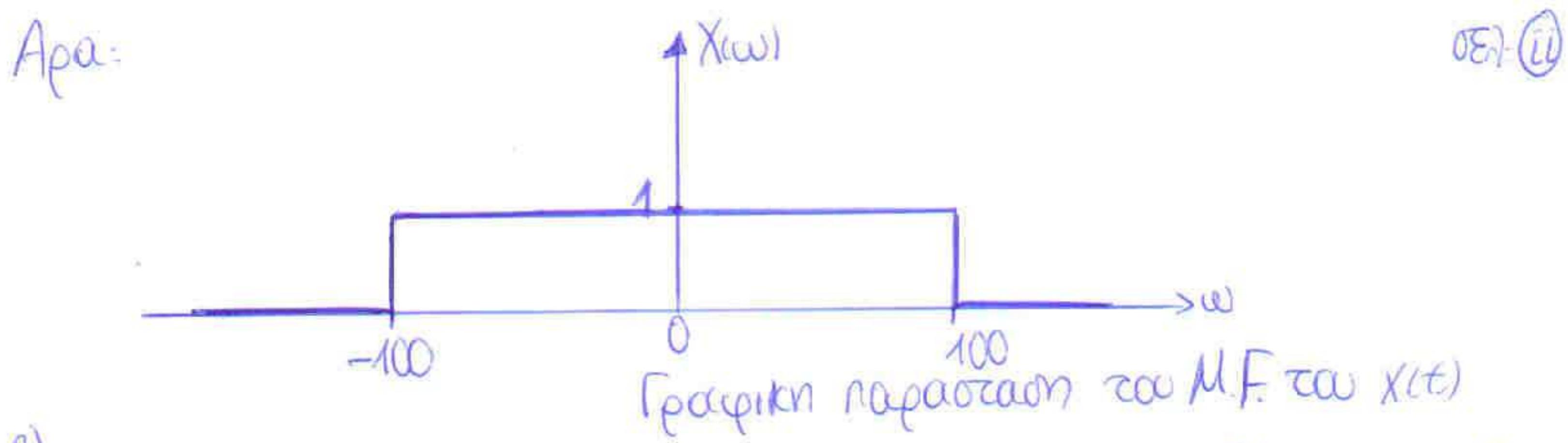
$$= \frac{1}{T} \left[ \frac{1}{j\omega} - \frac{1}{j\omega} \cdot e^{-j\omega T} + \cancel{\pi \cdot \delta(\omega)} - \cancel{\pi \cdot \delta(\omega)} \cdot e^{-j\omega T} \right]$$

$$\text{Όμως: } \delta(\omega) = 0 \quad \text{για } \omega \neq 0$$

$$\text{Οποτε για } \omega = 0: \pi \cdot \delta(\omega) - \pi \cdot \delta(\omega) \cdot e^{-j\omega T} = \pi \cdot \delta(0) - \pi \cdot \delta(0) \cdot e^{-j \cdot 0 \cdot T}$$

$$= \pi \cdot 1 - \pi \cdot 1 \cdot 1 = \pi - \pi = 0$$

$$\text{Άρα: } H(\omega) = \frac{1}{T} \cdot \frac{1}{j\omega} \cdot (1 - e^{-j\omega T})$$



b) Είναι:  $x_1(t) = \cos^2(1000t)$  το οποίο γράφεται πορτμέ των τύπων των Euler  $X_1(t) = \left( \frac{e^{j1000t} + e^{-j1000t}}{2} \right)^2 = \left(\frac{1}{2}\right)^2 \left( e^{j1000t} + e^{-j1000t} \right)^2$

$$= \frac{1}{4} \cdot e^{j2000t} + \frac{1}{4} \cdot 2 \cdot e^{j1000t} \cdot e^{-j1000t} + \frac{1}{4} \cdot e^{-j2000t}$$

$$= \frac{1}{2} + \frac{1}{4} \cdot e^{j2000t} + \frac{1}{4} \cdot e^{-j2000t}$$

Γνωρίζουμε την ιδιότητα της αλγορίθμους συχνοτήτας του Μ.Φ.

$$e^{j\omega_0 t} \cdot x(t) \xrightarrow{\text{F}} X(\omega - \omega_0)$$

οπού:  $e^{j2000t} \cdot 1 \xrightarrow{\text{F}} X(\omega - 2000) = 2\pi \delta(\omega - 2000)$

εδώ  $\omega_0 = 2000$  και  $x(t) = 1$

$$e^{-j2000t} \cdot 1 \xrightarrow{\text{F}} X(\omega - (-2000)) = X(\omega + 2000) = 2\pi \delta(\omega + 2000)$$

εδώ  $\omega_0 = -2000$  και  $x(t) = 1$

$$\frac{1}{2} \xrightarrow{\text{F}} \frac{1}{2} \cdot 2\pi \delta(\omega) = \pi \cdot \delta(\omega)$$

## Εργα 2: Ιουνίος 2005

$$\text{Ειναι: } E_x = \lim_{T \rightarrow +\infty} \int_{-T}^{+T} |x(t)|^2 dt = \lim_{T \rightarrow +\infty} \int_{-T}^{+T} |2e^{-t} u(t)|^2 dt$$

το ανοδότω φεύγει αφού η ποσοτητα ευρώσ αυτου ειναι δετη

$$= \lim_{T \rightarrow +\infty} \int_{-T}^{+T} (2e^{-t} u(t))^2 dt = \lim_{T \rightarrow +\infty} \int_{-T}^{+T} 4 \cdot e^{-2t} u(t)^2 dt$$

$$= \lim_{T \rightarrow +\infty} \int_0^T 4 \cdot e^{-2t} u(t)^2 dt = \lim_{T \rightarrow +\infty} 4 \cdot \left(-\frac{1}{2}\right) \int_0^T (e^{-2t})' u(t)^2 dt$$

$$= \lim_{T \rightarrow +\infty} (-2) \cdot \left[ e^{-2t} \right]_0^T = \lim_{T \rightarrow +\infty} (-2) \cdot \left( e^{-2T} - e^{-2 \cdot 0} \right)$$

$$= (-2) \cdot (0 - 1) = (-2) \cdot (-1) = 2$$

$$\text{Ειναι: } \lim_{T \rightarrow +\infty} e^{-2T} = e^{-2(+\infty)} = e^{-\infty} = \frac{1}{e^{+\infty}} = 0$$

$$\text{και } e^{-2 \cdot 0} = e^0 = 1$$

## Εργα 3: Ιουνίος 2005

$$x(t) = (5 + e^{-2t} u(t)) \cdot \cos(10t) \quad \text{το ονομαζεται πομπη του}$$

τυπου του Euler

$$x(t) = (5 + e^{-2t} u(t)) \cdot \frac{e^{j10t} + e^{-j10t}}{2}$$

$$= \frac{1}{2} \cdot (5 + e^{-2t} u(t)) \cdot (e^{j10t} + e^{-j10t})$$

$$= \frac{5}{2} \cdot e^{j10t} + \frac{5}{2} \cdot e^{-j10t} + \frac{1}{2} \cdot e^{j10t} \cdot e^{-2t} u(t) + \frac{1}{2} \cdot e^{-j10t} \cdot e^{-2t} u(t)$$

$$H(s) = \frac{\Psi(s)}{X(s)} = \frac{\frac{6}{(s+1)(s+4)}}{\frac{2(s+2)}{(s+1)(s+3)}} \Rightarrow H(s) = \frac{6 \cdot (s+1) \cdot (s+3)}{2 \cdot (s+2) \cdot (s+1) \cdot (s+4)} \quad \text{σε ②}$$

$$= 3 \cdot \frac{s+3}{(s+2)(s+4)} = \frac{C_1}{s+2} + \frac{C_2}{s+4}$$

$$\text{Είναι: } C_1 = (s+2) \cdot H(s) \Big|_{s=-2} = (s+2) \cdot 3 \cdot \frac{s+3}{(s+2)(s+4)} \Big|_{s=-2}$$

$$= \frac{3 \cdot (-2+3)}{-2+4} = \frac{3 \cdot 1}{2} = \frac{3}{2}$$

$$(C_2 = (s+4) \cdot H(s)) \Big|_{s=-4} = (s+4) \cdot 3 \cdot \frac{s+3}{(s+2)(s+4)} \Big|_{s=-4}$$

$$= 3 \cdot \frac{-4+3}{-4+2} = \frac{3 \cdot (-1)}{-2} = \frac{-3}{-2} = \frac{3}{2}$$

Αριθμητική μεταφορά των συζητημάτων είναι:

$$H(s) = 3 \cdot \frac{s+3}{(s+2)(s+4)} = \frac{3}{2} \cdot \frac{1}{s+2} + \frac{3}{2} \cdot \frac{1}{s+4}, \mu \in \mathbb{R}, \operatorname{Re}\{s\} > -2$$

To ηεδιο συγκλήσις της  $H(s)$  ισχεί να είναι τετραγωνική καθώς οι δύο πόλους της είναι στην αριθμητική μεταφορά της  $\Psi(s)$ .  $\operatorname{Re}\{s\} > -2$

Εσώ της Η.Σ. της  $H(s)$  υπάρχουν δύο διατάξεις ενισχύσεων στην  $\operatorname{Re}\{s\} < -2$ .

Όπως:  $\operatorname{av} \operatorname{Re}\{s\} < -2 \cap \operatorname{Re}\{s\} > -1$  δεν δίνει  $\operatorname{Re}\{s\} > -1$

$H(s)$

$X(s)$

$\Psi(s)$

Εξουπερίσημη ιδιότητα της οπιούδην συχνότητας του N.F.:

$$e^{j\omega_0 t} \cdot x(t) \xrightarrow{F} X(\omega - \omega_0)$$

Οποτε:  $e^{j10t} \cdot 1 \xrightarrow{F} X(\omega - 10) = 2\pi \cdot \delta(\omega - 10)$

Εδώ  $\omega_0 = 10$  και  $x(t) = 1$

$$e^{-j10t} \cdot 1 \xrightarrow{F} X(\omega - (-10)) = X(\omega + 10) = 2\pi \cdot \delta(\omega + 10)$$

Εδώ  $\omega_0 = -10$  και  $x(t) = 1$

$$e^{j10t} \cdot e^{-2t} \cdot u(t) \xrightarrow{F} X(\omega - 10) = \frac{1}{2 + j(\omega - 10)}$$

Εδώ  $\omega_0 = 10$  και  $x(t) = e^{-2t} \cdot u(t)$

$$e^{-j10t} \cdot e^{-2t} \cdot u(t) \xrightarrow{F} X(\omega - (-10)) = X(\omega + 10) = \frac{1}{2 + j(\omega + 10)}$$

Εδώ  $\omega_0 = -10$  και  $x(t) = e^{-2t} \cdot u(t)$

Άρα:  $X(\omega) = F\{x(t)\} = \frac{5}{2} \cdot 2\pi \cdot \delta(\omega - 10) + \frac{5}{2} \cdot 2\pi \cdot \delta(\omega + 10)$

$$+ \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{2 + j(\omega - 10)} + \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{2 + j(\omega + 10)}$$

μετρική εδώ ολα καθα  
τώρα δεν εμπαι και σημειώσεις

Όμως:  $\delta(\omega - 10) = 0$  για  $\omega - 10 \neq 0 \Rightarrow \omega \neq 10$  ου γίνεται ως π  
και  $\delta(\omega + 10) = 0$  για  $\omega + 10 \neq 0 \Rightarrow \omega \neq -10$  απαλοιφή

Άρα οι οποι 5.π.δ(ω-10) + 5.π.δ(ω+10) θα φύγουν από το υπολογισμό  
αδροιορά

Οποτε:  $X(\omega) = \frac{1}{2} \cdot \left( \frac{1}{2 + j(\omega - 10)} + \frac{1}{2 + j(\omega + 10)} \right)$

Εργα 5 Ιουνίου 2005

ΟΕΔ: ①

a) Είναι:  $x(t) = (e^{-t} + e^{-3t}) \cdot u(t) = e^{-t} \cdot u(t) + e^{-3t} \cdot u(t)$

Όποτε ο μετασχηματικός Laplace των σημάτων είναι, δηλαδή

ο  $X(s)$  έίναι:  $X(s) = \frac{1}{s+1} + \frac{1}{s+3}$ , με Ν.Σ.  $\text{Re}\{s\} > -1$

(αφού  $\cap \Sigma_1: \text{Re}\{s\} > -1 \cap \Sigma_2: \text{Re}\{s\} > -3$  οποτε η ρωγή των  
έίναι το Ν.Σ. του  $X(s)$ ).

Είναι:  $X(s) = \frac{s+3+s+1}{(s+1)(s+3)} = \frac{2s+4}{(s+1)(s+3)} = \frac{2(s+2)}{(s+1)(s+3)}$   
, με Ν.Σ.  $\text{Re}\{s\} > -1$

Είναι:  $\psi(t) = (2 \cdot e^{-t} - 2 \cdot e^{-4t}) \cdot u(t) = 2 \cdot e^{-t} \cdot u(t) - 2 \cdot e^{-4t} \cdot u(t)$

Όποτε ο μετασχηματικός Laplace των σημάτων είναι, δηλα-

δη στο  $\Psi(s)$  έίναι:  $\Psi(s) = 2 \cdot \frac{1}{s+1} - 2 \cdot \frac{1}{s+4}$ , με Ν.Σ.  $\text{Re}\{s\} > -1$

(αφού  $\cap \Sigma_1: \text{Re}\{s\} > -1 \cap \Sigma_2: \text{Re}\{s\} > -4$  οποτε η ρωγή των  
των έίναι το Ν.Σ. του  $\Psi(s)$ )

Είναι:  $\Psi(s) = \frac{2 \cdot (s+4) - 2 \cdot (s+1)}{(s+1)(s+4)} = \frac{2s+8 - 2s-2}{(s+1)(s+4)} = \frac{6}{(s+1)(s+4)}$   
, με Ν.Σ.  $\text{Re}\{s\} > -1$

Όποτε συρθενα με το θεωρητικό συνειδήσ.

## Εργα 4: Ιουνίος 2005

$$\Psi(\omega) = \frac{1}{9 + (\omega - 2)^2}$$

Γνωρίζουμε το είδης Τεύχος μετασχηματισμού Fourier:

$$x(t) = e^{-at|t|} \quad \longleftrightarrow \quad X(\omega) = \frac{2a}{a^2 + \omega^2}, \text{ με } \operatorname{Re}\{a\} > 0$$

Ενώντας γνωρίζουμε την ιδιότητα της ολισθίνης συχνοτήτας του M.F.

$$e^{j\omega_0 t} \cdot x(t) \longleftrightarrow X(\omega - \omega_0)$$

Όποτε αν εφαρμόσουμε την ιδιότητα της ολισθίνης στο παρακάτω Τεύχος M.F. θα έχουμε:

$$\psi(t) = e^{j\omega_0 t} \cdot \underbrace{e^{-at|t|}}_{X(t)} \longleftrightarrow X(\omega - \omega_0) = \frac{2a}{a^2 + (\omega - \omega_0)^2} = \frac{\Psi(\omega)}{\mu \operatorname{Re}\{a\} > 0}$$

$$\text{Όποτε: } \psi(t) = j \quad \longleftrightarrow \quad \Psi(\omega) = \frac{1}{9 + (\omega - 2)^2} = \frac{1}{3^2 + (\omega - 2)^2}$$

Συλλογή εδώ  $a=3$  και  $\omega_0=2$

$$\Rightarrow \Psi(\omega) = \frac{1}{2 \cdot 3} \cdot \frac{2 \cdot 3}{3^2 + (\omega - 2)^2} = \frac{1}{6} \cdot \frac{2 \cdot 3}{3^2 + (\omega - 2)^2}$$

$$\text{Άρα: } \psi(t) = \frac{1}{6} \cdot e^{j2t} \cdot e^{-3|t|}$$

$$\text{Βρικάμε ότι: } H(s) = \frac{3(s+3)}{(s+2)(s+4)} \quad \text{ΟΕΤ: (4)}$$

$$\text{Όπως και το δεύτερη της συνεδρίας γνωρίζουμε ότι: } H(s) = \frac{\Psi(s)}{X(s)} \quad \Rightarrow \text{Εξισώνοντας έχουμε}$$

$$\frac{\Psi(s)}{X(s)} = \frac{3 \cdot (s+3)}{(s+2) \cdot (s+4)} \quad \Rightarrow \text{Πολλαπλασιάζουμε χωρίς, οποτε:}$$

$$(s+2) \cdot (s+4) \cdot \Psi(s) = 3 \cdot (s+3) \cdot X(s) \quad \Rightarrow$$

$$(s^2 + 6s + 8) \cdot \Psi(s) = (3s + 9) \cdot X(s) \quad \Rightarrow$$

Εφαρμόζουμε αντιστροφό μετασχηματισμού Laplace, οποτε:

$$f^{-1} \left\{ s^2 \Psi(s) + 6s \Psi(s) + 8 \Psi(s) \right\} = f^{-1} \left\{ 3s X(s) + 9 X(s) \right\} \Rightarrow$$

$$f^{-1} \left\{ s^2 \Psi(s) \right\} + 6 \cdot f^{-1} \left\{ s \Psi(s) \right\} + 8 \cdot f^{-1} \left\{ \Psi(s) \right\} = 3 \cdot f^{-1} \left\{ s X(s) \right\} + 9 \cdot f^{-1} \left\{ X(s) \right\} \Rightarrow$$

Πολύ γραμμικότητας

Πολύ της ιδιότητας του M.L. παραγγου

$$\frac{d^2 \Psi(t)}{dt^2} + 6 \cdot \frac{d\Psi(t)}{dt} + 8 \cdot \Psi(t) = 3 \cdot \frac{dX(t)}{dt} + 9 \cdot X(t)$$

• Ολοκληρώνουμε τη διαφορική εξίσων από  $\infty$  έως  $\tau$ .

$$\int_{-\infty}^{\tau} \left[ \frac{d^2 \Psi(\xi)}{d\xi^2} + 6 \cdot \frac{d\Psi(\xi)}{d\xi} + 8 \cdot \Psi(\xi) \right] d\xi = \int_{-\infty}^{\tau} \left[ 3 \cdot \frac{dX(\xi)}{d\xi} + 9 \cdot X(\xi) \right] d\xi$$

$$\Rightarrow \int_{-\infty}^{\tau} \frac{d^2 \Psi(\xi)}{d\xi^2} d\xi + 6 \cdot \int_{-\infty}^{\tau} \frac{d\Psi(\xi)}{d\xi} d\xi + 8 \cdot \int_{-\infty}^{\tau} \Psi(\xi) d\xi + 8 \cdot \int_{-\infty}^{\tau} \Psi(\xi) d\xi$$

, ενώ  $\operatorname{Re}\{s\} > -2$  (η ουσιώδης της η.ζ. της  $H(s)$ ) τόπη  
 $\operatorname{Re}\{s\} > -1$  (η ουσιώδης της  $X(s)$ ) δίβαι το  $\operatorname{Re}\{s\} > -1$   
(η ουσιώδης της  $\Psi(s)$ ).

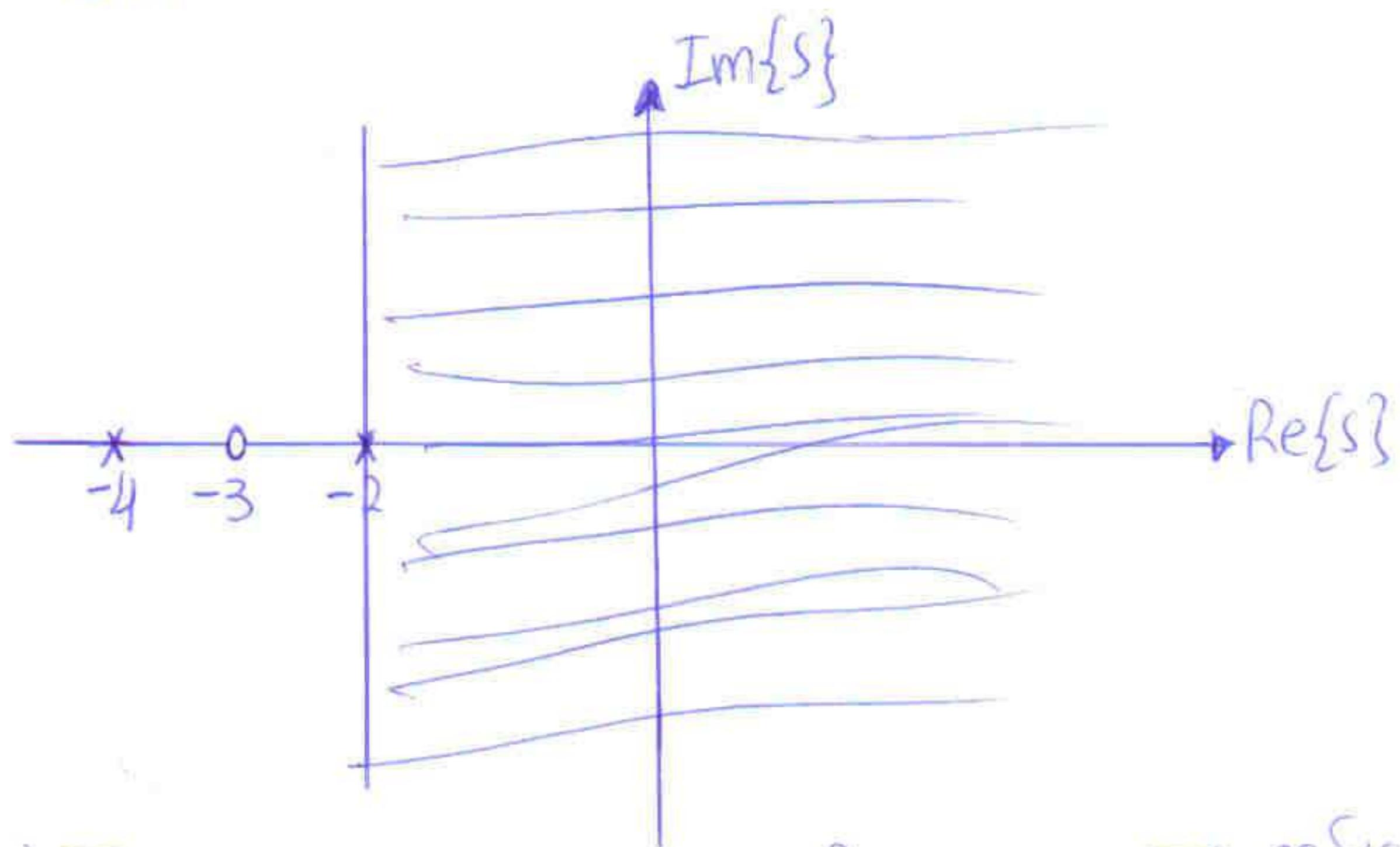
ΩΣ: ③

6) Πόλοι του συστήματος (τα αρνεία οποιουδήποτε ο παρα-  
μένου):

$$(s+2)(s+4)=0 \quad s+2=0 \Rightarrow s=-2 \\ \Rightarrow s+4=0 \Rightarrow s=-4$$

Μηδενικά του συστήματος (τα αρνεία οποιουδήποτε οριζόντιου):

$$s+3=0 \Rightarrow s=-3$$



γ) Το συστήμα είναι συστάδες για το νέοι συγκλίσις περι-  
χεται ο φανταστικός αφορας

δ) Για να γίνει η διαρράγματική υλοποίηση του συστήματος  
πρέπει να βρούμε τη διαφορική εξίσωση που συνδέει την είσοδο  
 $x(t)$  με την εξόδο  $\psi(t)$  του συστήματος.

$$= 3 \int_{-\infty}^{\tau} \frac{dX(\zeta)}{d\zeta} d\zeta + 9 \int_{-\infty}^{\tau} X(\zeta) d\zeta$$

$$\Rightarrow \frac{d\psi(\tau)}{d\tau} + 6 \cdot \psi(\tau) + 8 \int_{-\infty}^{\tau} \psi(\zeta) d\zeta = 3 \cdot X(\tau) + 9 \int_{-\infty}^{\tau} X(\zeta) d\zeta$$

Προκαταρκεύει να δινεται παραπάνω εξισωση  $\int_{-\infty}^{\tau}$  εις  $\epsilon$ ,  
αφού υπαρχουν ακορια παραγωγοι σε αυτη.

$$\Rightarrow \int_{-\infty}^t \left[ \frac{d\psi(\tau)}{d\tau} + 6 \cdot \psi(\tau) + 8 \int_{-\infty}^{\tau} \psi(\zeta) d\zeta \right] d\tau = \int_{-\infty}^t \left[ 3 \cdot X(\tau) + 9 \int_{-\infty}^{\tau} X(\zeta) d\zeta \right] d\tau$$

$$\Rightarrow \int_{-\infty}^t \frac{d\psi(\tau)}{d\tau} d\tau + 6 \int_{-\infty}^t \psi(\tau) d\tau + 8 \int_{-\infty}^t \int_{-\infty}^{\tau} \psi(\zeta) d\zeta d\tau$$

$$= 3 \int_{-\infty}^t 3 \cdot X(\tau) d\tau + 9 \int_{-\infty}^t \int_{-\infty}^{\tau} X(\zeta) d\zeta d\tau$$

$$\Rightarrow \boxed{\psi(t) = 3 \int_{-\infty}^t X(\tau) d\tau + 9 \int_{-\infty}^t \int_{-\infty}^{\tau} X(\zeta) d\zeta d\tau - 6 \int_{-\infty}^t \psi(\tau) d\tau - 8 \int_{-\infty}^t \int_{-\infty}^{\tau} \psi(\zeta) d\zeta d\tau}$$

αφορι:  $\int_{-\infty}^t X(\tau) d\tau = X_1(t)$

$$\int_{-\infty}^t \int_{-\infty}^{\tau} X(\zeta) d\zeta d\tau = \int_{-\infty}^t X_1(\tau) d\tau = X_2(t)$$

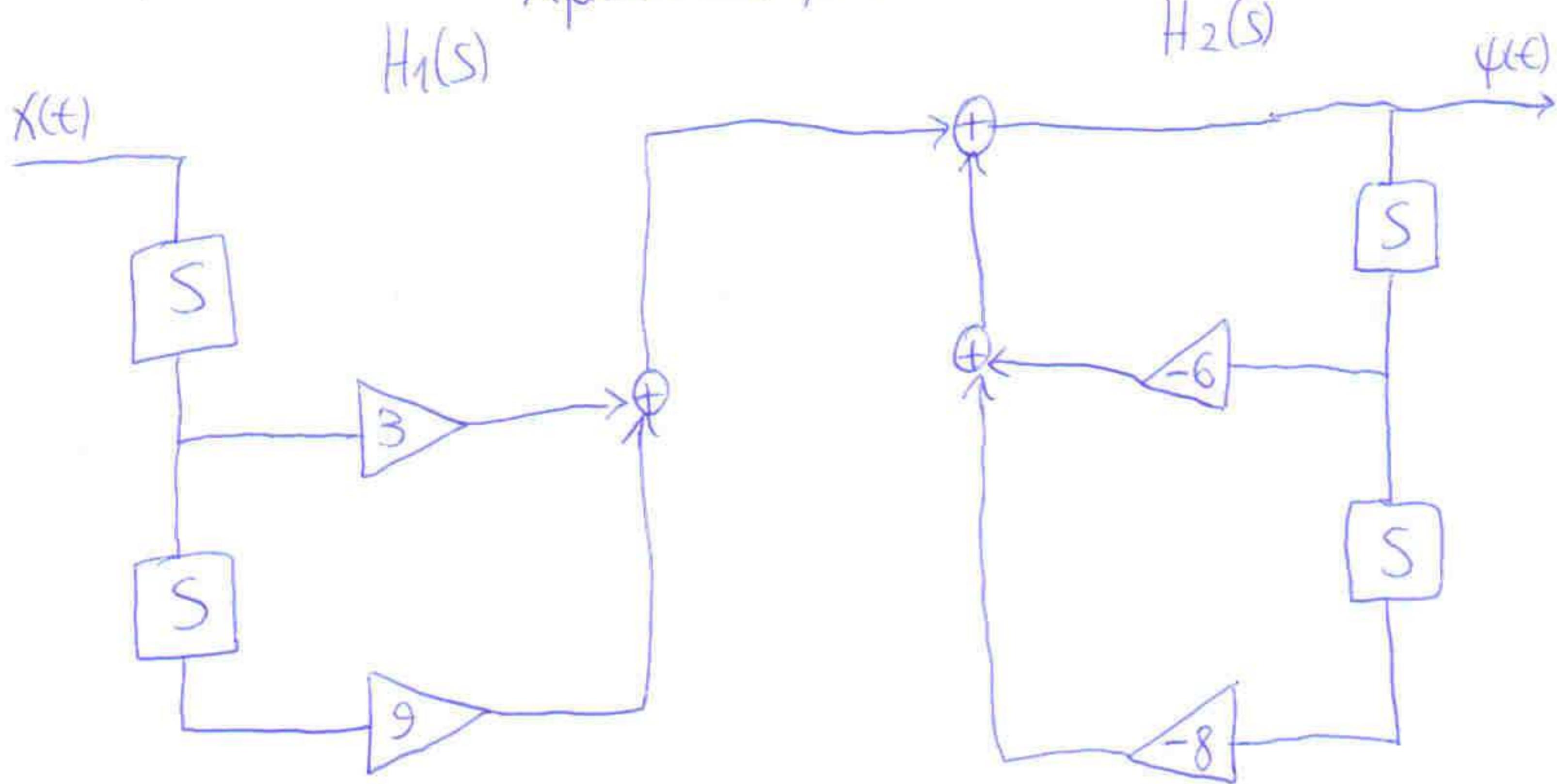
$$\int_{-\infty}^t \psi(\tau) d\tau = \psi_1(t)$$

$$\int_{-\infty}^t \int_{-\infty}^{\tau} \psi(\zeta) d\zeta d\tau = \int_{-\infty}^t \psi_1(\tau) d\tau = \psi_2(t)$$

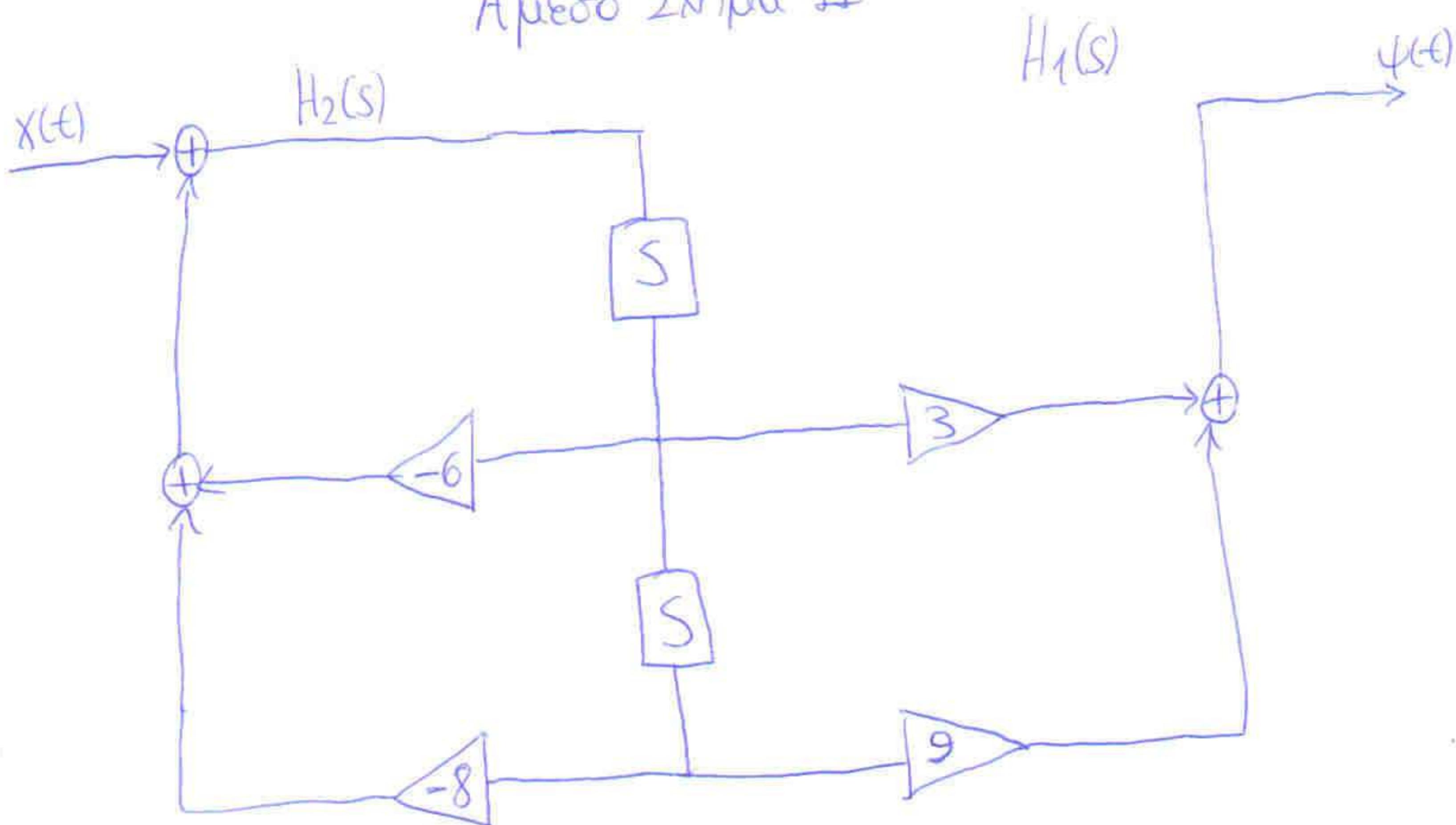
Συλλογή θέσης για τα αποκλιμάκωματα παραχωρούμενες σε εντός  
ενού συναρτησεις του Ε, κατα ηνην εφενες να λογικει.

σελ:⑥

### Άρθρο Σχημα I



### Άρθρο Σχημα II



Θεμα 6: Ιονιος 2005

$$\text{Ειναι: } x(t) = 10 \cdot \cos(2000\pi t) = 10 \cdot \cos(2\pi \cdot 1000t)$$

Διδασκων το  $x(t)$  ειναι της μορφης:  $x(t) = A \cdot \cos(2\pi f_1 t)$   
 με  $A=10$  και  $f_1=1000 \text{ Hz}$

Οντες n εfodos των συστηματος δινεται απο την:

$$\psi(t) = |H(f_1)| \cdot A \cdot \cos(2\pi f_1 t + \arg H(f_1))$$

$$= |H(1000)| \cdot A \cdot \cos(2\pi \cdot 1000 \cdot t + \arg H(1000))$$

$$= 0,5 \cdot 10 \cdot \cos(2000\pi t - \frac{\pi}{2})$$

$$= 5 \cdot \cos(2000\pi t - \frac{\pi}{2})$$

$$\text{αφορ A=10 , } f_1=1000=10^3 , |H(f_1)|=|H(1000)|=0,5 \text{ απο το σχημα}$$

Ενισχυεται τη σχημα εξουπερ:

$$\text{Για } f=-2 \cdot 10^3 \text{ Hz } \text{ το } \arg H(-2 \cdot 10^3) = \pi$$

$$\text{Για } f=10^3 \text{ Hz } \text{ το } \arg H(10^3) = \frac{\pi}{2}$$

Ανδη μεθοδος των ρειων:

$$\frac{-2 \cdot 10^3}{10^3} = \frac{\pi}{\arg H(10^3)} \Leftrightarrow$$

$$-2 \arg H(10^3) = \pi \Rightarrow \arg H(10^3) = -\frac{\pi}{2}$$

• Απα λοιπον βρικαρει οτι n εfodos της εfodou των συστηματος ειναι  $\psi(t) = 5 \cdot \cos(2000\pi t - \frac{\pi}{2})$

Οντες βλεπεται οτι τη μετατοπιση ειναι 5 , απα λογω αυτων αποριτεται το  $\psi_s(t)$