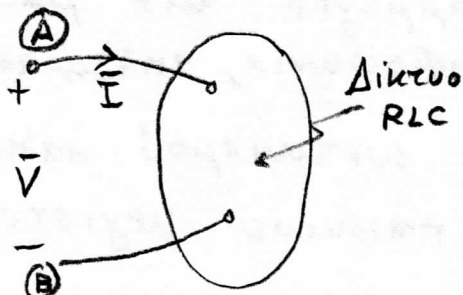


6) Συντονισμός6.1 Εισαγωγικά

Έστω ένα δίκτυο R, L, C (χωρίς πηγές)



Εξετάζουμε το δίκτυο αυτό από 2 κροσδέτες του (A) - (B). Μεταξύ των (A) - (B) υπάρχει η τάση \bar{V} και από το (A) εισέρχεται ρεύμα \bar{I} . Γενικά είναι $\bar{V} = V_m e^{j\varphi_V}$ και $\bar{I} = I_m e^{j\varphi_I}$ όπου $\varphi_V \neq \varphi_I$ γενικά.

Αν συμβεί να έχουμε $\varphi_V = \varphi_I = \varphi$ όπως τα \bar{V} και \bar{I} να είναι "εν φάση", τότε λέμε ότι το δίκτυο είναι

σε συντονισμό

Στην περίπτωση αυτή η σύνδεση αντιστάση \bar{Z} που "φαίνεται" από τα (A) - (B) είναι

$$\bar{Z} = \frac{\bar{V}}{\bar{I}} = \frac{V_m e^{j\varphi}}{I_m e^{j\varphi}} = \frac{V_m}{I_m} \text{ είναι καθαρά ωμική}$$

Η εξήγηση για το φαινόμενο του συντονισμού είναι η ακόλουθη:

- Οι αυτεπαγωγές L_i που βρίσκονται μέσα στο δίκτυο "αλληλοεξουδετερώνονται", με τις χωρητικότητες

C_j , για κάποια συγκεκριμένη συχνότητα ω , και έτσι το δίκτυο εμφανίζει καθαρά ωμική συμπεριφορά

46
Όπως είναι προφανές για να έλθω ένα δίκτυο
σε συντονισμό δε πρέπει, οπωσδήποτε να περιέχει
και αυτεπαγωγές και χωρητικότητες (για να γίνει
η αλληλοεξουδετέρωση)

Το φαινόμενο του συντονισμού είναι παρα πολύ
χρήσιμο στις εφαρμογές της ραδιοηλεκτρολογίας
(τηλεπικοινωνίες, ραδιοφωνία, τηλεόραση κ.λ.π.)

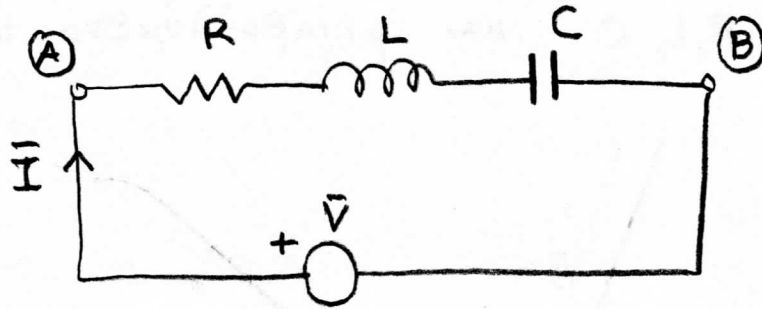
Στο φαινόμενο του συντονισμού κάποια μεγέθη
(τάσεις, ρεύματα) παίρνουν μέγιστες τιμές

Επίσης ένα άλλο χαρακτηριστικό ενός συντονισμένου
κυκλώματος είναι η ευκολία "διέλευσης" ορισμένων
συχνοτήτων και η δυσκολία διέλευσης ορισμένων
άλλων συχνοτήτων

Παρακάτω θα εξετάσουμε παραδείγματα συντονισμένων
κυκλωμάτων.

6.2 Κύκλωμα RLC σειράς

Έχουμε το απλό RLC κύκλωμα σειράς



$$\bar{Z}_{AB} = R + jX = R + j\omega L - \frac{j}{\omega C} = R + j\left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)$$

$$\bar{Z}_{AB} = \sqrt{R^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)^2} \angle \tan^{-1}\left(\frac{\omega L - \frac{1}{\omega C}}{R}\right)$$

- για να έχουμε συντονισμό δε πρέπει:

$$\tan^{-1}\left(\frac{\omega L - \frac{1}{\omega C}}{R}\right) = 0^\circ \quad \text{άρα} \quad \omega L - \frac{1}{\omega C} = X = 0$$

$$\bar{Z}_{AB} \Rightarrow \omega L = \frac{1}{\omega C} \Rightarrow \boxed{\omega_{\text{συν}} = \frac{1}{\sqrt{LC}}} \quad \text{και} \quad f_{\text{συν}} = \frac{1}{2\pi\sqrt{LC}}$$

Στην προηγούμενη ανάλυση θεωρήθηκε ότι:

- Οι τιμές των R, L, C παραμένουν σταθερές και αλλάζει η τιμή του ω

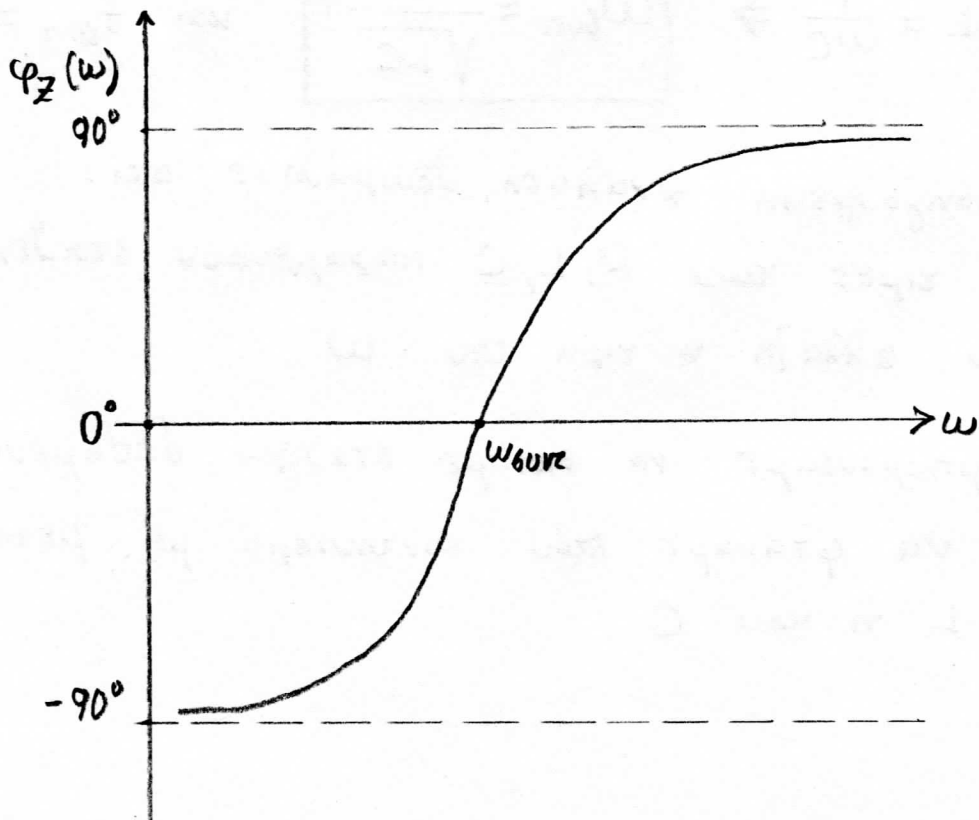
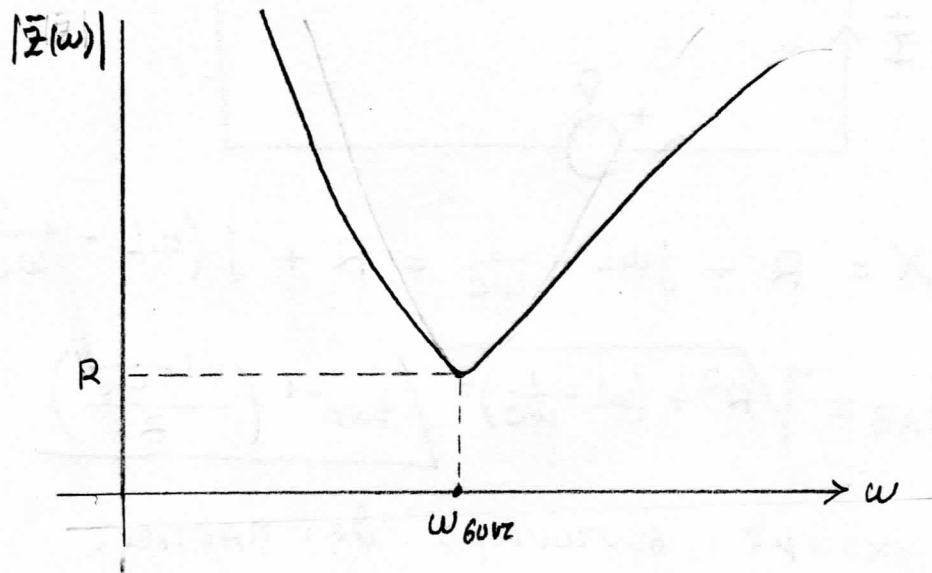
- Θα μπορούσαμε να έχουμε σταθερό, δεδομένο, ω και να φτάναμε στον συντονισμό με μεταβολή του L ή του C

411

Στα επόμενα σχήματα φαίνεται η μεταβολή

του $|\bar{Z}| = \sqrt{R^2 + (\omega L - \frac{1}{\omega C})}$ και $\varphi_Z = \tan^{-1} \left(\frac{\omega L - \frac{1}{\omega C}}{R} \right)$

για δεδομένα R, L, C και μεταβαλλόμενο ω



Το ρεύμα \bar{I} που διαρρέει το κύκλωμα θα είναι:

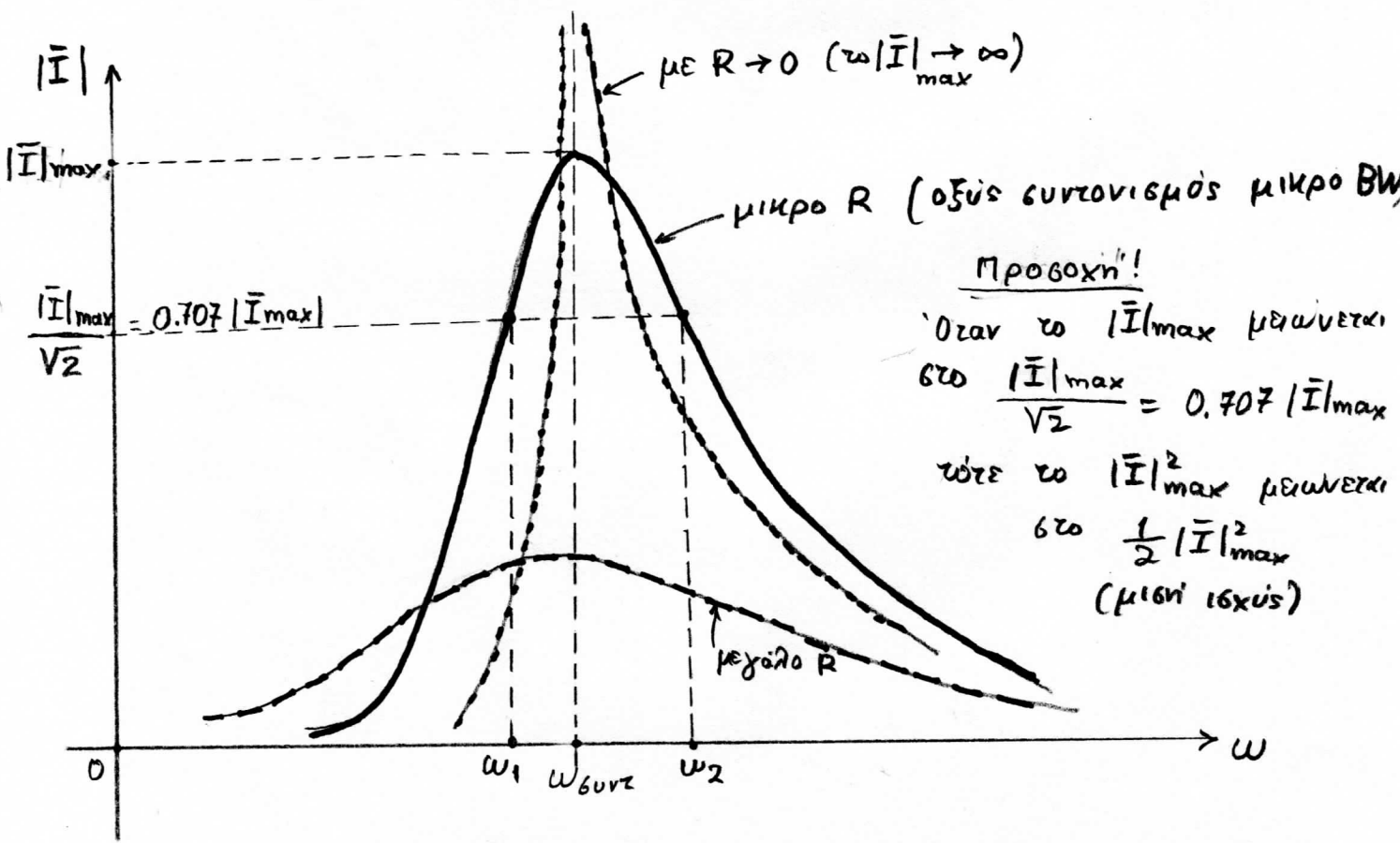
$$\bar{I} = \frac{\bar{V}}{Z} \text{ αρα } |\bar{I}| = \frac{|\bar{V}|}{|Z|}$$

$$|\bar{I}| = \frac{|\bar{V}|}{\sqrt{R^2 + (\omega L - \frac{1}{\omega C})^2}}$$

οταν $\omega = \omega_{\text{συν}}$ τότε :

$$|\bar{I}|_{\text{συν}} = |\bar{I}|_{\text{max}} = \frac{|\bar{V}|}{R} \text{ (γιατι;)}$$

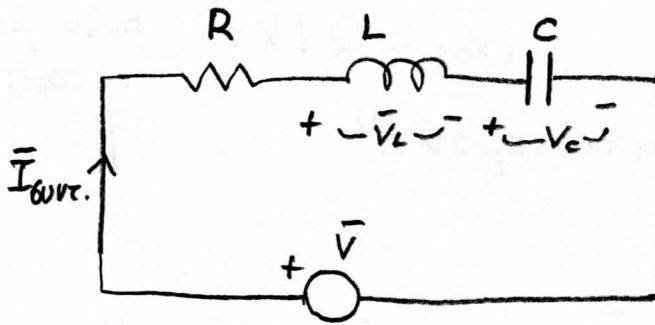
δηλ. στο κύκλωμα συντονισμού σειράς το ρεύμα μεγιστοποιείται στην συχνότητα συντονισμού. Αν το R είναι μικρό το $|\bar{I}|_{\text{συν}}$ μπορεί να πάρει πολύ μεγάλες τιμές



το διάστημα $\omega_2 - \omega_1$ λέγεται "εύρος Ζώνης" BW (bandwidth)

Υπερταθείς λόγω συντονισμού (σειράς)

Ας εξετάσουμε πάλι το κύκλωμα σειράς, στην κατάσταση του συντονισμού



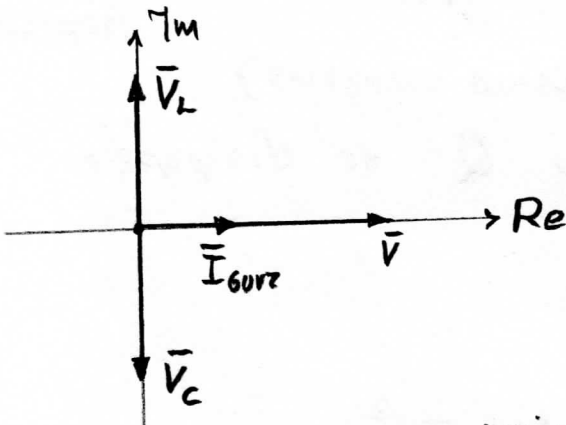
έχουμε: $\bar{V}_L = j\omega_{\sigma\upsilon\tau} L \bar{I}_{\sigma\upsilon\tau}$

$$\bar{V}_C = -j \frac{1}{\omega_{\sigma\upsilon\tau} C} \bar{I}_{\sigma\upsilon\tau} = -j\omega_{\sigma\upsilon\tau} L \bar{I}_{\sigma\upsilon\tau} = -\bar{V}_L$$

διότι στον συντονισμό ισχύει:

$$\omega_{\sigma\upsilon\tau} \cdot L = \frac{1}{\omega_{\sigma\upsilon\tau} \cdot C}$$

οι τάσεις \bar{V}_L και \bar{V}_C διαφέρουν κατά 180° στη φάση



θα έχουμε $\bar{I}_{\sigma\upsilon\tau} = \frac{\bar{V}}{R}$

άρα

$$|\bar{V}_L| = \omega_{\sigma\upsilon\tau} L \cdot |\bar{I}_{\sigma\upsilon\tau}| = \omega_{\sigma\upsilon\tau} L \frac{|\bar{V}|}{R}$$

και: $|\bar{V}_C| = \frac{1}{\omega_{\sigma\upsilon\tau} C} \frac{|\bar{V}|}{R}$

Ορίζουμε το μέγεθος Q (συντελεστής ποιότητας)

$$Q = \frac{\omega_{\sigma\upsilon\tau} \cdot L}{R} = \frac{1}{\omega_{\sigma\upsilon\tau} R \cdot C} \quad (\alpha\delta\iota\alpha\sigma\tau\alpha\ \mu\acute{\epsilon}\gamma\epsilon\theta\omicron\varsigma)$$

Πρακτικά:

- Είναι δυνατόν το Q να πάρει τιμές πολύ μεγαλύτερες από το 1 (ακόμα και Q = 200)

οπότε $|\bar{V}_L| = Q |\bar{V}|$, $|\bar{V}_C| = Q |\bar{V}|$ τις τιμές
πολύ μεγαλύτερες
του $|\bar{V}|$

- υπερτάσεις συντονισμού!!!

Προσοχή

Υπενθυμίζεται ότι $|\bar{V}_L|$, $|\bar{V}_C|$ πολύ μεγάλα
αλλά $\bar{V}_L + \bar{V}_C = 0$ (γιατί;)

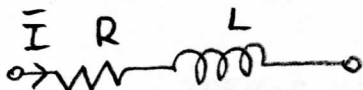
Θα δώσουμε εδώ τον γενικό ορισμό του Q (συντελεστής ποιότητας) μιας συνδεσμολογίας R-L-C

$$Q = 2\pi \cdot \frac{\text{Μέγιστη αποθηκευμένη ενέργεια στη διάρκεια μιας περιόδου}}{\text{Ενέργεια που χάνεται σε θερμότητα στη διάρκεια μιας περιόδου}}$$

(Το Q εκφράζει την ικανότητα αποθήκευσης ενέργειας)

- Παραδείγματα υπολογισμού του Q σε διάφορες συνδεσμολογίες

1) R, L σειράς



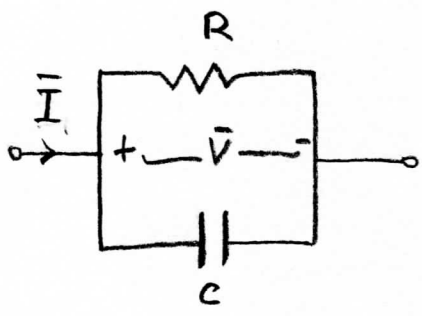
$$Q = 2\pi \cdot \frac{\frac{1}{2} L I_m^2}{\frac{1}{2} I_m^2 R T} \Rightarrow$$

$$\bar{I} = I_m e^{j\varphi_I}$$

$$\Rightarrow Q = \frac{2\pi L}{R T} = \frac{2\pi L}{R \frac{2\pi}{\omega}} = \frac{\omega L}{R}$$

T: περίοδος

2) R, C παράλληλα



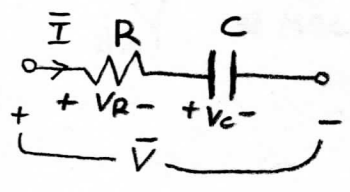
$$Q = 2\pi \cdot \frac{\frac{1}{2} C V_m^2}{\frac{1}{2} I_m^2 R T} = \frac{2\pi \cdot C V_m^2}{\left(\frac{V_m}{R}\right)^2 R \cdot \frac{2\pi}{\omega}}$$

$$\Rightarrow Q = \frac{C}{\frac{1}{\omega R}} = \omega R C$$

$$\bar{I} = I_m e^{i\varphi_I}$$

$$\bar{V} = V_m e^{i\varphi_V}$$

3) R, C σειράς

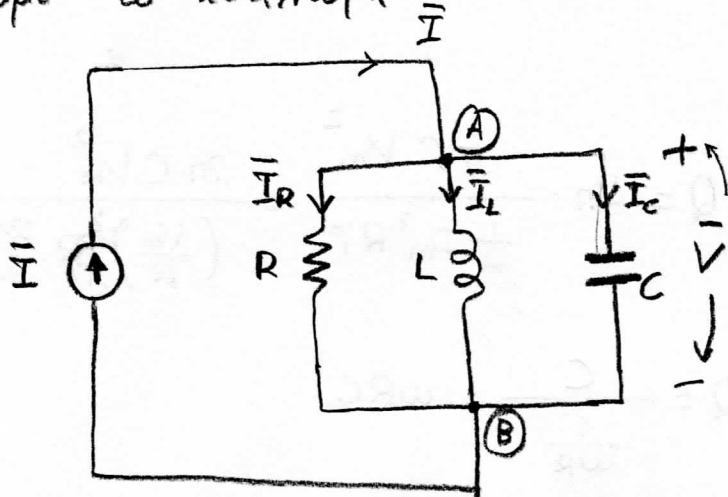


$$Q = 2\pi \frac{\frac{1}{2} C V_{cm}^2}{\frac{1}{2} I_m^2 R T} = 2\pi \cdot \frac{C V_{cm}^2}{(V_{cm} \omega C)^2 R T} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow Q = \frac{2\pi C}{\omega^2 C^2 R \frac{2\pi}{\omega}} = \frac{1}{\omega R C}$$

6.3. Κύκλωμα RLC παράλληλα (δυναμικό κύκλωμα με το RLC βείρας)

Έχουμε το κύκλωμα



Για λόγους συμμετρίας με το κύκλωμα RLC βείρας θεωρούμε ότι το κύκλωμα RLC παράλληλα τροφοδοτείται από πηγή ρεύματος \bar{I}

- Έχουμε $\bar{Y}_{AB} = \frac{1}{R} + j(\omega C - \frac{1}{\omega L})$ και $\bar{V} = \frac{\bar{I}}{\bar{Y}_{AB}}$

για να είναι τα \bar{V}, \bar{I} "εν φάσει", θα πρέπει \bar{Y}_{AB} να είναι καθαρά ωμική.

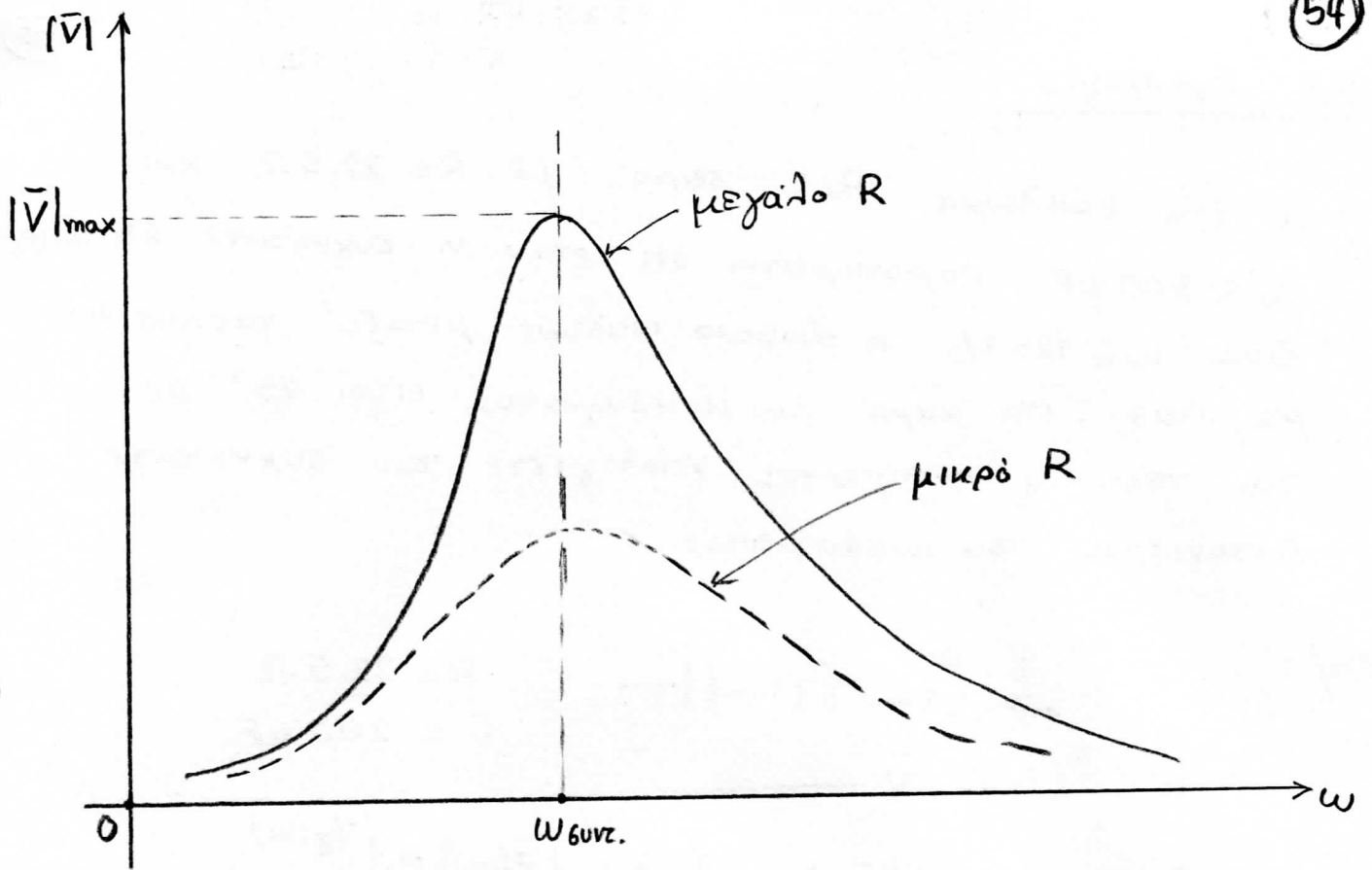
Άρα $\bar{Y}_{AB} = \frac{1}{R}$ επομένως $(\omega C - \frac{1}{\omega L}) = 0$

δηλ. $\omega_{\text{δυν}} = \frac{1}{\sqrt{LC}}$ - ίδια με το κύκλωμα RLC βείρας

"δυναμικά" θεωρούμενοι θα έχουμε:

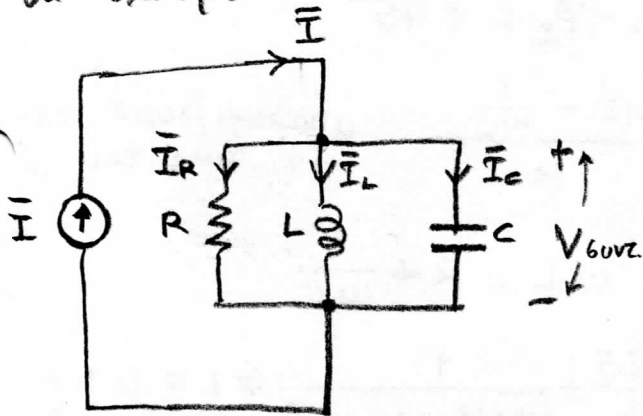
$$|\bar{V}|_{\text{δυν}} = |\bar{V}|_{\text{max}} = \frac{|\bar{I}|}{\frac{1}{R}} = |\bar{I}| \cdot R$$

και αντίστοιχα...



Ρεύματα \bar{I}_L, \bar{I}_C στον παραλληλο συντονισμό

Στο κυκλωμα RLC παραλληλο, και στη συχνότητα συντονισμού, θα έχουμε



$$\bar{I}_L = \frac{\bar{V}_{\omega_0}}{j\omega_0 L} \quad (\text{όπου } \bar{V}_{\omega_0} = \bar{I} \cdot R)$$

$$\bar{I}_C = \bar{V}_{\omega_0} j\omega_0 C = -\bar{I}_L$$

$$(\text{διότι } \frac{1}{\omega_0 L} = \omega_0 C)$$

τα ρεύματα \bar{I}_L, \bar{I}_C διαφέρουν κατά 180° στη φάση

και στην περίπτωση αυτή θα έχουμε:

$$|\bar{I}_L| = \frac{|\bar{V}_{\omega_0}|}{\omega_0 L} = |\bar{I}| \frac{R}{\omega_0 L}$$

$$|\bar{I}_C| = |\bar{V}_{\omega_0}| \omega_0 C = |\bar{I}| R \omega_0 C$$

6.4 Εφαρμογές

1) Σε ένα κύκλωμα RLC σειράς με $R = 22.5 \Omega$ και $C = 200 \mu F$ παρατηρείται ότι όταν η συχνότητα λειτουργίας είναι $\omega = 125 \text{ r/s}$, η διαφορά φάσης μεταξύ τάσης και ρεύματος, στα άκρα του κυκλώματος, είναι 45° με την τάση να προηγείται. Υπολογίστε την συχνότητα συντονισμού του κυκλώματος

Απ/



$R = 22.5 \Omega$
 $C = 200 \mu F$

Έχουμε: $\bar{Z}(\omega) = R + j(\omega L - \frac{1}{\omega C}) = |\bar{Z}(\omega)| e^{j\varphi_Z(\omega)}$

$\varphi_Z(\omega) = \tan^{-1} \left(\frac{\omega L - \frac{1}{\omega C}}{R} \right) = \varphi_V - \varphi_I$

οταν $\omega_1 = 125 \text{ r/s}$ τότε $\varphi_Z = \varphi_V - \varphi_I = +45^\circ$

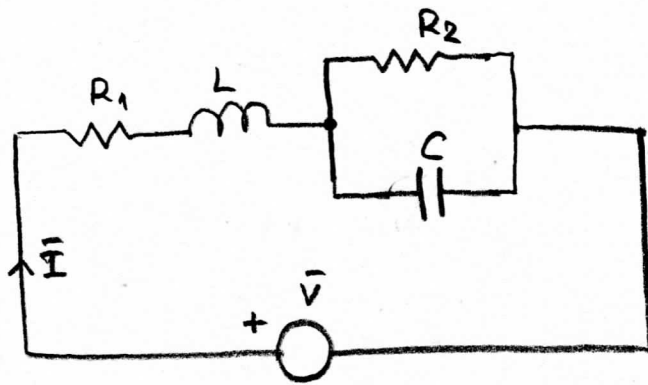
$\tan \varphi_Z = \tan 45^\circ = 1 = \frac{\omega_1 L - \frac{1}{\omega_1 C}}{R}$ υπολογίζουμε την τιμή του L

οπότε $R = \omega_1 L - \frac{1}{\omega_1 C} \Rightarrow \omega_1 L = R + \frac{1}{\omega_1 C}$

$\Rightarrow L = \frac{R}{\omega_1} + \frac{1}{\omega_1^2 C} = \frac{22.5}{125} + \frac{1}{(125)^2 \cdot 200 \times 10^{-6}} \Rightarrow L = 0.5 \text{ H}$

οπότε $\omega_{\text{συντ}} = \frac{1}{\sqrt{LC}} = \frac{1}{\sqrt{0.5 \times 200 \times 10^{-6}}} = 100 \text{ r/sec}$

2) Δίδεται το ακόλουθο κύκλωμα



όπου

$$\bar{V} = 48 / 30^\circ \text{ V}$$

$$R_1 = 50 \Omega, R_2 = 10 \Omega$$

$$C = 100 \mu\text{F}$$

$$\omega = 1000 \text{ rad/s}$$

- Υπολογίστε την τιμή της αυτεπαγωγής L ώστε το κύκλωμα να βρίσκεται σε συντονισμό

Απ/

Για να έχουμε συντονισμό δε πρέπει η $\bar{Z}_{o\lambda}(\omega)$ να είναι καθαρά ωμική

$$\bar{Z}_{o\lambda}(\omega) = R_1 + j\omega L + \frac{R_2 \left(\frac{-j}{\omega C} \right)}{R_2 - \frac{j}{\omega C}} = R_1 + j\omega L + \frac{\frac{-jR_2}{\omega C}}{\frac{\omega CR_2 - j}{\omega C}}$$

$$= R_1 + j\omega L + \frac{-jR_2}{\omega CR_2 - j} = R_1 + j\omega L + \frac{-jR_2 (\omega CR_2 + j)}{(\omega CR_2 - j)(\omega CR_2 + j)} =$$

$$= R_1 + j\omega L + \frac{R_2 - j\omega CR_2^2}{1 + \omega^2 C^2 R_2^2} = R_{o\lambda}(\omega) + jX_{o\lambda}(\omega)$$

Για συντονισμό δε πρέπει $X_{o\lambda}(\omega) = 0$ (καθαρά ωμική)

$$\text{αρα } \left(\omega L - \frac{\omega CR_2^2}{1 + \omega^2 C^2 R_2^2} \right) = 0 \Rightarrow L = \frac{CR_2^2}{1 + \omega^2 C^2 R_2^2}$$

Βεβαιώνουμε τις δεδομένες τιμές των ω, R_2, C και βρίσκουμε

$$L = \frac{100 \times 10^{-6} \cdot 10^2}{1 + (1000 \times 100 \times 10^{-6} \times 10)^2} \Rightarrow \underline{\underline{L = 0.005 \text{ H}}}$$

Παρατήρηση:

- η τιμή της \bar{V} και η τιμή της R_1 δεν επηρεάζουν το αποτέλεσμα (γιατί;)