

ΧΡΟΝΙΚΗ ΚΑΙ ΑΡΜΟΝΙΚΗ ΑΠΟΚΡΙΣΗ ΤΩΝ ΚΥΚΛΩΜΑΤΩΝ

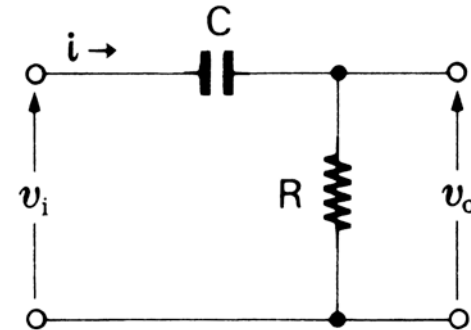
Σπύρος Νικολαΐδης
Αναπληρωτής Καθηγητής
Τομέας Ηλεκτρονικής & ΗΥ
Τμήμα Φυσικής

ΧΡΟΝΙΚΗ ΑΠΟΚΡΙΣΗ ΤΩΝ ΚΥΚΛΩΜΑΤΩΝ

- Τα κυκλώματα που θεωρούμε εδώ είναι γραμμικά και επομένως η δυναμική τους λειτουργία περιγράφεται από γραμμικές διαφορικές εξισώσεις
- Οι λύσεις των εξισώσεων μας δίνουν τη χρονική απόκριση των κυκλωμάτων σε συγκεκριμένες διεγέρσεις
- Η εξέταση των κυκλωμάτων στο πεδίο της συχνότητας αποτελεί την αρμονική απόκρισή τους και συμπληρώνει τις γνώσεις μας για τη συμπεριφορά τους

Κυκλώματα διαφόρισης RC

- Δικτύωμα διαφόρισης
 - Για τη λήψη λεπτών αιχμών από τετραγωνικούς παλμούς
- Υψηλερατό φίλτρο
 - Κόβει τις χαμηλές συχνότητες
- Δικτύωμα προήγησης φάσης
- Εξέταση συμπεριφοράς για βηματική είσοδο
 - Διαφορική εξίσωση που διέπει τη λειτουργία του



$$u_o = Ri = RC \frac{du_c}{dt} = RC \frac{d(u_i - u_o)}{dt}$$

$$RC \frac{du_o}{dt} + u_o = RC \frac{du_i}{dt}$$

Απόκριση σε βηματική είσοδο

- Βηματική είσοδος

$$u_i(t) = \begin{cases} 0, & t \leq 0 \\ K, & t > 0 \end{cases} \quad \text{Άρα} \quad \frac{du_i}{dt} = 0 \quad \text{για} \quad t > 0$$

Η διαφορική εξίσωση γίνεται

$$RC \frac{du_o}{dt} + u_o = 0$$

Θέτωντας $u_o = Ae^{\rho t}$ βρίσκουμε τη χαρακτηριστική εξίσωση

$$RC\rho + 1 = 0 \Rightarrow \rho = -\frac{1}{RC} \quad \text{Συνεπώς} \quad u_o = Ae^{-\frac{t}{RC}}$$

Η τιμή της σταθεράς A προσδιορίζεται από τις αρχικές συνθήκες

Έχουμε $u_o(t) = u_i(t) - u_c(t)$ και επειδή $u_c(0^+) = 0$ θα έχουμε $u_o(0^+) = u_i(0^+) = K$

Επίσης $u_o(0^+) = A$

Απόκριση σε βηματική είσοδο

- Έξοδος

$$u_o = Ke^{-\frac{t}{RC}}$$

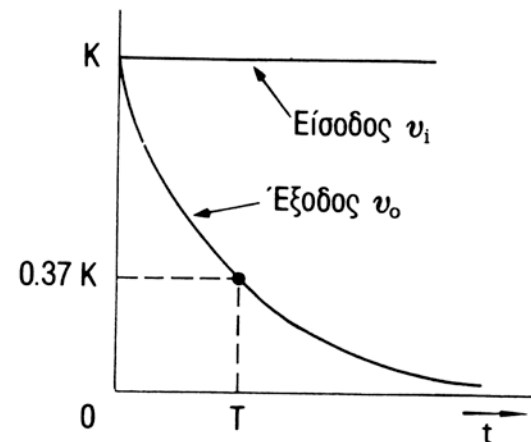
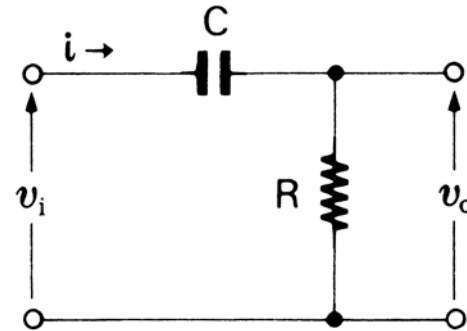
- Γινόμενο RC: **σταθερά χρόνου**

Απόκριση κυκλώματος

Για $t=T$

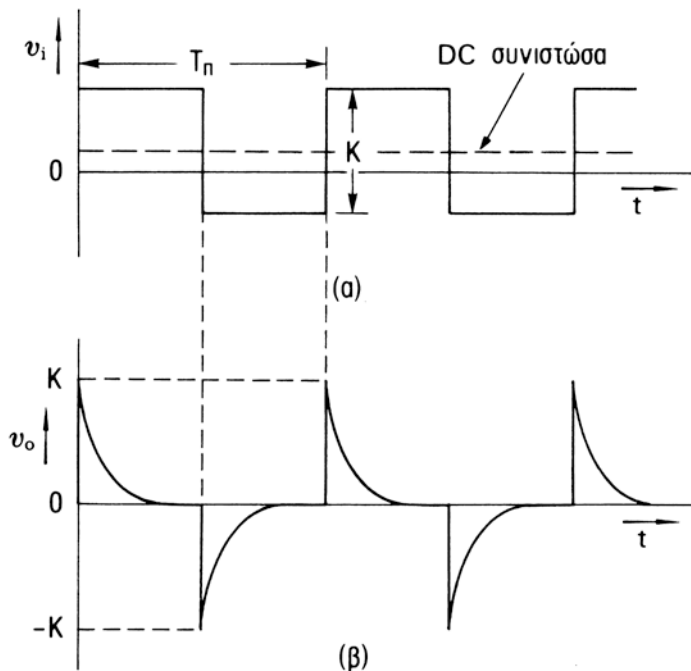
$$u_o(T) = \frac{K}{e} = \frac{K}{2,71} \cong 0,37K$$

Η σταθερά χρόνου ισούται με το χρόνο που παρέρχεται για να κατέβει το σήμα στα 37% της αρχικής τιμής



Απόκριση κυκλώματος διαφόρισης

- Αν διαφορίσουμε τετραγωνικούς παλμούς ιδανικά παίρνουμε κρουστικούς παλμούς απείρου ύψους και μηδενικής διάρκειας
- Πραγματική απόκριση του κυκλώματος



Όσο η σταθερά χρόνου γίνεται μικρότερη τόσο πλησιάζουμε την ιδανική περίπτωση

Το ύψος παραμένει πάντα ίσο με K

Απόκριση σε συνημιτονική είσοδο

- Για συνημιτονικό σήμα εισόδου

$$u_i = V_m \cos \omega t, \quad t \geq 0$$

- Η διαφορική εξίσωση γίνεται

$$RC \frac{du_o}{dt} + u_o = -RC\omega V_m \sin \omega t$$

- Η λύση της αποτελείται από δύο μέρη: τη λύση της ομογενούς και μιας μερικής λύσης, οπότε:

$$u_o = u_{o1} + u_{o2} = Ae^{-\frac{t}{RC}} + B \cos(\omega t + \varphi)$$

- Ο πρώτος όρος φθίνει με το χρόνο και αποτελεί τη μεταβατική απόκριση
- Ο δεύτερος όρος οφείλεται στην είσοδο και αποτελεί τη μόνιμη απόκριση

Απόκριση σε συνημιτονική είσοδο

- Για το προσδιορισμό των σταθερών B και φ θέτουμε τη μερική λύση στη διαφορική εξίσωση

$$-BRC\omega \sin(\omega t + \varphi) + B \cos(\omega t + \varphi) = -RC\omega V_m \sin \omega t$$

- Για $\omega t=0$ προκύπτει $-RC\omega \sin \varphi + \cos \varphi = 0 \Rightarrow \varphi = \tan^{-1} \frac{1}{RC\omega}$

- Για $\omega t=\pi/2$ προκύπτει $B(RC\omega \cos \varphi + \sin \varphi) = V_m RC\omega$

$$B = \frac{RV_m}{\sqrt{R^2 + \left(\frac{1}{C\omega}\right)^2}}$$

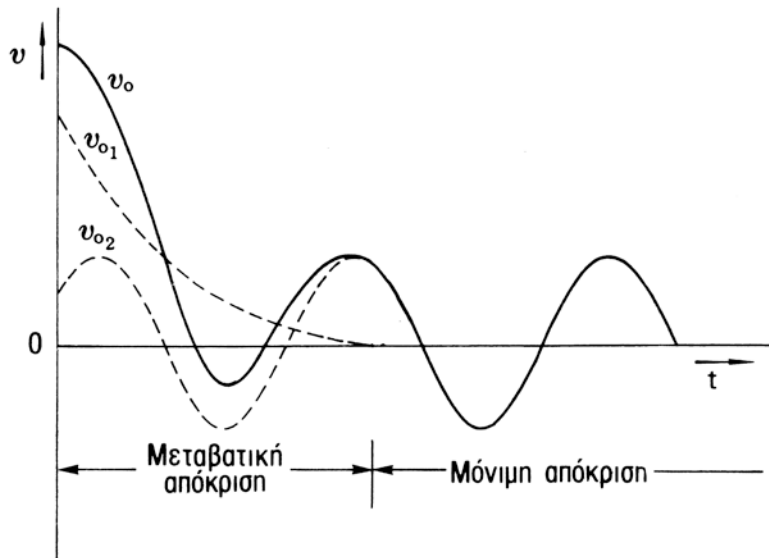
- $u_i(0)=V_m$ και καθώς $u_c(0)=0$ έχουμε $u_o(0)=V_m$ και άρα:

$$V_m = A + B \cos \varphi \Rightarrow A = \frac{V_m}{1 + (RC\omega)^2}$$

Απόκριση σε συνημιτονική είσοδο

- Τελικά

$$u_o(t) = \frac{V_m}{1 + (RC\omega)^2} e^{-\frac{t}{RC}} + \frac{V_m R}{\sqrt{R^2 + \left(\frac{1}{C\omega}\right)^2}} \cos(\omega t + \varphi)$$

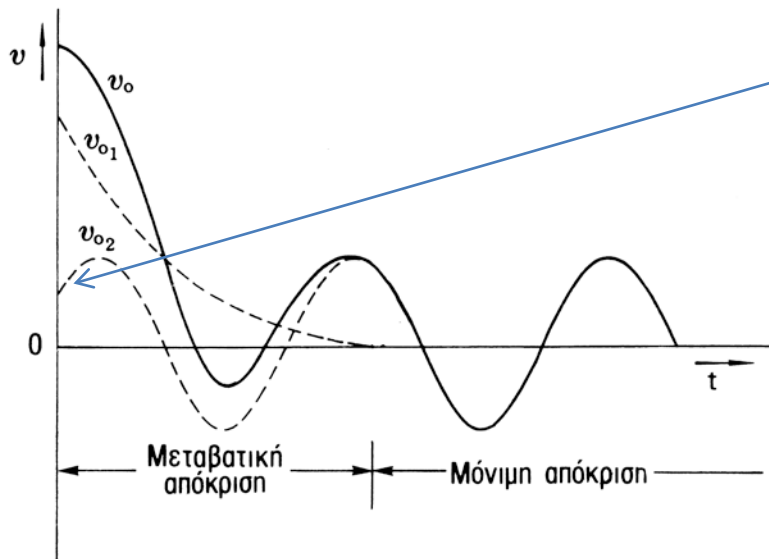


Απόκριση σε συνημιτονική είσοδο

- Τελικά

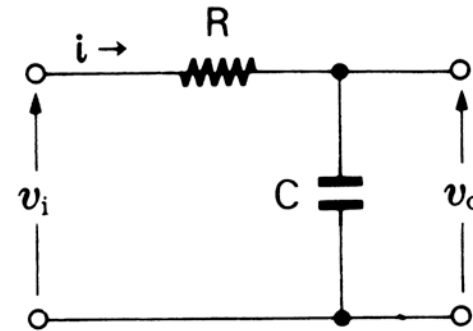
$$u_o(t) = \frac{V_m}{1 + (RC\omega)^2} e^{-\frac{t}{RC}} + \frac{V_m R}{\sqrt{R^2 + \left(\frac{1}{C\omega}\right)^2}} \cos(\omega t + \varphi)$$

Προήγηση φάσης



Κύκλωμα ολοκλήρωσης RC

- Δικτύωμα ολοκλήρωσης
- Χαμηλοπερατό φίλτρο
- Δικτύωμα καθυστέρησης φάσης



- Ισχύει $Ri + u_o = u_i$
και η διαφορική εξίσωση γίνεται

$$RC \frac{du_o}{dt} + u_o = u_i$$

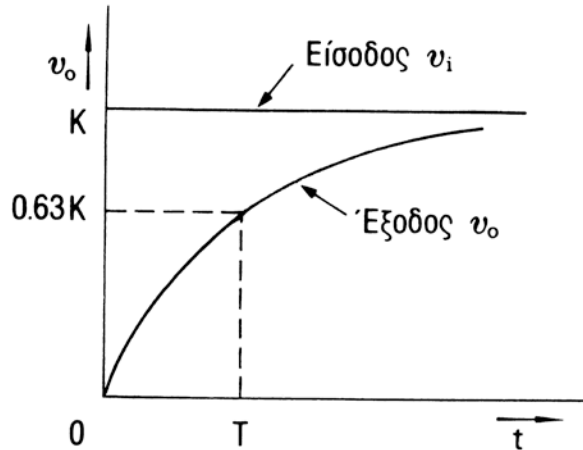
- Απόκριση σε βηματική είσοδο

Έχουμε ήδη δείξει ότι: $u_R = Ke^{-\frac{t}{RC}}$

Συνεπώς $u_C = u_i - u_R = K - Ke^{-\frac{t}{RC}}$ που αποτελεί την έξοδο

$$u_o = K \left(1 - e^{-\frac{t}{RC}} \right)$$

Απόκριση σε βηματική είσοδο



Προσεγγιστικά για $t \ll RC$ προκύπτει

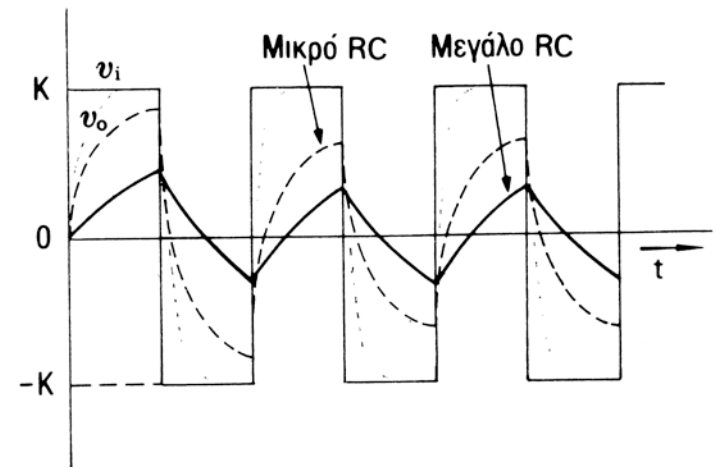
$$e^{-\frac{t}{RC}} \cong 1 - \frac{t}{RC}$$

$$u_o \cong \frac{t}{RC}$$

Έχουμε

$$\int_0^t u_i dt = \int_0^t K dt = Kt \cong RCu_o$$

οπότε
$$u_o = \frac{1}{RC} \int_0^t u_i dt, \quad \text{για } t \ll RC$$



Γι αυτό αναφέρεται ως **κύκλωμα ολοκλήρωσης**

Απόκριση σε συνημιτονική είσοδο

- Με τον ίδιο τρόπο αποδεικνύεται ότι σε είσοδο

$$u_i = V_m \cos \omega t, \quad t \geq 0$$

έχουμε έξοδο

$$u_o(t) = \frac{-V_m}{1+(RC\omega)^2} e^{-\frac{t}{RC}} + \frac{\frac{V_m}{C\omega}}{\sqrt{R^2 + \left(\frac{1}{C\omega}\right)^2}} \cos(\omega t + \varphi)$$

$$\varphi = \tan^{-1} RC\omega$$

Επειδή η γωνία έχει αρνητική τιμή το κύκλωμα χαρακτηρίζεται ως **καθυστέρησης φάσης**

Η συχνοτική συνάρτηση μεταφοράς

- Όταν ένα γραμμικό κύκλωμα διεγείρεται από ημιτονικό σήμα , μετά το μεταβατικό φαινόμενο, το σήμα στην έξοδο γίνεται ημιτονικό της ίδιας συχνότητας .
- Το σήμα στην έξοδο διαφέρει κατά πλάτος και φάση
- Το πλάτος του σήματος εξόδου ισούται με το πλάτος του σήματος εισόδου πολλαπλασιασμένου με το μέτρο της συχνοτικής συνάρτησης μεταφοράς του κυκλώματος
- Η συχνοτική συνάρτηση μεταφοράς ενός κυκλώματος είναι μια μιγαδική συνάρτηση της οποίας το μέτρο ισούται με το λόγο των πλατών των σημάτων εξόδου-εισόδου και το όρισμά του με τη διαφορά φάσεις των σημάτων εισόδου-εξόδου

Συχνοτικά διαγράμματα

- Το **πλάτος** και το **όρισμα** της **συχνοτικής συνάρτησης μεταφοράς** ενός δικτυώματος είναι **συναρτήσεις της κυκλικής συχνότητας ω**
- Για **απεικόνιση μεγεθών** με ευρεία περιοχή μεταβολής, πχ. 100:1 και άνω, χρησιμοποιούνται **λογάριθμοι**
- Σε μονάδες **decibel** μετράμε μια τάση V_2 σε σχέση με την τάση αναφοράς V_1 , παίρνοντας 20 φορές το **δεκαδικό λογάριθμο του λόγου V_1/V_2**

$$A = 20 \log \frac{V_2}{V_1} \quad \text{Πχ. για } V_2 = 1000 V_1, A = 60 \text{dB}$$

- **Δεκάδα συχνότητας**, πχ. μία δεκάδα: $f_2 = 10f_1$
- **Οκτάβα συχνότητας**, πχ. δυο οκτάβες $f_2 = 4f_1$

Διάγραμμα Bode του βαθυπερατού φίλτρου

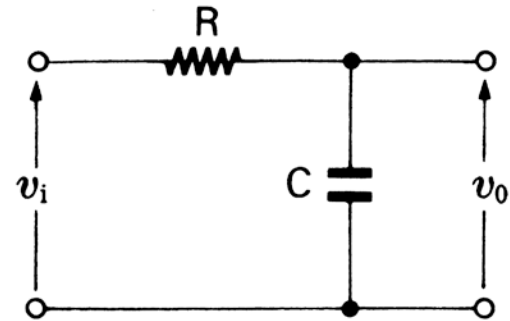
- Συχνотική συνάρτηση μεταφοράς

$$G(j\omega) = \frac{1}{1 + j\omega RC} = \frac{1}{1 + j\omega T}$$

Όπου $T=RC$ και θέττοντας $T=1/\omega_c$ έχουμε

$$G(j\omega) = \frac{1}{1 + j\frac{\omega}{\omega_c}} = \frac{1}{1 + j\frac{f}{f_c}}$$

$\omega=2\pi f$, και f_c η συχνότητα αποκοπής

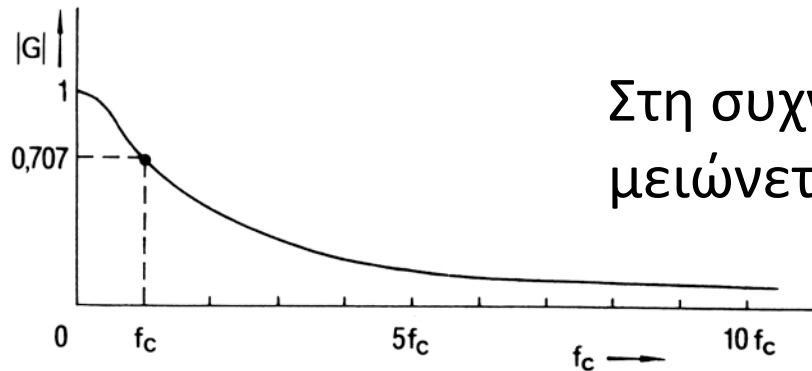


Μέτρο της συχνотικής συνάρτησης μεταφοράς

$$|G(jf)| = \frac{1}{\sqrt{1 + \left(\frac{f}{f_c}\right)^2}}$$

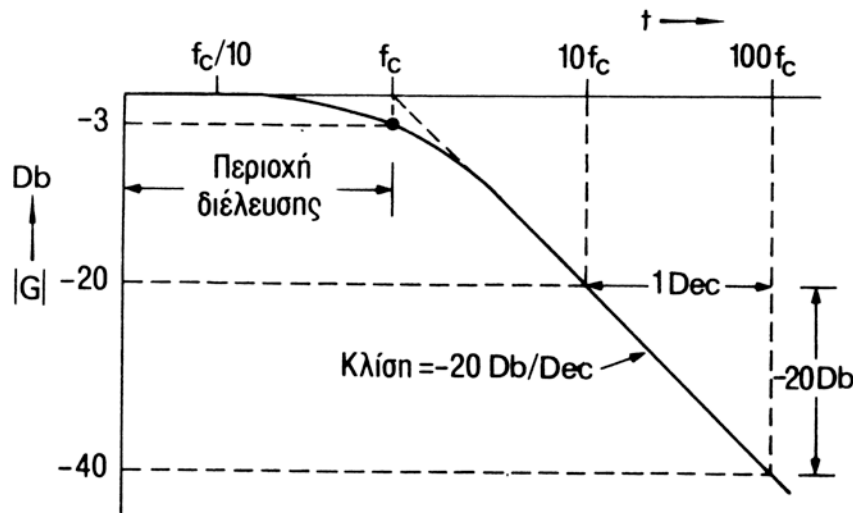
$$|G(jf_c)| = \frac{1}{\sqrt{2}} = 0,707$$

Διάγραμμα Bode του βαθυπερατού φίλτρου



Στη συχνότητα αποκοπής το μέτρο μειώνεται στο 70,7% της μέγιστης τιμής

- Η απεικόνιση του μέτρου γίνεται καλύτερα σε λογαριθμικό διάγραμμα



Στη συχνότητα αποκοπής το μέτρο μειώνεται κατά 3dB

Προσέγγιση με ευθείες

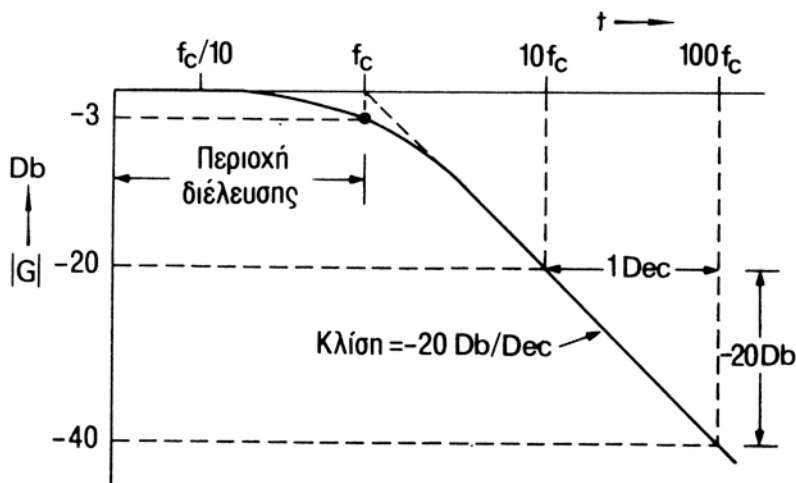
Προσέγγιση του πλάτους

- Από τις μαθηματικές εκφράσεις του μέτρου έχουμε

$$A = 20 \log |G| = 20 \log \frac{1}{\sqrt{1 + \left(\frac{f}{f_c}\right)^2}} \cong 0 \text{ dB}, \quad \text{για } f \ll f_c$$

$$A = 20 \log |G| = 20 \log \frac{1}{\sqrt{1 + \left(\frac{f}{f_c}\right)^2}} \cong -20 \log \frac{f}{f_c} = -20x, \quad \text{για } f \gg f_c$$

$$x = \log \frac{f}{f_c}$$

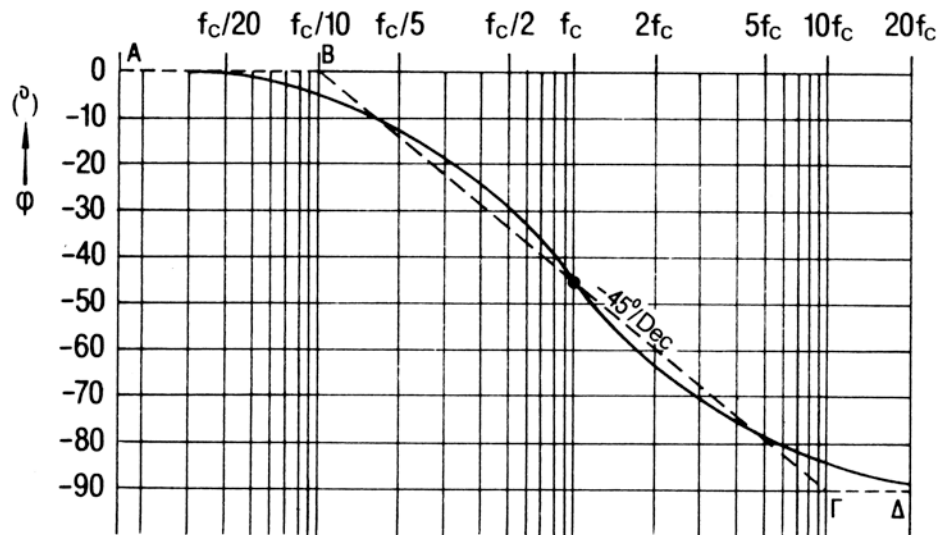


Η κλίση της ευθείας είναι
-20dB/δεκάδα

Προέγγιση της φάσης

- Για το όρισμα της συνάρτησης G έχουμε

$$\varphi = \angle G = -\angle \left(1 + j \frac{f}{f_c} \right) = -\tan^{-1} \frac{f}{f_c}$$

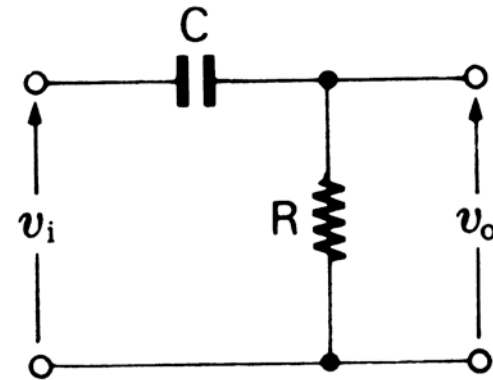


Προσεγγίζεται με τρία
ευθύγραμμα τμήματα (ΑΒΓΔ)

Διάγραμμα Bode του υπερπαρατού φίλτρου

- Συχνωτική συνάρτηση μεταφοράς

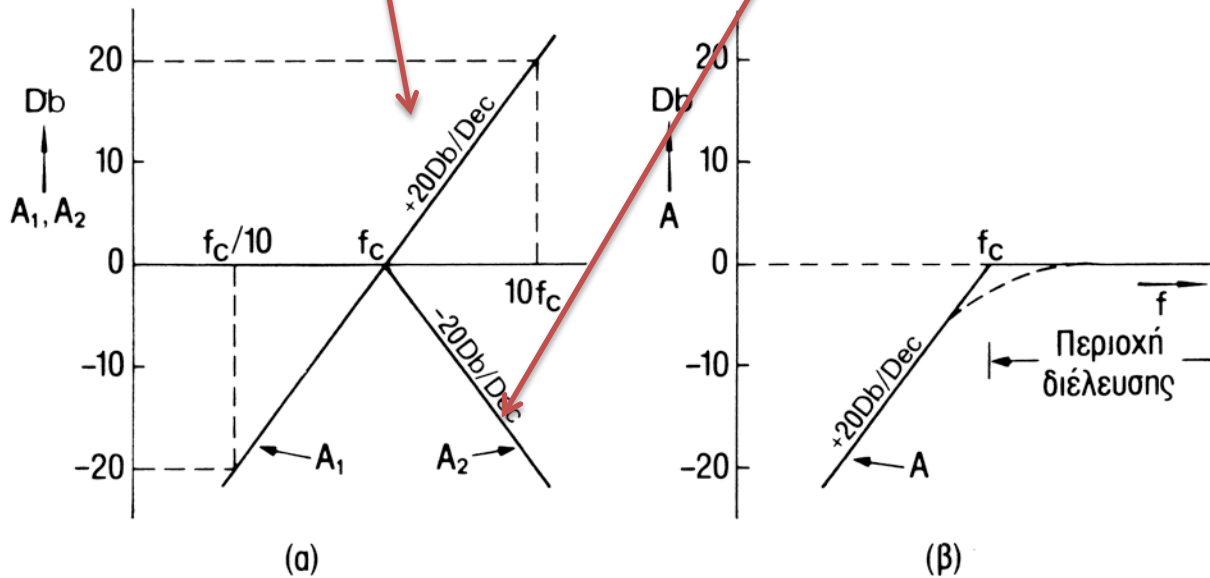
$$G(j\omega) = \frac{j\omega RC}{1 + j\omega RC} = \frac{j \frac{f}{f_c}}{1 + j \frac{f}{f_c}}$$



$\omega = 2\pi f$, και $f_c = 1/RC$ η συχνότητα αποκοπής

Προσέγγιση του πλάτους

$$A = 20 \log |G| = 20 \log \frac{f}{f_c} - 20 \log \left| 1 + j \frac{f}{f_c} \right|$$



Το διάγραμμα Bode προκύπτει ως συνδυασμός