

Γεωμετρικός υπολογισμός συνάρτησης μεταφοράς (1)

Έστω η συνάρτηση μεταφοράς

$$H(s) = K \frac{(s+z_1)(s+z_2)\dots(s+z_m)}{(s+p_1)(s+p_2)\dots(s+p_n)} = K \frac{\prod_{i=1}^m (s+z_i)}{\prod_{e=1}^n (s+p_e)}$$

με m υνδενικά

$$-z_i = (\xi_i, \lambda_i) = \xi_i + j\lambda_i \quad (i=1,2,\dots,m)$$

και n πόλους

$$-p_e = (\gamma_e, \nu_e) = \gamma_e + j\nu_e \quad (e=1,2,\dots,n)$$

Κατά συνέπεια για να υπολογίσουμε τη συνάρτηση μεταφοράς σε κάποιο σημείο $\vec{s} = \sigma + j\omega$ του μιγαδικού επιπέδου,

θα πρέπει να χρησιμοποιήσουμε τις διανύσματα της φόρμης

$$\vec{x}_i = \vec{s} + \vec{z}_i = r_i e^{j\theta_i} \quad (i=1,2,\dots,m)$$

και n διανύσματα της γόρμης

$$\vec{y}_e = \vec{s} + \vec{p}_e = \rho_e e^{j\phi_e} \quad (e=1,2,3,\dots,n)$$

όπου

$$r_i = |\vec{x}_i| = |\vec{s} + \vec{z}_i| = \sqrt{(\sigma + \xi_i)^2 + (\omega + \lambda_i)^2}$$

$$\theta_i = \angle \vec{x}_i = \angle |\vec{s} + \vec{z}_i| = \tan^{-1} \frac{\omega + \lambda_i}{\sigma + \xi_i}$$

$$\rho_e = |\vec{y}_e| = |\vec{s} + \vec{p}_e| = \sqrt{(\sigma + \gamma_e)^2 + (\omega + \nu_e)^2}$$

$$\phi_e = \angle \vec{y}_e = \angle |\vec{s} + \vec{p}_e| = \tan^{-1} \frac{\omega + \nu_e}{\sigma + \gamma_e}$$

$i=1,2,\dots,m$
 $e=1,2,\dots,n$

2) Θ α είναι πολλαπλός

$$H(s) = K \frac{r_1 e^{j\theta_1} r_2 e^{j\theta_2} \dots r_m e^{j\theta_m}}{q_1 e^{j\varphi_1} q_2 e^{j\varphi_2} \dots q_n e^{j\varphi_n}} =$$

$$= K \frac{(r_1 r_2 \dots r_m) e^{j(\theta_1 + \theta_2 + \dots + \theta_m)}}{(q_1 q_2 \dots q_n) e^{j(\varphi_1 + \varphi_2 + \dots + \varphi_n)}} =$$

$$= K \frac{\prod_{i=1}^m r_i}{\prod_{j=1}^n q_j} \exp \left[j \left(\sum_{i=1}^m \theta_i - \sum_{j=1}^n \varphi_j \right) \right]$$

η magnitude

$$|H(s)| = K \frac{\prod_{i=1}^m \sqrt{(\sigma + \xi_i)^2 + (\omega + \lambda_i)^2}}{\prod_{e=1}^n \sqrt{(\sigma + \gamma_e)^2 + (\omega + \nu_e)^2}} \quad \text{και}$$

$$\angle H(s) = \sum_{i=1}^m \left(\tan^{-1} \frac{\omega + \lambda_i}{\sigma + \xi_i} \right) - \sum_{e=1}^n \left(\tan^{-1} \frac{\omega + \nu_e}{\sigma + \gamma_e} \right)$$

Παράδειγμα $H(s) = \frac{s^2 - s - 6}{s^3 + 8s^2 + 29s + 52}$

Υποπολυπόλιος στα 0 ± j
 $s_1 = s + 3j$

Τρεις πόλοι $p_{1,2} = -2 \pm 3j$, $p_3 = -4$

Δύο ζυγάριες τυχές $z_1 = -2$, $z_2 = 3$

Για τις ζυγάριες τυχές είναι

$$r_1 = 5\sqrt{2}, \quad \theta_1 = 45^\circ$$

$$r_2 = 5, \quad \theta_2 = 90^\circ$$

Από

Για τους πόλους είναι

$$q_1 = \sqrt{29}, \quad \varphi_1 = 21.8^\circ$$

$$q_2 = \sqrt{89}, \quad \varphi_2 = 57.9^\circ$$

$$q_3 = \sqrt{74}, \quad \varphi_3 = 35.5^\circ$$

$$H(s_1) = \frac{r_1 r_2}{q_1 q_2 q_3} e^{j(\theta_1 + \theta_2 - \varphi_1 - \varphi_2 - \varphi_3)} = 0.08 e^{j19.666^\circ}$$

Διαγράμματα Bode

(3)

Είναι γραμμάτια που απεικονίζουν την απόκριση σταθμής μεταφοράς ενός φυσικού συστήματος LTI όταν δέχεται είσοδο συχνότητας ω_0 .

Εάν η συνάρτηση μεταφοράς έχει m πόλους $-p_1, -p_2, \dots, -p_m$ και n ζeros $-z_1, -z_2, \dots, -z_n$

Θα είναι τότε

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

$$|H(j\omega)| = |K'| \frac{\prod_{c=1}^m \left| 1 + \frac{j\omega}{z_c} \right|}{\prod_{e=1}^n \left| 1 + \frac{j\omega}{p_e} \right|} \quad \text{όπου} \quad K' = K \frac{\prod_{c=1}^m z_c}{\prod_{e=1}^n p_e}$$

και

$$\angle H(j\omega) = \angle K' + \sum_{c=1}^m \angle \left(1 + \frac{j\omega}{z_c} \right) + \sum_{e=1}^n \angle \left(1 + \frac{j\omega}{p_e} \right)$$

Διαγράμμα πλάτους $(\omega, |H(j\omega)|)$

Διαγράμμα φάσης $(\omega, \angle H(j\omega))$

Το διαγράμμα φάσης σχεδιάζεται εύκολα επειδή περιέχει 2 θροίβια οπότε σχεδιάζουμε τον καθέ φάση στο ω_0 σχωρεία και προσθέτουμε τον ορισμένο τους.

4) Το διατάγμα n ζωνών περιέχει πρώτες αλληλ
 δία εξαρτημένες συνόδους
αποστάσεων > φασετίοντες, άρα είναι φωτισμό

$$\log \left(\prod_{i=1}^n x_i \right) = \log (x_1 x_2 x_3 \dots x_n) = \\
 = \log(x_1) + \log(x_2) + \dots + \log(x_n) = \sum_{i=1}^n \log(x_i)$$

Εάν μεταφραστούμε από το x σε $20 \log_{10} x$

$$20 \log_{10} x$$

Ετσι ώστε να γράφεται με χαρακτηριστική 20 dB.

Θα είναι τότε

$$20 \log_{10} (H(j\omega)) = 20 \log_{10} (|K'|) +$$

$$+ \sum_{i=1}^n 20 \log_{10} \left(\left| 1 + \frac{j\omega}{Z_i} \right| \right) -$$

$$\sum_{p=1}^n 20 \log_{10} \left(\left| 1 + \frac{j\omega}{P_p} \right| \right)$$

Επιπλέον διατάγμα Bode ορίστηκε ως

$$\left\{ \log_{10} \omega, 20 \log_{10} |H(j\omega)| \right\} \quad \text{Διατάγμα } n \text{ ζωνών} \\
 (\log, \log)$$

$$\left\{ \log_{10} \omega, |H(j\omega)| \right\} \quad \text{Διατάγμα φασής} \\
 (\log, \text{lin})$$

5) Στοιχειώδη διαγράμματα Bode

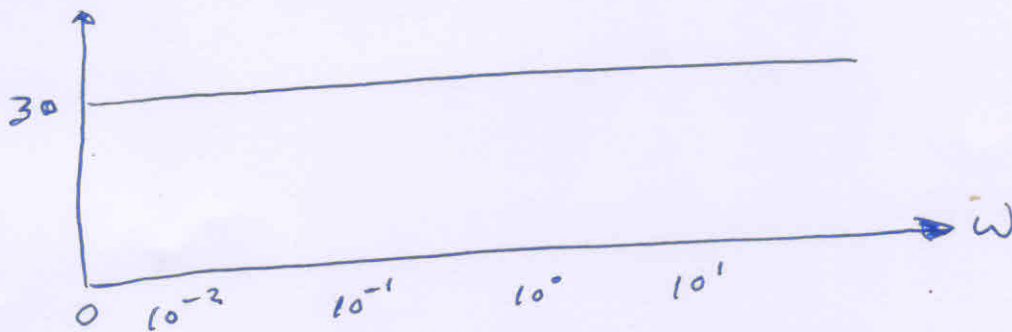
α) Σταθερός όρος K

Η φασική ηλιζους και η ανωμική φάσης είναι σταθερές και ανεξαρτητές τής συχνοτήτας. Είναι

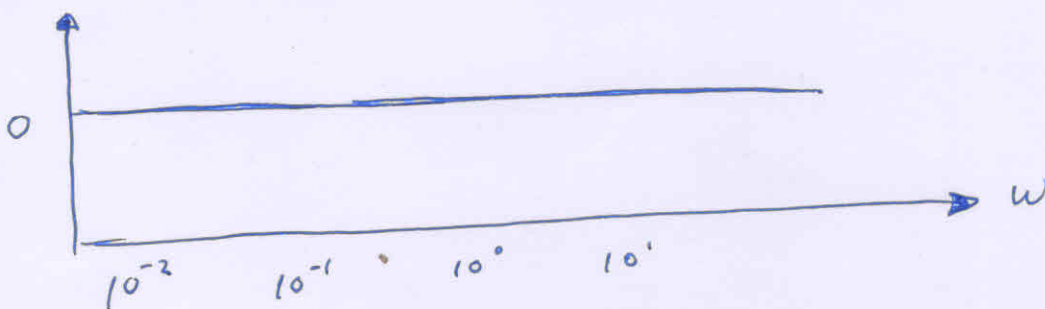
$$K = |K| e^{j2\pi n} \quad \text{για } K > 0$$

$$K = |K| e^{j(2\pi n + \pi)} \quad \text{για } K < 0$$

Διαγράμμα ηλιζους (για K=30)



Διαγράμμα φάσης



β) Πραγματικός πόλος in γυδένει τίνι d' τάξεως

$$H(s) \sim \frac{1}{1 + \frac{s}{\alpha}} \quad \text{Απόλος πόλος σταθερά}$$

$$s = -\alpha$$

6) Για $s = j\omega$ είναι

$$\left| \frac{1}{1 + \frac{j\omega}{\alpha}} \right| = \frac{1}{\left| 1 + \frac{j\omega}{\alpha} \right|} \quad \underline{\text{Αρ.}}$$

$$f(\omega) = 20 \log_{10} \left\{ \frac{1}{\left| 1 + \frac{j\omega}{\alpha} \right|} \right\} = -20 \log_{10} \left(\sqrt{1 + \left(\frac{\omega}{\alpha}\right)^2} \right) \text{ dB}$$

Προσέγγιση εξεργειών

Για $\omega \ll \alpha$ είναι $\frac{\omega}{\alpha} \approx 0 \Rightarrow f(\omega) = 0$

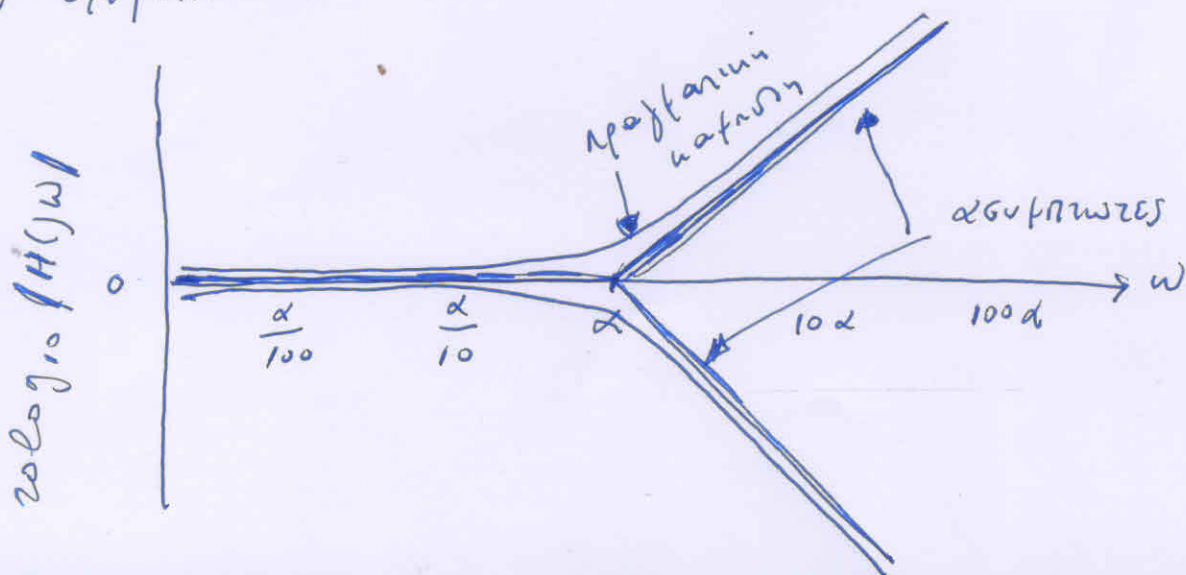
Για $\omega \gg \alpha$ είναι $\frac{\omega}{\alpha} + 1 \approx \frac{\omega}{\alpha} \Rightarrow$

$$f(\omega) = -20 \log_{10} \left(\frac{\omega}{\alpha} \right) = -20 \log_{10} \omega + 20 \log_{10} \alpha$$

Αρ. η φέρει την παραγωγή της ευθείας ως προς $\log \omega$
 με κλίση -20 dB/dec ή -8 dB/oct

Αντι η ευθεία τέφρα τον οριζοντιο άξονα σε $\omega = \alpha$

Για να φέρουμε την ευθεία είναι απαραίτητο να μετρήσουμε τον οριζοντιο άξονα.



Διάρθρωση φάσης

Η φασική συνεισφορά αηλου κοδου ειναι

$$\angle \left(\frac{1}{1 + \frac{j\omega}{\alpha}} \right) = \angle 1 - \angle \left(1 + \frac{j\omega}{\alpha} \right) = - \angle \left(1 + \frac{j\omega}{\alpha} \right) = - \tan^{-1} \left(\frac{\omega}{\alpha} \right)$$

Για $\omega \ll \alpha$ ειναι $g(\omega) \approx 0$

Για $\omega \gg \alpha$ ειναι $\frac{\omega}{\alpha} \rightarrow \infty \Rightarrow g(\omega) \approx -\frac{\pi}{2}$ rad

Αυτες οι ενδεξι ειναι αδουλιωτες του διαρραφου φάσης παραλλουως ως προς τον οριζοντιο αξονα

Για καποια τιμη του α η ενδεξα $g(\omega) = 0$ ενδεικνυει

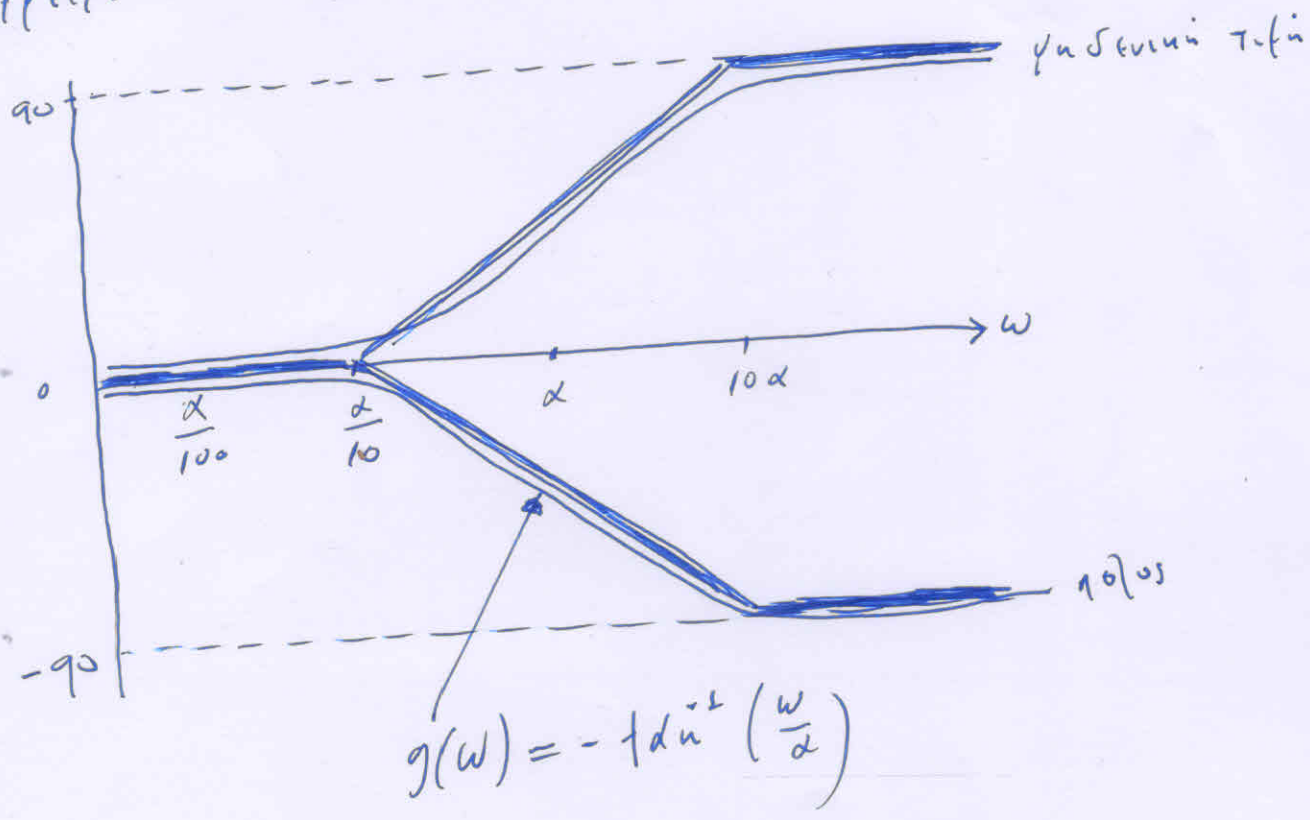
εως πληοχι

$$0 \leq \omega \leq \frac{\alpha}{10}$$

ενω η ενδεξα $g(\omega) = -90^\circ$

ενδεικνυει εως πληοχι $\omega \geq 10\alpha$

Η κατανταση της φασικής συνεισφοράς του γαστικου ειναι συτταρινη ως προς τον οριζοντιο αξονα



8) Συνεισφορά πόλου δεύτερης τάξης

Η χαρακτηριστική εξίσωση είναι της μορφής

$$s^2 + 2\zeta \alpha s + \alpha^2 = 0$$

Τώρα είναι

$$f(\omega) = -20 \log_{10} \left| 1 + 2\zeta \frac{\omega}{\alpha} + \left(\frac{j\omega}{\alpha} \right)^2 \right| \text{ με}$$

$$g(\omega) = - \angle \left[1 + 2\zeta \frac{\omega}{\alpha} + \left(\frac{j\omega}{\alpha} \right)^2 \right]$$

Στην περιοχή χαμηλών συχνοτήτων $\omega \ll \alpha$ είναι

$$f(\omega) \approx 0.$$

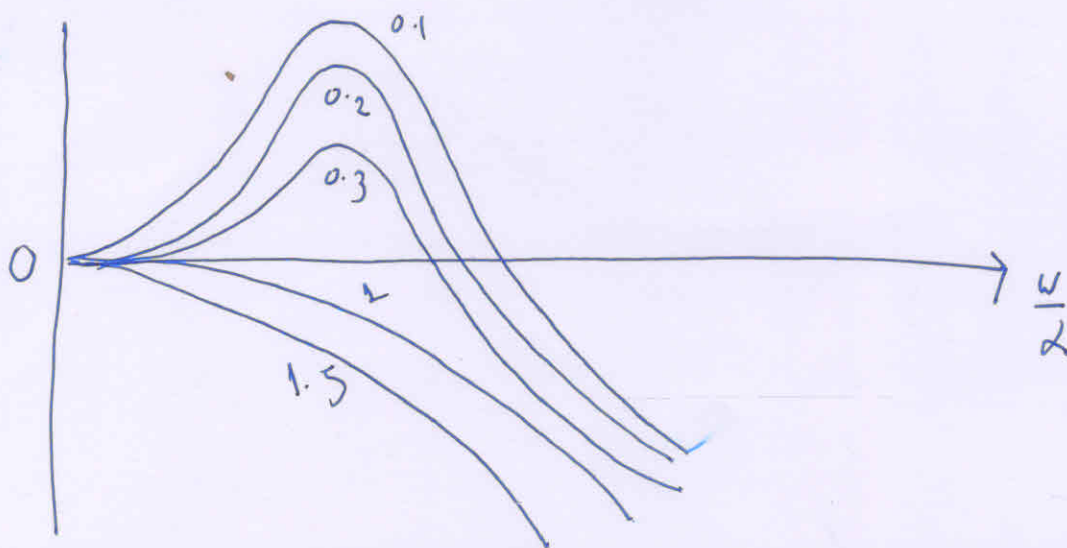
Στην περιοχή των υψηλών συχνοτήτων είναι

$$f(\omega) = -40 \log \omega + 40 \log \alpha \quad (\text{αλλιώς } -40 \text{ db/oct})$$

Η χαρακτηριστική κέρδη των διατάξεων η/δ είναι

$$f(\omega) = -20 \log_{10} \sqrt{\left(1 - \left(\frac{\omega}{\alpha} \right)^2 \right)^2 + 4\zeta^2 \left(\frac{\omega}{\alpha} \right)^2}$$

Το ζ ορίζει ε) ουσιαστικά καταφάσεις και για κάθε ζ έχουμε και διαφορετική κέρδη



H απορτι (απορτι / φασμα) που ονομάζεται από
 εν συντομία

9

$$\frac{d |H(j\omega)|}{d\omega} = 0 \Rightarrow 1 - \frac{\omega^2}{\alpha^2} - 2j^2 = 0 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \omega_r = \alpha \sqrt{1 - 2j^2}$$

H φέρει τι που αντιστοιχεί σε άκρη του τμήτου συχνοτήτων
 είναι

$$|H(j\omega_r)| = 2j \sqrt{1 - j^2}$$

H απορτι εφ' όσον είναι ορθό $1 - 2j^2 > 0 \Rightarrow$

$$j < \frac{1}{\sqrt{2}} \approx 0.707$$

Διαφασμα φάσης

$$g(\omega) = - \angle \left[\left(1 - \frac{\omega^2}{\alpha^2} \right) + j \left(\frac{2j\omega}{\alpha} \right) \right] = - \tan^{-1} \frac{\frac{2j\omega}{\alpha}}{1 - \left(\frac{\omega^2}{\alpha^2} \right)}$$

Ασφαιρώσεις

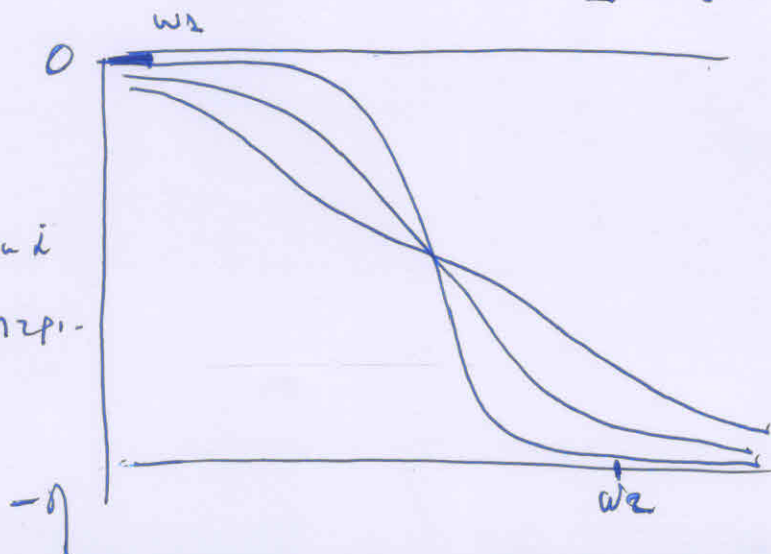
για $\omega \ll \alpha$ είναι $g(\omega) \approx 0$

για $\omega \gg \alpha$ είναι $g(\omega) \approx -180^\circ \approx -\pi$

οι ασφαιρώσεις εμφανίζονται στα όρια $\omega_1 = \frac{\alpha}{2} \log_{10} \left(\frac{2}{j} \right)$

$$\omega_2 = \frac{2\alpha}{\log_{10}(2j)}$$

οι ασφαιρώσεις για τα φασματικά
 2α και 2β είναι οι ασφαιρώσεις
 και οι φασματικές
 φ. φασματικές φασματικές
 και φασματικές



10. Διασυντάξις και σχεδίασις διαγραμμών Bode

1) Μετασχηματίζουμε τη συνάρτηση μεταφοράς στη μορφή

$$H(s) = K' \frac{z_1 z_2 \dots z_m}{p_1 p_2 \dots p_n} \frac{\left(1 + \frac{s}{z_1}\right) \left(1 + \frac{s}{z_2}\right) \dots \left(1 + \frac{s}{z_m}\right)}{\left(1 + \frac{s}{p_1}\right) \left(1 + \frac{s}{p_2}\right) \dots \left(1 + \frac{s}{p_n}\right)}$$

2) Διαχωρίζουμε

την συνάρτηση στη λογική της γωνίας και χαρακτηρίζουμε αυτές ως σταθμούς που είναι πραγματικοί (επιρροή) ή φανταστικοί (απορροή) και γυρνούν τις τιμές.

3) Σχεδιάζουμε τον αζόνιο του διαγράμματος και αντιμετωπίζουμε τον άξονα και την γωνία των τιμών επί του άξονα των συχνοτήτων.

4) Διαγράμμα αζονίου

- Σχεδιάζουμε την ευθεία $f(\omega) = 0$ γράφει το συνήθως που έχουμε $\pm 90^\circ$ κλίση.
- Εάν συναντήσουμε κάποιο πόλο (φασματικό) φάτωνουμε (αυξάνουμε) την κλίση κατά 20 dB/decade .
- Εάν συναντήσουμε κάποιο μηδέν (φασματικό) φάτωνουμε (αυξάνουμε) την κλίση κατά 20 dB/decade .
- Σβόλουμε τις κούμπωτες χωρίς όμως να υπερβούμε τα όρια σχεδίασης.
- Βαθμολογούμε τους άξονες.

5) Διαγράμμα φάσης

- Σχεδιάζουμε την ευθεία $g(\omega) = 0$ γράφει το ηρωτικό συνήθως $\pm 90^\circ$ κλίση (επίσης) φάτωνουμε πόλο (φασματικό) για $\omega = 0$ οπότε φάτωνουμε την ευθεία $g(\omega) = -90^\circ$ ($g(\omega) = +90^\circ$).

11. • Ένα συστήμα αλφά νολο (μεικτός), στη θάλασσα
 $\omega = \alpha$ ελπίδα του (αυτοδυναμίας) να γίνει κατά 90°
 στο ντεξί [$\alpha/10, 10\alpha$]. Για νολο / μεικτός
 συστήμα, τάξη και αυτών (υπολογισ) ντεξί/δυναμίας
 κατά 180° .

ΠΑΡΑΔΕΙΓΜΑ

$$H(s) = \frac{100s^2 + 750s}{s^2 + 135s + 30} = 25 \frac{s \left(1 + \frac{s}{75}\right)}{\left(1 + \frac{s}{3}\right) \left(1 + \frac{s}{10}\right)}$$

Από έχουμε σταθμισμένο $K = 25$,
 δύο πόλο μεικτός στη θάλασσα $s = 0$ και $s = -75$ και
 δύο πόλους νολο στη θάλασσα $s = -3$ και $s = -10$.

Από έχουμε 3 συχνοτήτων ω: $\omega_1 = 3 \frac{\text{rad}}{\text{sec}}$, $\omega_2 = 10 \frac{\text{rad}}{\text{sec}}$, $\omega_3 = 75 \frac{\text{rad}}{\text{sec}}$

Στη σταθμισμένο $K = 25$
 $f(\omega) = 20 \log_{10}(25) = \underline{\underline{27.958}}$

$s = 0$:	ευθία ω: 20 dB/dec	nov	υπερκατά	στα $\omega = 1$
$s = -75$	- //	- //		$\omega = 75$
$s = -3$	ευθία ω: -20 dB/dec	- //	- //	$\omega = 3$
$s = -10$	- //	- //	- //	$\omega = 10$

Οι αυτών νολο ντεξί/δυναμίας γατάξου τους.
 Ο nov έχουμε νολο και ανι στα αυτών ντεξί/δυναμίας ντεξί/δυναμίας
οπλόνια.