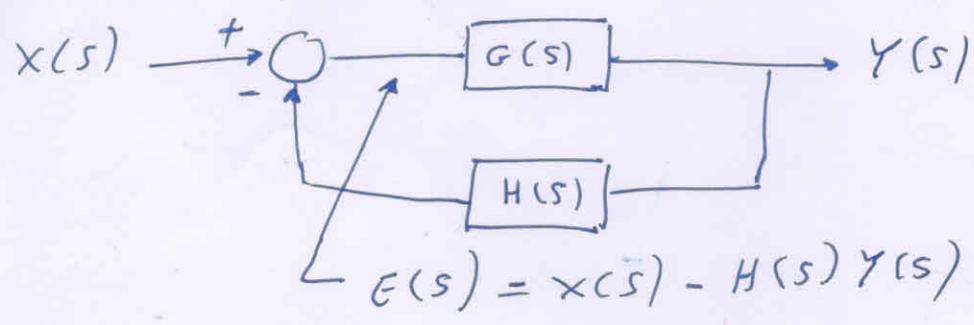


① Μεθόδους γ.φ.ω.σ.π.ων ιόντων π.φ.ω.σ.

Υπολογισμός συνάρτησης μεταφοράς α) κλειστού βρόχου



Απα

$$[X(s) - H(s)Y(s)]G(s) = Y(s) \Rightarrow$$

$$X(s)G(s) = Y(s) + H(s)G(s)Y(s) =$$

$$= Y(s)(1 + H(s)G(s)) \Rightarrow T(s) = \frac{Y(s)}{X(s)} \Rightarrow$$

$$T(s) = \frac{G(s)}{1 + H(s)G(s)}$$

↑
Συνάρτηση μεταφοράς συνάρτησης άνοιχτου βρόχου



Παράγοντες αλγεβρικοί της συνάρτησης μεταφοράς άνοιχτου βρόχου είναι διδραμωτές ω

$$G(s) = K \frac{\prod_{i=1}^m (s + z_i)}{\prod_{j=1}^n (s + p_j)}$$

όπου z_i ($i=1, 2, \dots, m$)
είναι μη δεικνόμενες
συνάρτησης

και p_j ($j=1, 2, \dots, n$) οι πόλοι της συνάρτησης $H(s)G(s)$.

2) Για να συνηλθαι, η χαρακτηριστική εξίσωση της συνάρτησης μεταφοράς 4) φίστου βροχου είναι η

$$1 \pm G(s)H(s) = 1 \pm K \frac{\prod_{i=1}^m (s+z_i)}{\prod_{j=1}^n (s+p_j)} = 0 \Rightarrow$$

$$\prod_{j=1}^n (s+p_j) \pm K \prod_{i=1}^m (s+z_i) = 0$$

Για τα συστήματα ενδοφύρου είναι $n \geq m$ και για να συνηλθαι το η) ηθολ των πόλων της συνάρτησης μεταφοράς η) φίστου βροχου ταυίθεται με το η) ηθολ των πόλων της συνάρτησης ενδοφύρου βροχου.

Για $K=0$ τα συνολα των πόλων ταυίθονται

Επίδειξη της ιδείας

Εστω η συνάρτηση μεταφοράς ενδοφύρου βροχου

$$G(s)H(s) = \frac{K}{s(s+2)}$$

για πόλους

$$s_1 = 0 \text{ και } s_2 = -2$$

Επομένως η συνάρτηση μεταφοράς η) φίστου βροχου
εξα χαρακτηριστική εξίσωση

$$1 + \frac{K}{s^2+2s} = \frac{s^2+2s+K}{s^2+2s} = 0 \Rightarrow s^2+2s+K=0$$

Για $K \neq 0$ άρα η εξίσωση εξα τη γενική φόρμα

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

$$\text{όπου } \omega_n = \sqrt{K}$$

$$\text{και } \zeta\omega_n = 1$$

3) $\gamma \in \text{diaploouon}$

$$\Delta = B^2 - 4\alpha\beta = 4j^2\omega_n^2 - 4\omega_n^2 = 4\omega_n^2(j^2 - 1) \text{ uan}$$

$$\text{p.i.a. } \sqrt{\Delta} = 2\omega_n \sqrt{j^2 - 1}$$

Για $j < 1$ είναι $j^2 - 1 < 0$ uan oi eigen EVan

$$s_{1,2} = \frac{-B \pm \sqrt{\Delta}}{2\alpha} = \frac{-2j\omega_n \pm j2\omega_n \sqrt{1-j^2}}{2}$$

$$= -j\omega_n \pm j\omega_n \sqrt{1-j^2}$$

Είναι obvious $j\omega_n = 1$ γε $\omega_n = \sqrt{k}$ uan εροφειν

$$j^2 = \frac{1}{\omega_n^2} = \frac{1}{k} \quad \ominus \text{ είναι } j < 1$$

$$s_{1,2} = -1 \pm j\sqrt{k} \sqrt{1 - \frac{1}{k}} = -1 \pm j\sqrt{k-1}$$

Για $k=0$ είναι

$$\begin{aligned} s_1 &= -1 + j^2 = -1 - 1 = -2 \\ s_2 &= -1 - j^2 = -1 + 1 = 0 \end{aligned} \Rightarrow \text{superkriton γε tous notous doulouou epoxou}$$

Για $0 < k < 1$ είναι $k-1 < 0 \Rightarrow$

$$s_{1,2} = -1 \mp \sqrt{1-k} \text{ duo raphtarines uan diapopetines γεritu tous p.i.g}$$

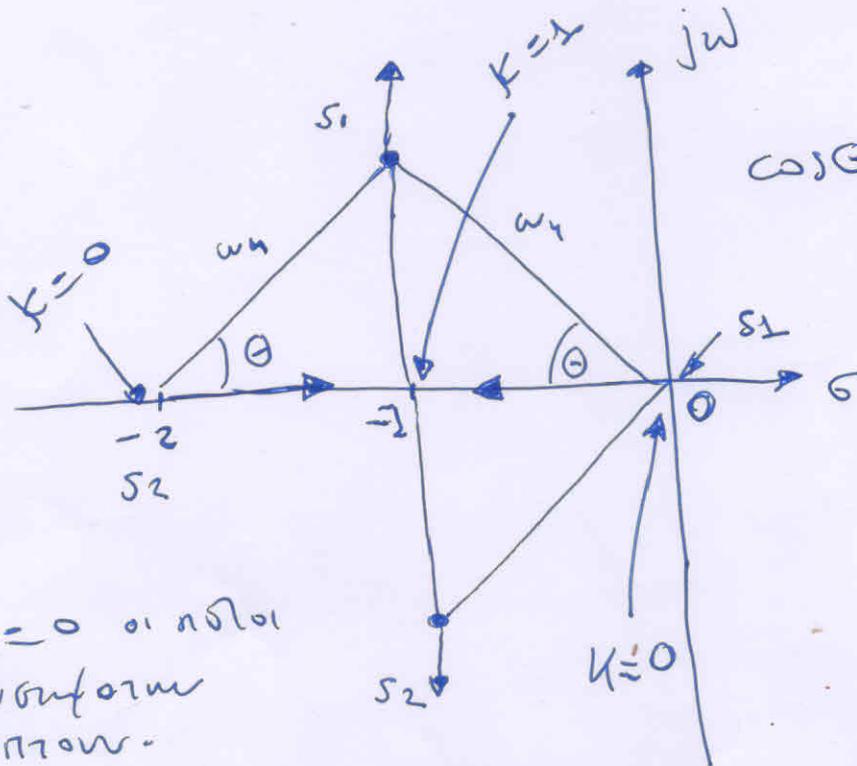
$$-2 < s_1 < -1 \text{ uan } -1 < s_2 < 0$$

$$\begin{aligned} \text{Για } k=1 \text{ είναι p.i.a. } s_1 = s_2 = -1 & \quad \left| \begin{array}{l} \text{nx gia } k=4 \\ s_{1,2} = -1 \pm j\sqrt{3} \end{array} \right. \\ \text{Για } k > 1 \text{ duo yigastines sujyftis p.i.g} & \end{aligned}$$

4) Το γέγραφο των p_1 / p_2 είναι

$$|S_{1,2}| = \sqrt{j^2 \omega_n^2 + \omega_n^2 (1-j^2)} = \sqrt{j^2 \omega_n^2 + \omega_n^2 - \omega_n^2 j^2} = \sqrt{\omega_n^2} = \omega_n = \sqrt{K}$$

Ευνδύαση να παρακολουθούμε το ενοσθεν πρότυπο.



$$\cos \Theta = \frac{j\omega_n}{\omega_n} = j \Rightarrow$$

$$\Theta = \cos^{-1} j$$

Για $K=0$ οι πόλοι των συχνηοτήτων συστήματος.

$K < 0$ ως το K μεταβαλλόμενα από 0 έως 1 η

s_1 κινείται από τα δεξιά προς την s_2 από τη δεξιά. Για $K=1$ οι δύο πόλοι συστήματος στη $\sigma = -1$

Για $K > 1$ οι δύο πόλοι μισοί γεωμετρικά με την s_1 να κινείται από τα ενοσθεν και την s_2 από τα ενοσθεν

ΣΥΜΠΕΡΑΣΜΑ

Η συνεχής μεταβολή της παραμέτρου K από 0 έως ∞ οδηγεί στη συνεχή μεταβολή των ενοσθεν των πόλων της συχνηοτήτων γεωμετρικά πάνω στο μιγαδικό επίπεδο

5) ορισμός

ορίζεται ως χαρακτηριστικό των π. / ων των ροχών που διασφραδίζουν οι πόλοι της συνάρτησης μεταφοράς πάνω στο γιγαδίκιο επίπεδο, καθώς για παραφέρους στήλκω μεταβλητή από το 0 ως το άπειρο

Αντι η γέθοδος επίρρατη των εβιολογών τη ευαίρεση του συστήματος και από μεταβολή των παραφέρων και συνδυα χρησιμοποιείται γα: γέ αλλη τεχνική όπως είναι το κριτήριο Routh - Hurwitz

ορισμός συνθνήων

Από τη σχέση

$$1 + G(s)H(s) = 0 \text{ έχουμε } G(s)H(s) = -1$$

είναι όπου

$$G(s)H(s) = |G(s)H(s)| e^{j\phi} \text{ και}$$

$$-1 = 1 \cdot (-1) = 1 \cdot e^{j\eta} = 1 \cdot e^{j-180^\circ}$$

εβιωνομένη τα γέρα και τις φασα έχουμε

$$|H(s)G(s)| = K \frac{\prod_{c=1}^m |s+z_c|}{\prod_{j=1}^n |s+p_j|} = 1 \quad \boxed{-\infty < K < \infty}$$

(συνθνή γέρα)

και
$$\angle H(s)G(s) = \frac{\sum_{c=1}^m \angle (s+z_c)}{\sum_{j=1}^n \angle (s+p_j)} =$$

$$= \begin{cases} \pm (2k+1)\eta & K > 0 \text{ θετική κνδσραβή} \\ \pm 2k\eta & K < 0 \text{ αρνητική κνδσραβή} \end{cases}$$

6) Τόνοι Ριζών

Το σύνολο των συστημάτων για δίνον ενισχυόμενα
 ενδυνάμωση με χαρακτηριστική εβίωση του συστήματος
 για αριθμική αντιστάση για $0 < k < \infty$

Συμπληρωματικός τόνος Ριζών

Το σύνολο των συστημάτων για δίνον ενισχυόμενα
 ενδυνάμωση με χαρακτηριστική εβίωση του συστήματος
 για θετική αντιστάση για $0 < k < \infty$

(K κέρδος συνολικής γειωσής ανολογών βροχού)

Η ένωση των δύο παραπάνω τόνων αντιστάσεων
πλήρης τόνος Ριζών

ΣΗΜΑΝΤΙΚΟ Η γοργή των μεγαλύτερων τόνων Ρ-ζών
 εξαρτάται άμεσα από τη συνθήκη των Ριζών.

Μετα τη σχεδίαση του τόνου, οι τιμές του K που αντιστοι-
 χουν σε κατ'ελάχιστο αριθμό άμεση συνθήκη των γειωσών
 πχ αν $S = S_1$ είναι

$$\left| \frac{k}{S(S+2)} \right|_{S=S_1} = \frac{k}{|S_1||S_1+2|} = 1 \Rightarrow k = |S_1||S_1+2|$$

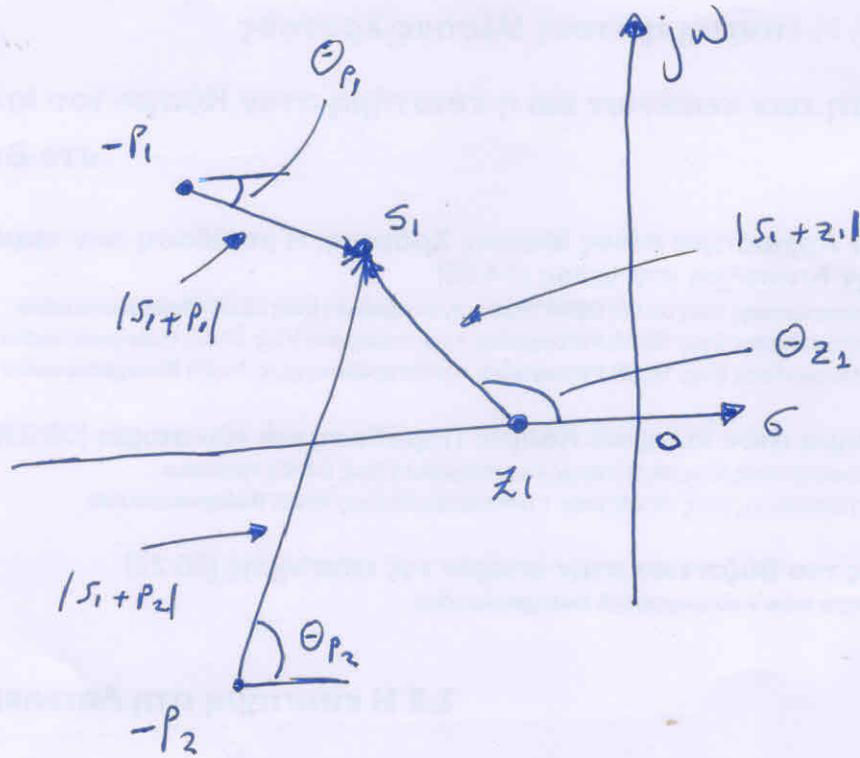
Για άλλους βροχούς χρησιμοποιούμε τη συνθήκη
 του Μάσον

$$\Delta(S) = 1 + F(S) = 1 - \sum_{n=1}^N L_n + \sum_{i,j} L_i L_j - \sum_{i,j,k} L_i L_j L_k = 0$$

$\Rightarrow F(S) = -L$ και για συνεξίσωση
 όπως πριν.

7) Εφαρμογή συνδυασμού γέρου και jω.

Έστω συνάρτηση μεταφοράς $G(s)$ για πρόσημο τιμή Z_1 και δύο πόλους P_1 και P_2 που είναι όλοι πραγματικοί αριθμοί και βρίσκονται στο άνω ή στο κάτω ημιεπίπεδο.



Προσέχουμε το σημείο s_1 να ανήκει στο γειωμένο ζώνο του P_1 ή P_2 με γωνία θ ανάλογα με τον πόλο που ανήκει στο άνω ή στο κάτω ημιεπίπεδο.

$$\frac{|s_1 + z_1|}{|s_1 + P_1| |s_1 + P_2|} = \frac{1}{K} \quad \text{και το συνδυάζουμε με } \angle G(s)$$

$$\angle (s_1 + z_1) - [\angle (s_1 + P_1) + \angle (s_1 + P_2)] = \begin{cases} \pm (2K+1)\eta & K > 0 \\ \pm 2K\eta & K < 0 \end{cases}$$

Πως κατασκευάζουμε τον γειωμένο ζώνο του P_1 ή P_2 ?

Αρχικά επιλέγουμε τα σημεία ευνοϊκά και τερματίζουμε.

8) Συζησία ευαισθησίας (K=0)

Αποτέλεσμα τους πόλους της συνάρτησης ανοιχτού βρόχου αχού
 όπως αναφέραμε για $K=0$ οι πόλοι της συνάρτησης
 γειωφόρου αχού βρόχου ταυίζονται με τους πόλους της
 συνάρτησης γειωφόρου ανοιχτού βρόχου

Συζησία τερματισμού (M=∞)

Για $K \rightarrow \infty$ άρα η συνάρτηση γειωφών έχουμε

$$\frac{\prod_{i=1}^m (s+z_i)}{\prod_{j=1}^n (s+p_j)} = \frac{L}{K} \rightarrow 0$$

Επομένως τα συστήματα τερματισμού του φωτισμού είναι
 είναι τα φυσικά συστήματα της συνάρτησης γειωφόρου ανοιχτού
 βρόχου αχού και τα φυσικά συστήματα της $H(s)$ (δηλαδή
 τα s του παρανομαστή που στα $s \rightarrow \infty$ είναι $H(s) \rightarrow 0$)

ΠΑΡΑΔΕΙΓΜΑ

Έστω σύστημα γειωφών με χαρακτηριστική εξίσωση

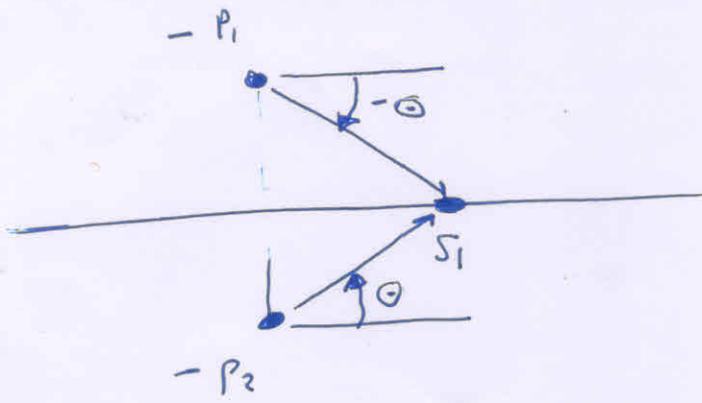
$$s(s+3)(s+5) + K(s+2)(s+4) = 0$$

Συζησία ~~τερματισμού~~ ^{ΕΚΚΙΝΗΣΗΣ}: πόλοι συνάρτησης γειωφόρου
 ανοιχτού βρόχου: $-p_1 = 0, -p_2 = -3, -p_3 = -5$

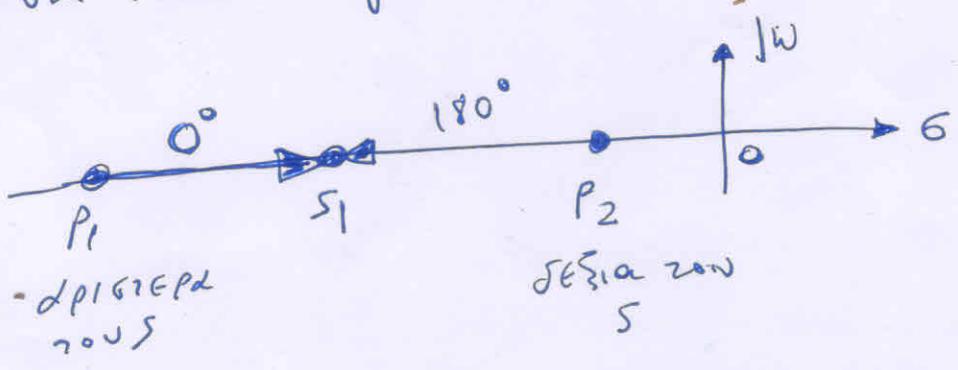
Συζησία τερματισμού: μη φυσικά συστήματα γειωφόρου
 ανοιχτού βρόχου: $-z_1 = -1, -z_2 = -4$
 και φυσικά γειωφών $-z_3 = \infty$

$$1 + G(s)H(s) = 1 + \frac{K(s+1)(s+4)}{s(s+3)(s+8)} = 0 \rightarrow H(s)/G(s) = \frac{K(s+1)(s+4)}{s(s+3)(s+8)}$$

10. Η συνεισφορά των γειτονικών πόλων και μηδενικών
 τόσο στη διαμόρφωση της συνάρτησης της φωνής για σύστημα
 του πρώτου είδους είναι η εξής, όπου αναφέρεται
 στην γωνία διέλευσης της φωνής



Μηδενική είναι η συνεισφορά των πόλων και των
 μηδενικών στην φωνή του πρώτου είδους αν οι πόλοι και
 μηδενικοί του συστήματος είναι άρτιοι αριθμοί και διέχονται
 σε ~~στη~~ γωνία 0° ή 180° ενώ αν είναι άρτιοι
 και ~~στη~~ 90° ή 270° τότε η συνεισφορά τους
 φέρνει τον συνολικό φάση στην 180° .

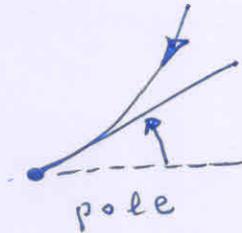
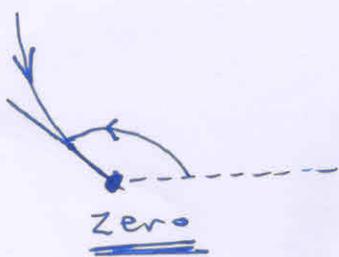


Κριτήριο Ένα σύστημα είναι του πρώτου είδους αν ο συνολικός αριθμός
 των πόλων και μηδενικών του είναι άρτιος
 αριθμός και ο συνολικός αριθμός των πόλων και μηδενικών
 είναι άρτιος.

① Γωνίες διάχωρισης από πόλους και γωνίες άψυξής σε γυδενικούς ριζές.

Προσδιορίζονται ως βάση τη συνθήκη της γωνίας
 Για γωνίες απόκλισης από τον πόλο ή το γυδενικό
 που εξετάζεται, η συνεισφορά των υπολοίπων πόλων /
 γυδενικών ριζών στη συνθήκη της γωνίας θεωρείται σταθερή

Η συνθήκη γωνίας είναι ίση με την επαχθόνη στο
 μεγαλύτερο τόπο στο συνημιεπίπεδο σύγχο.



Γωνία διάχωρισης από απόλο $-P_k$

$$\phi_{-P_k} = -\pi + \sum_{\substack{c=1 \\ c \neq k}}^m \angle (-P_k + z_i) - \sum_{\substack{j=1 \\ j \neq k}}^m \angle (-P_k + p_j)$$

Γωνία άψυξής σε γυδενικό $-z_r$

$$\phi_{-z_r} = -\pi + \sum_{\substack{c=1 \\ c \neq r}}^m \angle (-z_r + z_i) + \sum_{j=1}^m \angle (-z_r + p_j)$$

Συντελεστής $d(s)$ και $\omega(s)$ από πόλους και γυδενικά

$d(s)$ και $\omega(s)$ σε γυδενικά

Αντιβροχού σε πόλους p_i της
 χαρακτηριστικής εξίσωσης

2) η προσδιορίζονται από τις συνθήκες

$$\frac{dK(s)}{ds} = 0 \text{ και } K(s) = - \frac{\prod_{j=1}^m (s + p_j)}{\prod_{c=1}^n (s + z_c)}$$

Αντίθετα, εάν για κάποιο σφείο είναι

$$\frac{dK(s)}{ds} \neq 0 \text{ τότε από το σφείο διαφεύγει ένας από τους } u) \text{ ή } v).$$

Εάν τέλος είναι

$$\frac{d^i K(s)}{ds^i} = 0 \quad (i = 1, 2, 3, \dots, y-2)$$

για κάποιο y , τότε από το σφείο διαφεύγει y ή δύο από τους σχηματισμούς y ή $y-1$

$$\theta_y = \pm \frac{360^\circ}{y}$$

Συμείδη τούτων γέ τον φανταστικό άξονα

Αρχικά βρίσκουμε την κριτική συχνότητα ω_{cr} ως

$$\angle G(j\omega_{cr}) H(j\omega_{cr}) = (2k+1)\pi \quad (k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots)$$

και για συνέπεια το κριτικό κέρδος ως

$$K_{cr} = \frac{\prod_{c=1}^m (j\omega_{cr} + z_c)}{\prod_{j=1}^n |j\omega_{cr} + p_j|}$$