

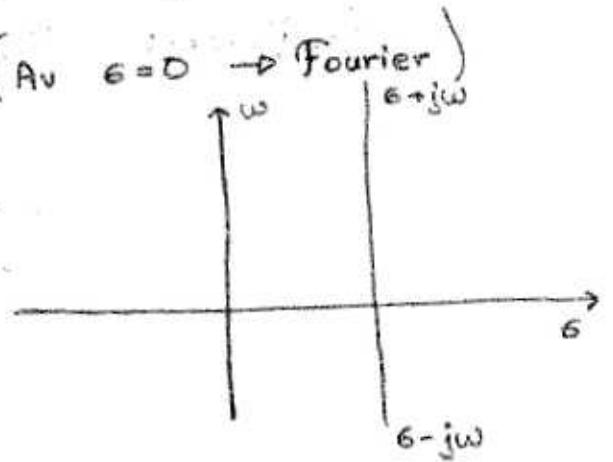
Κεφ. 3 (Laplace)

$$f(t) \xrightarrow{\mathcal{L}} F(s) ; F(s) = \mathcal{L}[f(t)]$$

$$\bullet F(s) = \int_{0^-}^{+\infty} f(t) e^{-st} dt, s = \sigma + j\omega$$

(At $\sigma = 0 \rightarrow$ Fourier)

$$\bullet f(t) = \frac{1}{2\pi j} \int_{\sigma - j\omega}^{\sigma + j\omega} F(s) e^{st} dt$$



• Η ολοκλήρωση γίνεται πάνω στην ευθεία.

Παράδειγμα : $u(t) \xleftrightarrow{\mathcal{L}} 1/s$

$$\int_0^{\infty} u(t) e^{-st} dt = \int_0^{\infty} e^{-st} dt = -\frac{1}{s} e^{-st} \Big|_0^{\infty} = \frac{1}{s}$$

$\text{Re}(s) > 0$

Παράδειγμα : $C \xleftrightarrow{\mathcal{L}} \frac{C}{s}$

↳ σταθερή συνάρτηση

Παράδειγμα : $\delta(t) \xleftrightarrow{\mathcal{L}} \int_{0^-}^{\infty} \delta(t) e^{-st} dt = 1$

Παράδειγμα : $t^n \xleftrightarrow{\mathcal{L}}$

$$\int_{0^-}^{\infty} t^n e^{-st} dt = \int_{0^-}^{\infty} t^n \frac{d(e^{-st})}{dt} dt \left(-\frac{1}{s}\right) =$$

$$= -\frac{1}{s} t^n e^{-st} \Big|_0^{\infty} + \int_0^{\infty} \frac{n t^{n-1}}{s} e^{-st} dt = \frac{n}{s} \int_0^{\infty} t^{n-1} e^{-st} dt =$$

$$= \frac{n(n-1)(n-2)\dots 1}{s^n} \int_0^{\infty} e^{-st} dt = \frac{n!}{s^{n+1}} \quad (n: \text{ακέραιος})$$

~~Παράδειγμα~~

$$\Gamma(z) = \int_0^{\infty} e^{-t} t^{z-1} dt$$

$$\Gamma(z+1) = z \Gamma(z)$$

$$\Gamma(n+1) = n \Gamma(n) = n!$$

Επειδή ισχύουν
αυτά
έχουμε



$$t^n \xleftrightarrow{\mathcal{L}} \frac{\Gamma(n+1)}{s^{n+1}} \quad \mu\epsilon \quad n \text{ οτιδήποτε}$$

Παράδειγμα : $e^{\pm j\omega_0 t} \xleftrightarrow{\mathcal{L}} \frac{1}{s \mp j\omega_0}$

$$\begin{aligned} \mathcal{L}[e^{\pm j\omega_0 t}] &= \int_0^{\infty} e^{\pm j\omega_0 t} e^{-st} dt = \int_0^{\infty} e^{-(s \mp j\omega_0)t} dt = \\ &= -\frac{1}{s \mp j\omega_0} e^{-(s \mp j\omega_0)t} \Big|_0^{\infty} = \frac{1}{s \mp j\omega_0} \end{aligned}$$

Παράδειγμα $e^{\pm \alpha t} \xleftrightarrow{\mathcal{L}} \frac{1}{s \mp \alpha}$

Ιδιότητες :

(1) Γραμμικότητα : $\sum_i \alpha_i f(t) \xleftrightarrow{\mathcal{L}} \sum_i \alpha_i F_i(s)$

πχ $\sin(\omega_0 t) \xleftrightarrow{\mathcal{L}} \frac{\omega_0}{s^2 + \omega_0^2}$

$$\frac{e^{j\omega_0 t} - e^{-j\omega_0 t}}{2j} \xleftrightarrow{\mathcal{L}} \frac{\frac{1}{s - j\omega_0} - \frac{1}{s + j\omega_0}}{2j} = \frac{\omega_0}{s^2 + \omega_0^2}$$

Όμοια για $\cos(\omega_0 t)$
 $\sinh(\omega_0 t)$
 $\cosh(\omega_0 t)$

(2) Κλιμακώσεις : $f(\alpha t) \xleftrightarrow{\mathcal{L}} \frac{1}{\alpha} F(s/\alpha)$

3) Παράγωγισις: $f(t) \xrightarrow{\mathcal{L}} sF(s) - f(0^-)$

$$f^{(n)}(t) \xrightarrow{\mathcal{L}} s^n F(s) - s^{n-1} f(0^-) - s^{n-2} f'(0^-) \dots - s f^{(n-2)}(0^-) - f^{(n-1)}(0^-)$$

Εξάφισις: $\delta(t) = \frac{du(t)}{dt}$

$$\mathcal{L}[\delta(t)] = \mathcal{L}\left[\frac{du}{dt}\right] = sU(s) - u(0^-) = s \frac{1}{s} - 0 = 1$$

(αφού $u(t) = \frac{1}{s}$)

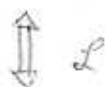
(1) $f'(t) \xleftrightarrow{\mathcal{L}} sF(s) - f(0^-)$

$f^{(n)}(t) \xleftrightarrow{\mathcal{L}} s^n F(s) - s^{n-1} f(0^-) - s^{n-2} f'(0^-) - \dots - f^{(n-1)}(0^-)$

Παράδειγμα

$\mathcal{L}\{\sin(\omega_0 t)\}$

$\frac{d^2 \sin(\omega_0 t)}{dt^2} = -\omega_0^2 \sin(\omega_0 t)$



$s^2 \mathcal{L}\{\sin(\omega_0 t)\} - s \cdot \overset{0}{\cancel{\sin(\varphi)}} - \omega_0 \overset{1}{\cancel{c \cos(\varphi)}} = -\omega_0^2 \mathcal{L}\{\sin(\omega_0 t)\} \Rightarrow$

$\Rightarrow \mathcal{L}\{\sin(\omega_0 t)\} (s^2 + \omega_0^2) = \omega_0 \Rightarrow \mathcal{L}\{\sin(\omega_0 t)\} = \frac{\omega_0}{s^2 + \omega_0^2}$

2) Ολοκλήρωση

$\int_0^t f(t) dt \xleftrightarrow{\mathcal{L}} \frac{F(s)}{s}$

Παράδειγμα

$r(t) = t u(t) = \int_0^t u(t) dt \xleftrightarrow{\mathcal{L}} \frac{U(s)}{s} = \frac{1/s}{s} = 1/s^2$



(3) Παραχώρηση στη συχνότητα

$f(t) \xleftrightarrow{\mathcal{L}} \frac{dF(s)}{ds}$

Παραδείγματα

$$\mathcal{L} [t \sin(\omega_0 t)] = -\frac{d}{ds} \left[\frac{\omega_0}{s^2 + \omega_0^2} \right] = \frac{2\omega_0 s}{(s^2 + \omega_0^2)^2}$$

(4) Ολοκλήρωση στην ευκρίνεια

$$\mathcal{L} \left[\frac{f(t)}{t} \right] = \int_s^{+\infty} F(u) du \quad \lim_{t \rightarrow 0} \frac{f(t)}{t} \rightarrow \text{πεπερ.}$$

Παραδείγματα

$$\bullet \mathcal{L} \left[\frac{e^{-\alpha t} - e^{-\beta t}}{t} \right] = \mathcal{L} \left[\frac{e^{-\alpha t}}{t} \right] - \mathcal{L} \left[\frac{e^{-\beta t}}{t} \right] =$$

$$= \int_s^{+\infty} \frac{1}{u+\alpha} du - \int_s^{+\infty} \frac{1}{u+\beta} du = \lim_{\varepsilon \rightarrow \infty} [\ln(\varepsilon+\alpha)] - \ln(s+\alpha) - \lim_{\varepsilon \rightarrow \infty} [\ln(\varepsilon+\beta)] + \ln(s+\beta) =$$

$$= \ln \left(\frac{s+\beta}{s+\alpha} \right) + \lim_{\varepsilon \rightarrow \infty} \left(\frac{\varepsilon+\alpha}{\varepsilon+\beta} \right) = \ln \left(\frac{s+\beta}{s+\alpha} \right).$$

$$\bullet \mathcal{L} \left[\frac{e^{-\alpha t} - e^{-\beta t}}{t} \right] = \int_0^{\infty} \frac{f(t)}{t} e^{-st} dt = \int_s^{+\infty} F(u) du \Rightarrow$$

$$\underline{(5)} \Rightarrow \boxed{\int_0^{\infty} \frac{f(t)}{t} dt = \int_0^{\infty} F(u) du}$$

Χρήσιμο όταν έχω πόλο στο 0.

Παράδειγμα

$$\int_0^{\infty} \frac{\sin t}{t} dt = \int_0^{\infty} \frac{1}{s^2+1} ds \quad * \left[\mathcal{L}\{\sin t\} = \frac{1}{s^2+1} \right] *$$

$$\text{Άρα } \int_0^{\infty} \frac{\sin t}{t} dt = \arctan(s)$$

(6) Μετατόπιση στη Συχνότητα

$$e^{\pm at} f(t) \xleftrightarrow{\mathcal{L}} F(s \pm a)$$

(7) Μετατόπιση στο Χρόνο

$$f_2(t) = \begin{cases} f_1(t-a), & t \geq a \\ 0, & t < a \end{cases} \xleftrightarrow{\mathcal{L}} e^{-as} F_1(s)$$

$$f_1(t) \xleftrightarrow{\mathcal{L}} F_1(s)$$

(8) Περιοδικό σήμα

$$f(t) = f(t+nT)$$

$$f(t) \xleftrightarrow{\mathcal{L}} \frac{1}{1-e^{-st}} \int_0^T e^{-st} \hat{f}(t) dt$$

(9) Συνελίξη

$$f_1(t) * f_2(t) \xleftrightarrow{\mathcal{L}} F_1(s) \cdot F_2(s)$$

$$\mathcal{L}\{u(t) * t\} = \mathcal{L}\{u(t)\} \cdot \mathcal{L}\{t\} = \frac{1}{s} \cdot \frac{1}{s^2} = \frac{1}{s^3}$$

Παράδειγμα

$$\mathcal{L}^{-1} \left\{ \frac{1}{s^2(s+1)^2} \right\} =$$

$$* \left[\frac{1}{s^2} \xleftrightarrow{\mathcal{L}^{-1}} t u(t) \quad \& \quad \frac{1}{(s+1)^2} \xleftrightarrow{\mathcal{L}^{-1}} t e^{-t} u(t) \right]$$

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

$$= \int_0^{\infty} \tau e^{-\tau} (t-\tau) d\tau = t e^{-t} + 2e^{-t} + t - 2$$

= 1 για $\tau > 0$

= 1, $t-\tau > 0$
 $t > \tau$

$$* F(s) = \frac{A(s)}{B(s)} = \frac{\sum_{i=0}^m a_i s^i}{\sum_{i=0}^n b_i s^i} \quad * \quad \text{όταν } m < n \text{ έχω κύριο κλάσμα}$$

\rightarrow p_i es είναι οι πόλοι της $F(s)$

$$b_n s^m + b_{m-1} s^{m-1} + \dots + b_0 =$$

$$= b_n \prod_{i=1}^m (s - p_i)^{r_i}$$

$$F(s) = \frac{A(s)}{b_n \prod_{i=1}^m (s - p_i)} = \frac{A_1}{s - p_1} + \frac{A_2}{s - p_2} + \dots + \frac{A_m}{s - p_m}$$

$$F(s) (s - p_j) \Big|_{s=p_j} = \frac{A(s)}{b_n (s - p_1)(s - p_2) \dots (s - p_j) \dots (s - p_m)} (s - p_j) \Big|_{s=p_j} =$$

$$= \frac{A_1}{s - p_1} (s - p_j) + \frac{A_2}{s - p_2} (s - p_j) + \dots + \frac{A_j}{s - p_j} (s - p_j) + \dots + \frac{A_m}{s - p_m} (s - p_j) \Big|_{s=p_j} =$$

$$= A_j$$

• Έστω n ρίζες:

k πολλαπλότητα

$$F(s) = \frac{A(s)}{b_m (s-p_1)^k (s-p_{k+1}) \dots (s-p_n)}$$

$$= \frac{A_1}{(s-p_1)^k} + \frac{A_2}{(s-p_1)^{k-1}} + \dots + \frac{A_k}{s-p_1} + \frac{B_1}{s-p_{k+1}} + \dots + \frac{B_n}{s-p_n}$$

• Πολύω του $F(s)$ με $(s-p_1)^k$:

$$F(s)(s-p_1)^k = \frac{A(s)}{b_m (s-p_{k+1}) \dots (s-p_n)} = A_1 + A_2 (s-p_1) + \dots + A_k (s-p_1)^{k-1} + \frac{B_1}{s-p_{k+1}} (s-p_1)^k + \dots + \frac{B_n}{s-p_n} (s-p_1)^k$$

$$A_1 = F(s)(s-p_1)^k \Big|_{s=p_1}$$

$$A_2 = \frac{d}{ds} \left(F(s)(s-p_1)^k \right) \Big|_{s=p_1}$$

$$A_j = \frac{1}{(j-1)!} \frac{d^{(j-1)}}{ds^{(j-1)}} \left(F(s)(s-p_1)^k \right) \Big|_{s=p_1}$$

Παράδειγμα

$$\mathcal{L}^{-1} \left\{ \frac{s-2}{s(s+1)^3} \right\}$$

$p = 0$, απλός

$p_1 = -1$, τάξης 3

$$F(s) = \frac{s-2}{s(s+1)^3} = \frac{A_1}{(s+1)^3} + \frac{A_2}{(s+1)^2} + \frac{A_3}{(s+1)} + \frac{B}{s}$$

$$B = F(s)s \Big|_{s=0} = \frac{s-2}{s(s+1)^3} s = \frac{-2}{1} = -2$$

$$A_1 = F(s)(s+1)^3 \Big|_{s=-1} = \dots = 3$$

$$A_2 = F(s) \frac{d}{ds} \left\{ F(s)(s+1)^3 \right\} \Big|_{s=-1} = \frac{d}{ds} \left\{ \frac{s-2}{s(s+1)^3} (s+1)^3 \right\} \Big|_{s=-1}$$

$$= \frac{s - (s-2)}{s^2} \Big|_{s=-1} = \frac{2}{s^2} = 2.$$

$$A_3 = \frac{1}{2} \frac{d^2}{ds^2} \left\{ \frac{s-2}{s} \right\} = 2.$$

* ————— *

Παράδειγμα

$$y'' - a^2 y = f(t) \quad \begin{array}{l} y(0) = c_1 \\ y'(0) = c_2 \end{array}$$

$$\left\{ \begin{array}{l} \mathcal{L} \\ \Rightarrow \end{array} \right\} s^2 Y(s) - sy(0) - y'(0) - a^2 Y(s) = F(s) \Leftrightarrow$$

$$\Leftrightarrow Y(s) = \frac{F(s) + sc_1 + c_2}{s^2 - a^2} \Leftrightarrow Y(s) = \frac{F(s)}{s^2 - a^2} + \frac{sc_1 + c_2}{s^2 - a^2} \Leftrightarrow$$

$$\Leftrightarrow Y(s) = \frac{1}{a} \left(\frac{a}{s^2 - a^2} \right) F(s) + \left(\frac{s}{s^2 - a^2} \right) c_1 + c_2 \left(\frac{a}{s^2 - a^2} \right) \frac{1}{a} \Leftrightarrow$$

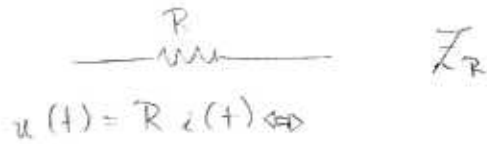
$\uparrow \mathcal{L}^{-1}$
 $\sinh(at)$

$\updownarrow \mathcal{L}^{-1}$
 $\cosh(at)$

$\uparrow \mathcal{L}^{-1}$
 $\sinh(at)$

$$\Leftrightarrow \cancel{y(t)} \quad y(t) = \frac{1}{a} \sinh(at) * f(t) + c_1 \cosh(at) + \frac{c_2}{a} \sinh(at)$$

R, L, C



$$u(t) = R i(t) \Leftrightarrow \frac{V(s)}{I(s)} = R$$



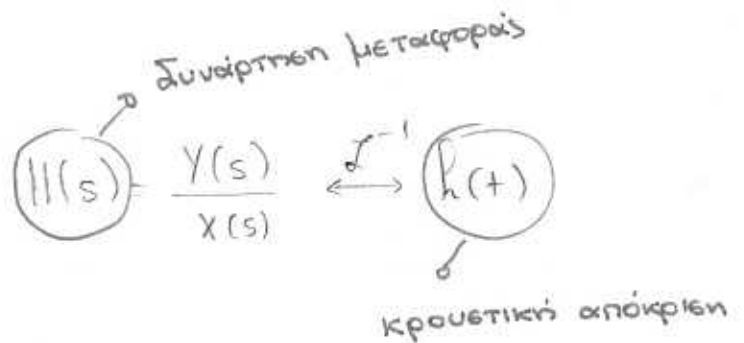
$$u(t) = L \frac{di}{dt} \Rightarrow V(s) = L s I(s) \Leftrightarrow Z_L = \frac{V(s)}{I(s)} = s L$$



$$Z_C = \frac{V(s)}{I(s)} = \frac{1}{sC}$$

Έξοδος

$$y(t) = h(t) * x(t) \Leftrightarrow Y(s) = H(s) \cdot X(s)$$



Μάθημα: Ανάλυση Σήματος

Προβλήματα 2

(Κεφάλαιο: Μετασχηματισμός Fourier)

Πρόβλημα 0.1 Θεωρούμε ένα πρόβλημα δυο ανεξάρτητων διαστάσεων x, y . Με τη βοήθεια του μετασχηματισμού Fourier να δείξετε την παρακάτω σχέση ανάμεσα στον τετραγωνικό και τον τριγωνικό παλμό:

$$\Pi(x)\Pi(y) * \Pi(x)\Pi(y) = \Lambda(x)\Lambda(y).$$

• **Πρόβλημα 0.2** Τα πολυώνυμα του Hermite εμφανίζονται σε πολλά κεφάλαια της Φυσικής και Μηχανικής όπως στη λύση του αρμονικού κβαντικού ταλαντωτή, κλπ. Ορίζονται από τη σχέση:

$$H_n(x) = (-1)^n e^{x^2} \frac{d^n}{dx^n} (e^{-x^2}),$$

και είναι λύσεις της διαφορικής εξίσωσης του Hermite:

$$\frac{d^2 y}{dx^2} + 2x \frac{dy}{dx} + 2ny = 0, \quad n = 0, 1, 2, \dots$$

Ορίζουμε μια ακολουθία νέων συναρτήσεων ως ακολούθως:

$$\psi_n(x) = H_n(\sqrt{2\pi}x) e^{-\pi x^2}.$$

Να δείξετε τον παρακάτω μετασχηματισμό Fourier:

$$\psi_n(f) \xrightarrow{\mathcal{F}} (-j)^n \psi_n(f) \quad \text{ή} \quad \mathcal{F}[\psi_n(f)] = (-j)^n \psi_n(f),$$

όπου f είναι η συχνότητα που συνδέεται με την κυκλική συχνότητα, ω , από τη σχέση $\omega = 2\pi f$. Αυτό το αποτέλεσμα δηλώνει ότι οι συναρτήσεις $\psi_0(f), \psi_1(f), \psi_2(f), \psi_3(f), \dots, \psi_n(f)$ είναι ιδιοσυναρτήσεις του μετασχηματισμού Fourier με αντίστοιχες ιδιοτιμές τα $1, -j, -1, j, \dots, (-j)^n$.

Πρόβλημα 0.3 Θεωρείστε σωματίδια μέσα σε ένα υγρό. Έστω $f(x, t)$ η πυκνότητα πιθανότητας να βρεθεί ένα σωματίδιο στο σημείο x τη χρονική στιγμή t . Ο Einstein έδειξε ότι για μερικά συστήματα η $f(x, t)$ υπακούει στην εξίσωση διάχυσης:

$$\frac{\partial f}{\partial t} = D \frac{\partial^2 f}{\partial x^2},$$

όπου D είναι η σταθερά διάχυσης.

Εφαρμόζοντας το μετασχηματισμό Fourier, να βρείτε την πυκνότητα πιθανότητας $f(x, t)$ για αρχική συνθήκη $f(x, 0) = \delta(x)$. Ποια είναι η μέση τιμή και η διασπορά της $f(x, t)$;

Πρόβλημα 0.4 Με τη βοήθεια του θεωρήματος του Parseval να υπολογίσετε το ολοκλήρωμα:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{dt}{(t^2 + 1)^2}.$$

Πρόβλημα 0.5 Να βρεθεί ο μετασχηματισμός Fourier του πολυωνύμου:

$$f(t) = \sum_{k=0}^n a_k t^k = a_0 + a_1 t + a_2 t^2 + \dots + a_n t^n.$$

Πρόβλημα 0.6 Με τη βοήθεια του μετασχηματισμού Fourier να δείξετε ότι η λύση της διαφορικής εξίσωσης:

$$\frac{d^2 y}{dt^2} - y = e^{-a|t|}, \quad a > 1, \quad a \neq 1, \quad y(\pm\infty) = 0,$$

έχει τη μορφή:

$$y(t) = \frac{1}{a^2 - 1} \left[e^{-a|t|} - a e^{-|t|} \right].$$

Πρόβλημα 0.7 Ο μετασχηματισμός cosine Fourier ενός σήματος $f(t)$ δίνεται από τη σχέση:

$$F_c(\omega) = \mathcal{F}_c[f(t)] = \int_0^{+\infty} f(t) \cos(\omega t) dt,$$

με τον αντίστροφό του:

$$f(t) = \frac{2}{\pi} \int_0^{+\infty} F_c(\omega) \cos(\omega t) d\omega.$$

Να δείξετε ότι ισχύει η ακόλουθη ιδιότητα της δεύτερης παραγώγου:

$$\frac{d^2 f}{dt^2} \xrightarrow{\mathcal{F}_c} -\omega^2 F_c(\omega) - f'(0).$$

Με τη βοήθεια του μετασχηματισμού cosine Fourier να επιλύσετε τη διαφορική εξίσωση:

$$\frac{d^2 f}{dt^2} - a^2 f = 0, \quad y(+\infty) = 0, \quad y'(0) = b.$$

Πρόβλημα 0.8

Να δείξετε ότι η λύση της μερικής διαφορικής εξίσωσης της θερμότητας:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \kappa \frac{\partial^2 u}{\partial x^2},$$

όπου κ είναι ο συντελεστής θερμικής αγωγιμότητας, και $u(x, t)$ είναι η θερμοκρασία στη θέση x τη χρονική στιγμή t , έχει τη λύση της μορφής:

$$u(x, t) = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\tau^2} f(x - 2\tau\sqrt{\kappa t}) d\tau,$$

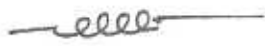
όπου $-\infty < x < +\infty$, $t > 0$ και $|u(x, t)| < M$ είναι πεπερασμένη.

Παράδειγμα

$Z_R = R$



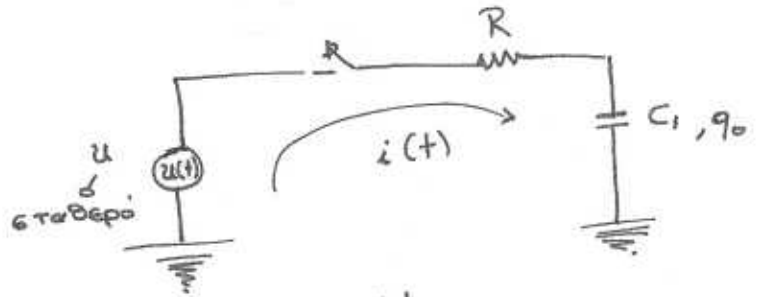
$Z_L = sL$



$Z_C = \frac{1}{Cs}$



$q = cu \Rightarrow u = \frac{1}{c} q = \frac{1}{c} \int_{-\infty}^t i dt$



$iR + \frac{1}{c} \int_{-\infty}^t i dt = u(t) \Leftrightarrow$

$\Leftrightarrow iR + \frac{1}{c} \left[\int_{-\infty}^0 i dt + \int_0^t i dt \right] = u(t) \xrightarrow{\mathcal{L}} I(s)R + \frac{1}{c} \left[\frac{q_0}{s} + \frac{I(s)}{s} \right] = V(s)$

↘ αρχικό φορτίο πριν κλείσω το διακόπτη

$\Leftrightarrow \boxed{V(s) = \frac{u}{s}}$

$I(s) = \frac{u - q_0/c}{R} \cdot \frac{1}{s + 1/RC}$

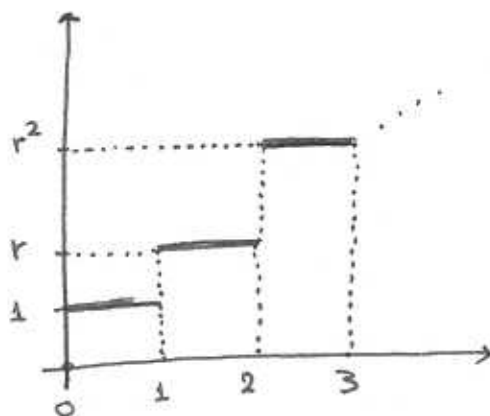
↕ \mathcal{L}^{-1}

$\boxed{i(t) = \left(\frac{u - q_0/c}{R} \right) e^{-t/RC}}$

* _____ *

Παράδειγμα

$f(t) = r^n, \quad n \leq t < n+1, \quad n = 0, 1, 2, \dots$



Να βρεθεί : $\mathcal{L} \{ f(t) \}$.

$$\mathcal{L}\{f(t)\} = \int_0^{\infty} f(t) e^{-st} dt = \int_0^1 r^0 e^{-st} dt + \int_1^2 r^1 e^{-st} dt + \int_2^3 r^2 e^{-st} dt + \dots \Leftrightarrow$$

$$\Leftrightarrow \mathcal{L}\{f(t)\} = \frac{1 - e^{-s}}{s} + r e^{-s} \frac{1 - e^{-s}}{s} + r^2 e^{-2s} \frac{1 - e^{-s}}{s} + \dots \Leftrightarrow$$

$$\Leftrightarrow \mathcal{L}\{f(t)\} = \frac{1 - e^{-s}}{s} \left[1 + r e^{-s} + r^2 e^{-2s} + \dots \right]$$

$\underbrace{\hspace{10em}}$
 γεωμ. πρόοδος $\lambda = r e^{-s}$

• Έστω $|r e^{-s}| < 1$:

$$\mathcal{L}\{f(t)\} = \frac{1 - e^{-s}}{s} \cdot \frac{1}{1 - r e^{-s}} = \frac{1 - e^{-s}}{s(1 - r e^{-s})}$$

* ————— *

Παράδειγμα

$y(t) = a_n$ $n \leq t < n+1$
 $n = 0, 1, 3, \dots$

Να βρεθεί : ~~$\mathcal{L}\{y(t)\}$~~ $\mathcal{L}\{y(t+1)\}$

$$\mathcal{L}\{y(t+1)\} = \int_0^{\infty} \underbrace{y(t+1)}_T e^{-st} dt = e^s \int_1^{\infty} y(\tau) e^{-s\tau} d\tau \Leftrightarrow$$

$t = \tau - 1$

$$\Leftrightarrow \mathcal{L}\{y(t+1)\} = \left[e^s \int_0^{\infty} y(\tau) e^{-s\tau} d\tau - e^s \int_0^1 y(\tau) e^{-s\tau} d\tau \right] \Leftrightarrow$$

$\mathcal{L}\{y(\tau)\} = Y(s)$

$$\Leftrightarrow \mathcal{L}\{y(t+1)\} = e^s \left[Y(s) - \frac{a_0(1 - e^{-s})}{s} \right]$$

Παράδειγμα (Όμοια με προηγούμενο)

$$\mathcal{L}\{y(t+2)\} = e^{2s}Y(s) - \frac{e^{-s}(1-e^{-s})(a_0e^s + a_1)}{s}$$

* _____ *

$y(t) = 0, \forall t < 0$ (αιτιατό σύστημα)

Εφαρμογή

Έστω σύστημα: $3y(t) - 4y(t-1) + y(t-2) = t$

* [Εμφανίζεται καθυστέρηση του σήματος.]
* [Υστέρηση στο σύστημα]

$$\bullet \mathcal{L}\{y(t-1)\} = \int_0^\infty \underbrace{y(t-1)}_{\tau} e^{-st} dt = \int_{-1}^\infty e^{-s(\tau+1)} y(\tau) d\tau \Rightarrow$$

$$\Leftrightarrow \mathcal{L}\{y(t-1)\} = e^{-s} \left[\underbrace{\int_0^\infty e^{-s\tau} y(\tau) d\tau}_{Y(s)} + \int_{-1}^0 e^{-s\tau} y(\tau) d\tau \right] \Leftrightarrow$$

$$\Leftrightarrow \boxed{\mathcal{L}\{y(t-1)\} = e^{-s} Y(s)}$$

$$\bullet \boxed{\mathcal{L}\{y(t-2)\} = e^{-2s} Y(s)} \quad (\text{όμοια})$$

Άρα: $3\mathcal{L}\{y(t)\} - 4e^{-s}\mathcal{L}\{y(t)\} + e^{-2s}\mathcal{L}\{y(t)\} = \mathcal{L}\{t\}$

$$\Leftrightarrow 3Y(s) - 4e^{-s}Y(s) + e^{-2s}Y(s) = 1/s^2 \Leftrightarrow$$

$$\Leftrightarrow Y(s) = \frac{1}{s^2(3 - 4e^{-s} + e^{-2s})} \Leftrightarrow$$

$$\Leftrightarrow Y(s) = \frac{1}{s^2(1-e^{-s})(3-e^{-3s})} = \frac{1}{2s^2} \left[\frac{1}{1-e^{-s}} - \frac{1}{3} \cdot \frac{1}{1-e^{-s}/3} \right] \Leftrightarrow$$

$$\Leftrightarrow Y(s) = \frac{1}{2s^2} \left[(1+e^{-s}+e^{-2s}+e^{-3s}+\dots) - \frac{1}{3} \left(1 + \frac{e^{-s}}{3} + \frac{e^{-2s}}{3^2} + \dots \right) \right] \Leftrightarrow$$

$$\Leftrightarrow Y(s) = \frac{1}{3s^2} + \frac{1}{2} \sum_{n=1}^{\infty} \left(1 - \frac{1}{3^{n+1}} \right) \frac{e^{-ns}}{s^2}$$

Και τελικά $\mathcal{L}^{-1}\{Y(s)\} = \dots$

Έχουμε :

- $\mathcal{L}^{-1}\left\{\frac{1}{s^2}\right\} = tu(t)$

- $\mathcal{L}^{-1}\left\{\frac{e^{-ns}}{s^2}\right\} = (t-n)u(t-n)$



Μετατόπιση στο χρόνο.

$$\mathcal{L}\{Y(s)\} = \frac{1}{3}tu(t) + \frac{1}{2} \sum_{n=1}^{\infty} \left(1 - \frac{1}{3^{n+1}} \right) \cdot (t-n)u(t-n) = y(t) \Leftrightarrow$$

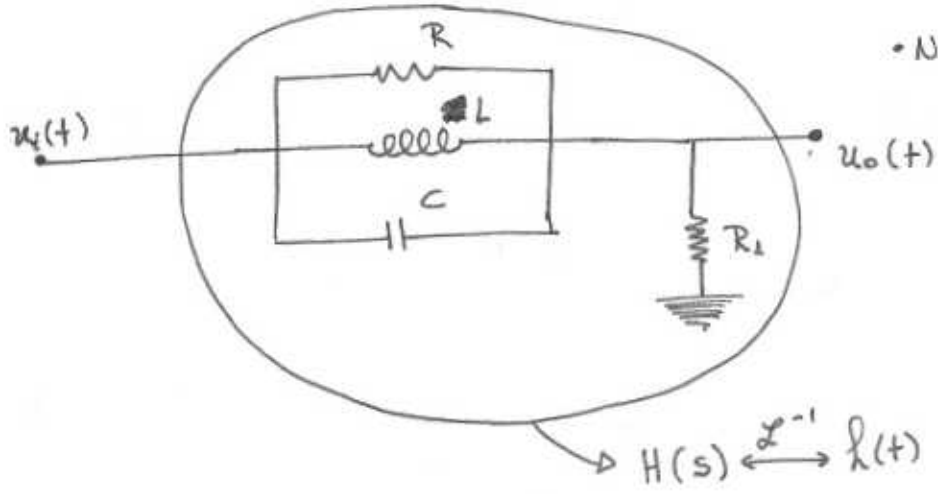
\Leftrightarrow (για $t > n \rightarrow u(t-n) = 1$. Αλλιώς 0) : Άρα :

$$\Leftrightarrow y(t) = \frac{1}{3}tu(t) + \frac{1}{2} \sum_{n=1}^{[t]} \left(1 - \frac{1}{3^{n+1}} \right) (t-n)$$

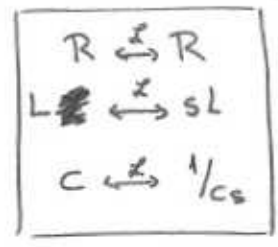
όπου $[t]$: μεγαλύτερος ακέραιος που είναι $< t$.



Ανάλυση Σήματος

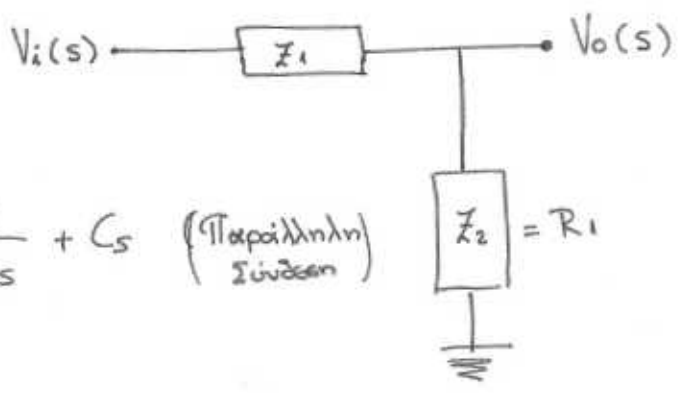


• Να βρεθεί η $H(s)$.



$$H(s) = \frac{V_o(s)}{V_i(s)}$$

• Στο κύριο \mathcal{L} έχω :



$$\frac{1}{Z_1} = \frac{1}{R} + \frac{1}{Ls} + Cs \quad (\text{Παράλληλη Σύνδεση})$$

Άρα $V_o(s) = \frac{Z_2}{Z_1 + Z_2} V_i(s) \Leftrightarrow H(s) = \frac{V_o}{V_i} = \frac{R_L}{R_L + \frac{1}{\frac{1}{R} + \frac{1}{Ls} + Cs}}$

$$\Leftrightarrow H(s) = 1 - \frac{1}{R_L C} \cdot \frac{s}{s^2 + as + b} \quad , \quad a = \left(\frac{1}{R} + \frac{1}{R_L}\right) \frac{1}{C}$$

$$b = \frac{1}{LC}$$

$$\Leftrightarrow H(s) = 1 - \frac{1}{R_L C} \cdot \frac{s}{(s-p_1)(s-p_2)} \Leftrightarrow$$

$H(s) = 1 - \frac{1}{R_L C} \left[\frac{p_1}{s-p_1} - \frac{p_2}{s-p_2} \right] \cdot \frac{1}{p_1 - p_2}$

Παράδειγμα : Έστω εἶμα: $S_i(t) = \int_0^t \frac{\sin \tau}{\tau} d\tau$. $\mathcal{L}\{S_i(t)\} = ?$
 Αυτό το εἶμα λέγεται ολοκλήρωμα
 ημίτονου

Ἴσχύει η ιδιότητα: $\mathcal{L}\left\{\frac{f(t)}{t}\right\} = \int_s^\infty F(s) ds$.

$$\Leftrightarrow \mathcal{L}\left\{\frac{\sin t}{t}\right\} = \int_s^\infty \frac{1}{s^2+1} ds \Leftrightarrow \left(\sin t \xleftrightarrow{\mathcal{L}} \frac{1}{s^2+1}\right)$$

$$\Leftrightarrow \mathcal{L}\left\{\frac{\sin t}{t}\right\} = \arctan(s) \Big|_s^\infty \Leftrightarrow \mathcal{L}\left\{\frac{\sin t}{t}\right\} = \frac{\pi}{2} - \arctan(s).$$

Επισης : $\int_0^t f(\tau) d\tau \xleftrightarrow{\mathcal{L}} \frac{F(s)}{s}$

Ἄρα : $S_i(t) \xleftrightarrow{\mathcal{L}} \frac{\frac{\pi}{2} - \arctan(s)}{s} \Rightarrow \left[\begin{array}{l} \arctan(s) = \frac{\pi}{2} - x \\ \tan\left(\frac{\pi}{2} - x\right) = s \\ \frac{1}{\tan x} = s \Leftrightarrow \tan x = \frac{1}{s} \\ x = \arctan\left(\frac{1}{s}\right) \end{array} \right]^*$

$$\Leftrightarrow S_i(t) \xleftrightarrow{\mathcal{L}} \frac{1}{s} \arctan\left(\frac{1}{s}\right)$$

* _____ *

• Πίνουμε το ίδιο με διαφορετικό τρόπο: $S_i(t) = f(t) = \int_0^t \frac{\sin \tau}{\tau} d\tau$.

Έχουμε : $f'(t) = \frac{\sin t}{t}$

$$t f'(t) = \sin t.$$

$$\mathcal{L}\{t f'(t)\} = \mathcal{L}\{\sin t\} = \frac{1}{s^2+1} \Leftrightarrow -\frac{d}{ds} [F'(s)] = \frac{1}{s^2+1}$$

$$\Leftrightarrow -\frac{d}{ds} [sF(s) - \cancel{f(0)}] = \frac{1}{s^2+1} \Leftrightarrow$$

$$\Leftrightarrow -\frac{d}{ds}(sF(s)) = \frac{1}{s^2+1} \Leftrightarrow -sF(s) = \int \frac{1}{s^2+1} ds \Leftrightarrow$$

$$\Leftrightarrow \boxed{-sF(s) = \arctan(s) + C}$$

* [Ισχύει το Θ. της αρχικής τιμής: $\lim_{s \rightarrow +\infty} (sF(s)) = \lim_{t \rightarrow 0} f(t)$] *

Άρα $\lim_{s \rightarrow +\infty} [-sF(s)] = \lim_{s \rightarrow +\infty} [\arctan(s) + C] \Leftrightarrow$

$$\Leftrightarrow \lim_{t \rightarrow 0} f(t) = \cancel{f(0)} = \lim_{s \rightarrow +\infty} [\arctan(s) + C] \Leftrightarrow$$

$$\Leftrightarrow 0 = \frac{\pi}{2} + C \Leftrightarrow \boxed{C = -\frac{\pi}{2}}$$

Άρα $-sF(s) = \arctan(s) - \frac{\pi}{2} \Leftrightarrow F(s) = \frac{\pi/2 - \arctan(s)}{s} \Leftrightarrow$

$$\Leftrightarrow \boxed{F(s) = \frac{1}{s} \arctan\left(\frac{1}{s}\right)}$$