

# Νόμος Ampere:

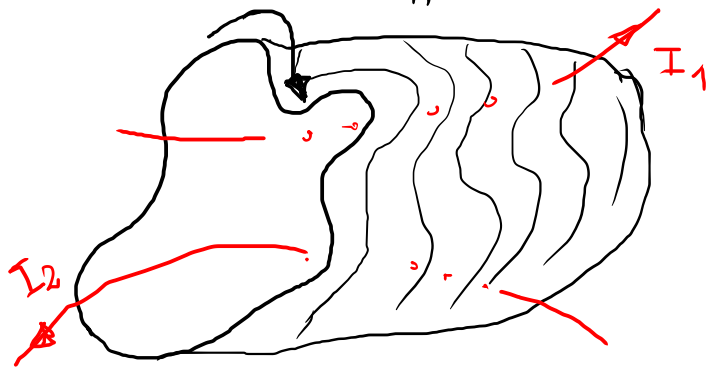
$$\oint_{\text{κλειστή διαδρομή}} \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 I$$

Σχεδόν η  
3η εξίσωση  
Maxwell

Το ολοκλήρωμα του  
μαγνητικού πεδίου  
πάνω σε μια κλειστή  
διαδρομή ισούται

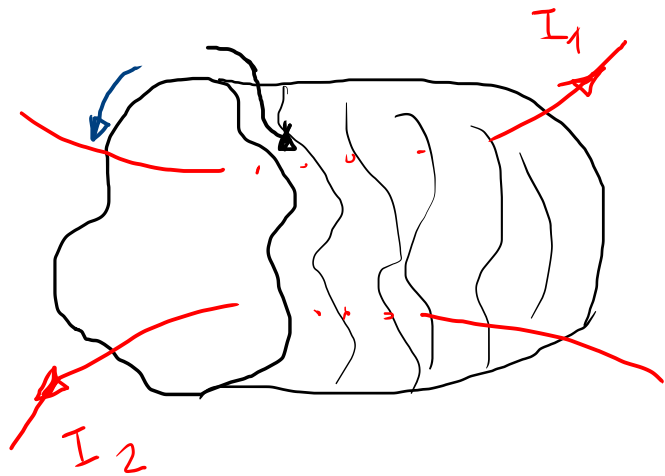
με το  $\mu_0$  επί το ρεύμα το  
οποίο «περιβάλλεται» από την κλειστή διαδρομή.

Θα δούμε αυριώς τι σημαίνει η ένφραση: το ρεύμα «περιβάλλεται»  
από την κλειστή διαδρομή.



Η κλειστή διαδρομή είναι το όριο μιας  
ανοικτής επιφάνειας που μπορεί να  
είναι επίπεδη, αλλά μπορεί και να μην  
είναι επίπεδη. Το ρεύμα θα πρέπει  
να διαπερνά αυτή την επιφάνεια.

Αν περπατάμε την κλειστή διαδρομή με φορά  
σύμφωνα με τους δείκτες του ρολογιού, τότε



$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 (I_1 - I_2)$$

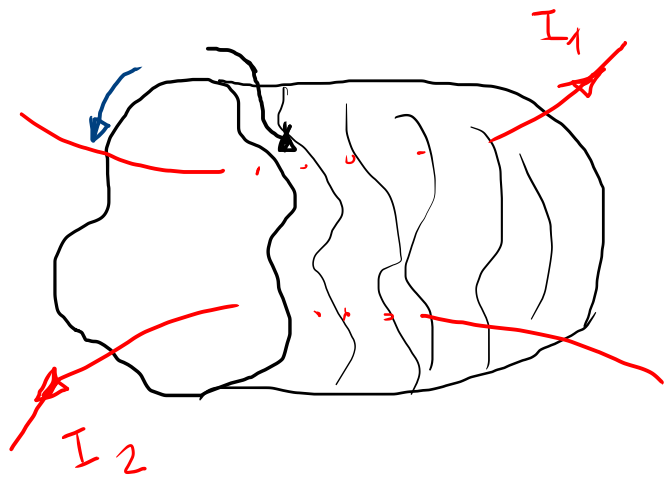
υχειωτή  
διαδρομή

σημ. με τον μανόνα του δεξιού  
χειριού ο αντίχειρας δείχνει την φορά της  
διαδρομής και τα χυγισμένα δάυτυλα δείχνουν  
το ρεύμα που θα έχει πρόσημο +

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 (I_2 - I_1)$$

υχειωτή  
διαδρομή  
με αντίθετη  
φορά

Στην εφαρμογή του νόμου Ampere για τους υπολογισμούς προσπαθούμε να  
βρούμε εύκολα υχειωτές διαδρομές (π.χ. κύκλους ή τετράγωνα) και  
πρά να ορίσουμε την επιφάνεια της οποίας είναι όριο η υχειωτή διαδρομή.



$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 (I_1 - I_2)$$

υχεινή  
διαδρομή

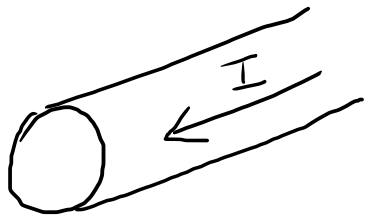
δηλ. με τον μανόνα του δεξιού  
χειριού ο αντίχειρας δείχνει την φορά της  
διαδρομής και τα χυγισμένα δάυτυλα δείχνουν  
το ρεύμα που θα έχει πρόσημο +

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 (I_2 - I_1)$$

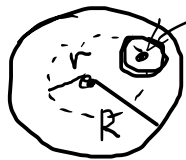
υχεινή  
διαδρομή  
με αντίθετη  
φορά

Στην εφαρμογή του νόμου Ampere για τους υπολογισμούς προσπαθούμε να  
βρούμε τις εύλογες υχεινές διαδρομές (π.χ. κύκλους ή τετράγωνα) και  
πρά να ορίσουμε την επιφάνεια της οποίας είναι όριο η υχεινή διαδρομή.

Χρησιμοποιώντας τον νόμο του Ampere θα υπολογίσουμε το Μαγν. Πεδίο στο εσωτερικό ενός αγωγού με ρεύμα.



αγωγός 3-διάστατη επιφάνεια



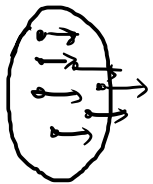
κάθετη τμήση

κατεύθυνση ρεύματος

Δηλ. θα υπολογισουμε το μ.π.

για  $r < R$

Ορίζουμε την πυκνότητα ρεύματος:  $\frac{I}{S}$ ,  $S$  το εμβαδόν της διατομής του αγωγού  
η πυκνότητα ρεύματος είναι ομοιόμορφη σε όλη την διατομή:



ίδιος αριθμός ηλεκτρονίων σε κάθε στοιχειώδες εμβαδόν και όλα τα ηλεκτρόνια με την ίδια ταχύτητα ολισθητικής.

Η εφαρμογή του νόμου Ampere σε κύκλο ακτίνας  $r < R$  δίνει:

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 \cdot I'$$

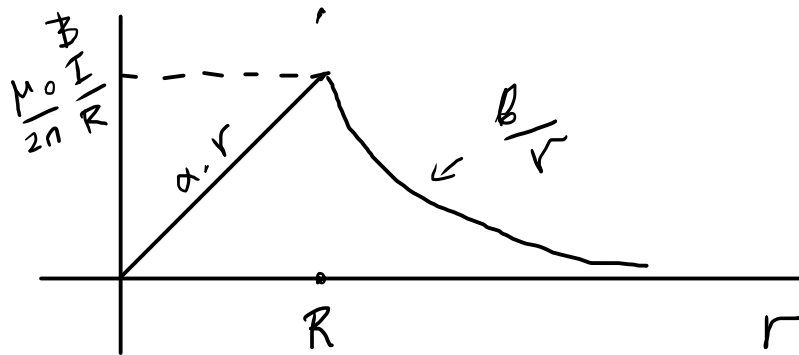
όπου  $I'$  = πυκνότητα ρεύματος · εμβαδόν κύκλου ακτίνας  $r$

$$\text{δηλ. } I' = \left( \frac{I}{\pi R^2} \right) \cdot \pi r^2 = I \frac{r^2}{R^2} \quad \text{έτσι:}$$

$$B 2\pi r = \mu_0 I \frac{r^2}{R^2} \Leftrightarrow B = \frac{\mu_0 I}{2\pi} \frac{r}{R^2} \quad \text{σημ} \quad B \text{ ανάλογο του } r$$

Ενώ έξω από τον αγωγό έχουμε βρει ότι  $B$  ανάλογο του  $\frac{1}{r}$

( $B = \frac{\mu_0}{2\pi} \frac{I}{r}$ ). Για  $r=R$  οι δύο τύποι δίνουν ίδιο αποτέλεσμα.

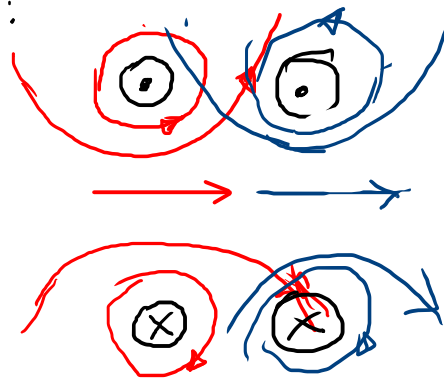


# Μαγνητικό Πεδίο σωληνοειδούς (πηνίου)

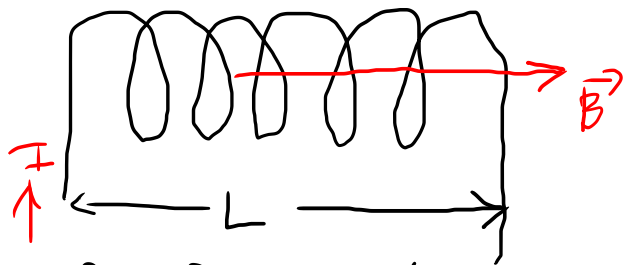
Το σωληνοειδές είναι εύρτα τυλιγμένο



Μπορείτε να φανταστείτε το Μ.Π. ως εξής:  
αν βάλουμε τον ένα βρόχο δίπλα στον άλλο:  
Τότε όλο πιο κοντά είναι οι βρόχοι, τότε πιο  
εμφανής θα είναι το Μ.Π. μέσα στο  
σωληνοειδές.

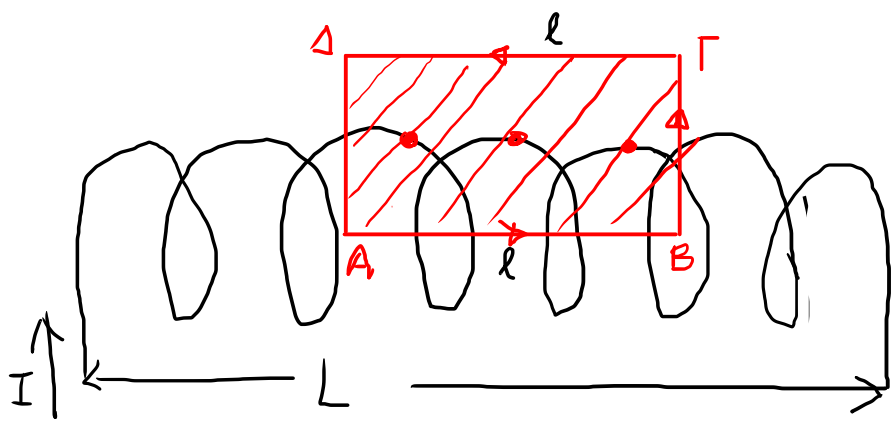


Υπολογισμός με τον νόμο Αμπέρ:



Ο αριθμός των  
βρόχων ρεύματος  
είναι  $N$

Θα υποδείξω ότι στο εσωτερικό του σωληνοειδούς  
το μαγν. πεδίο είναι σταθερό και παράλληλο στον  
άξονα του σωληνοειδούς και θα  
πάρω την εξής διαδρομή για να εφαρμόσω  
τον νόμο Αμπέρ:



Θα υπολογίσω το

$$\oint_{AB\Gamma\Delta} \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \int_A^B \vec{B} \cdot d\vec{\ell} + \int_B^{\Gamma} \vec{B} \cdot d\vec{\ell} + \int_{\Gamma}^{\Delta} \vec{B} \cdot d\vec{\ell} + \int_{\Delta}^A \vec{B} \cdot d\vec{\ell}$$

Το ολοκλήρωμα  $\int_{\Gamma}^{\Delta} \vec{B} \cdot d\vec{\ell}$  το θεωρώ 0 γιατί υποθέτω ότι  $\vec{B}$  έξω από το σωληνοειδές ίσο με 0. Τα  $\int_B^{\Gamma} \vec{B} \cdot d\vec{\ell}$  και  $\int_{\Delta}^A \vec{B} \cdot d\vec{\ell}$  είναι 0 γιατί το  $\vec{B} \perp d\vec{\ell}$  μέσα στο σωληνοειδές και  $\vec{B} \cdot d\vec{\ell} = 0$  ( $\vec{B} \cdot d\vec{\ell} \cos \frac{\pi}{2}$ ) και  $\vec{B} = 0$  έξω από το σωληνοειδές.

Το  $\int_A^B \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = B \int_A^B dl = B \ell$  έτσι το  $\oint \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = B \cdot \ell$ . Τα περίπου

που περιλαμβάνει ο θρόνος είναι  $I \times$  αριθμός σπειρών που ζέλουν  
το γραμμωμένο επίπεδο.

Ο αριθμός αυτός είναι  $\frac{N}{L}$  ·  $l$   
 $N$  ← αριθμός σπειρών  
 $l$  ← μήκος των AB  
 $L$  ← μήκος σπειροειδούς

$$\text{Οπότε } B \cdot l = \mu_0 \frac{N}{L} l I \Rightarrow B = \mu_0 \frac{N}{L} I \quad \text{σπλ.}$$

Το Μ.Π. ισούται με  $\mu_0 \cdot (\text{αριθμός σπειρών ανά μονάδα μήκους}) \cdot I$

αυτό ισχύει και όταν  $L$  (μήκος σπειροειδούς)  $\gg R$  (ακτίνα σπειροειδούς).

Αριθμητικό παράδειγμα: Ένα πηνίο έχει 2500 σπείρες, μήκος 0.5 m και  
διέρχεται από 1 A. Οπότε  $B = \mu_0 \frac{N}{L} I = 4\pi \cdot 10^{-7} \frac{2500}{0.5 \text{ m}} \cdot 1 \text{ A} = 0,00628 \text{ T} =$   
62,8 G