Την Τρίτη μάθημα 8:30 χωρίς διάλειμμα

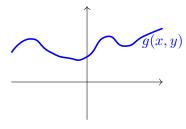
Σήμα - σύστημα

$$g = f(t)$$
εξαρτημένη ανεξάρτητη

$$g = f(\vec{r}, t) \qquad \vec{E}(\vec{r}, t)$$

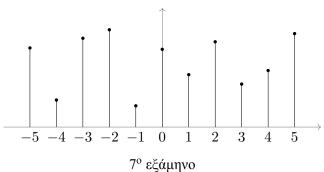
Αναλογικό

Aν t συνεχής $\in \mathbb{R}$ και y συνεχής $\in \mathbb{R}$



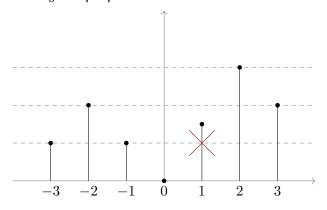
Διακριτού χρόνου / Διακριτό (discrete)

tδιακριτό $\to \mathbb{Z}, \; n \in \mathbb{Z}$ g συνεχής $\in \mathbb{R}$



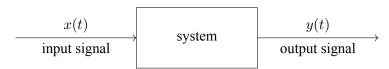
Κβαντισμένο

 $n \in \mathbb{Z}$ g διακριτή



Στοχαστικό Περιέχει και τις τρεις κατηγορίες

0.1 Σύστημα



0.2 Περιοδικά σήματα

Aν $\exists T \in \mathbb{R}: \forall t \in \mathbb{R} \quad x(t) = x(t+T)$ τότε x(t) περιοδικό σήμα με περίοδο T. Η θα είναι 0, ή θα συνεχιστεί για πάντα.

$$\int_{-T/2}^{T/2} x(t) \, \mathrm{d}t = \int_{t_0 - T/2}^{t_0 + T/2} x(t) \, \mathrm{d}t \, \forall t$$

Η σύνθεση μιας συνάρτησης με μια περιοδική συνάρτηση είναι περιοδική;

Απόδ. Έστω *g* μία περιοδική συνάρτηση:

$$(f \circ g)(x) = f(g(x)) = f(g(x+T)) =$$
$$= (f \circ g)(x+T)$$

0.3 Συμμετρίες

- Av $x(t) = x(-t) \ \forall t$ τότε η x(t) λέγεται άρτια συνάρτηση (even function).
- Αν $x(t) = -x(t) \, \forall t$ τότε η x(t) λέγεται περιττή συνάρτηση (odd function).

$$\forall x(t) \quad \exists x_0(t), x_e(t) : x(t) = x_e(t) + x_0(t)$$

Απόδ.

$$x_e(t) = \frac{x(t) + x(-t)}{2}$$

 $x_o(t) = \frac{x(t) - x(-t)}{2}$

$$x \underbrace{e}_{\text{άρτια}} y_e = z_e$$

$$x_o y_o = z_e$$

$$x_e y_0 = z_0$$

$$\int_{-A}^A x_0(t) \, \mathrm{d}t = 0$$

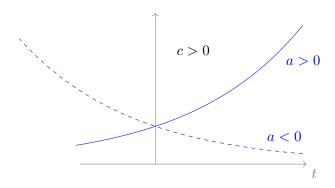
$$\int_{-\infty}^\infty x_0(t) \, \mathrm{d}t = ? \left(\epsilon \xi \alpha \rho \tau \alpha \tau \alpha \right)$$

$$\lim_{A \to \infty} \int_{-A}^A x_0(t) \, \mathrm{d}t = 0 \quad \text{(principal Cauchy value)}$$

Χαρακτηριστικά σήματα

1) Εκθετικό σήμα

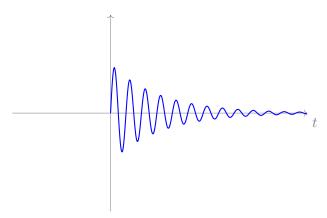
$$x(t) = ce^{at} \quad a \in \mathbb{R} \quad c > 0$$



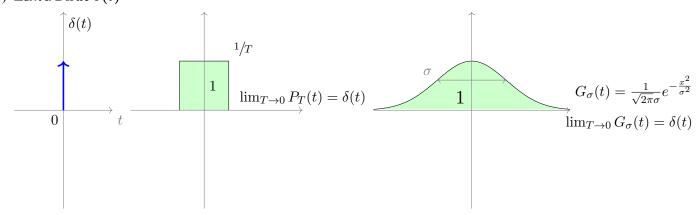
$$x(t) = ce^{(\sigma t + j\omega)t} = ce^{\sigma t}e^{j\omega t} = ce^{\sigma t}\left[\cos(\omega t) + j\sin(\omega t)\right]$$

2) (Συν)ημιτονοειδή σήματα

$$x(t) = A\cos(\omega t \pm \phi) = a\operatorname{Re}\left\{e^{j(\omega t + \phi)}\right\} = A\frac{e^{j(\omega t \pm \phi)} + e^{-j(\omega t \pm \phi)}}{2}$$



3) Δέλτα Dirac $\delta(t)$



Ορ.

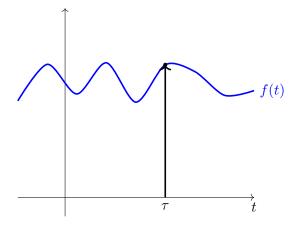
$$\int_{-\infty}^{\infty} f(t)\delta(t) dt = f(0) \forall f(t)$$

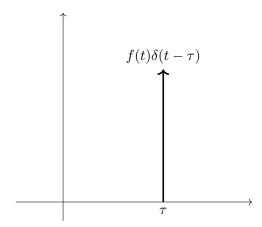
$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) dt = 1$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(t)\delta(t - \tau) dt = f(\tau)$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(\tau)\delta(t - \tau) d\tau = f(t)$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(t)\delta(t - \tau) d\tau = f(t)$$





Ιδιότητες της $\delta(t)$

1. Κλιμάκωση

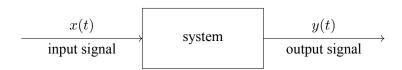
$$a \in \mathbb{R} : \delta(at) = \frac{1}{|a|} \delta(t)$$

Aπόδ.
$$\underbrace{\int_{-\infty}^{\infty} \phi(t) \boxed{\delta(at)} dt}_{at = \xi} = \int_{-\infty_{(a)}}^{\infty_{(a)}} \phi\left(\frac{\xi}{a}\right) \delta(\xi) \frac{d\xi}{a} = \frac{1}{|a|} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\phi\left(\frac{\xi}{a}\right)}{|a|} \delta(\xi) d\xi = \frac{\phi(0)}{|a|} = \int_{-\infty}^{\infty} \phi(t) \boxed{\frac{\delta(t)}{|a|}} dt$$

$$\underbrace{at = \xi}_{dt = \frac{d\xi}{a}}$$

2.
$$f(t)\delta(t) = f(0)\delta(t)$$

3.
$$f(t)\delta(t-\xi) = f(g)\delta(t-\xi)$$



$$y(t) = \mathcal{L}\left\{x(t)\right\}$$

$$\forall x_1(t) \ x_n(t)$$

$$y_1(t) = \mathcal{L}\left\{x_1(t)\right\}$$

$$y_2(t) = \mathcal{L}\left\{x_2(t)\right\}$$

Για const $a_1, a_2 \in \mathbb{R}$

$$x(t) = a_1 x_1(t) + a_2 x_2(t)$$

$$y(t) = \mathcal{L} \{x(t)\}$$

ανν

$$y(t) = a_1 y_1(t) + a_2 y_2(t)$$

τότε

 \mathscr{L} : γραμμικό σύστημα

•
$$g(t) = \mathcal{L}\left\{x(t)\right\}$$

 $x'(t) = x(t-\tau)$
 $\text{and } y'(t) = \mathcal{L}\left\{x'(t)\right\} = \mathcal{L}\left\{x(t-\tau)^2\right\} = y(t-\tau)$

τότε το σύστημα \mathscr{L} είναι αμετάβλητο κατά τη μετατόπιση.



Υποστηρίζω ότι ένα γραμμικό & ΑΚΜ σύστημα περιγράφεται πλήρως από την κρουστική απόκριση h(t).

Απόδ. Από παραπάνω, γνωρίζουμε ότι $x(t) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t) \delta(t-\tau) \, \mathrm{d}t$

$$\begin{split} y(t) &= \mathcal{L}\left\{y(t)\right\} = \mathcal{L}\left\{\int_{-\infty}^{\infty} x(t)\delta(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau\right\} \\ &\stackrel{\text{linearity}}{=} \int_{-\infty}^{\infty} \mathcal{L}\left\{x(\tau)\delta(t-\tau)\right\} \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau)\mathcal{L}\left\{\delta(t-\tau)\right\}\,\mathrm{d}\tau \\ &\stackrel{\text{AKM}}{=} \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau)h(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau \\ y(t) &= \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau)\underbrace{h(t-\tau)}_{\text{linear time-shift invariant}} \end{split}$$

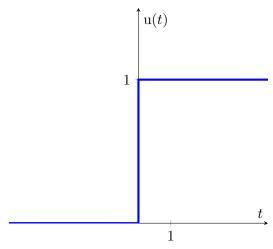
-
$$\delta(t) = \delta(-t)$$
 άρτια συνάρτηση

-
$$\delta^{(n)}(t) = \frac{\mathrm{d}^n}{\mathrm{d}t^n} \delta(t)$$
, για την οποία αποδεικνύεται ότι:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta^{(n)}(t)\phi(t) dt = (-1)^n \left. \phi^{(n)}(t) \right|_{t=0}$$

0.3.1 Βηματική Συνάρτηση (Unit Step Function)

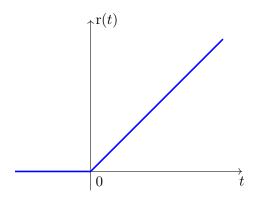
$$\mathbf{u}(t) = \begin{cases} 1 & t > 0 \\ 0 & t < 0 \end{cases}$$
$$\int_{-\infty}^{\infty} \mathbf{u}(t)\phi(t) \, \mathrm{d}t = \mathcal{N}_{\mathbf{u}} \left\{ \phi(t) \right\} = \int_{0}^{\infty} \underbrace{\phi(t)}_{\text{number}} \, \mathrm{d}t$$



$$\delta(t) = \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \mathbf{u}(t)$$
$$\mathbf{u}(t) = \int_{-\infty}^{t} \delta(\tau) \, \mathrm{d}\tau = \int_{0}^{\infty} \delta(t - \xi) \, \mathrm{d}\xi$$

0.3.2 Ράμπα

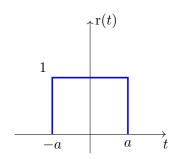
$$\mathbf{r}(t) = \int_{-\infty}^{t} \mathbf{u}(\tau) \, \mathrm{d}\tau = \begin{cases} t & t \ge 0 \\ 0 & \text{else} \end{cases} = t \mathbf{u}(t)$$

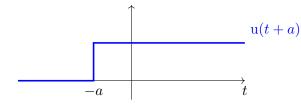


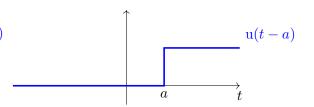
$$\mathbf{u}(t) = \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t}\mathbf{r}(t)$$

0.3.3 Ορθογωνικός παλμός (Rectangular Pulse function)

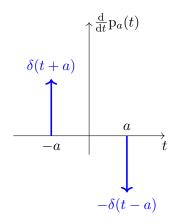
$$p_a(t) = \begin{cases} 1 & |t| < a \\ 0 & |t| > a \end{cases}$$





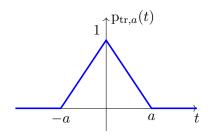


$$p_a(t) = u(t+a) - u(t-a)$$
$$\frac{d}{dt}p_a(t) = \delta(t+a) - \delta(t-a)$$

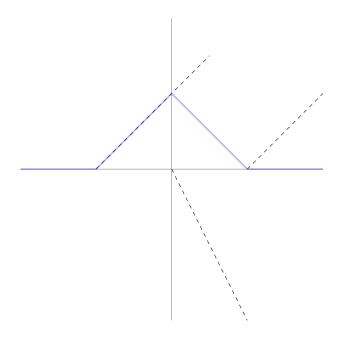


0.3.4 Τριγωνικός Παλμός (Triangular Pulse function)

$$\mathbf{p}_{\mathrm{tr},a} = \begin{cases} 1 - \frac{|t|}{a} & |t| < a \\ 0 & |t| > a \end{cases}$$



$$p_{\mathrm{tr},a}(t) = \frac{1}{a} \left[\mathbf{r}(t+a) + \mathbf{r}(t-a) - 2\mathbf{r}(t) \right]$$



0.4 Χαρακτηριστικά Μεγέθη

1) Μέση τιμή (Mean Value)

$$\overline{x(t)} = \frac{1}{t_2 - t_1} \int_{t_1}^{t_2} x(t) dt$$

Αν περιοδική τότε

$$\bar{x}(t) = \frac{1}{T} = \int_0^T x(t) dt$$
$$= \frac{1}{T} \int_{t_0}^{t_0+T} x(t) dt$$

2) Ενεργός τιμή (Root Mean Square Value)

$$\overline{\overline{x(t)}} = \left[\frac{1}{t_2 - t_1} \int_{t_1}^{t_2} x^2(t) dt \right]^{1/2}$$

Αν ημιτονοειδές σήμα $\bar{\bar{x}}(t) = \frac{x_{\text{max}}}{\sqrt{2}}$

- 3) Ενέργεια Ισχύς
 - Στιγμιαία ισχύς (Instant power)

$$p(t) = x^2(t)$$

• Μέση ισχύς (Mean power)

$$\overline{p(t)} = \frac{1}{t_2 - t_1} \int_{t_1}^{t_2} x^2(t) dt = \left(\overline{\overline{x(t)}}\right)^2$$

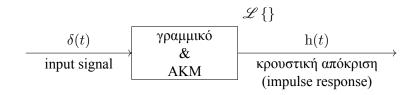
• Ενέργεια (Energy)

$$W = \int_{t_1}^{t_2} p(t) dt = \int_{t_1}^{t_2} x^2(t) dt = (t_2 - t_1) \left(\overline{\overline{x(t)}} \right)^2$$

 $\label{eq:continuous} \mathbf{\Sigma}$ ήματα $\begin{cases} \mathbf{\Sigma}$ ήμα ενέργειας αν $\lim_{T \to \infty} W < \infty \\ \\ \mathbf{\Sigma}$ ήμα ισχύος αν $\lim_{T \to \infty} \overline{p(t)} > 0 \\ \\ \mathbf{Y}$ πάρχουν και σήματα που δεν είναι ούτε ενέργειας, ούτε ισχύος.

0.5 Συνέλιξη

$$x(t) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t)\delta(t - \tau)d\tau$$



$$h(t) = \mathcal{L}\left\{\delta(t)\right\}$$

$$y(t) = \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau)h(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau = \underbrace{x(t)}_{\mathrm{είσοδος}} \underbrace{*}_{\mathrm{curbolithen}} \underbrace{h(t)}_{\mathrm{απόκριση}}$$

Συνέλιξη - Convolution

$$z(t) = x(t) * y(t) = \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau)y(t - \tau) d\tau$$

•
$$x(t) * y(t) = y(t) * x(t)$$
 Αντιμεταθετική

$$\int_{-\infty}^{\infty} x(\tau)y(t-\tau) d\tau = \int_{-\infty}^{\infty} x(t-\lambda)y(\lambda)[-d\lambda] = \int_{-\infty}^{\infty} y(\lambda)x(t-\lambda) d\lambda = y(t) * x(t)$$

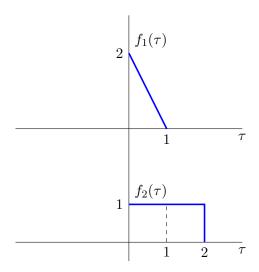
•
$$x_1(t)*[x_2(t)*x_3(t)]=[x_1(t)*x_2(t)]*x_3(t)$$
 Пробетаірібтік $\mathbf{\hat{q}}$

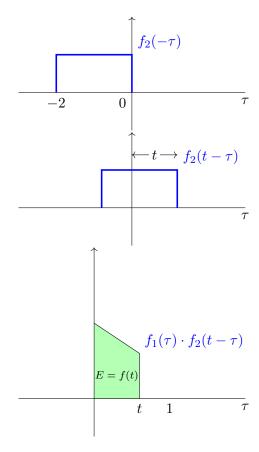
Παρ.

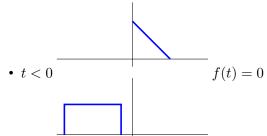
$$f_1(t) = 2(1-t) [u(t) - u(t-1)]$$

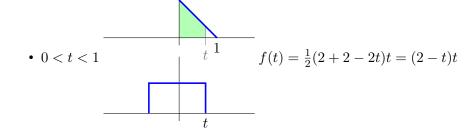
 $f_2(t) = u(t) - u(t-\tau)$

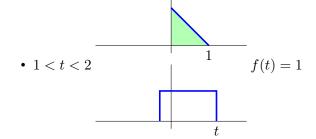
Γραφική μέθοδος υπολογισμού συνέλιξης

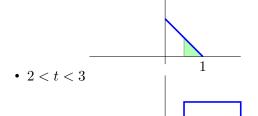




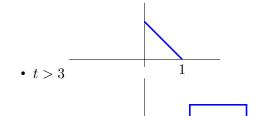


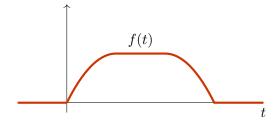






$$f(t) = \frac{(t-1)\cdot 2\cdot (1-(t-2))}{2} = (t-1)(3-t)$$





Αναλυτική μέθοδος Παρατηρώ ότι:

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(t,\tau) \mathbf{u}(t-\xi) \mathbf{u}(\phi-\tau) \,d\tau = \int_{\xi}^{\phi} f(t,\tau) \,d\tau \mathbf{u}(\phi-\xi)$$

$$\begin{split} f(t) &= \int_{-\infty}^{\infty} \underbrace{2(1-\tau)}_{x(\tau)} \left[\mathbf{u}(\tau) - \mathbf{u}(\tau+1) \right] \left[\mathbf{u}(t-\tau) - \mathbf{u}(t-\tau-2) \right] \mathrm{d}\tau \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau) \left[\mathbf{u}(\tau) \mathbf{u}(t-\tau) - \mathbf{u}(\tau-1) \mathbf{u}(t-\tau) - \mathbf{u}(\tau) \mathbf{u}(t-\tau-2) + \mathbf{u}(\tau-1) \mathbf{u}(t-\tau-2) \right] \mathrm{d}\tau \\ &= \int_{0}^{t} x(\tau) \, \mathrm{d}\tau \mathbf{u}(t) - \int_{1}^{x} x(\tau) \, \mathrm{d}\tau \mathbf{u}(t-1) - \int_{0}^{t-2} x(\tau) \, \mathrm{d}\tau \mathbf{u}(t-2) + \int_{1}^{t-2} x(\tau) \, \mathrm{d}\tau \mathbf{u}(t-3) \\ &= (2t-t^2) \mathbf{u}(t) - \left[2t-t^2 - 1 \right] \mathbf{u}(t-1) - \left[2(t-2) - (t-2)^2 \right] \mathbf{u}(t-2) + \left[2(t-2) - (t-2)^2 - 1 \right] \mathbf{u}(t-3) \end{split}$$

f(t) = 0

Ex

$$f_1(t) = e^t u(-t)$$

 $f_2(t) = u(t+2) - u(t+1)$
 $f = f_1 * f_2$

$$f = \int_{-\infty}^{\infty} e^{\tau} \mathbf{u}(-\tau) \mathbf{u} \left(-(t-\tau)+2\right) d\tau$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} e^{\tau} \mathbf{u}(-\tau) \mathbf{u}(\tau-t+2) d\tau$$

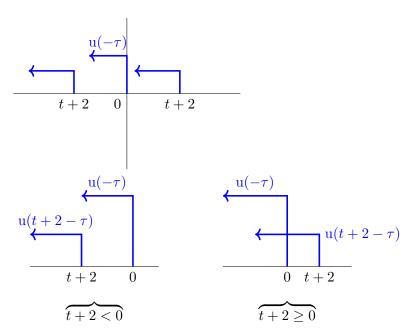
$$= \int_{t-2}^{0} e^{\tau} d\tau \mathbf{u}(t-2)$$

$$= e^{\tau} \Big|_{t-2}^{0} \mathbf{u}(2-t)$$

$$= \left[1 - e^{t-2}\right] \mathbf{u}(2-t)$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(t,\tau) \mathbf{u}(\tau - \xi) \mathbf{u}(\phi - \tau) d\tau = \int_{\xi}^{\phi} f(t,\tau) d\tau \mathbf{u}(\phi - \xi)$$

Ex.



$$\begin{split} x(t) &= e^{t} \mathbf{u}(-t) \\ y(t) &= \mathbf{u}(t+2) \\ z(t) &= x(t) * y(t) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{\tau} \mathbf{u}(-\tau) \mathbf{u} \left[(t-\tau) + 2 \right] d\tau = \int_{-\infty}^{\infty} e^{\tau} \mathbf{u}(-\tau) \mathbf{u}(t+2-\tau) d\tau \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} e^{\tau} \left[1 - \mathbf{u}(t) \right] \mathbf{u}(t+2-\tau) d\tau \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} e^{\tau} \mathbf{u}(t+2-\tau) d\tau - \int_{-\infty}^{\infty} e^{\tau} \mathbf{u}(\tau) u(t+2-\tau) d\tau \\ &= \int_{-\infty}^{t+2} e^{\tau} d\tau \mathbf{u} \left(t + 2 - \tau \right) d\tau - \int_{0}^{t+2} e^{\tau} d\tau \mathbf{u}(t+2) \\ &= e^{t+2} - \left[e^{t+2} - 1 \right] \mathbf{u}(t+2) \end{split}$$

Ex.

$$\begin{split} x(t) &= e^{t} \mathbf{u}(-t) \\ y(t) &= \mathbf{u}(t+2) - \mathbf{u}(t+1) \\ z(t) &= x(t) * y(t) = \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau) y(t-\tau) \, \mathrm{d}\tau = \int_{-\infty}^{\infty} e^{\tau} \mathbf{u}(-\tau) \left[\mathbf{u}(t-\tau+2) - \mathbf{u}(t-\tau+1) \right] \mathrm{d}\tau \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} e^{\tau} \mathbf{u}(-\tau) \mathbf{u}(t-\tau+2) \, \mathrm{d}\tau - \int_{-\infty}^{\infty} e^{\tau} \mathbf{u}(-\tau) \mathbf{u}(t-\tau+1) \, \mathrm{d}\tau \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} e^{\tau} \left[1 - \mathbf{u}(\tau) \right] \mathbf{u}(t-\tau+2) \, \mathrm{d}\tau - \int_{-\infty}^{\infty} e^{\tau} \left[1 - \mathbf{u}(\tau) \right] \mathbf{u}(t-\tau+1) \, \mathrm{d}\tau \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} e^{\tau} \mathbf{u}(t-\tau+2) \, \mathrm{d}\tau - \int_{-\infty}^{\infty} e^{\tau} \mathbf{u}(\tau) \mathbf{u}(t-\tau+2) \, \mathrm{d}\tau - \int_{-\infty}^{\infty} e^{\tau} \mathbf{u}(t-\tau+1) \, \mathrm{d}\tau + \int_{-\infty}^{\infty} e^{\tau} \mathbf{u}(\tau) \mathbf{u}(\tau+1) \, \mathrm{d}\tau + \int_{-\infty}^{\infty} e^{\tau} \mathbf{u}(\tau) \mathbf{u}(\tau+1) \, \mathrm{d}\tau + \int_{-\infty}^{\infty} e^{\tau} \mathbf{u}(\tau) \mathbf{u}(\tau+1) \, \mathrm{d}\tau + \int_{-\infty}^{\infty} e^{\tau} \mathbf{u}(\tau) \, \mathrm{d}\tau + \int_{-\infty}^{\infty} e^{$$

 $\exists h(t)$ ann LTI

$$y(t) = x(t) * h(t)$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau)h(t - \tau) d\tau$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} h(\tau)x(t - \tau) d\tau$$

Έστω ότι η $x(t) = e^{j\omega t}$

$$y(t) = \int_{-\infty}^{\infty} h(t)e^{j\omega(t-\tau)} d\tau = e^{j\omega t} \int_{-\infty}^{\infty} h(\tau)e^{-j\omega\tau} d\tau$$
$$= x(t) \underbrace{\int_{-\infty}^{\infty} h(\tau)e^{-j\omega\tau} d\tau}_{h(t) \xrightarrow{FT} H(\omega)}$$

$$x(t) = A_1 e^{j\omega_1 t} + A_2 e^{j\omega_2 t}$$

$$y(t) = A_1 e^{j\omega_1 t} H(\omega_1) + A_2 e^{j\omega_2 t} H(\omega_2)$$

Κεφάλαιο 1 Συναρτηστιακοί χώροι

Διανυσματικός χώρος S

$$\bar{x}, \quad \bar{y} \quad S$$

Εσωτερικό γινόμενο

$$\langle \bar{x}, \bar{y} \rangle \in \mathbb{C}$$

1)
$$\langle \bar{x}, \bar{y} \rangle = \langle \bar{y}, \bar{x} \rangle^*$$

2)
$$c\langle \bar{x}, \bar{y} \rangle = \langle c\bar{x}, \bar{y} \rangle$$

3)
$$\langle \bar{x} + \bar{y}, \bar{z} \rangle = \langle \bar{x}, \bar{z} \rangle + \langle \bar{y}, \bar{z} \rangle$$

4)
$$\langle \bar{x}, \bar{x} \rangle \geq 0$$
 me $\langle \bar{x}, \bar{x} \rangle = 0$ and $\bar{x} = \bar{0}$

Νόρμα

$$\bar{x} \in S$$

$$||\bar{x}|| \ge 0$$

1)
$$||\bar{x}|| = 0$$
 and $\bar{x} = \bar{0}$

2)
$$||a\bar{x}|| = |a|||\bar{x}|| \quad x \in \mathbb{C}$$

3)
$$||\bar{x} + \bar{y}|| \le ||\bar{x}|| + ||\bar{y}||$$

Μέτρο: Απόσταση μεταξύ $\bar{x}, \bar{y} \in S$

1)
$$d(\bar{x}, \bar{y}) \ge 0$$
 $d(\bar{x}, \bar{y}) = 0$ and $\bar{x} = \bar{y}$

2)
$$d(\bar{x}, \bar{y}) = d(\bar{y}, \bar{x})$$

3)
$$d(\bar{x}, \bar{y}) \le d(\bar{x}, \bar{z}) + d(\bar{y}, \bar{z}) \quad \bar{z} \in S$$

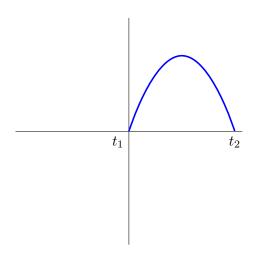
Συναρτησιακός χώρος

$$x(t), y(t) \in S = \{x(t)/x(t) : [t_1, t_2] \to \mathbb{R} \}$$

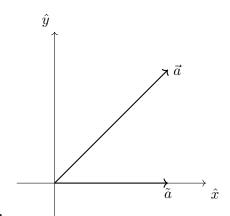
$$\langle x(t), y(t) \rangle = \int_{t_1}^{t_2} x(t)y(t) dt$$

$$||x(t)|| = \left[\int_{t_1}^{t_2} x^2(t) dt \right]^{1/2}$$

$$d(x(t), y(t)) = \left[\int_{t_1}^{t_2} [x(t) - y(t)]^2 dt \right]^{1/2}$$



Αν
$$\left\langle \phi_1(t),\phi_2(t) \right\rangle = 0$$
 $\phi_1(t) \perp \phi_2(t)$ $\left\langle \phi_1(t),\phi_1(t) \right\rangle = 1$ $\phi_1(t)$ κανονική



Τερατοχώρος

 \hat{x},\hat{y} όχι εξαρτημένα (συνευθειακά)

Ποια είναι η καλύτερη προσέγγιση για το \vec{a} εφ' όσον δεν υπάρχει το \vec{y} ; \tilde{a} best γιατί $\mathrm{d}(\vec{a},\tilde{a})$ min.

Άρα:

$$\begin{split} \tilde{a} &= k\hat{x} \\ \vec{a} &= a_x \hat{x} + a_y \hat{y} \\ \vec{a} - \tilde{a} &= (a_x - k)\hat{x} - a_y \hat{y} \\ d(\vec{a}, \tilde{a}) &= \sqrt{(a_x - k)^2 + a_y^2} \\ \frac{d}{dk} \left(d(\vec{a}, \tilde{a}) \right) &= \frac{a_x - k}{\dots} = 0 \implies k = a_x = \tilde{a} \cdot \hat{x} \\ \vec{a} \cdot \hat{x} &= a_x \end{split}$$

Η βέλτιστη έκφραση του \vec{a} στο δισδιάστατο χώρο είναι το ίδιο το \vec{a} .

Μη κάθετα διανύσματα

$$\begin{split} \vec{a} &= a_x \hat{x} + a_y \hat{y} \\ \vec{a} - \tilde{a} &= (a_x - k)\hat{x} + a_y \hat{y} \\ \mathrm{d}(\vec{a}, \tilde{a}) &= ||\vec{a} - \tilde{a}|| = \sqrt{(\vec{a} - \tilde{a})(\vec{a} - \tilde{a})} = \left(\left[(a_x - k)\hat{x} + a_y \hat{y} \right] \cdot \left[(a_x - k)\hat{x} + a_y \hat{y} \right] \right)^{1/2} \\ \left[(a_x - k)^2 + a_y^2 + 2(a_x - k)a_y \hat{x} \cdot \hat{y} \right]^{1/2} \\ \vec{a}_{\mathrm{best}} &= (\vec{a} \cdot \hat{x})\hat{x} \neq a_x \\ \vec{a} \cdot \hat{x} &= a_x + a_y \cos \phi \neq a_x \end{split}$$

Συναρτηστιακός κόσμος $\phi_n(t)$ παράγουν χώρο με το μηχανισμό:

$$f(t) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n \phi_n(t) \quad t \in \Delta$$

 $\phi_n(t)$ ανεξάρτητες μεταξύ τους (βάση απειροδιάστατου χώρου)

$$\hat{f}(t) = \sum_{m=0}^{M} \hat{a}_{n} \phi_{n}(t)$$
 βέλτιστη, ώστε η απόσταση με την f να είναι ελάχιστη f είναι ορθοκανονική

$$\widetilde{I^{2}} = \int_{\Delta} \left[f(t) - \widehat{f}(t) \right]^{2} dt$$

$$= \int_{\Delta} \left[\sum_{n=0}^{+\infty} a_{n} \phi_{n}(t) - \sum_{n=0}^{M} \widehat{a}_{n} \phi(t) \right]^{2} dt$$

$$= \int_{\Delta} f^{2}(t) dt + \int_{\Delta} \left(\sum_{n=0}^{M} \widehat{a}_{n} \phi_{n}(t) \right)^{2} dt - 2 \int_{\Delta} \left[f(t) \sum_{n=0}^{M} \widehat{a}_{n} \phi_{n}(t) \right] dt$$

Άρα:

$$\begin{split} I^2 &= \int_{\Delta} f^2(t) \, \mathrm{d}t + \int_{\Delta} \sum_{n=0}^{M} \left[\hat{a}_n \phi_n(t) \right]^2 \mathrm{d}t + 2 \int_{\Delta} \left[\sum_{n=0}^{M} \sum_{m=n+1}^{M} \hat{a}_n \cdot \hat{a}_m \phi_n(t) \phi_m(t) \right] \, \mathrm{d}t - 2 \int_{\Delta} \sum_{n=0}^{M} \hat{a}_n f(t) \phi_n(t) \, \mathrm{d}t \\ &= \int_{\Delta} f^2(t) \, \mathrm{d}t + \sum_{n=0}^{M} \hat{a}_n^2 \int_{\Delta} \phi_n^2(t) \, \mathrm{d}t + 2 \sum_{n=0}^{M} \sum_{n=m+1}^{M} \hat{a}_n \hat{a}_m \int_{\Delta} \phi_n(t) \phi_m(t) \, \mathrm{d}t - 2 \sum_{n=0}^{M} \hat{a}_n \int_{\Delta} f(t) \phi_n(t) \, \mathrm{d}t \\ &= 2 \hat{a}_i \int_{\Delta} \phi_i^2(t) \, \mathrm{d}t + 2 \sum_{m \neq i} \hat{a}_m \int_{\Delta} \phi_i(t) \phi_m(t) \, \mathrm{d}t - 2 \int_{\Delta} f(t) \phi(t) \, \mathrm{d}t = 0 \end{split}$$

Έστω ϕ_i μοναδιαία $\iff \int_\Delta \phi^2(t)\,\mathrm{d}t=1$ και ϕ_i ορθογώνια $\iff \int_\Delta \phi_1\phi_2(t)=0$ Αν η $\big\{\phi(t)\big\}$ ορθοκανονική

$$2\vec{a}_i - 2\int_{\Delta} f(t)\phi(t) dt = 0 \implies \hat{a}_i = \int_{\Delta} f(t)\phi(t) dt$$
$$2a\langle \phi, \phi \rangle + \sum_{n} \sum_{i} \hat{a}_n \langle \phi_i, \phi_n \rangle - 2\langle f, \phi \rangle = 0$$

$$f(t) = \sum_{a=0} a_n \phi_n(t)$$

$$\int_{\Delta} f(t)\phi(t) dt = a_i$$

$$\langle f, \phi_i \rangle = \left\langle \sum_{n=0}^{\infty} a_i \phi_n, \phi_i \right\rangle = \sum_{n=0}^{\infty} a_n \left\langle \phi_n, \phi_i \right\rangle$$

Ηθικό δίδαγμα: Αν η βάση του χώρου είναι ορθοκανονική και μας ζητηθεί να υπολογίσουμε μία προσέγγιση της συνάρτησης σε έναν υποχώρο, μπορούμε άμεσα να υπολογίσουμε την προβολή της συνάρτησης πάνω στη βάση.

Ex.
$$f(t) = e^{-3t} \mathbf{u}(t)$$
 $\phi_1(t) = e^t \mathbf{u}(t) \& \phi_2(t) = e^{-2t} \mathbf{u}(t)$

$$\begin{split} \hat{f}(t) &= a_1 e^{-t} \mathbf{u}(t) + a_2 e^{-2t} \mathbf{u}(t) \\ \int \left[a_1 \phi_1 + a_2 \phi_2 - f \right] \phi_1 \, \mathrm{d}t = 0 \\ \int_0^\infty \left[a_1 e^{-t} + a_2 e^{-2t} - e^{-3t} \right] e^{-t} \, \mathrm{d}t = 0 \implies \\ a_1 \int_0^\infty e^{-2t} \, \mathrm{d}t + a_2 \int_0^\infty e^{-3t} \, \mathrm{d}t - \int_0^\infty e^{-4t} \, \mathrm{d}t = 0 \implies \boxed{\frac{a_1}{2} + \frac{a_2}{3} - \frac{1}{4} = 0} \\ \int \left[a_1 e^{-t} + a_2 e^{-2t} - e^{-3t} \right] e^{-2t} \, \mathrm{d}t = 0 \implies \boxed{\frac{a_1}{2} + \frac{a_2}{4} - \frac{1}{5} = 0} \\ a_1 &= 3/10, \ a_2 = 6/5 \end{split}$$

Ex.
$$f(t)=e^{-3t}\mathbf{u}(t)$$
 $\phi_1(t)=e^t\mathbf{u}(t)$ & $\phi_2(t)=e^{-2t}\mathbf{u}(t)$ & $\phi_3(t)=e^{-3t}\mathbf{u}(t)$ $f(t)=\sum_{n=0}^N a_n\phi_n(t)$ $\left\{\phi_n(t)\right\}$ ορθοκανονική

$$E \stackrel{\triangle}{=} \int_{\Delta} f^{2}(t) dt = \int \left(\sum a_{n} \phi_{n}(t) \sum a_{n} \phi_{n}(t) \right) dt +$$

$$= \sum_{n=0}^{\infty} a_{n} \int_{\Delta} \phi_{n}^{2}(t) dt + \sum_{m \neq n} a_{i} a_{n} \int_{?} \Delta \phi_{i}(t) \phi_{n}(t) \stackrel{0}{\longrightarrow} 0$$

$$E = \sum_{n=0}^{\infty} a_{n}^{2} \quad \text{Parseval } \int \text{ theorem}$$

Κεφάλαιο 2 Ανάλυση Fourier

2.0.1 Περιοδικές συναρτήσεις με περίοδο Τ

$$x_k = \sqrt{\frac{2}{T}}\cos(k\omega t) \qquad \omega = \frac{2\pi}{T} \text{ θεμελιώδης κυκλική συχνότητα}$$

$$\left\langle x_k(t), x_n(t) \right\rangle = \int_{-T/2}^{T/2} x_k(t) x_n(t) \, \mathrm{d}t = \int_{-T/2}^{T/2} \cos(k\omega t) \cos(n\omega t) \, \mathrm{d}t = \begin{cases} n \neq k \to 0 \\ n = k \to 1 \end{cases}$$

$$y_k = \sqrt{\frac{2}{T}}\sin(k\omega t) \langle y_k, y_n \rangle = \begin{cases} n \neq k \to 0 \\ n = k \to 1 \end{cases}$$

Υποστηρίζω ότι κάθε περιοδική $f(t) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n \cos(n\omega t) + b_n \sin(n\omega t)$

Οραματίζομαι ότι αν η παραπάνω f(t) είναι σήμα εισόδου σε ένα σύστημα, τα ημίτονα και συνημίτονα ως ιδιοσυναρτήσεις θα παραμείνουν αμετάβλητα, και θα τροποποιηθούν μόνο τα a_n, b_n .

$$\begin{split} z_k(t) &= e^{jk\omega t} \\ \langle z_k, z_n \rangle &= \begin{cases} k \neq n \to 0 \\ k = n \to T \end{cases} \\ z_k(t) &= \frac{1}{\sqrt{T}} e^{jk\omega t} \end{split}$$

$$f(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} F_n e^{jn\omega t}$$
 εκθετική σειρά
$$f(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left[a_n \cos(n\omega t) + b_n \sin(n\omega t) \right]$$
 τριγωνομετρική σειρά Α
$$f(t) = A_0 + \sum_{n=1}^{\infty} A_n \cos(n\omega t + \phi_n)$$
 τριγωνομετρική σειρά Β

Οι συντελεστές μπορούν να βρεθούν από τις προβολές της συνάρτησης πάνω στα ημίτονα και τα συνημίτονα:

$$a_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) \cos(n\omega t) dt \quad n \neq 0$$

$$b_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) \sin(n\omega t) dt$$

$$a_0 = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) dt$$

$$F_n = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) e^{-jn\omega t} dt$$

Συνθήκες Dirichlet

$$1) \int_{-T/2}^{T/2} \left| f(t) \right| \mathrm{d}t < \infty$$

- 2) Πεπερασμένο πλήθος ασυνεχειών εντός Τ
- 3) Πεπερασμένος αριθμός τοπικών ακροτάτων εντός Τ

f(t) περιοδική T

Μορφή	Σειρά	Συντελεστές	Αλλαγές
Εκθετική	$f(t) = \sum_{-\infty}^{\infty} F_n e^{j\omega nt}$	$F_n = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t)e^{-jn\omega t} dt$	$F_0 = \frac{a_0}{2} F_n = \frac{1}{2} (a_n - jb_n)$
Τριγωνομετρική Α	$f(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos(n\omega t) + b_n \sin(n\omega t)$	$a_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) \cos(n\omega t) dt$ $b_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) \sin(n\omega t) dt$ $a_0 = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) dt$	$a_n = (F_n + F_{-n})$ $b_n = j(F_n - F_{-n})$ $a_0 = 2F_0$
Τριγωνομετρική Β	$f(t) = A_0 + \sum_{n=1}^{\infty} A_n \cos(n\omega t + \phi_n)$		$A_0 = \frac{a_0}{2}$ $A_n = \sqrt{a_n^2 + b_n^2} = 2 F $ $\phi_n = \arctan\left(\frac{b_n}{a_n}\right)$

$$P = \frac{W}{T} = \frac{1}{T} \int_0^T f^2(t) dt = \frac{a_0^2}{4} + \frac{1}{2} \sum_{n=1}^{\infty} a_n^2 + b_n^2$$
$$= F_0^2 + 2 \sum_{n=1}^{\infty} |F_n|^2 = \sum_{n=-\infty}^{\infty} |F_n|^2$$

Άσκηση για το σπίτι Να βρεθούν η εκθετική και η τριγωνομετρική σειρά του σήματος:

2.1 Μετασχηματισμός Fourier

Φορέας συνάρτησης είναι το διάστημα του πεδίου ορισμού της στο οποίο η συνάρτηση δεν είναι 0 (από $\min x$ για το οποίο δεν είναι 0 ως το αντίστοιχο $\max x$).

$$\begin{split} &\tilde{f}(t) = \sum k = -\infty^\infty f(t-kT) \\ &\downarrow T\text{-περιοδική} \to \tilde{f}(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^\infty a_n \cos(\omega_0 nt) + b_n \sin(\omega_0 nt) \qquad \omega_0 = \frac{2\pi}{T} \\ &f(t) = \begin{cases} \tilde{f}(t) & -T/2 \leq t \leq T/2 \\ 0 & \text{elsewhere} \end{cases} \end{split}$$

Μετασχηματισμός Fourier

$$\begin{split} F(\omega) &\stackrel{\triangle}{=} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-j\omega t} \, \mathrm{d}t \\ f(t) &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega) e^{j\omega t} \, \mathrm{d}\omega \end{split}$$

Προσοχή

Όταν παίρνουμε τύπους από τυπολόγια, ελέγχουμε τον ορισμό του μετασχηματισμού Fourier, για διαφορές στη σύμβαση!

Αντίστοιχος ορισμός

$$F(\mathfrak{f}) \stackrel{\triangle}{=} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-j2\pi\mathfrak{f}t} \, \mathrm{d}t$$
$$f(t) = \int_{-\infty}^{\infty} F(\mathfrak{f}) e^{j2\pi\mathfrak{f}t} \, \mathrm{d}t$$

(όπου τη συχνότητα)

Η αρνητική συχνότητα δεν έχει καμία φυσική σημασία!

2.1.1 Ιδιότητες

$$F(\omega) = A(\omega)e^{j\Phi(\omega)} = \underbrace{F_R(\omega)}_{\text{Re}\{F(\omega)\}} + j\underbrace{F_i(\omega)}_{\text{Im}\{F(\omega)\}}$$
$$A(\omega) = |F(\omega)|$$

$$F(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \left(\cos(\omega t) - j \sin(\omega t) \right) dt = \underbrace{\int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cos \omega t dt}_{\text{Re}\{F(\omega)\}} - j \underbrace{\int_{-\infty}^{\infty} f(t) \sin \omega t dt}_{\text{Im}\{F(\omega)\}}$$

Aν $f(t): \mathbb{R} \to \mathbb{R}$ είναι άρτια

 $F(\omega)$ είναι πραγματική $F(\omega) \equiv \operatorname{Re} \{F(\omega)\}$ και είναι άρτια

Aν $f(t): \mathbb{R} \to \mathbb{R}$ είναι περιττή

 $F(\omega)$ είναι φανταστική $F(\omega)=j\mathrm{Im}\left\{F(\omega)\right\}$ και είναι περιττή

Κάθε συνάρτηση είναι άθροισμα μίας άρτιας και μίας περιττής. Έστω $f(t) = f_e(t) + f_o(t)$. Τότε:

$$F(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} (f_o(t) + f_e(t)) (\cos \omega t - j \sin \omega t) dt$$
$$= \int_{-\infty}^{\infty} f_o \cos \omega t dt + \int_{-\infty}^{\infty} f_e \cos \omega t dt - j \int_{-\infty}^{\infty} \sin \omega t dt - j \int_{-\infty}^{\infty} f_e \sin \omega t dt$$

Αν η f είναι πραγματική:

Re $\{F(\omega)\}$ είναι άρτια

 $\operatorname{Im}\left\{ F(\omega) \right\}$ είναι περιττή

$$A(\omega) = \left| F(\omega) \right| = \sqrt{\mathrm{Re}^2 \left\{ F(\omega) \right\}} + \mathrm{Im}^2 \left\{ F(\omega) \right\}$$
είναι άρτια
$$\Phi(\omega) = \arctan \frac{\mathrm{Im} \left\{ F(\omega) \right\}}{\mathrm{Re} \left\{ F(\omega) \right\}}$$
είναι περιττή.

$$\Phi(\omega) = \arctan \frac{\operatorname{Im}\{F(\omega)\}}{\operatorname{Re}\{F(\omega)\}}$$
 είναι περιττή.

Aν η $f(t): \mathbb{R} \to \mathbb{R}$ και άρτια:

$$-\operatorname{Im}\left\{ F(\omega)=0\right\}$$

$$-\Phi(\omega)=0$$

Aν η $f(t): \mathbb{R} \to \mathbb{R}$ είναι περιττή:

$$-\operatorname{Re}\left\{F(\omega)\right\} = 0$$

• Av $f_1(t) \xrightarrow{FT} F_1(\omega)$ kai $f_2(t) \xrightarrow{FT} F_2(\omega)$

 $\forall a_1, a_2 \in \mathbb{C}$ σταθερά:

$$f(t) = a_1 f_1(t) + a_2 f_2(t) \xrightarrow{\text{FT}} F(\omega) = a_1 F_1(\omega) + a_2 F_2(\omega)$$

Γραμμικότητα του Fourier Transform

• Συμμετρική ιδιότητα (το διπλάσιο τυπολόγιο)

Av
$$f(t) \xrightarrow{\mathrm{FT}} F(\omega)$$
 $F(t) \xrightarrow{\mathrm{FT}} 2\pi f(-\omega)$

•

$$f(t) \to F(\omega)$$
 = $A(\omega)e^{j\Phi(\omega)}$
 $f(t-\tau) \to e^{-j\omega\tau}F(\omega)$ = $A(\omega)e^{j(\Phi(\omega)-\omega\tau)}$

•

$$\begin{split} f(t) &\to F(\omega) \\ e^{j\omega_0 t} f(t) &\to F(\omega - \omega_0) \end{split}$$

$$\pi.\chi \quad \cos(\omega_0 t) f(t) = \frac{e^{j\omega_0 t} + e^{-j\omega_0 t}}{2} f(t) \xrightarrow{\mathrm{FT}} \frac{1}{2} \left[F(\omega - \omega_0) + F(\omega + \omega_0) \right] \end{split}$$

Κλιμάκωση στο χρόνο

$$f(t) \to F(\omega)$$

$$f(at) \to \frac{1}{|a|} F\left(\frac{\omega}{a}\right) \quad \text{γιατί; να αποδειχθεί στο σπίτι!}$$

Τι συμβαίνει με τη συνέλιξη

$$g(t) = x(t) * h(t)$$

$$x(t) \to X(\omega)$$

$$h(t) \to H(\omega)$$

$$y(t) \to Y(\omega) = X(\omega)H(\omega)$$

$$y(t) = x(t) \cdot h(t)$$

$$y(t) \to Y(\omega) = \frac{1}{2\pi} X(\omega) * H(\omega)$$

$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X(\xi) H(\omega - \xi) d\xi$$

$$f(t) \to F(\omega)$$
$$y(t) = \frac{\mathrm{d}f(t)}{\mathrm{d}t} \to j\omega F(\omega)$$
$$\frac{\mathrm{d}^n f(t)}{\mathrm{d}t^n} \to (j\omega)^n F(\omega)$$

$$y(t) = \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} f(t) = \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{2\pi} F(\omega) e^{j\omega t} \,\mathrm{d}\omega$$
$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega) \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} e^{j\omega t}] dif\omega$$
$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} j\omega F(\omega) e^{j\omega t} \,\mathrm{d}\omega$$

$$f(t) \to F(\omega)$$

$$tf(t) \xrightarrow{\text{F.T}} \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} F(\omega)$$

$$t^n f(t) \xrightarrow{\text{F.T}} \frac{\mathrm{d}^n}{\mathrm{d}t^n} F(\omega)$$

Φανταστείτε ότι $f:\mathbb{R} \to \mathbb{C}$ $f(t) \xrightarrow{F} (\omega)$

$$f^*(t) \to F^*(-\omega)$$

$$f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega) e^{j\omega t} d\omega$$
$$f^*(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F^*(\omega) e^{-j\omega t} d\omega$$
$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F^*(-\omega) e^{j\omega t} d\omega$$

2.1.2 Θεώρημα Parseval

Θεώρημα Parseval

$$W = \int_{-\infty}^{\infty} |f(t)|^2 dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} |F(\omega)|^2 d\omega = \int_{-\infty}^{\infty} A^2(\omega) d\omega$$

όπου $F(\omega)=A(\omega)e^{j\Phi(\omega)}$

$$y(t) = f(t)f^*(t) = |f(t)|^2$$

$$Y(\omega) = \frac{1}{2\pi}F(\omega) * F^*(\omega)$$

$$Y(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} y(t)e^{-j\omega t} dt = \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{\infty} F(\xi)F^*(-(\omega - \xi)) d\xi = \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{\infty} |F(\omega)|^2 d\omega$$

$$= \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{\infty} |A(\omega)|^2 d\omega$$

Ορισμός

Πυκνότητα φασματικής ενέργειας: $\frac{A(\omega)}{2\pi}$

2.1.3 Μετασχηματισμός Fourier γενικευμένων συναρτήσεων

$$\alpha$$
) $\delta(t) \to 1$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta(t)e^{-j\omega t} dt = e^{-j\omega t} \Big|_{t=0} = e^{0} = 1$$

$$\delta(t \mp t_0) \to e^{\pm j\omega t_0}$$

$$f(t) = 1 \to 2\pi\delta(\omega), \text{ ara } \int_{-\infty}^{\infty} e^{-j\omega t} dt = 2\pi\delta(\omega) \implies \int_{-\infty}^{\infty} \cos\omega t dt - j \int_{-\infty}^{\infty} \sin\omega t dt = 2\pi\delta(\omega) \implies \begin{cases} \int_{-\infty}^{\infty} \cos\omega t dt = 2\pi\delta(\omega) \\ \int_{-\infty}^{\infty} \sin\omega t dt = 0 \end{cases}$$

2.1.4

$$\operatorname{sgn}(t) = \frac{|t|}{t}$$

$$\operatorname{sgn}(t) = \lim_{u \to 0} \left[e^{-a|t|} \operatorname{sgn}(t) \right]$$

$$\operatorname{FT} \operatorname{sgn}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-a|t|} \operatorname{sgn}t e^{-j\omega t} dt$$

$$= \lim_{a \to 0} \int_{-\infty}^{0} e^{at-j\omega t} dt + \lim_{a \to 0} \int_{0}^{\infty} e^{-at-j\omega t} dt$$

$$= \lim_{a \to 0} \left[-\frac{e^{(at-j\omega t)}}{a-j\omega} \Big|_{-\infty}^{0} + \frac{e^{-at-j\omega t}}{-(a+j\omega)} \Big|_{0}^{\infty} \right]$$

$$= \lim_{a \to 0} \left[\frac{-1}{a-j\omega} + \frac{1}{a+j\omega} \right]$$

$$= \frac{2}{j\omega} \in \mathbb{I}$$

$$u(t) \xrightarrow{\text{F.T.}} u(t) = \frac{1}{2} + \frac{1}{2} \text{sgn}(t) \xrightarrow{\text{F.T.}} \pi \delta(\omega) + \frac{1}{j\omega}$$

2.1.5

$$\begin{split} \mathbf{u}(t) &\xrightarrow{\mathrm{F.T.}} \pi \delta(\omega) + \frac{1}{j\omega} \\ f(t) &\xrightarrow{\mathrm{F.T.}} F(\omega) \\ g(t) &= \int_{-\infty}^t f(t) \, \mathrm{d}t = \int_{-\infty}^\infty f(\tau) \mathbf{u}(t-\tau) \, \mathrm{d}\tau = f(t) * \mathbf{u}(t) \\ G(\omega) &= F(\omega) \cdot \left[\pi \delta(\omega) + \frac{1}{j\omega} \right] \end{split}$$

2.1.6

$$\delta(t) o 1$$
 άρτια $\delta^{(1)}(t) = rac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t}\delta(t) o j\omega$ $\delta^{(n)}(t) = rac{\mathrm{d}^n}{\mathrm{d}t^n}\delta(t) o (j\omega)^n$

$$t^n \to 2\pi j^n \delta^{(n)}(\omega)$$

2.1.7

Παρ.

$$f(t) = |t| = t\mathbf{u}(t) - t\mathbf{u}(-t)$$

$$F(\omega) = \frac{1}{2\pi} \left[2\pi j\delta(\omega) * \left[\pi\delta(\omega) + \frac{1}{j\omega} \right] - 2\pi j\delta(\omega) * \left[\pi\delta(\omega) - \frac{1}{j\omega} \right] \right]$$

Calculate at home! The answer is $-\frac{2}{\omega^2}$

$$t \to 2\pi j^1 \delta^{(1)}(\omega)$$
$$\mathbf{u}(t) \to \pi \delta(\omega) + \frac{1}{j\omega}$$
$$\mathbf{u}(-t) \to \pi \delta(\omega) - \frac{1}{j\omega}$$

2.1.8 Kramer's Kronig Relations

Από ηλεκτρομαγνητικό πεδίο:

διηλεκτρική σταθερά
$$\vec{\vec{D}} = \epsilon \vec{\vec{E}}$$
 πυκνότητα ροής ένταση πεδίου

$$\begin{split} \vec{E} = & \vec{E}(\vec{r},t) \\ & \vec{E}(\vec{r},\omega) \\ \vec{D}(\omega) = & \epsilon(\omega) \vec{E}(\omega) \\ \vec{D}(t) = & \epsilon(t) + \vec{E}(t) \end{split}$$

$$h(t) = 0 \quad \forall t < 0$$

 $h(t) : \mathbb{R} \to \mathbb{R}$

Av
$$H(\omega) = \mathscr{F}T\{h(t)\} = H_R(\omega) + jH_I(\omega)$$

$$H_I(\omega) = -\frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{H_R(\omega)}{\omega - \omega'} d\omega'$$

$$H_R(\omega) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{H_I(\omega)}{\omega - \omega'} d\omega'$$

Η απόδειξη των σχέσεων θα πέσει στις εξετάσεις.

Άσκ.

$$f(t) = 2\cos\omega_1 t \cos\omega_2 t = \cos(\omega_1 - \omega_2)t + \cos(\omega_1 + \omega_2)t$$

$$F(\omega) = \mathscr{F}\left\{\cos(\omega_1 - \omega_2)t\right\} + \mathscr{F}\left\{\cos(\omega_1 + \omega_2)t\right\}$$

$$= \pi \left[\delta\left(\omega - (\omega_1 - \omega_2)\right) + \delta\left(\omega + (\omega_1 - \omega_2)\right)\right] + \pi \left[\delta\left(\omega - (\omega_1 + \omega_2)\right) + \delta\left(\omega + (\omega_1 + \omega_2)\right)\right]$$

$$\left(\cos\omega_0 t \xrightarrow{\text{FT}} \pi \left[\delta(\omega - \omega_0) + \delta(\omega + \omega_0)\right]\right)$$

Εναλλακτικά:

$$F(\omega) = 2\frac{1}{2\pi} \mathscr{F} \{\cos \omega_1 t\} * \mathscr{F} \{\cos \omega_2 t\}$$

$$= \pi \left[\delta(\omega - \omega_1) + \delta(\omega + \omega_1) \right] * \left[\delta(\omega - \omega_2) + \delta(\omega + \omega_2) \right]$$

$$= \pi \left[\delta(\omega - \omega_2 - \omega_1) + \delta(\omega - \omega_2 + \omega_1) + \delta(\omega + \omega_2 + \omega_1) + \delta(\omega + \omega_2 - \omega_1) \right]$$

Άσκηση

$$f(t) = g(t) \cos^2 \omega_0 t \qquad g(t) \xrightarrow{\text{FT}} G(\omega)$$

$$= g(t) \frac{1 + \cos 2\omega_0 t}{2} = \frac{g(t)}{2} + \frac{1}{2}g(t) \cos 2\omega_0 t$$

$$\implies F(\omega) = \frac{1}{2}G(\omega) + \frac{1}{2}G(\omega) * \mathscr{F} \left\{\cos 2\omega_0 t\right\}$$

$$= \frac{1}{2}G(\omega) + \frac{1}{2}G(\omega) * \left[\pi \left(\delta(\omega - 2\omega_0) + \delta(\omega + 2\omega_0)\right)\right] \frac{1}{2\pi}$$

$$= \frac{1}{2}G(\omega) + \frac{1}{4}\left[G(\omega - 2\omega_0) + G(\omega + 2\omega_0)\right]$$

Αν δεν θυμάμαι τον τύπο:

$$f(t) = g(t)\cos^{2}\omega_{0}t = g(t)\cos\omega_{0}t\cos\omega_{0}t$$

$$F(\omega) = \frac{1}{2\pi}G(\omega) * \left[\frac{1}{2\pi}\mathscr{F}\left\{\cos\omega_{0}t\right\} * \mathscr{F}\left\{\cos\omega_{0}t\right\}\right]$$

$$= \frac{1}{4\pi^{2}}G(\omega) * \left[\pi\left[\delta(\omega - \omega_{1}) + \delta(\omega + \omega_{2})\right]\right] * \pi\left[\delta(\omega - \omega_{1}) + \delta(\omega + \omega_{2})\right]$$

$$= \frac{1}{4}G(\omega) * \left[\delta(\omega - 2\omega_{0}) + \delta(\omega) + \delta(\omega) + \delta(\omega + 2\omega_{0})\right]$$

$$= \frac{1}{4}\left[G(\omega - 2\omega_{1}) + 2G(\omega) + G(\omega + 2\omega_{0})\right]$$

Άσκηση

$$\begin{split} f(t) &= g(at+b) \qquad g(t) \xrightarrow{\mathrm{FT}} G(\omega) \\ h(t) &= g(at) \qquad F(\omega) = \mathscr{F}\left\{g(at)+b\right\} = \mathscr{F}\left\{h\left(t+\frac{b}{a}\right)\right\} = H(\omega)e^{j\omega\frac{b}{a}} \\ H(\omega) &= \frac{1}{|a|}G\left(\frac{\omega}{a}\right) \\ F(\omega) &= \frac{1}{|a|}e^{j\omega\frac{b}{a}}G\left(\frac{\omega}{a}\right) \end{split}$$

$$\cos t \xrightarrow{\text{FT}} \pi \left[\delta(\omega - 1) + \delta(\omega + 1) \right]$$

$$\sin \omega_0 t = \cos \left(\omega_0 t - \frac{\pi}{2} \right)$$

$$\sin t \xrightarrow{\text{FT}} \frac{1}{|\omega_0|} e^{-j\omega \frac{\pi}{2\omega_0}} \pi \left[\delta \left(\frac{\omega}{\omega_0} - 1 \right) + \delta \left(\frac{\omega}{\omega_0} + 1 \right) \right]$$

$$\stackrel{=}{=} e^{-j\frac{\omega}{\omega_0}} \pi \left[\delta(\omega - \omega_0) + \delta(\omega + \omega_0) \right]$$

$$= -j\pi \left[\delta(\omega - \omega_0) - \delta(\omega + \omega_0) \right]$$

$$F(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t)e^{-j\omega t} dt = A \int_{-\tau/2}^{\tau/den} e^{-j\omega t} dt$$

$$= A \frac{1}{-j\omega} e^{-j\omega t} \Big|_{\tau/2}^{\tau/2} = \frac{A}{-j\omega} \left[e^{-j\omega\tau/2} - e^{j\omega\tau/2} \right]$$

$$= A\tau \frac{\sin\left(\omega \frac{t}{2}\right)}{\frac{\omega t}{2}}$$

$$= A\tau \frac{\sin\left(\frac{\omega t}{2}\right)}{\frac{\omega t}{2}} = A\tau \operatorname{sinc}\left(\frac{\omega t}{2\pi}\right)$$

sinc

Μαθηματικοί: $sinc(x) = \frac{\sin x}{x}$

Μηχανικοί: $sinc(x) = \frac{sin(\pi x)}{\pi x}$

2.2 Χρονοπερατό vs Ζωνοπερατό Σήμα

- Ένα ζωνοπερατό σήμα δεν μπορεί να είναι χρονοπερατό
- Ένα χρονοπερατό σήμα δεν μπορεί να είναι ζωνοπερατό
- Ένα σήμα μπορεί να μην είναι ούτε χρονοπερατό, ούτε ζωνοπερατό.

$$f(t) = \int_{-\sigma/2}^{\sigma/2} F(\omega) e^{j\omega t} d\omega$$
$$\frac{d^n f(t)}{dt^n} = \int_{-\sigma/2}^{\sigma/2} (j\omega)^n F(\omega) e^{j\omega t} d\omega$$

Ορίζεται η σειρά Taylor επομένως σε οποιοδήποτε σημείο, όμως τότε, επειδή σε κάποια σημεία οι παράγωγοι είναι 0, θα έπρεπε η F να είναι μηδενική, άτοπο.

2.3 Γκαουσιανός παλμός

$$f(t) = \frac{1}{\sigma\sqrt{2\pi}}e^{t^2/(2\sigma^2)} \quad \xrightarrow{\mathrm{FT}} F(\omega) = e^{\frac{1}{2}\omega^2\sigma^2} = e^{-\frac{1}{2\frac{1}{\sigma^2}}\omega^2}$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(t) \, \mathrm{d}t = 1$$

$$\sigma^2 \, \mathrm{διασπορά}$$

$$\begin{split} F(\omega) &= \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-j\omega t} \, \mathrm{d}t = \frac{1}{\sigma\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{t^2}{2\sigma^2} - j\omega t} \, \mathrm{d}t \\ &= \frac{1}{\sigma\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{1}{\sigma^2} \left[t^2 + 2\sigma^2 j\omega t + (j\omega\sigma^2)^2\right]} \cdot e^{\frac{1}{2\sigma^2} \left(j\omega\sigma^2\right)^2} \, \mathrm{d}t \\ &= \frac{1}{\sigma\sqrt{2\pi}} e^{-\frac{1}{2\sigma^2}\omega^2\sigma^4} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{1}{2\sigma^2}} \underbrace{\left(t + j\omega\sigma^2\right)}_{t+j\omega\sigma^2} \, \mathrm{d}t \\ &= e^{-\frac{1}{2}\omega^2\sigma^2} \boxed{\frac{1}{\sigma\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{2}{\sigma^2}\tau^2} \, \mathrm{d}\tau} = e^{-\frac{1}{2}\omega^2\sigma^2} \end{split}$$

Ηθικά διδάγματα:

- Ο μετασχηματισμός της Gaussian είναι Gaussian
- Ό,τι στενεύει στον χρόνο απλώνει στο φάσμα, και αντίθετα

$$\begin{split} &\int_{-\infty}^{\infty} t d^2(t) \, \mathrm{d}t \\ &\text{διασπορά στον χρόνο} \quad d^2 = \int_{-\infty}^{\infty} t^2 f^2(t) \, \mathrm{d}t \\ &\text{διασπορά στο φάσμα} \quad D^2 = \frac{1}{2\pi} \int \omega^2 \, || \, \mathrm{d}\omega \\ &\left| \int_{-\infty}^{\infty} t x(t) \frac{\mathrm{d}x(t)}{\mathrm{d}t} \, \mathrm{d}t \right| \leq \int_{-\infty}^{\infty} t^2 x^2(t) \, \mathrm{d}t \cdot \int_{-\infty}^{\infty} \left| \frac{\mathrm{d}x(t)}{\mathrm{d}t} \right| \, \mathrm{d}t \, \overset{\text{Parseval theorem}}{=} d^2 D^2 \implies \boxed{dD \geq 1/2} \end{split}$$

Γιατί ½; (Υπόδειξη: $\int_{-\infty}^{\infty} tx \frac{\mathrm{d}x}{\mathrm{d}t} \, \mathrm{d}t = \int_{-\infty}^{\infty} t \frac{1}{2} \frac{\mathrm{d}x^2}{\mathrm{d}t} \, \mathrm{d}t = [\quad] - \frac{1}{2} \int x^2 \, \mathrm{d}t$) Θα τα ξαναπούμε Τρίτη 22 Νοεμβρίου (χάνουμε 3 μαθήματα).

Κεφάλαιο 3 Μετασχηματισμός Laplace

$$\begin{split} \nexists X(\omega) &= \int_{-\infty}^{\infty} x(t) e^{-j\omega t} \, \mathrm{d}t \\ y(t) &= x(t) e^{-\sigma t} \\ \exists Y(\omega) &= \int_{-\infty}^{\infty} y(t) e^{-j\omega t} \, \mathrm{d}t \quad (s = \sigma + j\omega) \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} x(t) e^{-\sigma t} e^{-j\omega t} \, \mathrm{d}t \\ \hline X(s) &= \int_{-\infty}^{\infty} x(t) e^{-st} \, \mathrm{d}t \end{split} \quad \text{M. Laplace}$$

Αντίστροφος μετασχηματισμός Laplace $x(t) = \frac{1}{2\pi j} \int_{\substack{\sigma-j\omega \\ (-\infty)}}^{\sigma+j\omega} \!\!\! X(s) e^{st} \, \mathrm{d}\omega$

- Έστω ότι x(t) είναι αιτιατή $(x(t) = 0 \quad t < 0)$. Ας φανταστούμε ότι η x(t) δεν έχει μετασχηματισμό Fourier.
- Έστω ότι x(t) αντιαιτιατή $(x(t) = 0 \quad t > 0)$
- •
- Η $\sin \omega \mathbf{u}(t) + \sin \omega t e^{-t} \mathbf{u}(-t)$ δεν έχει περιοχή σύγκλισης.

$$X(s) = \frac{35}{(x-8)(x+2)}$$

Οι πόλοι (ρίζες του παρονομαστή) καθορίζουν τις περιοχές σύγκλισης.

Οι συναρτήσεις που χρησιμοποιούμε είναι αιτιατές, άρα γενικά ο μετασχηματισμός Laplace καταρρέει στην:

$$X(s) = \int_{0^{-}}^{\infty} x(t)e^{-st} dt$$

Το 0^- μάς επιτρέπει να ασχοληθούμε με συναρτήσεις που απειρίζονται στο 0, π.χ. $\frac{1}{x}$ or $\delta(t)$.

Κεφάλαιο 4 Ιδιότητες

$$x(t) \to X(s)$$
 Re $\{s\} > \sigma_1$
 $y(t) \to Y(s)$ Re $\{s\} > \sigma_2$

- 1) $ax(t)+by(t) \rightarrow aX(s)+bY(s)$ τουλάχιστον $\mathrm{Re}\left\{s\right\}>\max\left\{\sigma_{1},\sigma_{2}\right\}$
- 2) Μετατόπιση σε χρόνο

$$x(t)\mathbf{u}(t) \to X(s) \quad \sigma > \sigma_1$$
$$y(t) = x(t - t_0)\mathbf{u}(t - t_0) \to X(s)e^{-t_0s} \quad t_0 > 0 \quad \sigma > \sigma_2$$

Απόδ.

$$Y(s) = \int_{0^{-}}^{\infty} y(t)e^{-st} dt = \int_{0^{-}}^{\infty} x(\underline{t - t_0})u(t - t_0)e^{-st} dt = x(\tau)u(\tau)e^{-s(t + t_0)} d\tau = X(s)e^{-st_0}$$

3) Κλιμάκωση

$$x(t) \to X(s)$$

$$x(at) \to \frac{1}{a} X\left(\frac{s}{a}\right) \quad a > 0$$

4) Παραγώγιση

$$\begin{split} x(t) &\to X(s) \\ \frac{\mathrm{d}x(t)}{\mathrm{d}t} &\to sX(s) - x\left(0^{-}\right) \end{split}$$

5) Ολοκλήρωση

$$x(t) \to X(s)$$

$$\int_0^t x(t) dt \to \frac{1}{s} X(s)$$

6) Διαμόρφωση

$$x(t) \to X(s)$$
 $\sigma > \sigma_1$ $e^{-at}x(t) \to X(s+a)$ $a \in \mathbb{C}$ $\sigma > \sigma_1 - \operatorname{Re}\{a\}$

7) Συνέλιξη

$$x(t) \to X(s)$$

$$y(t) \to Y(s)$$

$$x(t) * y(t) = X(s)Y(s)$$

4.1 Laplace "περιοδικών συναρτήσεων"

$$\begin{split} x_T(t) &= \begin{cases} x(t) & 0 \leq x \leq T \\ 0 & \text{allow} \end{cases} \\ x(t) &= x_T(t) + x_T(t-T) + x_T(t-2T) + \dots \\ x(t) &= \sum_{n=0}^\infty x_T(t-nT) \\ \mathcal{L}\left\{x(t)\right\} &= \sum_{n=0}^\infty \mathcal{L}\left\{x_T(t-uT)\right\} \\ x_T(t) &\stackrel{\mathcal{L}}{\longrightarrow} X^T(s) \\ x_T(t-nT) &\stackrel{\mathcal{L}}{\longrightarrow} X^T(s)e^{-nTs} \\ \mathcal{L}\left\{x(t)\right\} &= \sum_{n=0}^\infty X^T(s)e^{-nTs} = X^T(s) \sum_{n=0}^\infty e^{-nTs} = \frac{1}{1-e^{-Ts}}X^T(s) \quad \sigma > \max(0,\sigma_1) \end{split}$$

$$X(s) \xrightarrow{?} X(\omega)$$

$$X(\omega) = X(s)|_{s=i\omega}$$

Ex. 1
$$x(t) = e^{-at}ut()$$

$$X(s) = \int_{0^{-}}^{\infty} x(t)e^{-st} dt = \int_{0^{-}}^{\infty} e^{-at}e^{-st} dt = \int_{0^{-}}^{\infty} e^{-(a+s)t} dt = \frac{e^{-(a+s)t}}{-(a+s)} \Big|_{0}^{\infty} = \frac{e^{-(a+s)\infty} - e^{-(a+s)0}}{-(a+s)} = \frac{1}{s+a} \operatorname{Re}\{s\} > \operatorname{Re}\{a\}$$

$$\begin{aligned} \mathbf{Ex.\,2} \quad x(t) &= \delta(t) \\ X(t) &= \int_{0^-}^\infty \delta(t) e^{-st} \, \mathrm{d}t = e^{-s0} = 1 \quad s \in \mathbb{C} \end{aligned}$$

Ex. 3
$$x(t) = u(t)$$
 $X(s) = \frac{1}{s}$ Re $\{s\} > 0$

Για να βρω πεδίο σύγκλισης: $X(s) = \int_{0^+}^{\infty} 1e^{-st} \, \mathrm{d}t = \left. \frac{e^{-st}}{-s} \right|_{0^-}^{\infty} = \frac{e^{-s\infty} - e^{-s0}}{-s} = \frac{1}{s}$

$$\begin{aligned} \mathbf{Ex.\,4} & x(t) = \cos \omega_0 t \, \mathbf{u}(t) \\ x(t) &= \frac{e^{j\omega_0 t} + e^{-j\omega_0 t}}{2} \, \mathbf{u}(t) = \frac{1}{2} e^{j\omega_0 t} \mathbf{u}(t) + \frac{1}{2} e^{-j\omega_0 t} \mathbf{u}(t) \xrightarrow{\mathcal{L}\mathbf{T}} \frac{1}{2} \frac{1}{s - j\omega_0} + \frac{1}{2} \frac{1}{s + j\omega_0} = \frac{1}{2} \frac{2s}{s^2 + \omega_0^2} \\ \frac{s}{s^2 + \omega_0^2} & \operatorname{Re}\left\{s\right\} > 0 \end{aligned}$$

Ex. 5
$$x(t) = \sin \omega_0 t u(t)$$

$$\frac{1}{2j} \left[e^{j\omega_0 t} \mathbf{u}(t) - e^{-j\omega_0 t} \mathbf{u}(t) \right] \xrightarrow{\mathscr{L}_{\mathrm{T}}} \frac{1}{2j} \left[\frac{1}{s - j\omega_0} - \frac{1}{s + j\omega_0} \right] = \frac{\omega_0}{s^2 + \omega_0^2} \qquad \operatorname{Re}\left\{ s \right\} > 0$$

Ποιός είναι ο μετασχηματισμός Fourier της παραπάνω;

Το πιθανό λάθος αποτέλεσμα είναι το $\left(\frac{FT}{s=j\omega},\frac{\omega_0}{\omega_0^2-\omega^2}\right)$ $x(t)=\sin\omega_0 t\, \mathrm{u}(t)$

$$\sin \omega_0 t \xrightarrow{\mathrm{FT}} j\pi \left[-\delta(\omega - \omega_0) + \delta(\omega + \omega_0) \right]$$
$$\mathrm{u}(t) \xrightarrow{\mathrm{FT}} \pi\delta(\omega) + \frac{1}{j\omega}$$

$$x(t) \to \left[j\pi \left(\delta(\omega + \omega_0) - \delta(\omega - \omega_0) \right) \right] * \left[\pi \delta(\omega) + \frac{1}{j\omega} \right]$$

$$= \frac{1}{2\pi} \left[j\pi^2 \left(\delta(\omega + \omega_0) - \delta(\omega - \omega_0) \right) + j\pi \left(\frac{1}{j(\omega + \omega_0)} - \frac{1}{j(\omega + \omega_0)} \right) \right]$$

$$= \frac{j\pi}{2} \left[\delta(\omega + \omega_0) - \delta(\omega - \omega_0) \right] + \left[\frac{\omega_0}{\omega_0^2 - \omega^2} \right]$$