

§ 1.4 Ηλεκτρικές Ταλαντώσεις

ο Πυκνωτής

Ο πυκνωτής είναι μία διάταξη που αποτελείται από δύο αχωχούς που διαχωρίζονται από μονωτικό υλικό και χρησιμεύει ως αποθήκη ηλεκτρικού φορτίου και επομένως και ηλεκτρικής ενέργειας.

Οι δύο αχωχοί ονομάζονται οπλισμοί του πυκνωτή.

Όταν ο πυκνωτής φορτίζεται οι δύο οπλισμοί, αλληλεπιδρώντας, αποκτούν αντίθετα ηλεκτρικά φορτία $+Q$ και $-Q$ και ως φορτίο του πυκνωτή χαρακτηρίζεται η απόλυτη τιμή $|Q|$ του φορτίου ενός από τους δύο οπλισμούς του.

Ο οπλισμός του πυκνωτή με το $+Q$ φορτίο έχει μεγαλύτερη τιμή δυναμικού και ονομάζεται θετικός (+) οπλισμός ενώ ο οπλισμός με το $-Q$ φορτίο έχει μικρότερη τιμή δυναμικού και ονομάζεται αρνητικός (-).

Η διαφορά δυναμικού $V_c = V^{(+)} - V^{(-)}$, δηλαδή αυτή που προκύπτει αν από το δυναμικό του θετικού οπλισμού αφαιρέσουμε το δυναμικό του αρνητικού, ονομάζεται τάση του πυκνωτή.

Για να φορτίσουμε έναν πυκνωτή συνδέουμε τους οπλισμούς του με τους πόλους μιας ηλεκτρικής πηγής συνεχούς τάσης. Η τάση V_c του πυκνωτή είναι τότε ίση με την πολική τάση V_p της πηγής, δηλαδή $V_c = V_p = E$, όπου E η ΗΕΔ της πηγής.

Η χωρητικότητα C ενός πυκνωτή είναι το φυσικό μέγεθος που χαρακτηρίζει τον κάθε πυκνωτή και για κάθε πυκνωτή έχει τιμή σταθερή, ανεξάρτητη δηλαδή από την τάση και το φορτίο του για τα οποία όμως σε κάθε πε-

ρίπτωση ισχύει ότι $C = \frac{Q}{V_c}$.

Σε κάθε φορτισμένο V_c πυκνωτή είναι αποθηκευμένη ηλεκτρική ενέργεια — δηλαδή ενέργεια που είναι αποθηκευμένη στο Η.Π του πυκνωτή. Πρόκειται για δυναμική ενέργεια — ενέργεια πεδίου συντηρητικών δυνάμεων — η οποία υπολογίζεται από τη σχέση $U = \frac{1}{2} C V_c^2$ και επειδή $C = \frac{Q}{V_c} \rightarrow U = \frac{1}{2} Q V_c = \frac{Q^2}{2C}$.

Η ηλεκτρική ενέργεια του φορτισμένου πυκνωτή είναι ίση με το έργο που απαιτείται για τη φόρτιση του.

Προβοχή

Στο συνεχές ρεύμα ο πυκνωτής λειτουργεί ως διακόπτης.

το φαινόμενο της Αυτεπαχώς.

Ως γνωστόν ηλεκτρομαχνητική επαχώς ονομάζεται το φαινόμενο της εμφάνισης τάσης στα άκρα αχώς ή της δημιουργίας Η.Ε.Δ σε αχώς όταν μεταβάλλεται η μαχνητική ροή που διέρχεται από την επιφάνεια που ορίζουν με το σχήμα τους ή όταν από την επιφάνεια πδ βαρύνουν με την κίνησή τους διέρχεται μαχνητική ροή.

Η αυτεπαχώς αποτελεί ειδική περίπτωση του φαινομένου της επαχώς και ως αυτεπαχώς ονομάζουμε το φαινόμενο της δημιουργίας Η.Ε.Δ ε' ένα κύκλωμα όταν μεταβάλλεται το ρεύμα που το διαρρέει.

Παρατήρηση

1. Το φαινόμενο της αυτεπαχώς εκδηλώνεται ιδιαίτερα έντονα, δηλαδή δίνει μετρήσιμα αποτελέσματα, σε κυκλώματα που, εκτός των άλλων, διαθέτουν και πηνίο.

2. Πηνίο είναι ένα σύστημα — σύνολο — από κυκ-

λικούς αχχωούς της ίδιας ακτίνας που είναι συνδεδεμένοι μεταξύ τους έτσι ώστε να έχουν τον ίδιο άξονα και τα επίπεδά τους να είναι παράλληλα και να ισαπέχουν.

Όταν ένα πηνίο διαρρέεται από ρεύμα έντασης i στο εσωτερικό του δημιουργείται μαχνητικό πεδίο το οποίο, στην περιοχή περί το κέντρο του πηνίου, είναι ομογενές και έχει μαχνητική επαχωή $B = \mu_0 n N i / \ell$ η φορά του οποίου καθορίζεται με τον κανόνα του δεξιού χεριού.

— Όταν σε κύκλωμα με πηχή (Ε.ν), αντίσταση R και διακόπτη, κλείσουμε το διακόπτη η ένταση του ρεύματος παίρνει ακαριαία τη μέγιστη τιμή της $I = E / R_{ολ}$.

Όταν όμως το κύκλωμα διαθέτει και πηνίο τότε με το κλείσιμο του διακόπτη η ένταση του ρεύματος δεν παίρνει ακαριαία τη μέγιστη τιμή της, $I = E / R_{ολ}$, αλλά μετά από κάποιο σχετικά μικρό χρονικό διάστημα το οποίο εξαρτάται από τις ωμικές αντιστάσεις του κυκλώματος και τα χαρακτηριστικά του πηνίου.

Το χεχονός αυτό οφείλεται στο φαινόμενο της αυτεπαχωής και θεωρητικά εξηχείται ως εξής.

Όταν ο διακόπτης είναι ανοικτός, η ένταση του ρεύματος είναι μηδέν — $i = 0$ —.

Όταν κλείνει ο διακόπτης, έχουμε μεταβολή της έντασης του ρεύματος — $\Delta i = i - 0$ —, άρα και μεταβολή της έντασης του μαχνητικού πεδίου B , στο εσωτερικό του πηνίου — $\Delta B = \mu_0 n N \Delta i / \ell$ —, έχουμε δηλαδή μεταβολή της μαχνητικής ροής Φ που διέρχεται από τις σπείρες του πηνίου — $\Delta \Phi = N \cdot \Delta B \cdot S$ —.

— Η μεταβολή $\Delta \Phi$ της μαχνητικής ροής έχει ως αποτέλεσμα την εμφάνιση ΗΕΔ από επαχωή στο πηνίο — $E_{επ} = N \Delta \Phi / \Delta t$ — η οποία έχει πολικότητα τέτοια ώστε να "αντιτίθεται" στο αίτιο που την προκαλεί — κανόνας του Lenz —.

Σημείωση

Δημιουργείται ή εμφανίζεται στο κύκλωμα ΗΕΔ από επαχθή δημαίνει ότι παρέχεται ηλεκτρική ενέργεια σε ηλεκτρικά φορτία του κυκλώματος - που είναι προϊόν μετατροπής άλλης μορφής ενέργειας που παρέχεται στο κύκλωμα μέσω έρχου - που αποκτούν έτσι, εφόσον το κύκλωμα είναι κλειστό, προαναταολισμένη κίνηση, δηλαδή δημιουργούν ηλεκτρικό ρεύμα από επαχθή - επαχθικό ρεύμα.]

— Το αίτιο εδώ είναι η αύξηση του ρεύματος, οπότε η Εεπ έχει πολικότητα τέτοια ώστε να "δώσει" ένα δικό της ρεύμα το οποίο να "αντιτέκεται" στην αύξηση του ρεύματος στο κύκλωμα. Η Εεπ δηλαδή δίνει ρεύμα αντίθετης φοράς από το ρεύμα που διαρρέει το κύκλωμα λόγω της πηχής. Αυτό έχει σαν αποτέλεσμα το ρεύμα στο κύκλωμα να μην παίρνει αμάριαία τη μέγιστη τιμή του $I = E/R_{ολ}$.

Την Εεπ που εμφανίζεται στο πηνίο την ονομάζουμε ΗΕΔ από αυτεπαχθή, γιατί προκαλείται από το μαχνητικό πεδίο του ίδιου του πηνιού, και το μέτρο της δίνεται από τη σχέση $E_{αυτ} = L |di/dt|$, όπου L ο συντελεστής αυτεπαχθής του πηνιού.

Προσοχή

1. Η αυτεπαχθή του πηνιού δεν επηρεάζει την τελική - μέγιστη - τιμή του ρεύματος $I = E/R_{ολ}$, αλλά μόνο το χρόνο που απαιτείται για να πάρει η ένταση του ρεύματος την τελική της τιμή.

2. Όταν ένα πηνίο με συντελεστή αυτεπαχθής L διαρρέεται από ρεύμα έντασης I , τότε η ενέργεια του μαχνητικού του πεδίου δίνεται από τη σχέση $U_B = \frac{LI^2}{2}$.

Ηλεκτρικές Ταλαντώσεις

Ηλεκτρική ταλάντωση (Η.Τ) ονομάζεται η περιοδική, μέσω ενός ιδανικού πηνίου, εκφόρτιση - φόρτιση ενός πυκνωτή ή,

η περιοδική μετατροπή της ενέργειας ηλεκτρικού πεδίου ενός πυκνωτή σε ενέργεια μαγνητικού πεδίου σε ιδανικό πηνίο, που είναι συνδεδεμένο με τους οπλισμούς του πυκνωτή, και αντίστροφα.

Κύκλωμα LC ονομάζεται ένα κύκλωμα που αποτελείται από έναν πυκνωτή στους οπλισμούς του οποίου είναι συνδεδεμένο, μέσω διαωπτη, ιδανικό πηνίο.

— Έστω ότι σε ιδανικό κύκλωμα LC, δηλαδή σε κύκλωμα LC χωρίς ωμικές αντιστάσεις και χωρίς απώλειες ενέργειας λόγω εκπομπής Η/Μ ακτινοβολίας, ο πυκνωτής τη χρονική στιγμή μηδέν $t=0$ που κλείνουμε το διακόπτη, έχει φορτίο $|q| = Q$. Αυτό σημαίνει ότι ο ένας οπλισμός του πυκνωτή έχει φορτίο $q = +Q$ οπλισμός αναφοράς — και ο άλλος φορτίο $q = -Q$.

Όταν κλείνουμε το διακόπτη αρχίζει η εκφόρτιση του πυκνωτή και το κύκλωμα διαρρέεται από ρεύμα. Αρχικά η ένταση του ρεύματος είναι μικρή αλλά σταδιακά η τιμή της αυξάνεται.

Αυτό εξηγείται ως εξής.

Κάθε στιγμή στο κύκλωμα, η τάση $V_C = q/C$ του πυκνωτή είναι ίση με την τάση από αυτεπαγωγική $V_L = E_{\text{αυτ}} = L \Delta i / \Delta t$ διότι R πηνίου μηδέν, δηλαδή $V_C = V_L$, ενώ το ρεύμα i στο κύκλωμα είναι η συνισταμένη των ρευμάτων i_C και i_L που έχουν αντίθετη φορά.

Αρχικά, όταν ο πυκνωτής έχει εκφορτιστεί λίγο, η τάση V_C είναι μεγάλη, συνεπώς και η τάση V_L έχει μεγάλη τιμή.

Επειδή η V_L "αντιβτέκεται" στην αύξηση του

ρεύματος η ένταση i στο κύκλωμα αρχικά έχει μικρή τιμή.

Όμως, όσο η εκφόρτιση προχωρά, η ένταση i αυξάνεται, μέχρι να πάρει τη μέγιστη τιμή της τη στιγμή που ο πυκνωτής θα εκφορτιστεί τελείως $-|i| = I$ όταν $t = T/4$.

Πιο ευχεκκριμένα, τη χρονική στιγμή $t = T/4$ που ο πυκνωτής έχει εκφορτιστεί τελείως $-|q| = 0$, η ένταση του ρεύματος στο κύκλωμα έχει τη μέγιστη, κατά απόλυτη τιμή, τιμή της.

Είναι δηλαδή, $|i| = | -I | = I$.

Κατόπιν το ρεύμα αρχίζει να μειώνεται στο διακά - χωρίς να αλλάξει φορά, δηλαδή μειώνεται κατ' απόλυτη τιμή - λόγω της αυτεπαγωγής του πηνίου, με αποτέλεσμα ο πυκνωτής να φορτιστεί και πάλι, αλλά με αντίθετη πολικότητα απ' ότι πριν.

Τη χρονική στιγμή $t = T/2$ που μηδενίζεται το ρεύμα στο κύκλωμα το φορτίο του πυκνωτή έχει τη μέγιστη τιμή του $|q| = Q$ και η πολικότητα της τάσης στους οπλισμούς του είναι αντίθετη απ' ότι αρχικά - ο οπλισμός αναφοράς είναι τώρα αρνητικά φορτισμένος -.

Στη συνέχεια το φαινόμενο επαναλαμβάνεται αντίστροφα.

Το κύκλωμα επανέρχεται στην κατάσταση στην οποία βρισκόταν τη χρονική στιγμή $t = 0$ που κλείσαμε το διακόπτη, μετά από χρόνο $t = T$.

Αποδεικνύεται ότι σε ένα ιδανικό κύκλωμα

LC:

α. η $H.T$ είναι αρμονική συνάρτηση του χρόνου - έχει τα χαρακτηριστικά της Α.Α.Τ. - δηλαδή το φορτίο q του οπλισμού αναφοράς του πυκνωτή - το φορτίο q στο κύκλωμα LC -

κατά την εκφόρτιση - φορτισση του πυκνωτή είναι ημιτονοειδής συνάρτηση του χρόνου - άρα περιοδική - με περίοδο $T = 2\pi\sqrt{LC}$, συχνότητα $f = 1/2\pi\sqrt{LC}$ και χωνιακή συχνότητα $\omega = 1/\sqrt{LC}$.

β. η περίοδος T και η συχνότητα f της Η.Τ. εξαρτώνται από τα φυσικά χαρακτηριστικά L και C του κυκλώματος και χαρακτηρίζονται ως ιδιοπερίοδος, ιδιοσυχνότητα του κυκλώματος αντίστοιχα.

δ. αν η χρονική στιγμή που κλείνουμε το διακόπτη — η χρονική στιγμή που αρχίζει η εκφόρτιση του πυκνωτή — είναι η χρονική στιγμή μηδέν — $t_0 = 0$ — και τη χρονική στιγμή $t_0 = 0$ είναι $q = +Q$ και $i = 0$ το φορτίο q μεταβάλλεται με το χρόνο σύμφωνα με τη σχέση

$$q = Q \eta \mu(\omega t + \pi/2) \quad \eta \quad \boxed{q = Q \sigma \upsilon \nu \omega t} \quad (1),$$

ενώ η ένταση του ρεύματος i στο κύκλωμα μεταβάλλεται με το χρόνο σύμφωνα με τη σχέση

$$i = I \sigma \upsilon \nu(\omega t + \pi/2) \quad \eta \quad \boxed{i = -I \eta \mu \omega t} \quad (2),$$

όπου Q, I η μέγιστη τιμή του μέτρου του φορτίου q και της έντασης του ρεύματος i αντίστοιχα. Δηλαδή $|q|_{\max} = Q$ και $|i|_{\max} = I$.

$$\text{Είναι} \quad \boxed{I = Q \cdot \omega}.$$

Από τις σχέσεις (1) και (2) προκύπτουν οι αλγεβρικές τιμές των μεγεθών q και i ενώ ως θετική θεωρείται η φορά του ρεύματος όταν αυτό κατευθύνεται προς τον οπλισμό του πυκνωτή που τη χρονική στιγμή $t_0 = 0$ είναι θετικά φορτισμένος — οπλισμός αναφοράς —.

Η.Τ και Ενέργεια

Σε ένα ιδανικό κύκλωμα LC:

α. κατά τη διάρκεια της Η.Τ η αρχική ενέργεια ηλεκτρικού πεδίου στον πυκνωτή, $U_E = Q^2/2C$, με την εκφόρτιση του ελαττώνεται και μετατρέπεται σταδιακά σε ενέργεια μαγνητικού πεδίου στο πηνίο, $U_B = Li^2/2$.

Όταν ο πυκνωτής εκφορτιστεί εντελώς είναι $U_E = 0$ και όλη η ενέργειά του έχει μεταβ

τραπεί σε ενέργεια μαχνητικού πεδίου στο πηνίο η οποία τώρα έχει αποκτήσει τη μέγιστη τιμή της $U_B \text{ max} = LI^2/2$.

Στη συνέχεια αυτή η διαδικασία γίνεται αντίστροφα ενώ η όλη διαδικασία επαναλαμβάνεται διαρκώς.

β. η ολική ενέργεια E διατηρείται σταθερή και είναι $E = U_E \text{ max} = U_B \text{ max} : \text{σταθερή} \rightarrow$

$$E = Q^2/2C = LI^2/2$$

Η ολική ενέργεια E χαρακτηρίζεται ως ενέργεια ταλάντωσης και ισοδύναμη με την ηλεκτρική ενέργεια που προφέρεται αρχικά στο κύκλωμα κατά την ενεργοποίησή του σε ταλάντωση. Δηλαδή ισοδύναμη με την ενέργεια που είναι αποθηκευμένη είτε στον πυκνωτή είτε στο πηνίο τη χρονική στιγμή αυθιώς πριν ξεκινήσει η Η.Τ.

δ. σε μία τυχαία χρονική στιγμή t κατά τη διάρκεια της Η.Τ, η ενέργεια ηλεκτρικού πεδίου του πυκνωτή είναι $U_E = Q^2/2C$ (1), ενώ η ενέργεια μαχνητικού πεδίου στο πηνίο είναι $U_B = LI^2/2$ (2).

Την ίδια χρονική στιγμή για την ενέργεια ταλάντωσης E ισχύει $E = U_E + U_B$ (Α.Δ.Ε), δηλαδή

$$E = Q^2/2C + LI^2/2$$

Από τις σχέσεις (1) και (2) προκύπτει αντίστοιχα ότι $U_E = (Q^2/2C) \sin^2 \omega t \rightarrow$

$$U_E = E \sin^2 \omega t \geq 0 \quad (3), \text{ και}$$

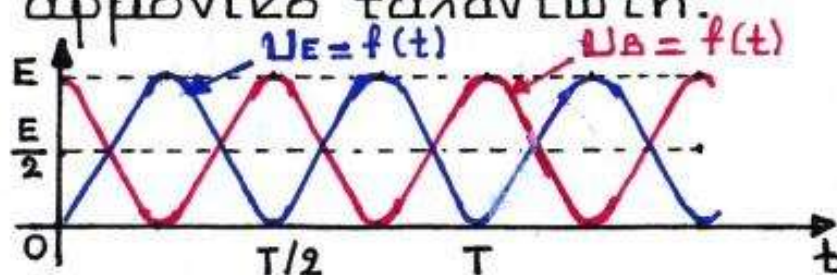
$$U_B = (LI^2/2) \cos^2 \omega t \rightarrow U_B = E \cos^2 \omega t \geq 0 \quad (4).$$

Από τις σχέσεις (3) και (4) φαίνεται ότι η ενέργεια του ηλεκτρικού πεδίου στον πυκνωτή μετατρέπεται περιοδικά σε ενέργεια μαχνητικού πεδίου στο πηνίο και αντίστροφα.

Δηλαδή, στο κύκλωμα LC έχουμε ταλάντωση ενέργειας, σε αναλογία με αυτό που συμβαί-

ΝΕΙ ΣΤΟΝ ΑΡΜΟΝΙΚΟ ΤΑΛΑΝΤΩΤΗ.

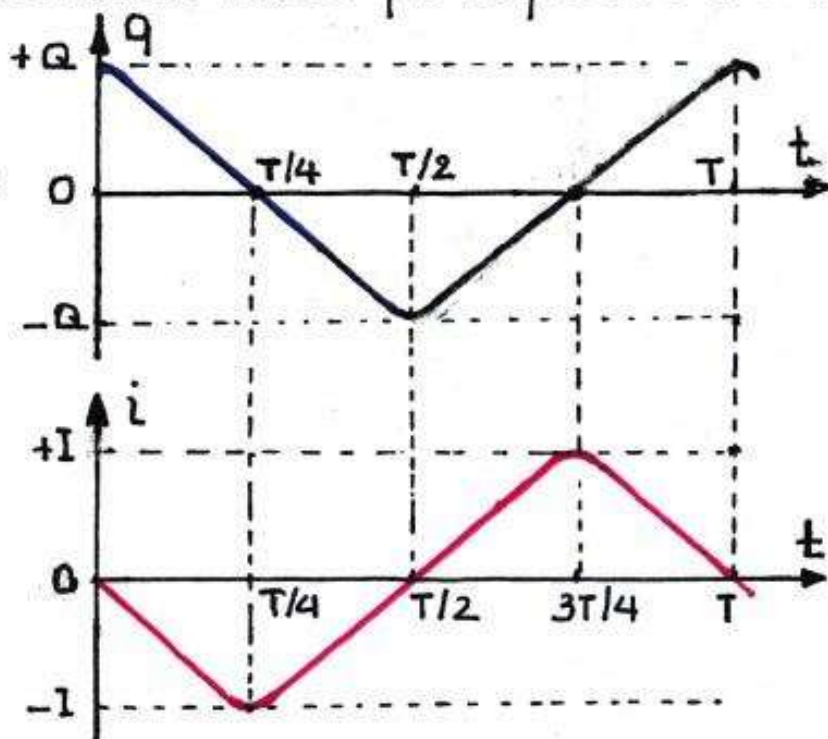
1.



Από τα διαγράμματα των συναρτήσεων $U_E = f(t)$ και $U_B = f(t)$ προκύπτει ότι η ενέργεια ηλεκτρικού πεδίου του πυκνωτή μετατρέπεται περιοδικά σε ενέργεια μαχνητικού πεδίου στο πηνίο με περίοδο $T' = T/2$.

2.

$$q = Q \sin \omega t$$



$$i = -I \cos \omega t$$

Από τα διαγράμματα των συναρτήσεων $q = f(t)$ και $i = f(t)$ σε ιδανικό κύκλωμα LC προκύπτει ότι όταν $q = 0$ είναι $i = \pm I$

3. Η διαφορά φάσης $\Delta\phi$ μεταξύ των μεθεθών $i = -I \cos \omega t = I \sin(\omega t + \pi)$ και $q = Q \sin \omega t \rightarrow q = Q \sin(\omega t + \pi/2)$ είναι $\Delta\phi = (\omega t + \pi) - (\omega t + \pi/2) \rightarrow \Delta\phi = \pi/2$.

Δηλαδή, η ένταση προηγείται του φορτίου κατά $\pi/2$ που αντιστοιχεί σε μία χρονική διαφορά Δt που η ένταση προηγείται του φορτίου για την οποία ισχύει,

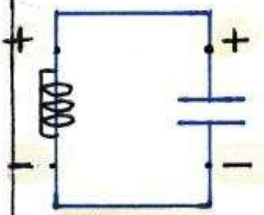
$$\Delta t = \frac{T}{2\pi} \Delta\phi = \frac{T}{2\pi} \frac{\pi}{2} \rightarrow \Delta t = T/4$$

10. ΗΛΕΚΤΡΙΚΗ ΤΑΛΑΝΤΩΣΗ ΣΕ ΚΥΚΛΩΜΑ LC

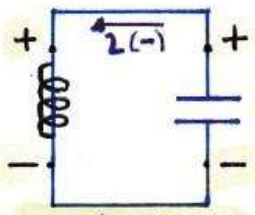
$$q = Q \cos(\omega t)$$

$$i = -I \sin(\omega t)$$

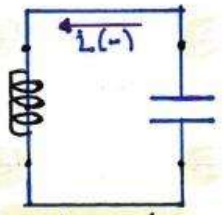
$$I = \omega Q$$



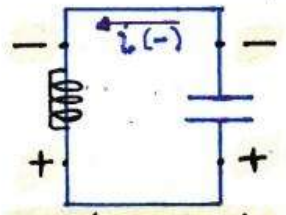
t = 0
 $q = +Q$
 $i = 0$
 $U_E = Q^2/2C$
 $U_B = 0$



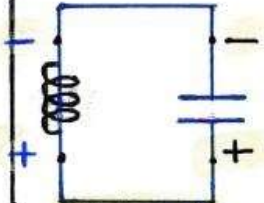
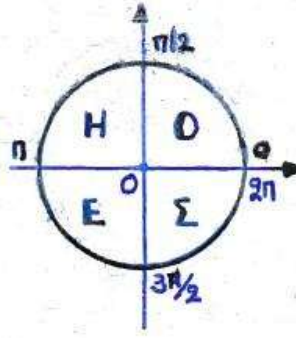
0 < t < T/4
 $0 < |q| < Q, q > 0$
 $0 < |i| < I, i < 0$
 $U_E = q^2/2C$
 $U_B = Li^2/2$
 $\leftarrow i(-)$



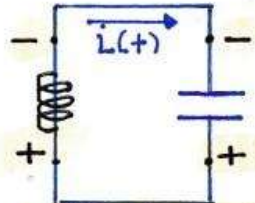
t = T/4
 $q = 0$
 $i = -I$
 $U_E = 0$
 $U_B = LI^2/2$
 $\leftarrow i(-)$



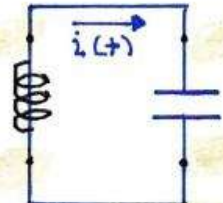
T/4 < t < T/2
 $0 < |q| < Q, q < 0$
 $0 < |i| < I, i < 0$
 $U_E = q^2/2C$
 $U_B = Li^2/2$
 $\leftarrow i(-)$



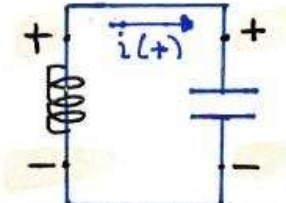
t = T/2
 $q = -Q$
 $i = 0$
 $U_E = Q^2/2C$
 $U_B = 0$



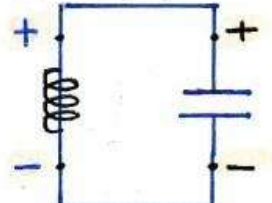
T/2 < t < 3T/4
 $0 < |q| < Q, q < 0$
 $0 < |i| < I, i > 0$
 $U_E = q^2/2C$
 $U_B = Li^2/2$
 $\rightarrow i(+)$



t = 3T/4
 $q = 0$
 $i = +I$
 $U_E = 0$
 $U_B = LI^2/2$
 $\rightarrow i(+)$



3T/4 < t < T
 $0 < |q| < Q, q > 0$
 $0 < |i| < I, i > 0$
 $U_E = q^2/2C$
 $U_B = Li^2/2$
 $\rightarrow i(+)$



t = T
 $q = +Q$
 $i = 0$
 $U_E = Q^2/2C$
 $U_B = 0$

Παρατήρηση

Στο σχολικό βιβλίο επισημαίνεται ότι η Η.Τ. είναι ιδανικό κύκλωμα LC παρουσιάζει αναλογίες με την Α.Α.Τ που εκτελεί ένα σώμα που είναι προδεδεμένο στο άκρο ελατηρίου σταθεράς K .

Στο συμπέρασμα αυτό καταλήγει λόγω του ότι στην Η.Τ το φορτίο του οπλισμού αναφοράς του πυκνωτή και το ρεύμα στο κύκλωμα μεταβάλλονται όπως η απομάκρυνση και η ταχύτητα στην Α.Α.Τ που προαναφέρθηκε εφόσον τη χρονική στιγμή $t_0 = 0$ το σώμα βρίσκεται στη θέση $x = +A$. Πράγματι, γ' αυτή την περίπτωση είναι $x = A \mu(\omega t + \pi/2) \rightarrow x = A \delta \nu \omega t$ και $U = U_0 \delta \nu (\omega t + \pi/2) \rightarrow U = -U_0 \eta \mu \omega t$.

Δηλαδή, η αντιστοιχία $q \rightarrow x$ και $i \rightarrow U$ στο σχολικό βιβλίο εξάχεται από την ομοιότητα των τύπων.

Αυτό δεν είναι σωστό.

Άλλος είναι ο λόγος της αντιστοιχίας.

Η αντιστοιχία προκύπτει αν χραισώσουμε τις διαφορικές εξισώσεις για τα δύο φαινόμενα.

Ωστόσο η αντιστοιχία είναι φαινομενική γιατί πρόκειται για διαφορετικά φαινόμενα.

Όσον αφορά την ενέργεια όμως, η δυναμική ενέργεια λόγω ταλάντωσης στο σύστημα ελατήριο-σώμα που εκτελεί Α.Α.Τ αντιστοιχίζεται με την ενέργεια ηλεκτρικού πεδίου του πυκνωτή σε ιδανικό κύκλωμα LC που εκτελεί ηλεκτρικές ταλαντώσεις με κριτήριο ότι η δυναμική ενέργεια είναι αποθηκευμένη ενέργεια στο ελατήριο, όπως αποθηκευμένη είναι και η ενέργεια στον πυκνωτή.

Δηλαδή, μπορούμε να έχουμε ένα ελατήριο τεντωμένο-συμπιερωμένο όπως και έναν πυκνωτή φορτισμένο.

Αντίθετα, η κινητική ενέργεια δεν είναι αποθηκευμένη αλλά εμφανίζεται μόνον όταν έχουμε κίνηση. Αντίστοιχα, η ενέργεια μηχανικού

πεδίου εμφανίζεται όταν έχουμε ρεύμα.

Προαιρετικά για όσους/ες θέλουν κάτι περισσότερο.

Στο σύστημα ελατήριο-βώμα εφόσον εκτελεί Α.Α.Τ η δύναμη επαναφοράς δίνεται από τη σχέση

$$\Sigma F = ma \rightarrow -kx = m \, du/dt \rightarrow$$

$$-kx = m \, d^2x/dt^2 \rightarrow$$

$$d^2x/dt^2 = - (k/m) x \quad (1),$$

στην οποία αν θέσουμε $\omega^2 = k/m \rightarrow$

$$d^2x/dt^2 = -\omega^2 x \quad (2).$$

Λύση της (2) είναι η $x = A \sin(\omega t + \phi_0)$, όπου η ϕ_0 προδeterminίζεται από τις αρχικές συνθήκες.

Στην περίπτωση που το βώμα τη χρονική στιγμή $t_0 = 0$ περνάει από τη Θ.Ι και κινείται κατά τη θετική φορά $-v > 0$ η λύση της εξίσωσης παίρνει τη μορφή $x = A \eta \mu \omega t$ διότι $\phi_0 = \pi/2$, ενώ στην περίπτωση που το βώμα τη χρονική στιγμή $t_0 = 0$ βρίσκεται στη θέση $x = +A$ είναι $\phi_0 = 0$ και η λύση της εξίσωσης παίρνει τη μορφή $x = A \sigma \upsilon \nu \omega t \rightarrow$
 $x = A \eta \mu(\omega t + \pi/2)$.

Σ' ένα ιδανικό κυκλωμα LC που εκτελεί ηλεκτρικές ταλαντώσεις ισχύει ότι

$$V_c = q/c \text{ και } I = -dq/dt, \text{ οπότε}$$

$$dI/dt = -d^2q/dt^2.$$

Το αλγεβρικό άθροισμα των τάσεων κατά μήκος του κυκλώματος είναι μηδέν. Επομένως,

$$V_L - V_c = 0 \rightarrow -L \, dI/dt - q/c = 0 \rightarrow$$

$$-L \, d^2q/dt^2 + q/c = 0 \rightarrow$$

$$d^2q/dt^2 = - (1/Lc) \cdot q \quad (3).$$

Από τη σύγκριση των σχέσεων (1) και (3) προκύπτει η αντιστοιχία $x \leftrightarrow q$.

Από αυτήν και από την αντιστοιχία $U_L \leftrightarrow U_C$, δηλαδή από την αντιστοιχία $LC \leftrightarrow 1/C$ προκύπτει $K \leftrightarrow 1/C$ και τελικά πάλι από τις (1) και (3) ότι $m \leftrightarrow L$.

Αν στην (3) θέσουμε $\omega^2 = 1/LC \rightarrow d^2q/dt^2 = -\omega^2 q$ η οποία έχει ως λύση την $q = Q \sin(\omega t + \phi_0)$, όπου η ϕ_0 προσδιορίζεται από τις αρχικές συνθήκες.

Στην περίπτωση που ο πυκνωτής τη χρονική στιγμή $t_0 = 0$ έχει φορτίο $q = 0$ και το ρεύμα στο κύκλωμα έχει κατεύθυνση θετική $i > 0$ είναι $\phi_0 = \pi/2$, οπότε η λύση της εξίσωσης παίρνει τη μορφή $q = Q \sin \omega t$, ενώ στην περίπτωση που τη χρονική στιγμή $t_0 = 0$ ο πυκνωτής — ο σπλιγμός αναφοράς του πυκνωτή — έχει φορτίο $q = +Q$ και $i = 0$ είναι $\phi_0 = 0$, οπότε η λύση της εξίσωσης παίρνει τη μορφή $q = Q \cos \omega t \leftrightarrow q = Q \sin(\omega t + \pi/2)$.

Ρυθμοί μεταβολής στην Η.Τ

Σε μία Η.Τ σε ιδανικό κύκλωμα LC αν τη χρονική στιγμή $t_0 = 0$ είναι $q = +Q$ και $i = 0$ τότε $q = Q \cos \omega t$ και $i = -I \sin \omega t$.

Στην περίπτωση αυτή είναι:

$$dq/dt = i = -I \sin \omega t,$$

$$dV_C/dt = d(q/C)/dt = (1/C) dq/dt = i/C,$$

$$dV_L/dt = dV_C/dt = i/C,$$

$$\text{Επειδή } V_L = -L di/dt \rightarrow di/dt = -V_L/L$$

$$\text{Είναι } V_L = V_C = q/C, \text{ οπότε } di/dt = -q/LC$$

$$\rightarrow di/dt = -\omega^2 q, \quad [\omega = 2\pi/\tau = 1/\sqrt{LC}]$$

$$\text{Είναι } dU_E + dU_B = 0 \leftrightarrow dU_E = -dU_B \rightarrow$$

$$dU_E/dt = -dU_B/dt, \text{ δηλαδή ο ρυθμός}$$

με τον οποίο παρέχει ενέργεια ο πυκνωτής ε-

να αριθμητικά ίσος με το ρυθμό με τον οποίο απορροφά ενέργεια το πηνίο και αντίστροφα.

$$\text{Είναι } dU_E/dt = d(q^2/2C)/dt = \frac{1}{2C} dq^2/dt$$

$$\rightarrow dU_E/dt = \frac{1}{2C} 2q dq/dt = V_C \cdot i = V_L \cdot i, \text{ άρα}$$

$$dU_B/dt = -V_C \cdot i = -V_L \cdot i$$

Παρατήρηση

Μας είναι γνωστό ότι η ισχύς κάθε διπόλου ηλεκτρικού στοιχείου που έχει στα άκρα του τάση V και διαρρέεται από ρεύμα έντασης i είναι $P = V \cdot i$.

Επομένως, η ισχύς του πυκνωτή, που είναι ο ρυθμός με τον οποίο ο πυκνωτής προσφέρει στο κύκλωμα ενέργεια, όταν εκφορτίζεται, ή απορροφά ενέργεια, όταν φορτίζεται, θα δίνεται από τη σχέση $P_C = dU_E/dt = V_C \cdot i$.

Στην ίδια λογική και η ισχύς του πηνίου θα δίνεται από τη σχέση $P_B = dU_B/dt = V_L \cdot i$.

Αν μάλιστα λάβουμε υπ' όψιν ότι όταν ο πυκνωτής εκφορτίζεται το πηνίο απορροφά ενέργεια και αντίστροφα και ότι την κάθε χρονική στιγμή, σύμφωνα με την Α.Δ.Ε, είναι

$$dU_E + dU_B = 0 \text{ θα είναι } P_C = -P_B.$$

Προσοχή

Όταν το ρεύμα εγέρχεται στο δίπολο από το άκρο με το μεγαλύτερο δυναμικό - πόλος (+) - το δίπολο απορροφά ηλεκτρική ενέργεια με ρυθμό $P = V \cdot i$ ενώ όταν εγέρχεται από το άκρο με το μικρότερο δυναμικό - πόλος (-) - το δίπολο αποδίδει ηλεκτρική ενέργεια με ρυθμό $P = V \cdot i$.

A. Ζαφειρίδης

Βασικές παρατηρήσεις για την επίλυση αδκίσεων

1. Σε κάθε περίπτωση που αναζητούμε σχέσεις μεταξύ των μεθεθών

$$\underline{q, i, Q, I, \omega}$$

αξιολογούμε τις σχέσεις

$$\underline{E_T = U_E + U_B}, \quad \underline{E_T = U_E(\max) = U_B(\max)},$$

$$\underline{\eta \mu^2 \phi + \beta \nu \nu^2 \phi = 1}, \quad \text{όπου } \phi = \omega t,$$

σε συνδυασμό με το ότι $\eta \mu \phi = -\frac{i}{I} = -\frac{i}{\omega Q}$ και $\beta \nu \nu \phi = \frac{q}{Q}$.

Παράδειγμα

Να αποδείξετε ότι: α. $i = \pm \omega \sqrt{Q^2 - q^2}$,
β. $q = \pm (1/\omega) \sqrt{I^2 - i^2}$, γ. $i = \pm \sqrt{(C/L)(V_0^2 - V^2)}$, όπου V_0 η τάση του πυκνωτή τη χρονική στιγμή $t_0 = 0$ και V η τάση του πυκνωτή μια τυχαία χρονική στιγμή t , δ. $I = \omega Q$.

Απόδειξη

α. Είναι $E_T = U_E + U_B \rightarrow Q^2/2C = q^2/2C + Li^2/2 \leftrightarrow$
 $Li^2 = (1/C)(Q^2 - q^2) \leftrightarrow i^2 = (1/LC)(Q^2 - q^2)$
 και επειδή $\omega^2 = (2\pi/T)^2 = 1/LC \rightarrow$
 $i^2 = \omega^2(Q^2 - q^2) \leftrightarrow i = \pm \omega \sqrt{Q^2 - q^2}$.

β. Είναι $E_T = U_E + U_B \rightarrow LI^2/2 = q^2/2C + Li^2/2 \leftrightarrow$
 $q^2/C = L(I^2 - i^2) \leftrightarrow q^2 = LC(I^2 - i^2) \leftrightarrow$
 $q^2 = (1/\omega^2)(I^2 - i^2) \leftrightarrow q = \pm (1/\omega) \sqrt{I^2 - i^2}$.

γ. Είναι $E_T = U_E + U_B \rightarrow CV_0^2/2 = CV^2/2 + Li^2/2$
 $\leftrightarrow Li^2/2 = C(V_0^2 - V^2) \leftrightarrow i = \pm \sqrt{(C/L)(V_0^2 - V^2)}$

δ. Είναι $E_{\tau} = U_{E.\max} = U_{B.\max} \rightarrow$
 $Q^2/2C = LI^2/2 \leftrightarrow I^2 = Q^2/LC \leftrightarrow I = Q/\sqrt{LC}$
 και επειδή $T = 2\pi\sqrt{LC}$ είναι $\omega = 2\pi/T = 1/\sqrt{LC}$,
 οπότε $I = \omega Q$.

2. Οι χρονικές εξισώσεις του φορτίου (q) και της έντασης (i) σε ιδανικό κύκλωμα LC εξαρτώνται από τις αρχικές συνθήκες και λέχυνται:

αν τη χρονική στιγμή $t_0 = 0$ είναι

$q = +Q$ και $i = 0$ τότε $q = Q \cos(\omega t)$ και $i = -I \sin(\omega t)$.

α. Στις παραπάνω σχέσεις τα μέγεθη φορτίο (q) και ένταση (i) είναι μέγεθη αλγεβρικά.

β. Η χρονική εξίσωση του φορτίου περιγράφει τις μεταβολές του φορτίου εκείνου του οπλισμού του πυκνωτή που τη χρονική στιγμή $t_0 = 0$ είναι θετικά φορτισμένος ή αν ο πυκνωτής είναι αφορτιστος αμέγως μετά φορτίζεται θετικά -οπλισμός αναφοράς.

γ. Όταν μιλάμε για το φορτίο του πυκνωτή αναφερόμαστε στην απόλυτη τιμή του $q - |q|$.

δ. Η ένταση του ρεύματος εκφράζει το ρυθμό μεταβολής του φορτίου του οπλισμού αναφοράς, δηλαδή $i = dq/dt$. Επομένως, την κάθε χρονική στιγμή λούται με την κλίση της καμπύλης στο διάγραμμα $q = f(t)$ τη δεδομένη χρονική στιγμή.

Η ένταση είναι θετική όταν το ρεύμα έχει φορά προς τον οπλισμό αναφοράς και αρνητική όταν το ρεύμα έχει φορά από τον οπλισμό αναφοράς.

ε. Η τάση αυτεπαγωγής, $V_L = -L di/dt$, στα άκρα του πηνίου εμφανίζεται όταν μεταβάλλεται η ένταση του ρεύματος που το διαρρέει και:

1. όταν η ένταση του ρεύματος αυξάνεται κα-

τά απόλυτη τιμή, το ρεύμα ειδέρχεται στο πηνίο από το άμρο με το δυναμικό (+) — εκφόρτιση πυκνωτή, μείωση U_C , αύξηση U_B , ενώ

2. όταν η ένταση του ρεύματος μειώνεται κατά απόλυτη τιμή το ρεύμα ειδέρχεται στο πηνίο από το άμρο με το δυναμικό (-) — φόρτιση πυκνωτή, αύξηση U_C , μείωση U_B .

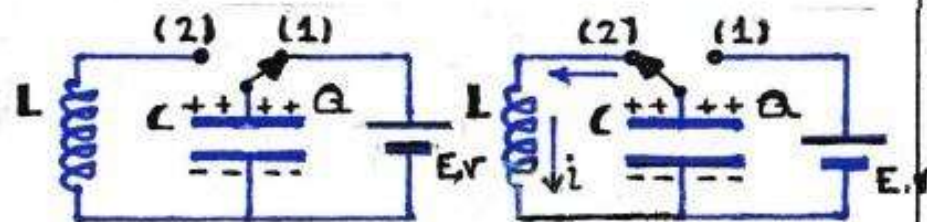
6τ. Σε ένα ιδανικό κύκλωμα ηλεκτρικής ταλάντωσης LC η τάση του πυκνωτή — $V_C = q/C$ — είναι πάντοτε ίση με την τάση στα άμρα του πηνίου, δηλαδή $V_L = V_C = q/C$.

3. Κατά την επίλυση προβλημάτων στις Η.Τ θα πρέπει, σε κάθε περίπτωση, να προβέχουμε την κατάσταση του κυκλώματος τη στιγμή που αρχίζει η Η.Τ και αυτό γιατί οι εξισώσεις που την περιχράφουν καθορίζονται από τις τιμές που έχουν τα μεξέθη (q) και (i) τη χρονική στιγμή $t_0 = 0$.

Στις Η.Τ πρακτικά εμφανίζονται δύο περιπτώξεις εξισώσεων ανάλογα με το κύκλωμα διέχερσης του κυκλώματος LC.

α. Η.Τ μετά από διέχερση του πυκνωτή.

Στο διπλανό κύκλωμα ο διακόπτης είναι αρχικά στη θέση (1) και τη χρονική στιγμή $t_0 = 0$ μετακινείται στη θέση (2).



Όσο ο διακόπτης βρίσκεται στη θέση (1) το κύκλωμα δε διαρρέεται από ρεύμα, ο πυκνωτής έχει φορτίο Q και τάση ίση με την πολική τάση της πηχής — $V_C = V_H$ —.

Είναι $V_H = E - I\gamma$ και εφόσον $I = 0$, θα είναι $V_H = E$. Επομένως, ο πυκνωτής αρχικά έχει τάση $V_0 = E$.

Μόλις ο διακόπτης μετακληθεί στη θέση (2)

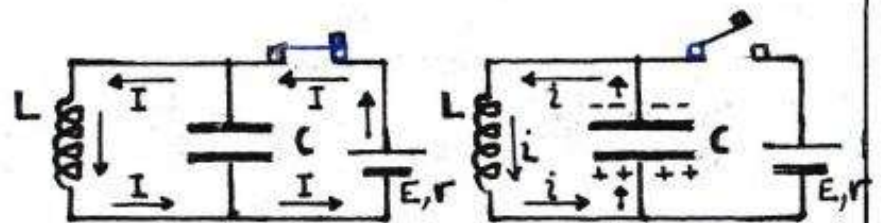
— τη χρονική στιγμή $t_0 = 0$ — ο πυκνωτής αρχίζει να εκφορτίζεται μέσω του πηνίου οπότε ξεκινά Η.Τ με αρχικές τιμές $q = +Q$ και $i = 0$.

Ο οπλισμός αναφοράς είναι, για το κύκλωμα LC, ο πάνω οπλισμός του πυκνωτή και η Η.Τ περιγράφεται με τις εξισώσεις:

$$q = Q \cos \omega t \quad \text{και} \quad i = -I \sin \omega t$$

β. Η.Τ μετά από διέλευση του πηνίου.

Στο διπλανό κύκλωμα ο διακόπτης είναι αρχικά κλειστός και τη χρονική στιγμή $t = 0$ ανοίγει.



Όσο ο διακόπτης είναι κλειστός, το κύκλωμα διαρρέεται από ρεύμα $I = E/r$.

Το σταθερό αυτό ρεύμα διέρχεται από το ιδανικό πηνίο και η τάση στα άκρα του πηνίου είναι μηδέν.

Επειδή όμως το πηνίο έχει τα ίδια άκρα με τον πυκνωτή, θα είναι μηδέν και η τάση του πυκνωτή, οπότε ο πυκνωτής θα είναι αρχικά αφορτιστός.

Μόλις ανοίξουμε το διακόπτη, το ρεύμα στο πηνίο λόγω του φαινομένου της αυτεπαγωγής δε μηδενίζεται αμαριαία αλλά μετά από κάποιο σχετικό μικρό χρονικό διάστημα.

Σ' αυτό το χρονικό διάστημα το ρεύμα μειώνεται σταδιακά και εμφανίζεται τάση στα άκρα του πηνίου, άρα και στα άκρα του πυκνωτή, με πολικότητα αντίθετη προς την πολικότητα της ηηγής. Αυτό έχει σαν αποτέλεσμα να φορτίζεται ο κάτω οπλισμός του πυκνωτή θετικά και ο πάνω αρνητικά.

Ο οπλισμός αναφοράς τώρα θα είναι ο κάτω οπλισμός του πυκνωτή ο οποίος φορτίζεται πρώτος θετικά και οι εξισώσεις ταλάντωσης θα είναι:

$$t=0 \rightarrow q=0, i=+I$$

$$q = Q \sin(\omega t + 3\pi/2) \rightarrow$$

$$i = -I \cos(\omega t + 3\pi/2) \rightarrow$$

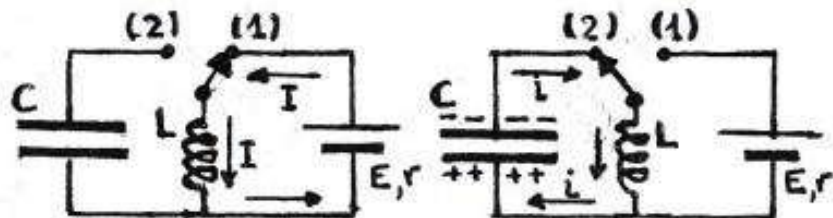
$$q = Q \sin(\omega t)$$

$$i = I \cos(\omega t)$$

Σημείωση

I. Στις Η.Τ εάν τη χρονική στιγμή $t=0$ είναι $q \neq +Q$ ή $i \neq 0$ τότε προκειμένου να βρούμε τις εξισώσεις που περιγράφουν την Η.Τ εφαρμόζουμε τις γενικές εξισώσεις $q = Q \sin(\omega t + \phi_0)$, $i = -I \cos(\omega t + \phi_0)$. Η αρχική φάση ϕ_0 υπολογίζεται με το συνιστώμενο τρόπο: $\sin \phi_0 = q/Q$ και $\cos \phi_0 = -i/I$.

II. Παραλλαγή του παραπάνω κύκλωματος είναι το κύκλωμα του διπλανού σχήματος.



Στο κύκλωμα αυτό ο διακόπτης είναι αρχικά στη θέση (1) και τη χρονική στιγμή $t_0=0$ μεταφέρεται αμιαίως στη θέση (2), οπότε αρχίζει η Η.Τ. Και στην περίπτωση αυτή το πηνίο διαρρέεται αρχικά από ρεύμα $I = E/r$ και ο πυκνωτής είναι αφορτιστός.

Α. Ζαφειρίδης