

Εισαγωγή στα Συστήματα Ηλεκτρικής Ενέργειας (ΣΗΕ)

Κεφάλαιο 3: Μαγνητικά Πεδία και Κυκλώματα

Μάθημα στις 21/10/2022

Παύλος Σ. Γεωργιλάκης Αν. Καθ. ΕΜΠ



Αυτεπαγωγή και Αλληλεπαγωγή

Ορισμός αυτεπαγωγής:
$$L = \frac{\lambda}{i}$$
 (3.26)

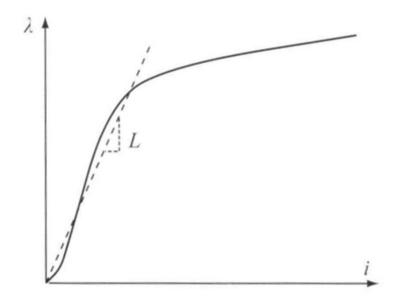
• Η αυτεπαγωγή μπορεί να εκφραστεί συναρτήσει των μεγεθών του μαγνητικού κυκλώματος ως ακολούθως:

$$L = \frac{\lambda}{i} = \frac{(N \cdot \varphi)}{i} = \frac{N}{i} \cdot \left(\frac{F}{R}\right) = \frac{N \cdot (N \cdot i)}{i \cdot R} \Longrightarrow$$

$$L = \frac{N^2}{R} \tag{3.27}$$



Αυτεπαγωγή Σιδηρομαγνητικού Υλικού



- Η καμπύλη λ-i ενός σιδηρομαγνητικού υλικού έχει ακριβώς την ίδια μορφή με την καμπύλη μαγνήτισης B-H του υλικού, επειδή το λ είναι ανάλογο του B και το i είναι ανάλογο του H.
- Στα σιδηρομαγνητικά υλικά η αυτεπαγωγή δεν είναι σταθερή, όμως η κλίση της διακεκομμένης γραμμής στην καμπύλη λ–i δίνει την κατά προσέγγιση σταθερή τιμή της αυτεπαγωγής L.



Αλληλεπαγωγή

• Σε ένα μαγνητικό κύκλωμα, η αλληλεπαγωγή (L_{12}) μεταξύ δύο τυλιγμάτων είναι ίση με τον λόγο της πεπλεγμένης ροής του πρώτου τυλίγματος (λ_1) προς το ρεύμα του δεύτερου τυλίγματος (i_2) , όταν το ρεύμα του πρώτου τυλίγματος είναι ίσο με μηδέν $(i_1 = 0)$:

$$L_{12} = \frac{\lambda_1}{i_2} \bigg|_{i_1 = 0} \tag{3.28}$$

• Όταν R η μαγνητική αντίσταση που συνδέει τα δύο τυλίγματα, τότε:

$$L_{12} = L_{21} = \frac{N_1 \cdot N_2}{R} \tag{3.29}$$



Μαγνητικό Κύκλωμα με Δύο Διεγέρσεις

• Στην ειδική περίπτωση ενός γραμμικού μαγνητικού κυκλώματος με δύο ηλεκτρικές διεγέρσεις έχουμε:

$$\lambda_1 = L_{11} \cdot i_1 + L_{12} \cdot i_2$$

$$\lambda_2 = L_{21} \cdot i_1 + L_{22} \cdot i_2$$



• Έστω p η ισχύς και W η ενέργεια του μαγνητικού πεδίου

$$p = \frac{dW}{dt} \Rightarrow dW = p \cdot dt \Rightarrow dW = (e \cdot i) \cdot dt \Rightarrow dW = \left(\frac{d\lambda}{dt}\right) \cdot i \cdot dt \Rightarrow$$

$$dW = i \cdot d\lambda \qquad (3.30)$$

$$\lambda = N \cdot \varphi \Rightarrow d\lambda = N \cdot d\varphi$$

$$dW = \mathbf{i} \cdot d\lambda \Rightarrow dW = \mathbf{i} \cdot N \cdot d\varphi \Rightarrow$$

$$dW = F \cdot d\varphi \qquad (3.31)$$



$$\varphi = A \cdot B \Rightarrow d\varphi = A \cdot dB$$

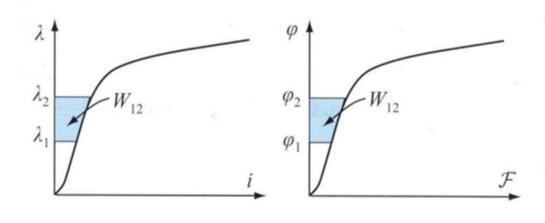
$$dW = F \cdot d\varphi \Rightarrow dW = F \cdot A \cdot dB \Rightarrow dW = H \cdot l \cdot A \cdot dB \Rightarrow$$

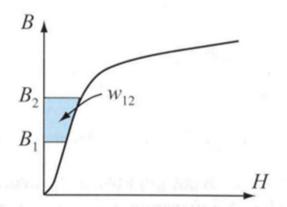
$$dW = A \cdot l \cdot H \cdot dB \qquad (3.32)$$

• Η ενέργεια που απαιτείται για να πάει το μαγνητικό πεδίο από την κατάσταση 1 (χαρακτηρίζεται από λ_1 , φ_1 , B_1) στην κατάσταση 2 (χαρακτηρίζεται από λ_2 , φ_2 , B_2) είναι:

$$W_{12} = \int_{\lambda_1}^{\lambda_2} \mathbf{i}(\lambda) \cdot d\lambda = \int_{\phi_1}^{\phi_2} \mathbf{F}(\phi) \cdot d\phi = A \cdot l \cdot \int_{B_1}^{B_2} \mathbf{H}(B) \cdot dB$$
 (3.33)









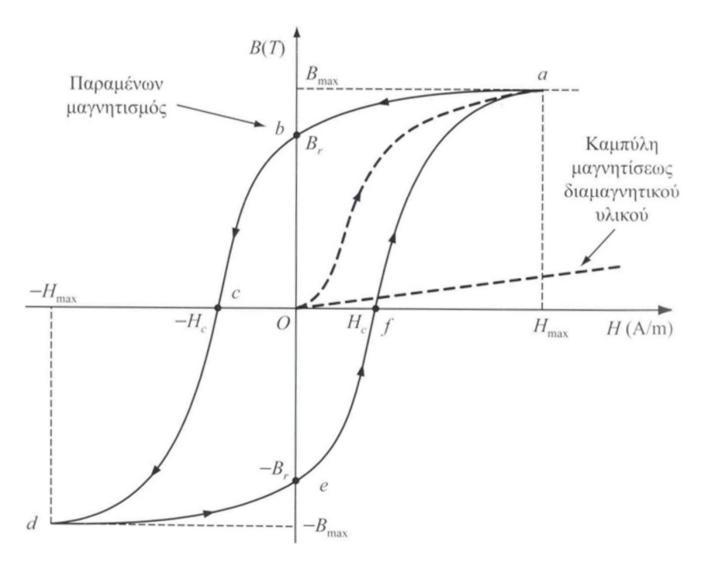
• Για γραμμικά μαγνητικά υλικά, δηλαδή για υλικά για τα οποία η αυτεπαγωγή L, η μαγνητική αντίσταση R και η μαγνητική διαπερατότητα μ είναι σταθερές και ανεξάρτητες των μεταβλητών ολοκλήρωσης, η ενέργεια του μαγνητικού πεδίου είναι:

$$W = \frac{1}{2} \cdot L \cdot i^2 = \frac{1}{2} \cdot R \cdot \varphi^2 = \frac{1}{2} \cdot A \cdot l \cdot \mu \cdot H^2$$
 (3.34)



- Οι καμπύλες μαγνήτισης των σιδηρομαγνητικών υλικών που παρουσιάστηκαν έως τώρα αναφέρονται όλες σε υλικά αρχικά μη μαγνητισμένα.
- Όμως, τα σιδηρομαγνητικά υλικά όταν μαγνητίζονται διατηρούν για κάποιο χρονικό διάστημα έναν μαγνητισμό. Η ιδιότητα αυτή προκαλεί το φαινόμενο της μαγνητικής υστέρησης.







- Κάθε κύκλος του εναλλασσόμενου ρεύματος διέγερσης αντιστοιχεί σε μία πλήρη αριστερόστροφη περιφορά του βρόχου υστέρησης.
- Ανάλογη με τη μέγιστη τιμή της έντασης του ρεύματος είναι και η ένταση του μαγνητικού πεδίου, άρα και το μέγεθος του βρόχου υστέρησης. Έτσι, κάθε σιδηρομαγνητικό υλικό χαρακτηρίζεται από μία οικογένεια βρόχων υστέρησης.
- Η ισχύς των απωλειών υστέρησης P_v είναι ανάλογη με το εμβαδόν του βρόχου υστέρησης Δw , καθώς και με τον όγκο V του μαγνητικού πεδίου. Είναι επίσης ανάλογη με τη συχνότητα f του ρεύματος διέγερσης, δεδομένου ότι χάνεται ενέργεια f φορές σε κάθε δευτερόλεπτο. Άρα:

$$P_{v} = f \cdot V \cdot \Delta w \qquad (3.35)$$



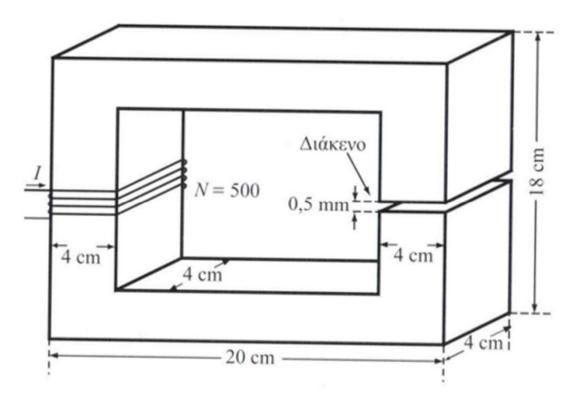
- Στα μαγνητικά κυκλώματα που διεγείρονται από εναλλασσόμενα ρεύματα εμφανίζονται και οι απώλειες δινορευμάτων P_{δ} .
- Για τον περιορισμό των απωλειών δινορευμάτων οι πυρήνες κατασκευάζονται από ηλεκτρικά μονωμένα ελάσματα μικρού πάχους.
- Οι απώλειες σιδήρου ή απώλειες πυρήνα του μαγνητικού κυκλώματος είναι:

$$P_{\pi} = P_{\upsilon} + P_{\delta} \qquad (3.36)$$

• Στους μετασχηματιστές διανομής, οι απώλειες υστέρησης είναι περίπου διπλάσιες των απωλειών δινορευμάτων.



Παράδειγμα, Δεδομένα



- Στο μαγνητικό κύκλωμα του Σχήματος, η σχετική μαγνητική διαπερατότητα του σιδήρου είναι $\mu_r = 3980$. Επίσης, I = 5 A.
- Μήκος διακένου 0,5 cm (σύμφωνα με την εκφώνηση του αριθμητικού παραδείγματος της ενότητας 3.6.3 της σελίδας 89 του βιβλίου)



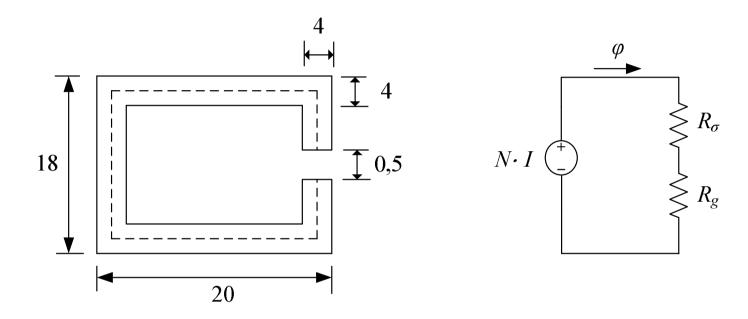
Παράδειγμα, Ζητούμενα

Να υπολογιστεί η πυκνότητα μαγνητικής ροής στις ακόλουθες περιπτώσεις:

- 1. Λαμβάνοντας υπόψη τη θυσάνωση και τη μαγνητική αντίσταση του πυρήνα
- 2. Λαμβάνοντας υπόψη τη θυσάνωση και αγνοώντας τη μαγνητική αντίσταση του πυρήνα
- 3. Αγνοώντας τη θυσάνωση και λαμβάνοντας υπόψη τη μαγνητική αντίσταση του πυρήνα
- 4. Αγνοώντας τη θυσάνωση και τη μαγνητική αντίσταση του πυρήνα



Παράδειγμα, Λύση



Το μήκος της διαδρομής του σιδήρου είναι:

$$l_{\sigma} = 16 + 14 + 16 + 14 - 0.5 \Rightarrow l_{\sigma} = 59.5 \text{ cm} \Rightarrow l_{\sigma} = 0.595 \text{ m}$$



Παράδειγμα, Λύση

Η μαγνητική αντίσταση του σιδήρου είναι:

$$R_{\sigma} = \frac{l_{\sigma}}{\mu_{r} \cdot \mu_{0} \cdot A} = \frac{0,595}{3980 \cdot (4 \cdot \pi \cdot 10^{-7}) \cdot (4 \cdot 4 \cdot 10^{-4})} \Rightarrow R_{\sigma} = 74354 \frac{A - \varepsilon}{Wb}$$

Αγνοώντας τη θυσάνωση, η μαγνητική αντίσταση του διακένου είναι:

$$R_{g0} = \frac{l_g}{\mu_0 \cdot A} = \frac{0.5 \cdot 10^{-2}}{(4 \cdot \pi \cdot 10^{-7}) \cdot (4 \cdot 4 \cdot 10^{-4})} \Rightarrow R_{g0} = 2486796 \frac{A - \varepsilon}{Wb}$$

Θεωρώντας τη θυσάνωση, η μαγνητική αντίσταση του διακένου είναι:

$$R_g = \frac{l_g}{\mu_0 \cdot A_g} = \frac{0.5 \cdot 10^{-2}}{(4 \cdot \pi \cdot 10^{-7}) \cdot (4.5 \cdot 4.5 \cdot 10^{-4})} \Rightarrow R_g = 1964\,876 \, \frac{A - \varepsilon}{Wb}$$



Περίπτωση 1, Λύση

Αν ληφθεί υπόψη η θυσάνωση και η μαγνητική αντίσταση του πυρήνα, η μαγνητική επαγωγή είναι:

$$B_1 = \frac{N \cdot I}{A \cdot (R_{\sigma} + R_g)} = \frac{500 \cdot 5}{(4 \cdot 4 \cdot 10^{-4}) \cdot (74354 + 1964876)} \Rightarrow$$

$$B_1 = 0.766 T$$

Αυτή είναι η σωστή τιμή του Β (η ακριβής τιμή).



Περίπτωση 2, Λύση

Αν ληφθεί υπόψη η θυσάνωση και αγνοηθεί η μαγνητική αντίσταση του πυρήνα, η μαγνητική επαγωγή είναι:

$$B_2 = \frac{N \cdot I}{A \cdot R_g} = \frac{500 \cdot 5}{(4 \cdot 4 \cdot 10^{-4}) \cdot 1964876} \Longrightarrow$$

$$|B_2 = 0.795 T|$$



Περίπτωση 3, Λύση

Αν αγνοηθεί η θυσάνωση και ληφθεί υπόψη η μαγνητική αντίσταση του πυρήνα, η μαγνητική επαγωγή είναι:

$$B_3 = \frac{N \cdot I}{A \cdot (R_{\sigma} + R_{g0})} = \frac{500 \cdot 5}{(4 \cdot 4 \cdot 10^{-4}) \cdot (74354 + 2486796)} \Rightarrow$$

$$B_3 = 0.610 T$$



Περίπτωση 4, Λύση

Αν αγνοηθεί η θυσάνωση και η μαγνητική αντίσταση του πυρήνα, η μαγνητική επαγωγή είναι:

$$B_4 = \frac{N \cdot I}{A \cdot R_{g0}} = \frac{500 \cdot 5}{(4 \cdot 4 \cdot 10^{-4}) \cdot 2486796} \Longrightarrow$$

$$B_4 = 0.628 T$$



Σύνοψη Αποτελεσμάτων

Θυσάνωση	R_{σ}	B (T)	Σφάλμα (%)
$\sqrt{}$	$\sqrt{}$	0,766	0,0
$\sqrt{}$	_	0,795	+ 3,8
_	$\sqrt{}$	0,610	- 20,4
_	_	0,628	- 18,0

$$\Sigma \varphi \acute{\alpha} \lambda \mu \alpha = \frac{(B - 0.766)}{0.766} \cdot 100 \%$$