Αμοιβαία Επαγωγή - Αυτεπαγωγή

Αμοιβαία Επαγωγή

Θεωρούμε δύο πηνία που είναι τοποθετημένα το ένα κοντά στο άλλο.

Το πηνίο 1 έχει N_1 σπείρες και διαρρέεται από ρεύμα I_1 το οποίο δημιουργεί ένα μαγνητικό πεδίο \vec{B}_1 .

Εφόσον τα δύο πηνία είναι κοντά το ένα στο άλλο, κάποιες από τις μαγνητικές γραμμές από το πεδίο του πηνίου 1 θα περάσουν και από το δεύτερο πηνίο.

Έστω $Φ_{21}$ η μαγνητική ροή που περνά από μια σπείρα του πηνίου 2 εξαιτίας του ρεύματος I_1 .

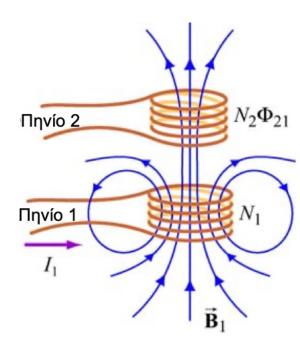
Αν το ρεύμα I_1 μεταβάλλεται με τον χρόνο, τότε μια ΗΕΔ θα επαχθεί στο πηνίο 2:

$$\mathcal{E}_{21} = -N_2 \frac{d\Phi_{21}}{dt} = -\frac{d}{dt} \iint_{\pi\pi\nu/\alpha} \vec{B}_1 \cdot d\vec{A}_2$$



Μονάδα μέτρησης της επαγωγής στο SI είναι το **Henry (H)** [$1H = 1 Tm^2/A$]

της μεταβολής του ρεύματος στο πηνίο 1: $N_2 \frac{d\Phi_{21}}{dt} = M_{21} \frac{dI_1}{dt} \quad η \, σταθερά αναλογίας <math>M_{21} = \frac{N_2\Phi_{21}}{I_1} \,$ καλείται η αμοιβαία επαγωγή



Πηνίο 2

Πηνίο 1

 $N_1\Phi_{12}$

Αμοιβαία Επαγωγή

Η σταθερά της αμοιβαίας επαγωγής εξαρτάται όπως θα δούμε παρακάτω από τις γεωμετρικές ιδιότητες των δύο πηνίων (ακτίνα σπειρών, αριθμός σπειρών)

Θα μπορούσαμε να υποθέσουμε ότι το πηνίο 2 διαρρέεται από ρεύμα I_2 και αυτό το ρεύμα μεταβάλλεται με τον χρόνο. Επομένως επάγει ΗΕΔ στο πηνίο 1:

$$\mathcal{E}_{12} = -N_1 \frac{d\Phi_{12}}{dt} = -\frac{d}{dt} \iint_{\pi\eta\nu\text{io }1} \vec{B}_2 \cdot d\vec{A}_1$$

και ρεύμα επάγεται στο πηνίο 1:

Η αλλαγή στη μαγνητική ροή του πηνίου 1 είναι ανάλογ της αλλαγής τους ρεύματος που διαρρέει το πηνίο 2

$$N_1 \frac{d\Phi_{12}}{dt} = M_{12} \frac{dI_2}{dt}$$
 η σταθερά αναλογίας $M_{12} = \frac{N_1\Phi_{12}}{I_2}$ καλείται αμοιβαία επαγωγή

Οι δύο σταθερές αποδεικνύεται ότι είναι ίσες μεταξύ τους και άρα $M_{12}=M_{21}=M$

Παράδειγμα: Αμοιβαία επαγωγή μεταξύ δύο ομοεπίπεδων και ομόκεντρων βρόχων

Έστω δύο κυκλικοί βρόχοι αποτελούμενοι από μια σπείρα ο καθένας, ακτίνων $R_2 \ll R_1$ βρίσκονται στο ίδιο επίπεδο και τα κέντρα τους συμπίπτουν.

Θα υπολογίσουμε την αμοιβαία επαγωγή τους.

Από τις εφαρμογές του νόμου Biot-Savart, είχαμε υπολογίσει το μαγνητικό πεδίο ενός κυκλικού αγωγού ακτίνας R, που διαρρέεται από ρεύμα I, σε σημεία του άξονα που περνά από το κέντρο του αγωγού και είναι κάθετος στο επίπεδο του και είχαμε βρει:

$$B = \frac{\mu_0 I R^2}{2(R^2 + z^2)^{3/2}}$$
 όπου z η απόσταση του σημείου από το επίπεδο του αγωγού

Για
$$z=0$$
 βρίσκουμε το πεδίο στο κέντρο του βρόχου: $B_1=\frac{\mu_0 I_1 R_1^2}{2R_1^3} \Rightarrow B_1=\frac{\mu_0 I_1}{2R_1}$

Εφόσον $R_2 \ll R_1$, προσεγγίζουμε το μαγνητικό πεδίο σε ολόκληρο τον εσωτερικό βρόχο με B_1 και επομένως η μαγνητική ροή στο εσωτερικό του εσωτερικού βρόχου

είναι:
$$\Phi_{21} = B_1 A_2 = \frac{\mu_0 I_1}{2R_1} \pi R_2^2 \Rightarrow \Phi_{21} = \frac{\mu_0 \pi I_1 R_2^2}{2R_1}$$

είναι: $\Phi_{21} = B_1 A_2 = \frac{\mu_0 I_1}{2R_1} \pi R_2^2 \Rightarrow \Phi_{21} = \frac{\mu_0 \pi I_1 R_2^2}{2R_1}$ Η αμοιβαία επαγωγή δίνεται από τη σχέση: $\frac{d\Phi_{21}}{dt} = M_{12} \frac{dI_1}{dt} \Rightarrow M_{12} = M = \frac{\Phi_{21}}{I_1}$ άρα: $M = \frac{\mu_0 \pi I_1 R_2^2}{2R_1 I_1} \Rightarrow M = \frac{\mu_0 \pi R_2^2}{2R_1}$ Η αμοιβαία επαγωγή εξαρτάται μόνο από γεωμετρικούς παράγοντες και όχι από το ρεύμα

Αυτεπαγωγή

Θεωρούμε και πάλι ένα πηνίο το οποίο διαρρέεται από ρεύμα / με φορά αντίθετη της φοράς των δεικτών του ρολογιού. Αν το ρεύμα είναι σταθερό, τότε η μαγνητική ροή που διαπερνά το πηνίο παραμένει σταθερή.

Υποθέτουμε ότι το ρεύμα μεταβάλλεται με το χρόνο και άρα σύμφωνα με τον νόμο του Faraday επάγεται ΗΕΔ η οποία αντιτίθεται στην αλλαγή της ροής.

Το ρεύμα που επάγεται έχει φορά αντίθετη με την αλλαγή του ρεύματος που προκαλεί την μεταβολή της μαγνητικής ροής. Συγκεκριμένα αν:

- ightharpoonup dI/dt > 0 τότε το επαγόμενο ρεύμα έχει τη φορά των δεικτών του ρολογιού
- ightarrow dI/dt < 0 τότε το επαγόμενο ρεύμα έχει φορά αντίθετη της φοράς των δεικτών του ρολογιού

Η ιδιότητα του βρόχου σύμφωνα με την οποία το ίδιο μαγνητικό πεδίο του βρόχου αντιτίθεται σε οποιαδήποτε αλλαγή τους ρεύματος που το διαρρέει ονομάζεται αυτεπαγωγή και η $\text{HE}\Delta$ που εμφανίζεται ονομάζεται τάση αυτεπαγωγής, \mathcal{E}_L

Η ιδιότητα αυτή εμφανίζεται σε όλα τα πηνία που διαρρέονται από ρεύμα.

Αυτεπαγωγή

Μαθηματικά, η τάση αυτεπαγωγής μπορεί να γραφεί ως:

$$\mathcal{E}_L = -N \frac{d\Phi_m}{dt} = -N \frac{d}{dt} \iint_{\pi\eta\nu\acute{0}} \vec{B} \cdot d\vec{A}$$
 και σχετίζεται με τον συντελεστή αυτεπαγωγή L :
$$\mathcal{E}_L = -L \frac{dI}{dt}$$

Ο συντελεστής αυτεπαγωγής L αποτελεί ιδιότητα του πηνίου και δείχνει την αντίσταση ενός πηνίου σε αλλαγές του ρεύματος. Μεγαλύτερος ο συντελεστής L μικρότερος ο ρυθμός μεταβολής του ρεύματος.

Ο συντελεστής αυτεπαγωγής L εξαρτάται:

- Τα γεωμετρικά χαρακτηριστικά του πηνίου
- Τις φυσικές ιδιότητες του κυκλώματος, όπως για παράδειγμα οι μαγνητικές ιδιότητες του μέσου και η εγγύτητα σε άλλα κυκλώματα

Παράδειγμα: Συντελεστής αυτεπαγωγής πηνίου

Θα υπολογίσουμε τον συντελεστή αυτεπαγωγής ενός πηνίου που αποτελείται από N σπείρες ακτίνας R, έχει μήκος l, διαρρέεται από ρεύμα I

Από τον νόμο του Ampere, έχουμε ότι το μαγνητικό πεδίο στο εσωτερικό του πηνίου δίνεται από την σχέση: $\vec{B} = \frac{\mu_0 NI}{l} \hat{k}$

Η μαγνητική ροή που διαπερνά κάθε σπείρα είναι: $\Phi_m = \frac{\mu_0 NI}{l} \pi R^2$

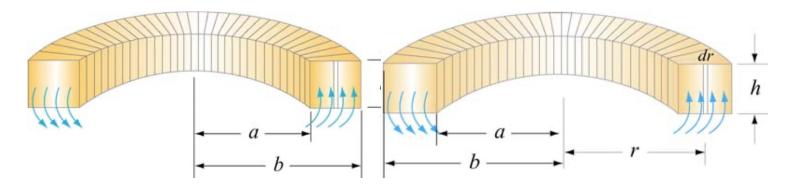
Επομένως, ο συντελεστής αυτεπαγωγής θα είναι:

$$L = \frac{N\Phi_m}{I} = N \frac{\mu_0 NI}{lI} \pi R^2 \Rightarrow L = \frac{N\Phi_m}{I} = \frac{\mu_0 \pi N^2}{l} R^2 \Rightarrow \boxed{L = \mu_0 \pi n^2 l R^2}$$

Ο συντελεστής αυτεπαγωγής εξαρτάται από όλους τους γεωμετρικούς παράγοντες και είναι ανεξάρτητος του ρεύματος που διαρρέει το πηνίο.

Παράδειγμα: Συντελεστής αυτεπαγωγής τοροειδούς

Θα υπολογίσουμε τον συντελεστή αυτεπαγωγής ενός τοροειδούς πηνίου που αποτελείται από N σπείρες, έχει το σχήμα ορθογωνίου, εσωτερική ακτίνα α , εξωτερική ακτίνα b και ύψος σπείρας a.



Σύμφωνα με τον νόμο του Ampere, το μαγνητικό πεδίο στο εσωτερικό του τοροειδούς δίνεται από τη σχέση:

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{s} = \oint B \, ds = B \oint ds = B2\pi r = \mu_0 NI \Rightarrow B = \frac{\mu_0 NI}{2\pi r}$$

Η μαγνητική ροή που περνά μέσω μιας σπείρας είναι: $\Phi_m = \iint_{\mathcal{B}} \vec{B} \cdot d\vec{A}$ όπου $d\vec{A} = hdr$

$$\Rightarrow \Phi_m = \int_{-\infty}^{b} \frac{\mu_0 NI}{2\pi r} h dr \Rightarrow \Phi_m = \frac{\mu_0 NI}{2\pi} h ln\left(\frac{b}{a}\right) \Rightarrow \Phi_m^{o\lambda} = N\Phi_m = \frac{\mu_0 N^2 I}{2\pi} h ln\left(\frac{b}{a}\right)$$

Παράδειγμα: Συντελεστής αυτεπαγωγής τοροειδούς

Επομένως ο συντελεστής αυτεπαγωγής είναι:
$$L = \frac{\Phi_m^{o.\lambda.}}{I} = \frac{\mu_0 N^2 h}{2\pi} ln\left(\frac{b}{a}\right)$$

Όπως και στις προηγούμενες περιπτώσεις, ο συντελεστής αυτεπαγωγής είναι ανεξάρτητος του ρεύματος και εξαρτάται από γεωμετρικά χαρακτηριστικά.

Εξετάζουμε την περίπτωση όπου $a \gg b - a$. Αναπτύσσουμε τον log οπότε:

$$ln\left(\frac{b}{a}\right) = ln\left(1 + \frac{b-a}{a}\right) \approx \frac{b-a}{a}$$

και ο συντελεστής της αυτεπαγωγής γίνεται: $L = \frac{\mu_0 N^2 h}{2\pi} \frac{b-a}{a} \Rightarrow L \approx \frac{\mu_0 N^2 A}{2\pi a}$

όπου A = h(b-a) το εμβαδό της σπείρας και $l = 2\pi a$ το μήκος του τοροειδούς.

Παρατηρούμε ότι στο όριο αυτό, ο συντελεστής αυτεπαγωγής για το τοροειδές και το πηνίο συμπίπτουν.

Παράδειγμα: Συντελεστής αμοιβαίας επαγωγής μεταξύ ενός βρόχου που περιβάλει σωληνοειδές

Ένα μακρύ σωληνοειδές μήκους l και επιφάνειας διατομής A, αποτελείτε από N_1 σπείρες. Ένας δεύτερος μονωμένος βρόχος είναι τυλιγμένος γύρω από το σωληνοειδές.

- (α) Θα βρεθεί η αμοιβαία επαγωγή μεταξύ των δύο πηνίων υποθέτοντας ότι ροή δεν χάνεται.
- (β) Θα βρεθεί η σχέση της αμοιβαίας επαγωγή M με τους συντελεστές αυτεπαγωγής L_1 και L_2 των δύο πηνίων.
- (α) Η μαγνητική ροή που περνά από κάθε σπείρα του εξωτερικού βρόχου εξαιτίας του σωληνοειδούς είναι: .

$$\Phi_{21} = BA = \frac{\mu_0 N_1 I_1}{l} A$$
 όπου $B = \mu_0 N_1 I_1 / l$ το ομογενές μαγνητικό πεδίο του σωληνοειδούς

Επομένως ο συντελεστής αμοιβαίας επαγωγής θα είναι: $M = \frac{N_2 \Phi_{21}}{I_1} = \frac{\mu_0 N_1 N_2}{l} A$

(β) Είδαμε ότι ο συντελεστής αυτεπαγωγής για ένα πηνίο είναι: $L_1 = \frac{N_1 \Phi_{11}}{I_1} = \frac{\mu_0 N_1^2}{l} A$ όπου Φ_{11} η μαγνητική ροή που περνά από μια σπείρα του σωληνοειδούς και προέρχεται από το πεδίο που δημιουργεί το ρεύμα I_1 .

Παράδειγμα: Συντελεστής αμοιβαίας επαγωγής μεταξύ ενός βρόχου που περιβάλει σωληνοειδές

Παρόμοια θα πάρουμε για τον δεύτερο (εξωτερικό) βρόχο ότι ο συντελεστής αυτεπαγωγής θα είναι:

$$L_2 = \frac{\mu_0 N_2^2}{l} A$$

Ο συντελεστής αμοιβαίας επαγωγής συναρτήσει των L_1 και L_2 είναι: $M=\sqrt{L_1L_2}$

Γενικά, ο συντελεστής αμοιβαίας επαγωγής συναρτήσει των L_1 και L_2 είναι:

$$M=k\sqrt{L_1L_2}$$
 όπου $0\leq k\leq 1$ ο συντελεστής σύζευξης

Στις εξεταζόμενες περιπτώσεις υποθέτουμε ότι όλη η ροή που παράγει το σωληνοειδές περνά από το εξωτερικό βρόχο και το ανάποδο.