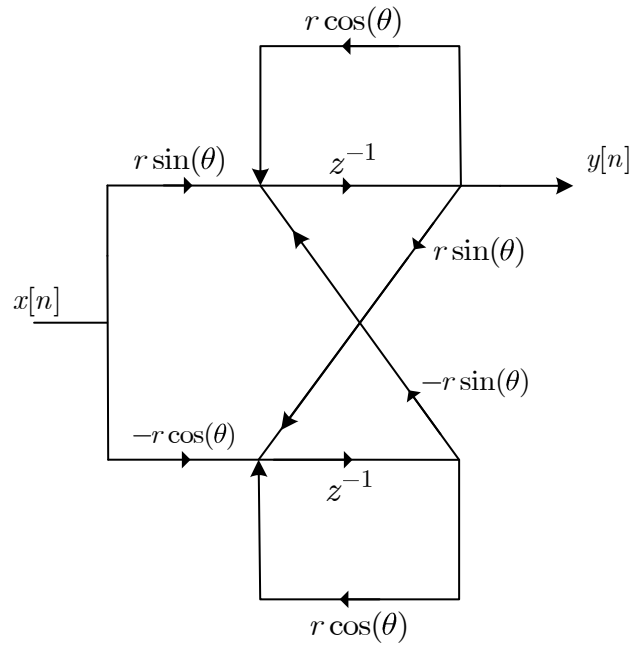


ΠΑΝΕΠΙΣΤΗΜΙΟ ΚΡΗΤΗΣ
 Τμήμα Επιστήμης Υπολογιστών
ΗΥ-370: Ψηφιακή Επεξεργασία Σήματος
Χειμερινό Εξάμηνο 2018
Διδάσκοντες: Γ. Στυλιανού - Γ. Καφεντζής

Τέταρτη Σειρά Ασκήσεων - Λύσεις

Άσκηση 1.

Έχουμε το γράφο του Σχήματος 1. Έστω $w_1[n]$ η έξοδος στον επάνω κόμβο άθροισης του γράφου και $w_2[n]$ έστω η



Σχήμα 1: Σχήμα Άσκησης 1.

έξοδος στον κάτω κόμβο άθροισης του γράφου. Έχουμε

$$w_1[n] = x[n]r \sin \theta + w_1[n-1]r \cos \theta - w_2[n-1]r \sin \theta$$

$$w_2[n] = -x[n]r \cos \theta + w_1[n-1]r \sin \theta + w_2[n-1]r \cos \theta$$

οπότε

$$W_1(z) = X(z)r \sin \theta + W_1(z)z^{-1}r \cos \theta - W_2(z)z^{-1}r \sin \theta$$

$$W_2(z) = -X(z)r \cos \theta + W_1(z)z^{-1}r \sin \theta + W_2(z)z^{-1}r \cos \theta$$

Θέτουμε για ευκολία

$$a = -X(z)r \cos \theta \tag{1}$$

$$b = X(z)r \sin \theta \tag{2}$$

$$c = z^{-1}r \sin \theta \tag{3}$$

$$d = z^{-1}r \cos \theta \tag{4}$$

οπότε

$$W_1(z) = b + W_1(z)d - W_2(z)c$$

$$W_2(z) = a + W_1(z)c + W_2(z)d$$

ή

$$W_1(z)(1 - d) + W_2(z)c = b$$

$$W_1(z)c + W_2(z)(d - 1) = -a$$

ισοδύναμα

$$W_1(z)(1 - d)(d - 1) + W_2(z)c(d - 1) = b(d - 1)$$

$$-W_1(z)c^2 - W_2(z)c(d - 1) = ac$$

Προσθέτουμε κατά μέλη

$$W_1(z)(-(d - 1)^2 - c^2) = b(d - 1) + ac$$

Άρα

$$W_1(z) = \frac{bd + ac}{-d^2 - 1 + 2d - c^2}$$

και αντικαθιστώντας τα a, b, c, d και κάνοντας απλοποίηση έχουμε

$$W_1(z) = X(z) \frac{r \sin \theta}{r^2 z^{-2} + 1 - 2r z^{-1} \cos \theta}$$

Άρα

$$W_1(z)(r^2 z^{-2} + 1 - 2r z^{-1} \cos \theta) = X(z)(r \sin \theta)$$

και γυρνώντας πίσω στο χρόνο

$$w_1[n - 2]r^2 + w_1[n] - w_1[n - 1]r \cos \theta = x[n]r \sin \theta$$

Όμως σύμφωνα με το διάγραμμα έχουμε $y[n] = w_1[n - 1]$. Άρα

$$y[n - 1]r^2 + y[n + 1] - y[n]r \cos \theta = x[n]r \sin \theta$$

$$y[n - 2]r^2 + y[n] - y[n - 1]r \cos \theta = x[n - 1]r \sin \theta$$

$$y[n] + y[n - 2]r^2 - y[n - 1]r \cos \theta = x[n - 1]r \sin \theta$$

Άσκηση 2.

(α)

$$y[n] - \frac{1}{4}y[n - 2] = x[n]$$

και

$$Y(z) - \frac{1}{4}Y(z) \cdot z^{-2} = X(z) \Rightarrow Y(z)(1 - \frac{1}{4}z^{-2}) = X(z)$$

οπότε

$$H(z) = \frac{Y(z)}{X(z)} = \frac{1}{1 - \frac{1}{4}z^{-2}} = \frac{1}{(1 - \frac{1}{2}z^{-1})(1 + \frac{1}{2}z^{-1})} = \frac{1}{2(1 - \frac{1}{2}z^{-1})} + \frac{1}{2(1 + \frac{1}{2}z^{-1})}$$

Παρατηρούμε ότι η χαρακτηριστική ρίζα της εξίσωσης διαφορών ικανοποιεί την εξίσωση $\gamma^2 - \frac{1}{4} = 0 \Rightarrow \gamma = +\frac{1}{2}$ ή $\gamma = -\frac{1}{2}$.

Άρα το σύστημα είναι ευσταθές αφού $|\gamma| < 1$, οπότε το πεδίο σύγκλισης της $H(z)$ περιλαμβάνει το μοναδιαίο κύκλο. Πρέπει $\text{ROC} = \{|z| > \frac{1}{2}\}$ και κάθε όρος της $H(z)$ πρέπει να έχει το ίδιο ROC. Άρα με αντίστροφο μετασχ. Z έχουμε

$$h[n] = \frac{1}{2}(\frac{1}{2})^n u[n] + \frac{1}{2}(-\frac{1}{2})^n u[n] = [(\frac{1}{2})^{n+1} + (-\frac{1}{2})^{n+1}]u[n]$$

$$Y(z) = H(z) \cdot X(z) = \frac{1}{(1 - \frac{1}{2}z^{-1})(1 + \frac{1}{2}z^{-1})} \left(\frac{1}{(1 - \frac{1}{2}z^{-1})} + \frac{1}{(1 + \frac{1}{2}z^{-1})} \right) =$$

$$= \frac{2}{(1 - \frac{1}{2}z^{-1})^2(1 + \frac{1}{2}z^{-1})^2}$$

Το γράφουμε με μερικά κλάσματα

$$\frac{2}{(1 - \frac{1}{2}z^{-1})^2(1 + \frac{1}{2}z^{-1})^2} = \frac{A}{(1 - \frac{1}{2}z^{-1})^2} + \frac{B}{(1 + \frac{1}{2}z^{-1})^2} + \frac{C}{(1 - \frac{1}{2}z^{-1})} + \frac{D}{(1 + \frac{1}{2}z^{-1})}$$

Μετά από πράξεις ... $A = \frac{1}{2}$, $B = \frac{1}{2}$, $C = \frac{1}{2}$, $D = \frac{1}{2}$. Άρα

$$Y(z) = \frac{1}{2(1 - \frac{1}{2}z^{-1})^2} + \frac{1}{2(1 + \frac{1}{2}z^{-1})^2} + \frac{1}{2(1 - \frac{1}{2}z^{-1})} + \frac{1}{2(1 + \frac{1}{2}z^{-1})}$$

και το πεδίο σύγκλισης της $Y(z)$ είναι υπερσύνολο της τομής των πεδίων σύγκλισης των $H(z)$ και $X(z)$. Το $X(z)$ αποτελείται από τους όρους

$$\frac{1}{(1 - \frac{1}{2}z^{-1})}$$

και

$$\frac{1}{(1 + \frac{1}{2}z^{-1})}$$

και κάθε όρος έχει $ROC = \{|z| > \frac{1}{2}\}$. Οπότε $ROC_X = \{|z| > \frac{1}{2}\} \cap \{|z| > \frac{1}{2}\} = \{|z| > \frac{1}{2}\}$. Οπότε

$$ROC_Y \supseteq ROC_X \cap ROC_H = \{|z| > \frac{1}{2}\} \cap \{|z| > \frac{1}{2}\} = \{|z| > \frac{1}{2}\}$$

και πρέπει το πεδίο σύγκλισης κάθε όρου του $Y(z)$ να είναι αναγκαστικά $\{|z| > \frac{1}{2}\}$.

(β) Υπολογίζουμε τον αντίστροφο μετασχηματισμό Fourier για κάθε όρο του $Y(z)$.

$$Z^{-1} \left\{ \frac{1}{2(1 - \frac{1}{2}z^{-1})^2} \right\} = Z^{-1} \left\{ \frac{\frac{1}{2}}{(1 - \frac{1}{2}z^{-1})^2} \right\}$$

Γνωρίζουμε ότι

$$\frac{\frac{1}{2}z^{-1}}{(1 - \frac{1}{2}z^{-1})^2} \longleftrightarrow \left(\frac{1}{2}\right)^n \cdot n \cdot u[n] \iff \frac{\frac{1}{2}}{(1 - \frac{1}{2}z^{-1})^2} \longleftrightarrow \left(\frac{1}{2}\right)^{n+1} \cdot (n+1) \cdot u[n+1]$$

Επίσης για το δεύτερο όρο

$$Z^{-1} \left\{ \frac{1}{2(1 + \frac{1}{2}z^{-1})^2} \right\} = Z^{-1} \left\{ \frac{\frac{1}{2}}{(1 + \frac{1}{2}z^{-1})^2} \right\}$$

Γνωρίζουμε ότι

$$\frac{\frac{-1}{2}z^{-1}}{(1 - (-\frac{1}{2})z^{-1})^2} \longleftrightarrow \left(\frac{-1}{2}\right)^n \cdot n \cdot u[n] \iff \frac{\frac{-1}{2}}{(1 + \frac{1}{2}z^{-1})^2} \longleftrightarrow -\left(\frac{-1}{2}\right)^{n+1} \cdot (n+1) \cdot u[n+1]$$

Όμοια για τον τρίτο όρο

$$Z^{-1} \left\{ \frac{1}{2(1 - \frac{1}{2}z^{-1})} \right\} = \left(\frac{1}{2}\right)^n \cdot n \cdot u[n]$$

και για τον τέταρτο όρο

$$Z^{-1}\left\{\frac{1}{2(1+\frac{1}{2}z^{-1})}\right\} = \frac{1}{2}\left(\frac{-1}{2}\right)^n \cdot n \cdot u[n]$$

Οπότε

$$y[n] = \left(\frac{1}{2}\right)^{n+1} \cdot (n+1) \cdot u[n+1] - \left(\frac{-1}{2}\right)^{n+1} \cdot (n+1) \cdot u[n+1] + \left(\frac{1}{2}\right)^n \cdot n \cdot u[n] + \frac{1}{2}\left(\frac{-1}{2}\right)^n \cdot n \cdot u[n]$$

Επίσης ισχύει

$$\delta[n] = u[n] - u[n-1] \Leftrightarrow \delta[n+1] = u[n+1] - u[n] \Leftrightarrow u[n+1] = \delta[n+1] + u[n]$$

άρα

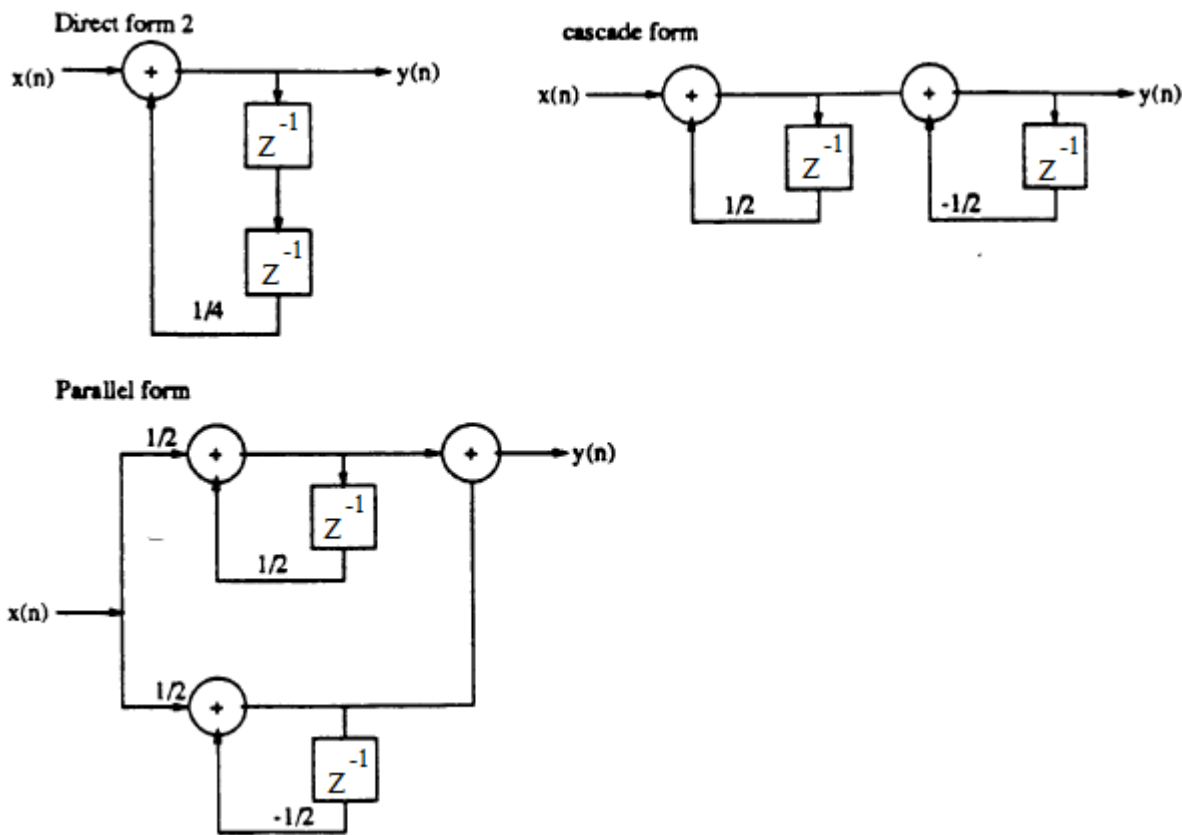
$$y[n] = \left(\frac{1}{2}\right)^{n+1} \cdot (n+1) \cdot (\delta[n+1] + u[n]) - \left(\frac{-1}{2}\right)^{n+1} \cdot (n+1) \cdot (\delta[n+1] + u[n]) + \left(\frac{1}{2}\right)^n \cdot n \cdot u[n] + \frac{1}{2}\left(\frac{-1}{2}\right)^n \cdot n \cdot u[n]$$

και μετά από πράξεις

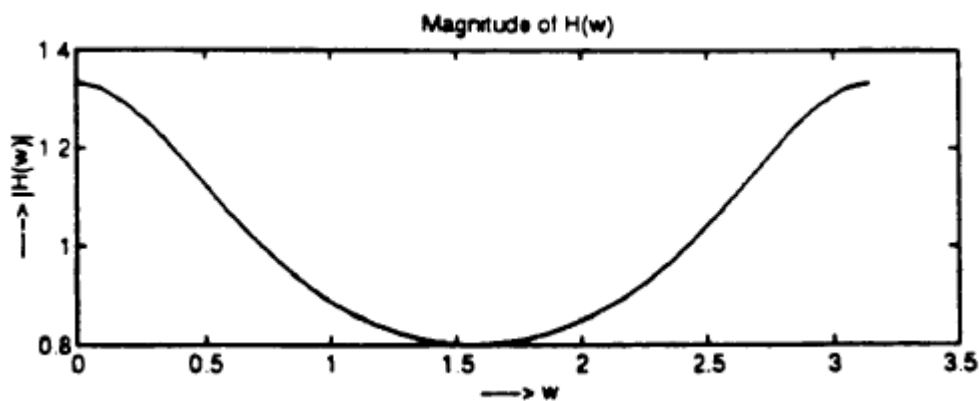
$$y[n] = \left(\frac{1}{2}\right)^{n+1} \cdot n \cdot u[n] + \left(\frac{1}{2}\right)^n \cdot u[n] - \left(\frac{-1}{2}\right)^{n+1} \cdot n \cdot u[n] + \left(\frac{-1}{2}\right)^n \cdot u[n] \quad (5)$$

$$= \left(\left(\frac{1}{2}\right)^{n+1} \cdot n + \left(\frac{1}{2}\right)^n - \left(\frac{-1}{2}\right)^{n+1} \cdot n + \left(\frac{-1}{2}\right)^n\right) \cdot u[n] \quad (6)$$

(γ) Οι γράφοι φαίνονται στο Σχήμα 2



Σχήμα 2: Γράφοι Άσκησης 2.

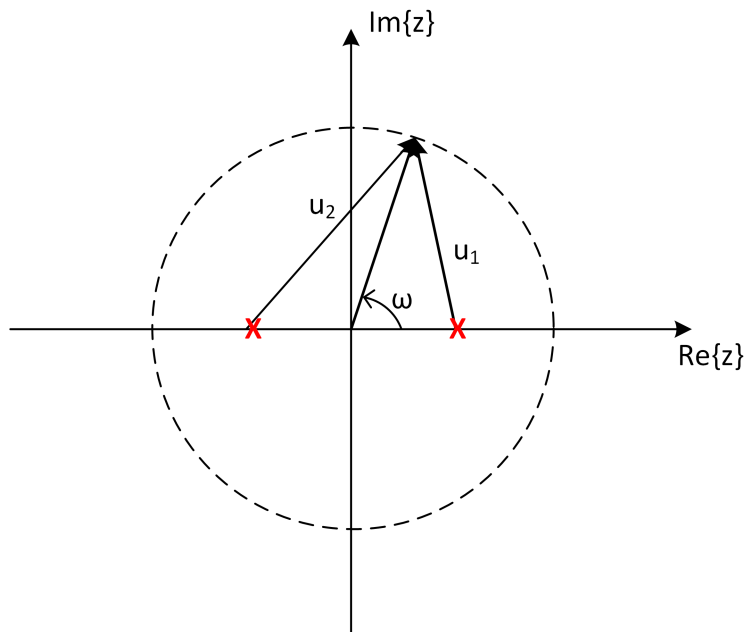


Σχήμα 3: Φάσμα πλάτους Άσκησης 2.

(δ) Εύκολα βρίσκουμε ότι

$$|H(e^{j\omega})| = \frac{4}{\sqrt{17 - 8 \cos(2\omega)}} \quad (7)$$

και θέτοντας μερικές τιμές καταλήγουμε στο Σχήμα 3. Εναλλακτικά μπορείτε να χρησιμοποιήσετε και διάγραμμα διανυσμάτων του Σχήματος 4. Έχουμε



Σχήμα 4: Διάγραμμα Διανυσμάτων Άσκησης 2.

$$H(z) = \frac{1}{(1 - \frac{1}{2}z^{-1})(1 + \frac{1}{2}z^{-1})}$$

πάνω στο μοναδιαίο κύκλο θα είναι ίσο με

$$H(e^{j\omega}) = \frac{1}{(1 - \frac{1}{2}e^{-j\omega})(1 + \frac{1}{2}e^{-j\omega})} = \frac{e^{j2\omega}}{(e^{j\omega} - \frac{1}{2})(e^{j\omega} + \frac{1}{2})}$$

$$|H(e^{j\omega})| = \frac{1}{|e^{j\omega} - \frac{1}{2}| \cdot |e^{j\omega} + \frac{1}{2}|} = \frac{1}{|\vec{u}_1| \cdot |\vec{u}_2|}$$

Στο $\omega = 0$ έχουμε $|\vec{u}_1| = \frac{1}{2}$ και $|\vec{u}_2| = \frac{3}{2}$ οπότε

$$|H(e^{j0})| = \frac{1}{\frac{1}{2} \cdot \frac{3}{2}} = \frac{4}{3} \approx 1.33$$

Στο $\omega = \pi/2$ έχουμε $|\vec{u}_1| = |\vec{u}_2| = \sqrt{\frac{1}{4} + 1} = \sqrt{\frac{5}{4}} = \frac{\sqrt{5}}{2}$ οπότε

$$|H(e^{j\frac{\pi}{2}})| = \frac{1}{\frac{\sqrt{5}}{2} \cdot \frac{\sqrt{5}}{2}} = \frac{4}{5} = 0.8$$

Στο $\omega = \pi$ έχουμε $|\vec{u}_1| = \frac{3}{2}$ και $|\vec{u}_2| = \frac{1}{2}$ οπότε

$$|H(e^{j\pi})| = \frac{1}{\frac{1}{2} \cdot \frac{3}{2}} = \frac{4}{3} \approx 1.33$$

Οπότε τα μέγιστα και τα ελάχιστα της απόκρισης πλάτους είναι τα παραπάνω, αφού παρατηρούμε ότι η απόκριση πλάτους είναι συμμετρική γύρω από το $\pi/2$, οπότε ξανά καταλήγουμε στο Σχήμα 3.

Άσκηση 3.

Το σύστημα είναι FIR. Με Μετασχηματισμό Fourier έχουμε

$$Y(e^{j\omega}) = b_0 X(e^{j\omega}) + b_1 X(e^{j\omega})e^{-j\omega} + b_2 X(e^{j\omega})e^{-j2\omega} \Rightarrow Y(e^{j\omega}) = (b_0 + b_1 e^{-j\omega} + b_2 e^{-j2\omega})X(e^{j\omega})$$

άρα

$$H(e^{j\omega}) = \frac{Y(e^{j\omega})}{X(e^{j\omega})} = b_0 + b_1 e^{-j\omega} + b_2 e^{-j2\omega}$$

Οπότε $H(e^{j0}) = b_0 + b_1 + b_2 = 1$

Για να μηδενίζει τη συχνότητα $\frac{2\pi}{3}$ πρέπει

$$H(e^{j\frac{2\pi}{3}}) = 0 \Rightarrow b_0 + b_1 e^{-j\frac{2\pi}{3}} + b_2 e^{-j\frac{4\pi}{3}} = 0$$

$$b_0 + b_1 \left(\cos \frac{2\pi}{3} - j \sin \frac{2\pi}{3} \right) + b_2 \left(\cos \frac{4\pi}{3} - j \sin \frac{4\pi}{3} \right) = 0$$

$$b_0 + b_1 \left(\frac{-1}{2} - j \frac{\sqrt{3}}{2} \right) + b_2 \left(\frac{-1}{2} + j \frac{\sqrt{3}}{2} \right) = 0 \Rightarrow b_0 - \frac{1}{2}b_1 - j \frac{\sqrt{3}}{2}b_1 - \frac{1}{2}b_2 + j \frac{\sqrt{3}}{2}b_2 = 0$$

Άρα πρέπει

$$2b_0 - b_1 - b_2 = 0$$

και

$$-\frac{\sqrt{3}}{2}b_1 + \frac{\sqrt{3}}{2}b_2 = 0$$

δηλ.

$$b_1 = b_2$$

Λύνοντας το παραπάνω σύστημα

$$b_0 = b_1 = b_2 = \frac{1}{3}$$

Επομένως

$$H(e^{j\omega}) = \frac{1}{3} + \frac{1}{3}e^{-j\omega} + \frac{1}{3}e^{-j2\omega} = \frac{1}{3}e^{-j\omega}e^{j\omega} + \frac{1}{3}e^{-j\omega} + \frac{1}{3}e^{-j\omega}e^{-j\omega}$$

$$H(e^{j\omega}) = \frac{1}{3}e^{-j\omega}(e^{j\omega} + 1 + e^{-j\omega}) = \frac{1}{3}e^{-j\omega}(2\cos\omega + 1)$$

Απόκριση πλάτους

$$|H(e^{j\omega})| = \left|\frac{1}{3}e^{-j\omega}\right| \cdot |2\cos\omega + 1| = \left|\frac{1}{3}\right| \cdot |2\cos\omega + 1|$$

Απόκριση φάσης

$$\angle H(e^{j\omega}) = \angle \frac{1}{3} + \angle e^{-j\omega} + \angle(2\cos(\omega) + 1)$$

Η φάση σταθερού θετικού αριθμού είναι μηδέν, ενώ η φάση του $e^{-j\omega}$ είναι $-\omega$. Η συνάρτηση

$$2\cos(\omega) + 1$$

μηδενίζεται για $\omega = \pm 2\pi/3$, ενώ εκατέρωθεν της ρίζας η συνάρτηση αλλάζει πρόσημο. Άρα η φάση της είναι

$$\angle 2\cos(\omega) + 1 = \begin{cases} 0, & \omega \in (-2\pi/3, 2\pi/3) \\ \pi, & \omega \in (2\pi/3, \pi) \\ -\pi, & \omega \in (-\pi, -2\pi/3) \end{cases}$$

Οπότε συνολικά

$$\angle H(e^{j\omega}) = \begin{cases} -\omega, & \omega \in (-2\pi/3, 2\pi/3) \\ -\omega + \pi, & \omega \in (2\pi/3, \pi) \\ \omega - \pi, & \omega \in (-\pi, -2\pi/3) \end{cases}$$

Άσκηση 4.

Για τα συστήματα Τύπου IV ισχύει

$$h[n] = -h[M - n], \quad 0 \leq n \leq M$$

με M περιττό και είναι συμμετρική γύρω από το $\frac{M}{2}$ που δεν είναι ακέραιος.

Οπότε

$$y[n] = \sum_{k=0}^M h[k]x[n-k] = \sum_{k=0}^{\frac{M-1}{2}} h[k]x[n-k] + \sum_{k=\frac{M+1}{2}}^M h[k]x[n-k]$$

Θέτουμε $k = M - l$ και τα άκρα του όρου

$$\sum_{k=\frac{M+1}{2}}^M h[k]x[n-k]$$

γίνονται $k_1 = M - \frac{M+1}{2} = \frac{M-1}{2}$, $k_2 = 0$.

Οπότε

$$\begin{aligned} \sum_{k=\frac{M+1}{2}}^M h[k]x[n-k] &= \sum_{l=\frac{M-1}{2}}^0 h[M-l]x[n-(M-l)] \\ &= \sum_{l=0}^{\frac{M-1}{2}} h[M-l]x[n-M+l] = \sum_{k=0}^{\frac{M-1}{2}} h[M-k]x[n-M+k] \\ &= \sum_{k=0}^{\frac{M-1}{2}} -h[k]x[n-M+k] \end{aligned}$$

και άρα

$$y[n] = \sum_{k=0}^{\frac{M-1}{2}} h[k]x[n-k] + \sum_{k=0}^{\frac{M-1}{2}} -h[k]x[n-M+k] = \sum_{k=0}^{\frac{M-1}{2}} h[k](x[n-k] - x[n-M+k])$$

Άσκηση 5.

Οι πόλοι s_k του $H(s)$ αντιστοιχίζονται σε πόλους $e^{s_k T_d}$ του $H(z)$. Το $H(s)$ γράφεται

$$H(s) = \frac{s+2}{(s+1)(s+3)} = \frac{A}{s+1} + \frac{B}{s+3}$$

με

$$A = \frac{1}{2}$$

$$B = \frac{1}{2}$$

Έτσι έχουμε

$$H(s) = \frac{1}{2(s+1)} + \frac{1}{2(s+3)}$$

Οι πόλοι είναι $s_1 = -1$ και $s_2 = -3$. Τα μηδενικά είναι $s_0 = -2$. Οι πόλοι $s_1 = -1$, $s_2 = -3$ αντιστοιχίζονται στους e^{-T_d} , e^{-3T_d} .

Άρα

$$\begin{aligned} H(z) &= \frac{1}{2(1-e^{-T_d}z^{-1})} + \frac{1}{2(1-e^{-3T_d}z^{-1})} = \frac{1-e^{-3T_d}z^{-1} + 1-e^{-T_d}z^{-1}}{2(1-e^{-T_d}z^{-1})(1-e^{-3T_d}z^{-1})} \\ &= \frac{2-e^{-2T_d}z^{-1}(e^{T_d}+e^{-T_d})}{2(1-e^{-T_d}z^{-1})(1-e^{-3T_d}z^{-1})} = \frac{2-2e^{-2T_d}\cosh(T_d)z^{-1}}{2(1-e^{-2T_d}z^{-1})(1-e^{-3T_d}z^{-1})} \\ &= \frac{1-e^{-2T_d}z^{-1}\cosh(T_d)}{(1-e^{-T_d}z^{-1})(1-e^{-3T_d}z^{-1})} \end{aligned}$$

Οι πόλοι του $H(z)$ είναι οι $z_1 = e^{-T_d}$, $z_2 = e^{-3T_d}$. Πεδίο σύγκλισης είναι το $|z| > e^{-T_d}$. Για να βρούμε τα μηδενικά έχουμε

$$H(z) = \frac{z(z - e^{-2T_d}\cosh(T_d))}{(z - e^{-T_d})(z - e^{-3T_d})}$$

οπότε μηδενικά του $H(z)$ είναι $z_3 = 0$ και $z_4 = e^{-2T_d}\cosh(T_d)$.

Άσκηση 6.

(α) Θέτοντας $z = e^{j\omega}$ έχουμε:

$$\begin{aligned} H(e^{j\omega}) &= 1 - e^{j\omega} = e^{j\frac{\omega}{2}}(e^{j\frac{\omega}{2}} - e^{-j\frac{\omega}{2}}) = e^{j\frac{\omega}{2}} \cdot 2\sin\left(\frac{\omega}{2}\right)j = \\ &= e^{j\frac{\omega}{2}} 2\sin\left(\frac{\omega}{2}\right)e^{j\frac{\pi}{2}} = 2\sin\left(\frac{\omega}{2}\right)e^{j\left(-\frac{\omega}{2} + \frac{\pi}{2}\right)} = A(e^{j\omega}) \cdot e^{j\phi_1(e^{j\omega})} \end{aligned}$$

με $A(e^{j\omega}) = 2\sin\left(\frac{\omega}{2}\right)$ και $\phi_1(e^{j\omega}) = -\frac{\omega}{2} + \frac{\pi}{2}$ το οποίο είναι FIR σύστημα τύπου IV.

(β) Το συνολικό σύστημα έχει απόκριση σε συχνότητα το γινόμενο των συχνοτικών αποκρίσεων των δυο συστημάτων.

$$\begin{aligned} H(e^{j\omega}) &= H_1(e^{j\omega})H_2(e^{j\omega}) = 2\sin\left(\frac{\omega}{2}\right)e^{j\left(-\frac{\omega}{2} + \frac{\pi}{2}\right)} \cdot A_2(e^{j\omega})e^{-j\frac{\omega M}{2}} \\ &= 2\sin\left(\frac{\omega}{2}\right) \cdot A_2(e^{j\omega})e^{j\left(-\frac{\omega}{2} + \frac{\pi}{2} - \frac{\omega M}{2}\right)} = 2\sin\left(\frac{\omega}{2}\right) \cdot A_2(e^{j\omega})e^{j\left(-\frac{\omega(M+1)}{2} + \frac{\pi}{2}\right)} \\ &= A_3(e^{j\omega}) \cdot e^{j\phi_2(e^{j\omega})} \end{aligned}$$

με $A_3(e^{j\omega}) = 2 \sin(\frac{\omega}{2}) \cdot A_2(e^{j\omega})$ πραγματική συνάρτηση και $\phi_2(e^{j\omega}) = -\frac{\omega(M+1)}{2} + \frac{\pi}{2}$. Αφού το $H_2(e^{j\omega})$ είναι τύπου II, το M είναι περιττό. Άρα το $\frac{M+1}{2}$ είναι ακέραιος κι έτσι η απόκριση φάσης μας λέει ότι το σύστημα είναι γραμμικής φάσης τύπου III.

Άσκηση 7.

(α) Αν σχεδιάσουμε το σήμα $x_1[n]$, παρατηρούμε ότι είναι συμμετρικό με κέντρο συμμετρίας το $n = 5$. Άρα έχει γραμμική φάση (τύπου I). Οπότε

$$\angle X_1(e^{j\omega}) = -5\omega \Rightarrow \text{grad}[X_1(e^{j\omega})] = -\frac{d}{d\omega}(-5\omega) = 5$$

(β) Το σήμα $x_2[n]$ είναι συμμετρικό γύρω από το $\frac{1}{2}$, όπως είναι εμφανές αν σχεδιάσουμε μερικές τιμές γύρω από το $n = 0$. Προσέξτε ότι αυτό δεν είναι FIR σύστημα, άρα δεν είναι κάποιου τύπου από τους γνωστούς. Οπότε

$$\angle X_2(e^{j\omega}) = -\frac{\omega}{2} \Rightarrow \text{grad}[X_2(e^{j\omega})] = -\frac{d}{d\omega}\left(-\frac{\omega}{2}\right) = \frac{1}{2}$$

Άσκηση 8.

Αν $H(e^{j\omega})$ ο μετασχ. Fourier του $h[n]$, τότε από τις ιδιότητες της χρονικής καθυστέρησης και της χρονικής αντιστροφής, έχουμε

$$h[N - n] \longleftrightarrow e^{-j\omega N} H(e^{-j\omega})$$

Από την ιδιότητα της συζυγίας

$$h^*[N - n] \longleftrightarrow e^{-j\omega N} H^*(e^{-j\omega})$$

- Στην περίπτωση που $h[n] = h^*[N - n]$, έχουμε

$$H(e^{j\omega}) = e^{-j\omega N} H^*(e^{j\omega})$$

και σε πολική μορφή τα μέλη της παραπάνω σχέσης γράφονται ως

$$H(e^{j\omega}) = |H(e^{j\omega})| e^{j\phi_h(\omega)}$$

και

$$H^*(e^{j\omega}) = |H(e^{j\omega})| e^{-j\phi_h(\omega)}$$

Άρα, από τις παραπάνω σχέσεις έχουμε ότι

$$e^{j\phi_h(\omega)} = e^{-jN\omega} e^{-j\phi_h(\omega)}$$

ή

$$2\phi_h(\omega) = -N\omega + 2\pi k(\omega)$$

με $k(\omega)$ έναν ακέραιο που εξαρτάται από το ω . Λύνοντας την παραπάνω σχέση

$$\phi_h(\omega) = -\frac{N\omega}{2} + \pi k(\omega)$$

και έτσι δείχνουμε ότι η φάση είναι γραμμική.

- Ακριβώς όμοια με παραπάνω, μπορούμε να δείξουμε ότι

$$\phi_h(\omega) = -\frac{N\omega}{2} + \frac{\pi}{2} + \pi k(\omega)$$

που αποδεικνύει το ζητούμενο.