

ΗΥ215: Λύσεις 5^{ης} Σειράς Ασκήσεων

1. Εστω το σήμα

$$z(t) = x(t) y(t)$$

Δείξτε ότι:

(α') αν $x(t)$ και $y(t)$ είναι περιττά σήματα τότε το $z(t)$ είναι άρτιο σήμα

(β') αν $x(t)$ είναι περιττό σήμα και $y(t)$ είναι άρτιο σήμα τότε το $z(t)$ είναι περιττό σήμα

(γ') αν $x(t)$ είναι άρτιο σήμα και $y(t)$ είναι περιττό σήμα τότε το $z(t)$ είναι περιττό σήμα

(δ') αν $x(t)$ και $y(t)$ είναι άρτια σήματα τότε το $z(t)$ είναι άρτιο σήμα

Λύση:

$$\begin{aligned} \text{(α')} \quad z(t) = x(t) y(t) &\Rightarrow z(-t) = x(-t) y(-t) = (-x(t)) (-y(t)) = x(t) y(t) \Rightarrow \\ &\Rightarrow z(-t) = z(t) \quad \text{άρα } z(t) \text{ άρτιο} \end{aligned}$$

$$\text{(β')} \quad z(-t) = x(-t) y(-t) = -x(t) y(t) = -z(t) \quad \text{άρα } z(t) \text{ περιττό}$$

$$\text{(γ')} \quad z(-t) = x(-t) y(-t) = x(t) (-y(t)) = -z(t) \quad \text{άρα } z(t) \text{ περιττό}$$

$$\text{(δ')} \quad z(-t) = x(-t) y(-t) = x(t) y(t) = z(t) \quad \text{άρα } z(t) \text{ άρτιο}$$

2. Δείξτε ότι για ένα οποιοδήποτε πραγματικό σήμα $x(t)$ το πραγματικό μέρος του μετ. Fourier του σήματος, $R(f)$ ισούται με:

$$R(f) = 2 \int_0^{\infty} x_e(t) \cos(2\pi ft) dt$$

ενώ το φανταστικό μέρος του μετασχηματισμού, $I(f)$, ισούται με:

$$I(f) = -2 \int_0^{\infty} x_o(t) \sin(2\pi ft) dt$$

όπου $x_e(t)$ και $x_o(t)$ είναι το άρτιο και περιττό μέρος αντίστοιχα του σήματος $x(t)$.

Λύση:

Γνωρίζουμε ότι:

$$F\{x(t)\} = X(f) = R(f) + jI(f),$$

$$\text{όπου } R(f) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t) \cos(2\pi ft) dt \quad \text{και} \quad I(f) = - \int_{-\infty}^{\infty} x(t) \sin(2\pi ft) dt$$

$$\text{Όμως: } x(t) = x_e(t) + x_o(t)$$

$$\text{Άρα: } R(f) = \underbrace{\int_{-\infty}^{\infty} x_e(t) \cos(2\pi ft) dt}_{\text{άρτια συνάρτηση ως προς } t} + \underbrace{\int_{-\infty}^{\infty} x_o(t) \cos(2\pi ft) dt}_{\text{περιττή συνάρτηση ως προς } t, = 0} =$$

$$= 2 \int_0^{\infty} x_e(t) \cos(2\pi ft) dt$$

$$I(f) = \underbrace{- \int_{-\infty}^{\infty} x_o(t) \sin(2\pi ft) dt}_{\text{άρτια συνάρτηση ως προς } t} + \underbrace{\int_{-\infty}^{\infty} x_e(t) \sin(2\pi ft) dt}_{\text{περιττή συνάρτηση ως προς } t, = 0} =$$

$$= -2 \int_0^{\infty} x_o(t) \sin(2\pi ft) dt$$

3. Χρησιμοποιώντας τις σχέσεις

$$x(t) = x_e(t) + x_o(t)$$

$$R(f) = 2 \int_0^{\infty} x_e(t) \cos(2\pi ft) dt$$

$$I(f) = -2 \int_0^{\infty} x_o(t) \sin(2\pi ft) dt$$

όπου $x_e(t)$ και $x_o(t)$ είναι το άρτιο και περιττό μέρος αντίστοιχα ενός σήματος $x(t)$ δείξτε ότι

$$X(f) = R(f) + jI(f) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t) e^{-j2\pi ft} dt$$

Λύση:

$$R(f) + jI(f) = \int_{-\infty}^{\infty} x_e(t) \cos(2\pi ft) dt - j \int_{-\infty}^{\infty} x_o(t) \sin(2\pi ft) dt =$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} x(t) \cos(2\pi ft) dt - \underbrace{\int_{-\infty}^{\infty} x_o(t) \cos(2\pi ft) dt}_{\text{περιττή ως προς } t, = 0} -$$

$$\begin{aligned}
& -j \int_{-\infty}^{\infty} x(t) \sin(2\pi ft) dt + j \underbrace{\int_{-\infty}^{\infty} x_e(t) \sin(2\pi ft) dt}_{\text{περιττή ως προς } t, = 0} = \\
& = \int_{-\infty}^{\infty} x(t) (\cos(2\pi ft) - j \sin(2\pi ft)) dt = \\
& = \int_{-\infty}^{\infty} x(t) e^{-j2\pi ft} dt = \\
& = X(f)
\end{aligned}$$

4. Εστω τα περιοδικά σήματα:

$$\begin{aligned}
x(t) &= A \sin(2\pi f_0 t) \\
y(t) &= (A/2) \cos(2f_0 t + \pi/4)
\end{aligned}$$

(α') Υπολογίστε τη συνάρτηση ετεροσυσχέτισης $\phi_{xy}(\tau)$ των σημάτων

(β') Υπολογίστε τη συνάρτηση αυτοσυσχέτισης του σήματος:

$$z(t) = x(t) + y(t)$$

Λύση:

(α') η περίοδος του πρώτου σήματος είναι $T_1 = \frac{1}{f_0}$, ενώ η περίοδος του δεύτερου σήματος είναι $T_2 = \pi T_1 = \frac{\pi}{f_0}$

$$\text{Γνωρίζουμε ότι: } \phi_{xy}(\tau) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} X_k^* Y_k e^{j2\pi k \frac{1}{T_2} \tau}$$

όμως το πρώτο σήμα έχει μόνο συνιστώσες στις συχνότητες $-f_0$ και f_0 ,

ενώ το δεύτερο στις συχνότητες $-\frac{f_0}{\pi}$ και $\frac{f_0}{\pi}$

Άρα σε διαφορετικές θέσεις και επομένως $\phi_{xy}(\tau) = 0$

(β') $z(t) = x(t) + y(t)$ όπου $T = \pi T_1 = T_2$

$$\begin{aligned}
\phi_2(\tau) &= \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} [x(t) + y(t)] [x(t + \tau) + y(t + \tau)] dt = \\
&= \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} x(t) x(t + \tau) dt + \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} y(t) x(t + \tau) dt +
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& + \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} x(t) y(t + \tau) dt + \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} y(t) y(t + \tau) dt = \\
& = \phi_x(\tau) + \underbrace{\phi_{yx}(\tau)}_0 + \underbrace{\phi_{xy}(\tau)}_0 + \phi_y(\tau) = \\
& = \phi_x(\tau) + \phi_y(\tau) = \frac{1}{2} A^2 \cos(2\pi f_0 \tau) + \frac{1}{2} \frac{A^2}{4} \cos(2f_0 \tau)
\end{aligned}$$

5. Εστω το περιοδικό σήμα $x(t)$ με περίοδο T , το οποίο σε μια περίοδο έχει τη μορφή

$$x(t) = \begin{cases} A & |t| \leq t_c \\ 0 & t_c < |t| < T/2 \end{cases}$$

(α') Να υπολογίσετε τη συνάρτηση αυτοσυσχέτισης του $x(t)$ και να την σχεδιάσετε για $|t| \leq 3T/2$ στις περιπτώσεις

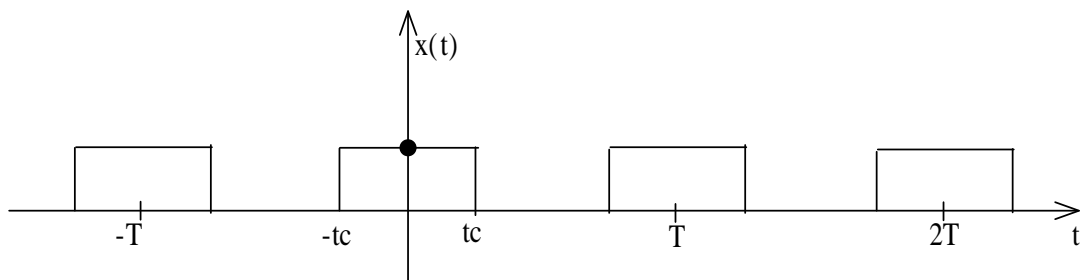
$$t_c = T/4$$

$$t_c = 3T/8$$

(β') Σχολιάστε την περίπτωση όπου $t_c = T/2$ παρατηρώντας τη μορφή του σήματος $x(t)$ και της αυτοσυσχέτισής του.

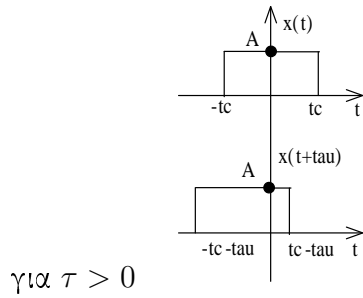
Λύση:

(α')

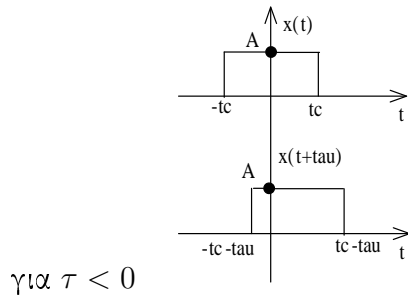


$$\phi_x(\tau) = \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} x(t) x(t + \tau) dt$$

Σε μία περίοδο:



$$\phi_x(\tau) = \frac{A^2}{T} \int_{-t_c}^{t_c-\tau} dt = \frac{A^2}{T} (2t_c - \tau)$$

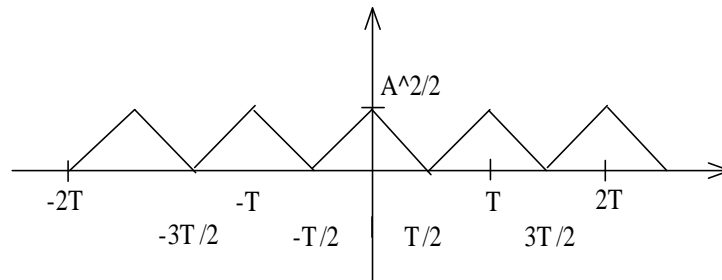


$$\phi_x(\tau) = \frac{A^2}{T} \int_{-t_c-\tau}^{t_c} dt = \frac{A^2}{T} (2t_c + \tau)$$

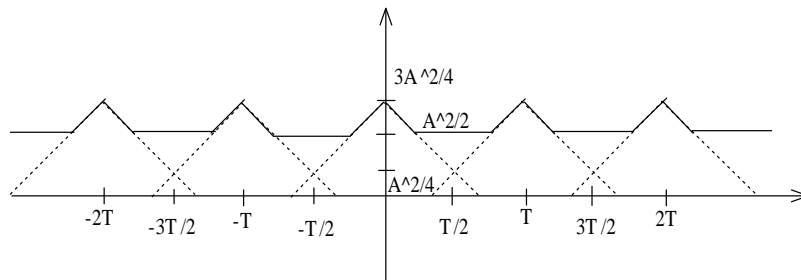
Μπορούμε λοιπόν να γράψουμε το $\phi_x(\tau)$ ως:

$$\phi_x(\tau) = \frac{A^2}{T} 2t_c \left(1 - \frac{|\tau|}{2t_c}\right)$$

$$\text{για } t_c = \frac{T}{4} \quad \phi_x(\tau) = \frac{A^2}{2} \left(1 - \frac{|\tau|}{\frac{T}{2}}\right)$$

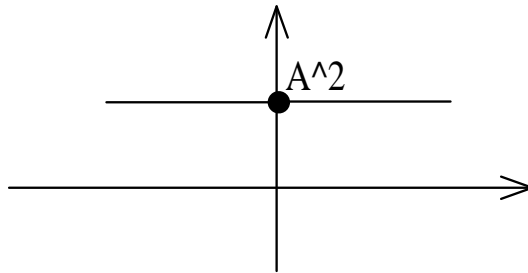


$$\text{για } t_c = \frac{3T}{8} \quad \phi_x(\tau) = \frac{3}{4} A^2 \left(1 - \frac{|\tau|}{\frac{3T}{4}}\right)$$



$$\phi_x\left(\frac{T}{2}\right) = \frac{3}{4} A^2 \left(1 - \frac{\frac{T}{2}}{\frac{3T}{4}}\right) = \frac{A^2}{4}$$

(β') για $t_c = \frac{T}{2}$ $\phi_x(\tau) = A^2$



λογικό, γιατί $x(t) = A \Rightarrow \phi_x(\tau) = \frac{A^2}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} dt = \frac{A^2}{T} T = A^2$

Σημείωση: Για πραγματικά σήματα ισχύος, όπως το $x(t) = A$ η συνάρτηση αυτο-συσχέτισης ορίζεται ως: $\phi_x(\tau) = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} x(t)x(t+\tau) dt$. Εφαρμόζοντας την παραπάνω σχέση στην περίπτωση μας έχουμε: $\phi_x(\tau) = A^2$

6. (α') Να υπολογίσετε τον μετ. Fourier των σημάτων

$$x(t) = e^{-at}\epsilon(t)$$

$$x(2t) = e^{-2at}\epsilon(t)$$

$$x(t/2) = e^{-at/2}\epsilon(t)$$

όπου

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

και $a > 0$.

Απ: $X(f) = \frac{1}{a + j2\pi f}$ για το $x(t)$.

(β') Να σχεδιάσετε τα παραπάνω σήματα καθώς και το φάσμα πλάτους και φάσης κάθε μετασχηματισμού Fourier που θα υπολογίσετε.

(γ') Σε ποιες συχνότητες το φάσμα φάσης είναι ίσο με $\pi/4$ και $-\pi/4$; Ποια είναι η τιμή του φάσματος πλάτους στη μηδενική συχνότητα καθώς και στις παραπάνω συχνότητες σε κάθε μία από τις παραπάνω περιπτώσεις;

Λύση:

$$\begin{aligned}
 (\alpha') \quad X(f) &= \int_{-\infty}^{\infty} x(t) e^{-j2\pi ft} dt = \int_0^{\infty} e^{(-\alpha-j2\pi f)t} dt = \\
 &= \frac{1}{-\alpha-j2\pi f} e^{(-\alpha-j2\pi f)t} \Big|_0^{\infty} \stackrel{*}{=} \frac{1}{\alpha+j2\pi f}
 \end{aligned}$$

*Σημείωση: $e^{(-\alpha-j2\pi f)t}$ όταν $t \rightarrow \infty \Rightarrow \lim_{t \rightarrow \infty} (e^{-\alpha t} e^{-j2\pi ft}) = 0 \quad \gamma = 0$

, όπου $\gamma = \lim_{t \rightarrow \infty} e^{-j2\pi ft}$ κάποια τιμή με $|\gamma| < \infty$

Από την ιδιότητα $x(\alpha t) \leftrightarrow \frac{1}{|\alpha|} X(\frac{f}{\alpha})$ έχουμε:

$$X(2t) \leftrightarrow \frac{1}{2} \frac{1}{\alpha+j\pi f} = X_1(f) \quad \text{και} \quad X(\frac{t}{2}) \leftrightarrow 2 \frac{1}{\alpha+j4\pi f} = X_2(f)$$

$$\begin{aligned}
 X(f) = \frac{1}{\alpha+j2\pi f} &\Rightarrow \begin{cases} |X(f)| = \frac{1}{\sqrt{\alpha^2+4\pi^2 f^2}} \Rightarrow \begin{cases} f=0 \Rightarrow |X(f)| = \frac{1}{\alpha} \\ f = \frac{\alpha}{2\pi} \Rightarrow |X(f)| = \frac{1}{\alpha\sqrt{2}} \end{cases} \\ \theta_x(f) = -\arctan\left(\frac{2\pi f}{\alpha}\right) \Rightarrow \begin{cases} f=0 \Rightarrow \theta_x(f) = 0 \\ f = \frac{\alpha}{2\pi} \Rightarrow \theta_x(f) = -\frac{\pi}{4} \end{cases} \end{cases} \\
 X_1(f) = \frac{1}{2} \frac{1}{\alpha+j\pi f} &\Rightarrow \begin{cases} |X_1(f)| = \frac{1}{2} \frac{1}{\sqrt{\alpha^2+\pi^2 f^2}} \Rightarrow \begin{cases} f=0 \rightarrow |X_1(f)| = \frac{1}{2} \frac{1}{\alpha} \\ f = \frac{\alpha}{\pi} \rightarrow |X_1(f)| = \frac{1}{2} \frac{1}{\alpha\sqrt{2}} \end{cases} \\ \theta_{x_1}(f) = -\arctan\left(\frac{\pi f}{\alpha}\right) \Rightarrow \begin{cases} f=0 \rightarrow \theta_{x_1}(f) = 0 \\ f = \frac{\alpha}{\pi} \rightarrow \theta_{x_1}(f) = -\frac{\pi}{4} \end{cases} \end{cases} \\
 X_2(f) = \frac{2}{\alpha+j4\pi f} &\Rightarrow \begin{cases} |X_2(f)| = 2 \frac{1}{\sqrt{\alpha^2+16\pi^2 f^2}} \Rightarrow \begin{cases} f=0 \rightarrow |X_2(f)| = \frac{2}{\alpha} \\ f = \frac{\alpha}{4\pi} \rightarrow |X_2(f)| = \frac{2}{\alpha\sqrt{2}} \end{cases} \\ \theta_{x_2}(f) = -\arctan\left(\frac{4\pi f}{\alpha}\right) \Rightarrow \begin{cases} f=0 \rightarrow \theta_{x_2}(f) = 0 \\ f = \frac{\alpha}{4\pi} \rightarrow \theta_{x_2}(f) = -\frac{\pi}{4} \end{cases} \end{cases}
 \end{aligned}$$

(β')

