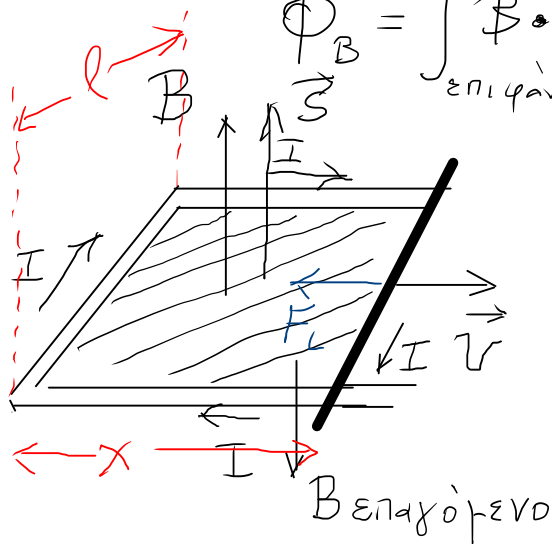


Εφαρμογές νόμου Faraday (συνέχεια)

$$\int_{\text{υφείσθη καρόνη}} \vec{E} \cdot d\vec{\ell} = - \frac{d\Phi_B}{dt} \leftarrow \begin{array}{l} \text{ροή Μ.Π.} \\ \text{σε ανοικτή} \\ \text{εμφάνεια με} \\ \text{όριο των} \\ \text{καρτών} \end{array}$$

(4η εξίσωση Maxwell)

$$\Phi_B = \int_{\text{επιφάνεια}} \vec{B} \cdot d\vec{S}$$



$$\Phi_B = B l \cdot x \quad \text{και} \quad \frac{d\Phi_B}{dt} = B \cdot l \cdot \frac{dx}{dt} = B l v$$

Πάνω στην κινούμενη ράβδο εφαρμόζεται δύναμη (Lorentz) εξαιτίας του Μ.Π. \vec{B}

$$F_L = \int d\vec{F} = \int I (d\vec{\ell} \times \vec{B}) = I l B \quad \text{επομένως για}$$

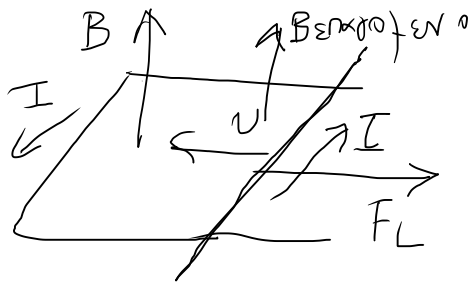
να μπορεί η ράβδος να διατηρεί ταχύτητα \vec{v} θα πρέπει να εφαρμοσθεί μια δύναμη αντίθετη από την δύναμη F_L , δηλ. να τραβιχθεί

Αφού τραβώ με δύναμη ILB παράγω έργο και η ενέργεια που δίνω καταναλώνεται υπό μορφή θερμότητας $I^2 R$.

$$P = \vec{F} \cdot \vec{v} = ILB \cdot v = \mathcal{E} \cdot \mathcal{I} \Rightarrow \mathcal{E} = \int \vec{E} \cdot d\vec{L} = \mathcal{L}B \cdot v$$

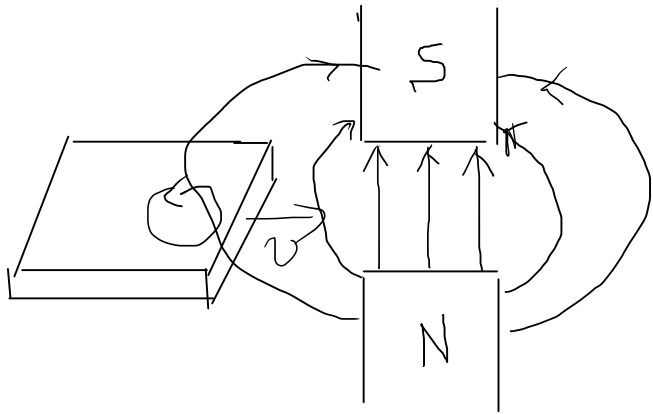
Δηλ. βρήκα την τιμή του $\int \vec{E} \cdot d\vec{L}$ χωρίς να κάνω το ολοκλήρωμα.

Αν η ταχύτητα είχε αντίθετη διεύθυνση το βεγαίο έργο θα έπρεπε να έχει ίδια φορά με το B και άρα το ηγ. πεδίο να συμπιέζεται πάντα αντίθετης φοράς. Η δύναμη Lorentz



θα ήταν αντίθετη και θα έπρεπε να σπρώχνω για να διατηρεί ταχύτητα v η ράβδος.

Δινορεύματα (Eddy current)



Αν έχω ένα κομμάτι μέταλλο να μπαίνει μέσα στο Μ.Π. ή να βγαίνει από αυτό, η ροή του Μ.Π. στο μέταλλο αυξάνεται ή μειώνεται αντίστοιχα. Τότε στο μέταλλο αναπτύσσεται ηλεκτρικό πεδίο τέτοιο ώστε να δημιουργεί ρεύμα που να δημιουργεί Μ.Π. που να αντιστέκεται στην μεταβολή.

Αυτό το ρεύμα που δημιουργείται δημιουργεί θερμότητα, γιατί μετα-

ναλώνεται ισχύς: $P = \sum I \cdot \mathcal{E} \quad (\mathcal{E} = \int \vec{E} \cdot d\vec{l})$ Αυτό μειώνει

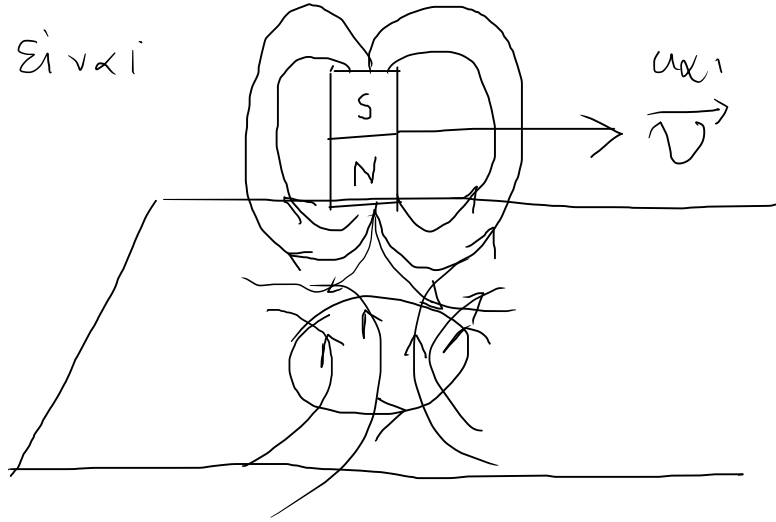
την ταχύτητα με την οποία μπαίνει μέσα το μέταλλο, γιατί η δύναμη Lorentz αντιστέκεται στην ταχύτητα.

Αυτό λέγεται μαγνητική πέδηση (φρενάρισμα)

Μαγνητική πύρνηση (Magnetic Levitation) (άρχη λειτουργίας των Τραίνων maglev)

Θυμηθείτε ότι δύο ίδιοι πόλοι απωθούνται. Το μ.π. ενός

διπόλου είναι



και έβλεπω ότι υινείται με ταχύτητα \vec{v} πάνω από ένα μεταλλικό επίπεδο. Η μεταβαλλόμενη $\Phi_{\mu\eta}$ δημιουργεί κυκλοφορικό ρεύμα στο επάνω βραχίον επίπεδο αγωγό, που προβάλλει να δημιουργήσει ένα αντίθετο μ.π. έτσι ώστε να μηδενίσει

την αλληλεπίδραση. Τα δύο ίδια και αντίθετα μ.π. δημιουργούν άπωση μεταξύ τους. Αν ο μαγνήτης σταματήσει να υινείται, τα ρεύματα στον αγωγό θα εβήσουν, γιατί υπάρχει αντίσταση R στον αγωγό. Ένας άλλος τρόπος να δημιουργηθεί άπωση είναι με την χρήση πηνίων το οποίο διαρρέεται από ένα εναλλασσόμενο ρεύμα.

Αυτεπαγωγή

Η ικανότητα ενός κυκλώματος να αντιδράσει στην αλλαγή της μαγνητικής ροής που δημιουργεί το ίδιο λέγεται αυτεπαγωγή.

Π.χ. ένα ηλεκτρικό κύκλωμα διαρρέεται από μεταβαλλόμενο ρεύμα. Το μεταβαλλόμενο ρεύμα δημιουργεί μεταβαλλόμενο Μ.Π. Το ίδιο το κύκλωμα «αποκρίνεται» μια μεταβαλλόμενη μαγνητική ροή και έτσι σε αυτό αναπτύσσεται μια ηλεκτρεγερτική δύναμη ($\mathcal{E} = \int \vec{E} \cdot d\vec{\ell}$), μια τάση που αντιδράει στη μεταβολή.

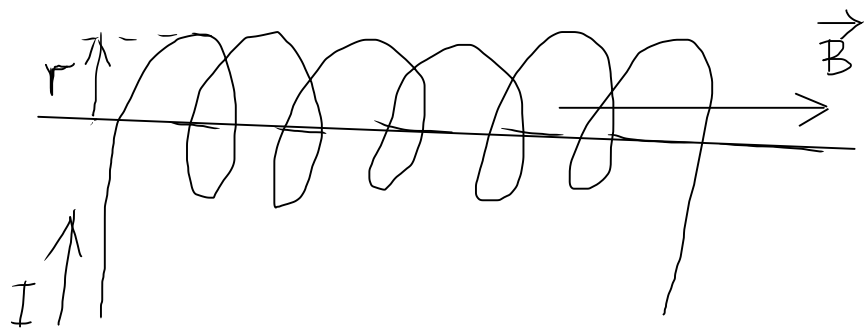
Η μαγνητική ροή που δημιουργείται από το Μ.Π. που παρίζει το κύκλωμα εξαρτάται του ρεύματος που το διαρρέει είναι προφανώς ανάλογη αυτού του ρεύματος (π.χ. 2 αμπερια ρεύμα \rightarrow 2 αμπερια Μ.Π. \rightarrow 2 αμπερια ροή)

$$\text{δηλ. } \Phi_{\text{ΜΠ}} = L \cdot I \quad [L] = \frac{\text{T/m}^2}{\text{A}} = \text{H (Henry)} \quad L: \text{αυτεπαγωγή.}$$

$$\text{Νόμος Faraday: } (\mathcal{E}) = \oint \vec{E} \cdot d\vec{\ell} = - \frac{d\Phi_{\text{ΜΠ}}}{dt} = -L \frac{dI}{dt}$$

Η αυτεπαγωγή εξαρτάται από την γεωμετρία του αγωγού, $\sigma_{\mu\eta}$, από την ροή του Μ.Π. που αποσπάζεται λόγω της μορφής του.

Έστω αν έχουμε ένα πηνίο με ακτίνα r το μαγνητικό πεδίο



\vec{B} στο εσωτερικό του έχει τιμή

$$B = \mu_0 I \frac{N}{\ell} \text{ όπου } N \text{ ο αριθμός σπειρών και}$$

ℓ το μήκος του. Το εμβαδόν κάθε

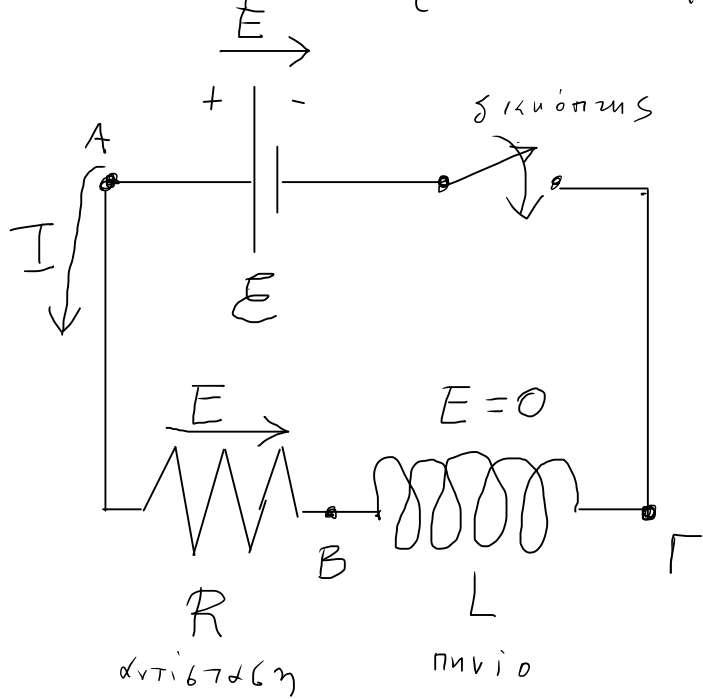
σπείρας είναι $\pi \cdot r^2$. Αντί έχουμε N σπείρες, το συνολικό εμβαδόν είναι

$N\pi r^2$. Η ροή του Μ.Π. που «αποσπάζεται» το πηνίο είναι

$$\Phi_{\mu\eta} = B \cdot N\pi r^2 = \mu_0 I \frac{N}{\ell} N\pi r^2 = L \cdot I \sigma_{\mu\eta}.$$

$$L = \pi r^2 \frac{N^2}{\ell} \mu_0$$

As δούσε τώρα το παρακάτω κύκλωμα :



Για $t=0$ το ρεύμα είναι 0. Κλείνω τον διακόπτη

και το ρεύμα πάλι να γίνει $\frac{\mathcal{E}_{\text{μπαταρίας}}}{R}$

αλλά το πηνίο L "αντιδρούμεται". Εφαρμόζοντας τον νόμο Faraday έχουμε

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{\ell} = -\frac{d\Phi}{dt} = -L \frac{dI}{dt} \Rightarrow$$

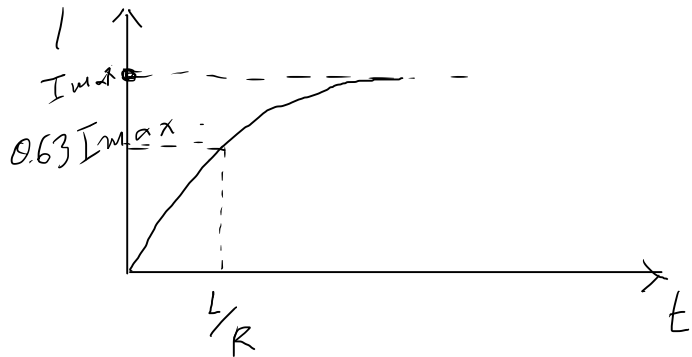
$$\Rightarrow I \cdot R - \mathcal{E}_{\text{μπαταρίας}} = -L \frac{dI}{dt} \quad \text{σημ.}$$

$\mathcal{E}_{\text{μπαταρίας}} - L \frac{dI}{dt} = I \cdot R$ Αυτό δίνει την διαφορική εξίσωση:

εναρμόφενυ ΗΕΔ που ανυζίδεται στην ΗΕΔ της μπαταρίας

$$L \frac{di}{dt} + i \cdot R - \mathcal{E}_{\mu\alpha\tau\alpha\rho\iota\alpha\varsigma} = 0 \quad \text{που έχει λύση}$$

$$i = I_{\max} \left(1 - e^{-\frac{R}{L}t} \right), \quad I_{\max} = \frac{\mathcal{E}_{\mu\alpha\tau\alpha\rho\iota\alpha\varsigma}}{R}$$



$$t = 0, \quad i = 0$$

$$t = \frac{L}{R}, \quad i = 0.63 \cdot I_{\max}$$

$$t \rightarrow \infty, \quad i = I_{\max}$$

Αν ξαφνικά αντισταθίσω την μπαταρία με βραχυκύκλωμα δηλ. $\mathcal{E}_{\mu\alpha\tau\alpha\rho\iota\alpha\varsigma} = 0$, η αυξηση που θα ανυψωθεί στην μεταβολή του ρεύματος, που θα δείξει να γίνει 0 από I_{\max}

Έτσι αν στην δικυορική εξίσωση αντισταθίσω το $\mathcal{E}_{\mu\alpha\tau\alpha\rho\iota\alpha\varsigma}$ με 0 και βάλω $i(t=0) = I_{\max}$ θα έχουμε

$$i = I_{\max} e^{-\frac{R}{L}t} \quad \text{που για} \quad \begin{array}{l} t=0 \quad i = I_{\max} \\ t = \frac{L}{R} \quad i = 0.37 I_{\max} \end{array}$$

$$t \rightarrow \infty \quad \text{δίνει} \quad i = 0$$

Το ρεύμα καθώς βθίνει παράγει θερμότητα πάνω στην αντίσταση. Η

θερμότητα είναι ίσως επί χρόνος δt .

$$\int_{t=0}^{\infty} I^2 \cdot R \cdot dt = \int_{t=0}^{\infty} \left(I_{\max} e^{-\frac{R}{L}t} \right)^2 R dt = I_{\max}^2 R \int_{t=0}^{\infty} e^{-\frac{2R}{L}t} dt =$$

$$\text{το } \int_0^{\infty} e^{\alpha x} dx = \frac{1}{\alpha} \int_0^{\infty} e^{\alpha x} d(\alpha x) =$$

$$= \frac{1}{\alpha} \int_0^{\infty} (e^{\alpha x})' d(\alpha x) = \frac{1}{\alpha} e^{\alpha x} \Big|_0^{\infty} =$$

$$= \frac{1}{\alpha} \left(e^{\alpha x} - e^{\alpha \cdot 0} \right) =$$

$$\frac{1}{\alpha} \left(0 - 1 \right) = -\frac{1}{\alpha}$$

αν $\alpha < 0$ το $e^{\alpha x} \rightarrow 0$
 $x \rightarrow \infty$

$$= I_{\max}^2 \cdot R \cdot \frac{L}{2R} = \frac{1}{2} L I_{\max}^2$$

Αυτή η θερμότητα που παράγεται είναι η ενέργεια που ήταν αποθηκευμένη μέσα στο Μ.Π.

Μπορώ να βρω την "πυκνότητα ενέργειας" του Μ.Π. χρησιμοποιώντας την $\frac{1}{2} L I_{\max}^2$

Πυκνότητα Ενέργειας Μαγν. Πεδίου

αντιπαθίζω το I_{max} με το B χρησιμοποιώντας το

$$B = \mu_0 I \frac{N}{l} \quad \text{δηλ.} \quad I = \frac{B}{\mu_0} \cdot \frac{l}{N} \quad \text{και} \quad I^2 = \frac{B^2}{\mu_0^2} \frac{l^2}{N^2}$$

Ενώ $L = \mu_0 \frac{N^2}{l}$ οπότε η ενέργεια που μετατρέπεται σε θερμότητα είναι $\frac{1}{2} \mu_0 \frac{N^2}{l} \frac{B^2 l^2}{N^2} = \frac{1}{2} \frac{B^2}{\mu_0} \cdot \underbrace{\mu_0 l^2}_{\text{όγκος που μετατρέπεται το μ.π. του πυλίου}}$

$$\text{Έτσι} \quad \frac{\text{Ενέργεια}}{\text{Όγκος}} = \frac{1}{2} \frac{B^2}{\mu_0} \quad \frac{J}{m^3} \quad \left(\begin{array}{l} \text{Π.α. το μ.π. πεδίου} \\ \text{ήταν } \frac{1}{2} \epsilon_0 k E^2 \end{array} \right)$$

Στην περίπτωση του Ηγ. Πεδίου η ενέργειά του αντιστοιχεί στο έργο που πρέπει να παρθεί για να βάλω τα φορτία σε μια συγκεκριμένη διατάξη.

Στην περίπτωση του Μ.Π. η ενέργεια ανυποβωπενεί το έργο που πρέπει να παράξω για να υπερνικήσω την αντισταθμή της αυτεπαγωγής στην ανάπωση ρεύματος μέτα από αυτ. Δηλ. ενώ η αυτεπαγωγή δεν έχει αντιστάση, ωστόσο θα αντισταθεί στην προσπάθεια να ξεκαλώ ή να συμπύνω το ρεύμα, επομένως πρέπει να παράξω έργο.