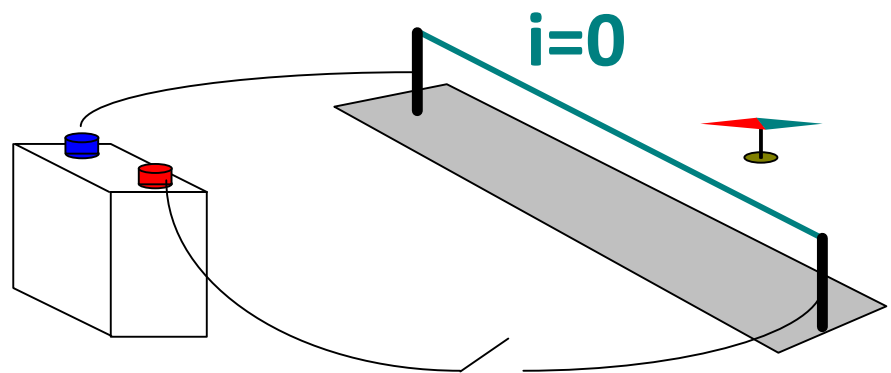
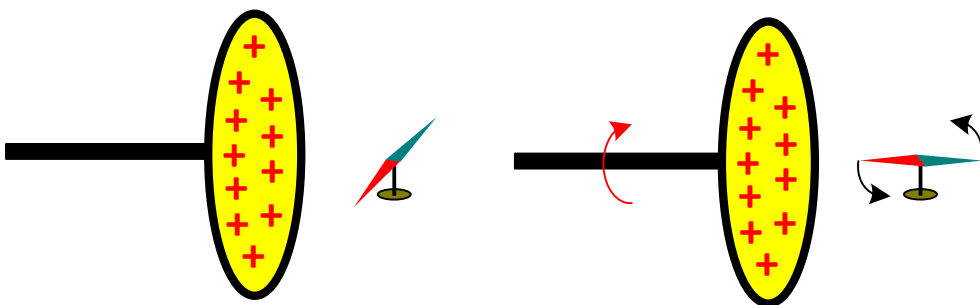
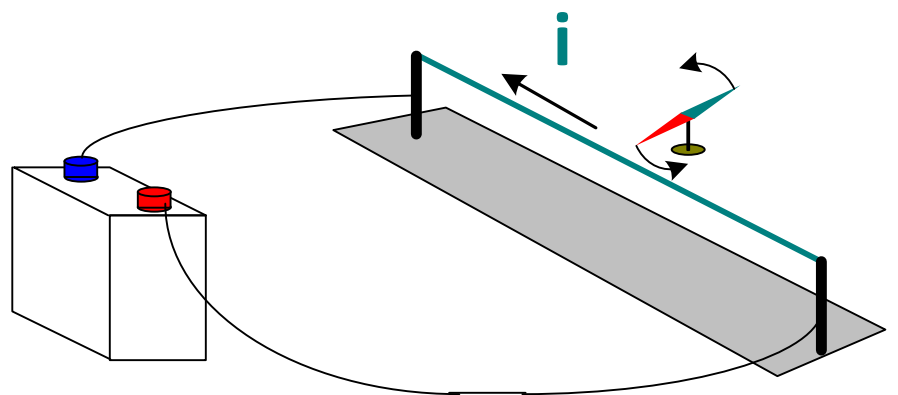


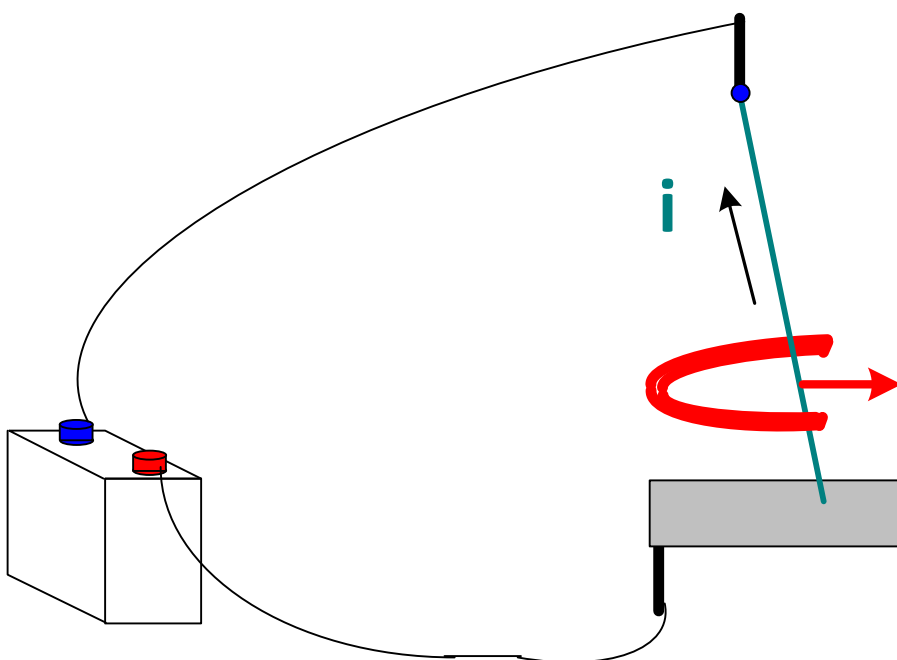
ΜΑΓΝΗΤΙΚΕΣ ΔΥΝΑΜΕΙΣ & ΠΕΔΙΑ



Αλληλεπιδράσεις
μαγνητών με
ηλεκτρικά
ρεύματα



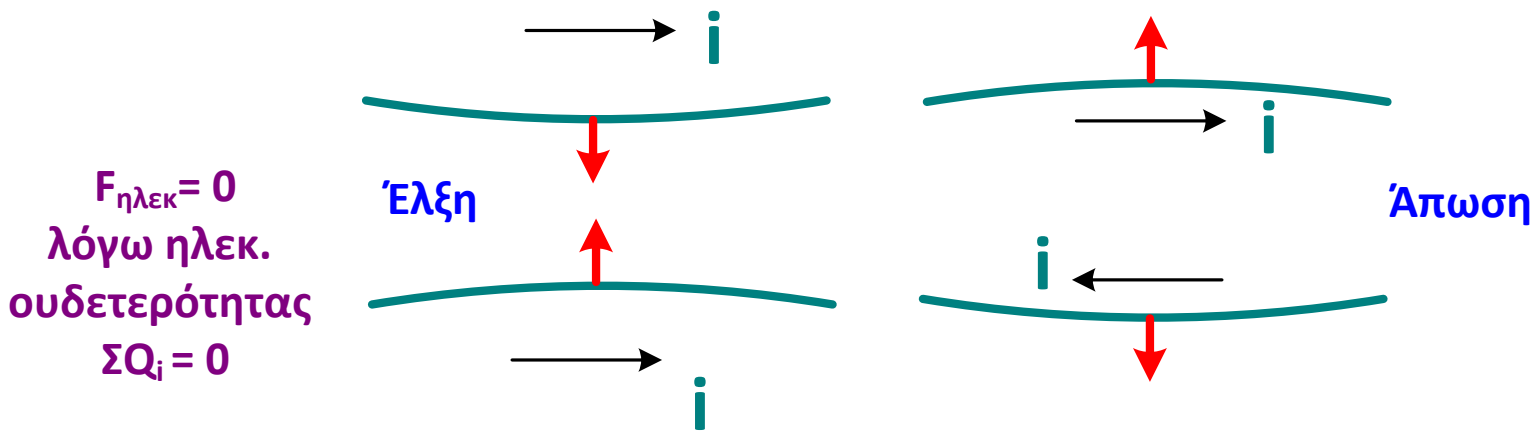
Αλληλεπιδράσεις
μαγνητών με
κινούμενα
ηλεκτρικά φορτία



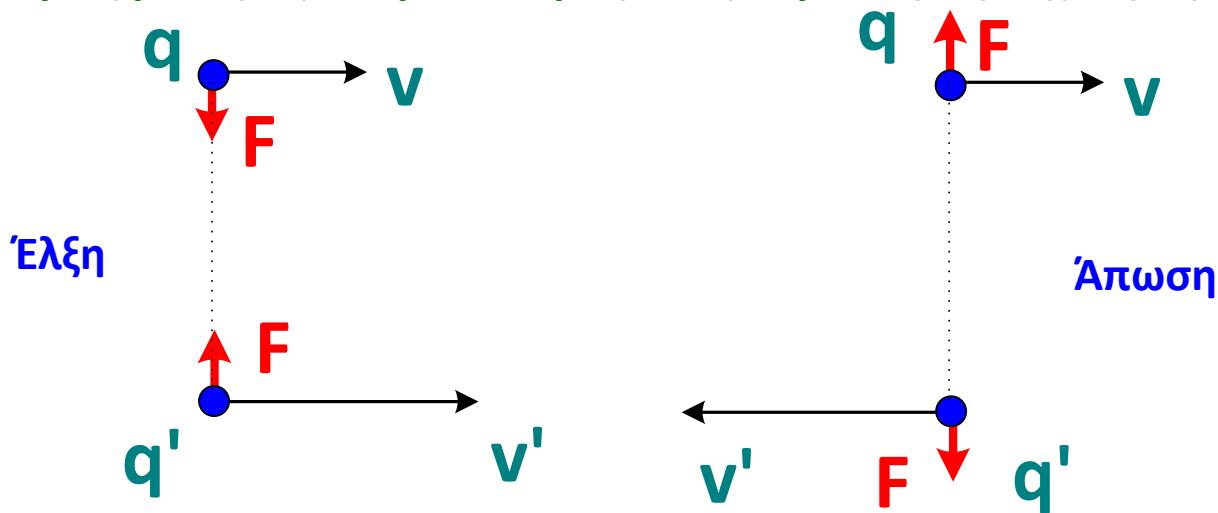
Οι αλληλεπιδράσεις
συμβαίνουν μόνον
όταν τα ηλεκτρικά
φορτία
είναι κινούμενα

F_{Laplace}

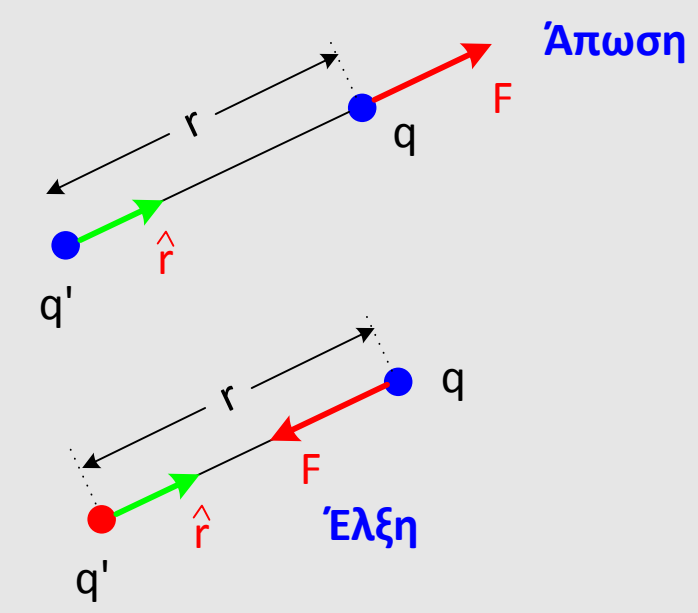
Οι δυνάμεις μεταξύ παράλληλων ρευματοφόρων αγωγών



είναι δυνάμεις μεταξύ ηλεκτρονίων με (αντι-)παράλληλες ταχύτητες



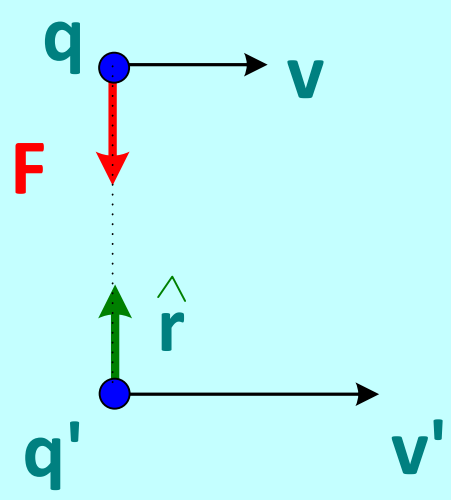
Ηλεκτροστατική δύναμη



$$F = [\text{σταθερά}] \times \frac{q' q}{r^2} \hat{r}$$

Διανυσματική μορφή

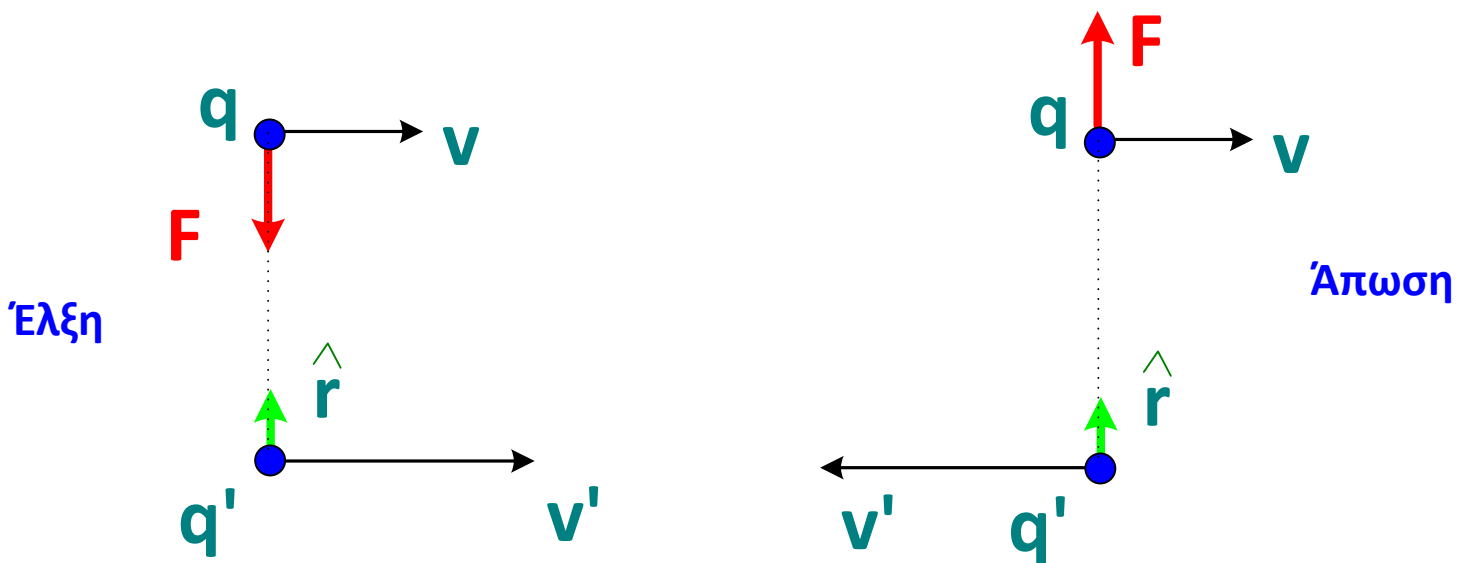
Κινούμενα φορτία Μαγνητική δύναμη



$$F = - [\text{σταθερά}] \times \frac{q' q}{r^2} v' v \hat{r}$$

Διανυσματική μορφή

Μαγνητική δύναμη (φορτίων με αντιπαράλληλες v)



$$F = - [\text{σταθερά}'] \times \frac{q' q}{r^2} v' v \hat{r} \quad \text{Διανυσματική μορφή}$$

q', q κάθετα στο r

$$[\text{σταθερά}'] = 1.00 \times 10^{-7} \frac{\text{N s}^2}{\text{C}^2}$$

$$[\text{σταθερά}'] = \frac{\mu_0}{4\pi} \quad \mu_0 = 4\pi \times 10^{-7} \frac{\text{N s}^2}{\text{C}^2} = 1.26 \times 10^{-6} \frac{\text{N s}^2}{\text{C}^2}$$

(μαγνητική) διαπερατότητα

$$\epsilon_0 = 8.85 \times 10^{-12} \text{C}^2/(\text{Nm}^2)$$

Ποιά η σχέση μεταξύ ηλεκτρικής και μαγνητικής δύναμης

$$F_{\eta\lambda\epsilon\kappa} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q' q}{r^2}$$

$$\begin{aligned} \frac{F_{\eta\lambda\epsilon\kappa}}{F_{\mu\alpha\gamma\nu}} &= (\mu_0 \epsilon_0 v v')^{-1} \\ &= (1.12 \times 10^{-17} \text{s}^2/\text{m}^2)^{-1} (v v')^{-1} \\ &= 9 \times 10^{16} \text{m}^2/\text{s}^2 1/(v v')^{-1} \\ &= (3 \times 10^8 \text{m/s})^2 1/(v v')^{-1} \end{aligned}$$

$$F_{\mu\alpha\gamma\nu} = - \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{q' q}{r^2} v' v$$

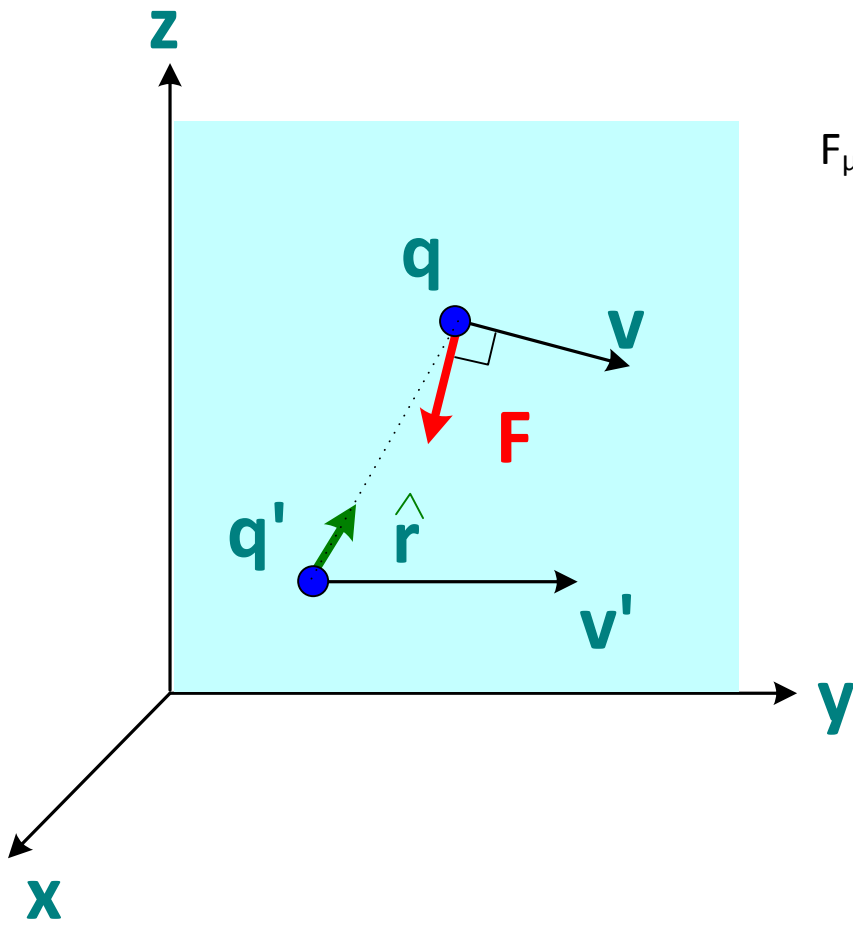
$$\frac{F_{\eta\lambda\epsilon\kappa}}{F_{\mu\alpha\gamma\nu}} = (3 \times 10^8 \text{m/s})^2 (v v')^{-1}$$

Γι αυτό το λόγο : όταν $v, v' \ll c$

Τότε: $F_{\eta\lambda\epsilon\kappa} \gg F_{\mu\alpha\gamma\nu}$

c : ταχύτητα φωτός

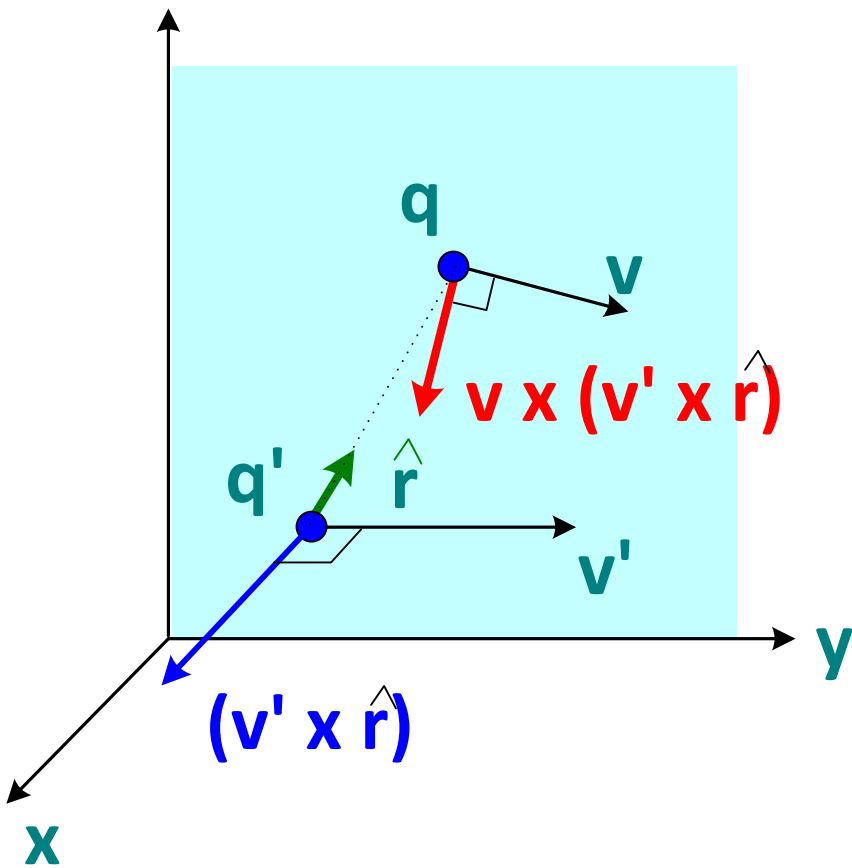
$$c^2 = (\mu_0 \epsilon_0)^{-1}$$

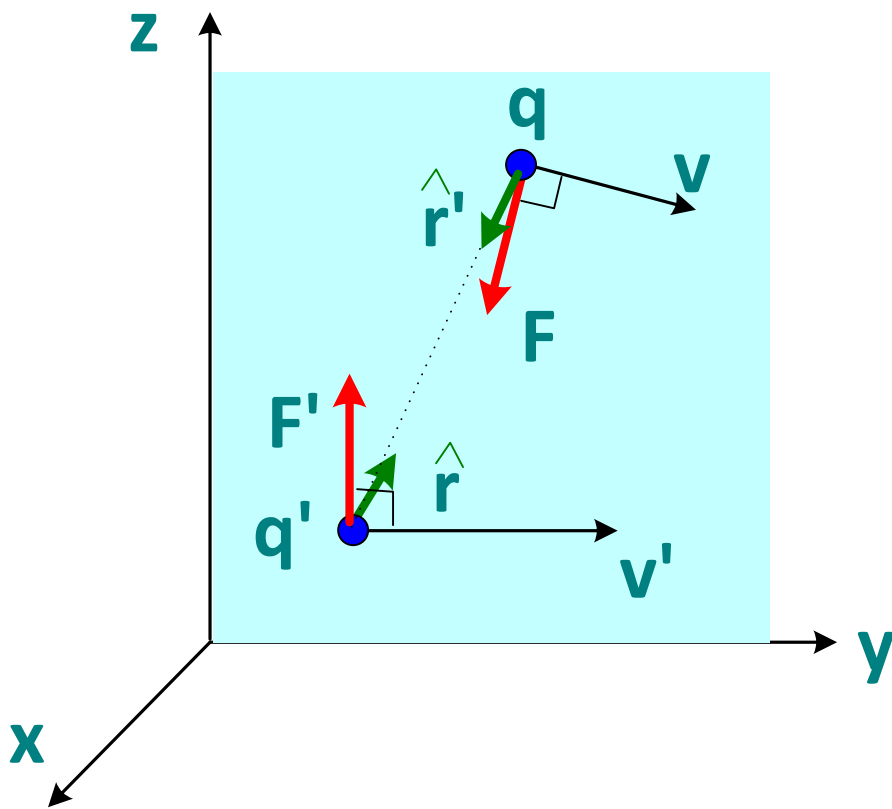


$$F_{\mu\alpha\gamma\nu} = - \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{q' q}{r^2} \mathbf{v} \times (\mathbf{v}' \times \hat{r})$$

Αν $q'=0$ ή $q=0$

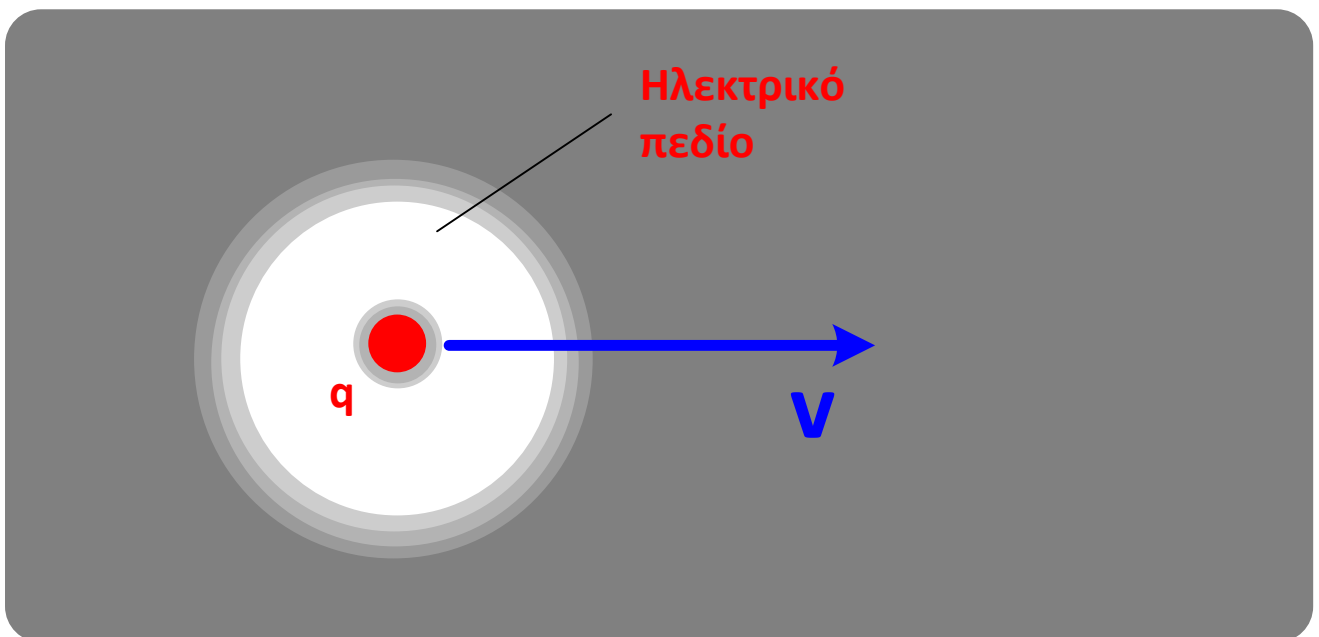
τότε $F_{\mu\alpha\gamma\nu} = 0$





$F_{\text{μαγν}}(F, F')$ δεν είναι πάντα
συγκραμικές
άρα
Δράση \neq αντίδραση

Δεν ισχύει η διατήρηση της
ορμής σε κινούμενα φορτία



Κινούμενο φορτίο μεταφέρει σωματιδιακή μάζα και ηλεκτρικό πεδίο
Στην ενέργεια ηλεκ. πεδίου αντιστοιχεί μάζα
Άρα ρέει ηλεκτρική ενέργεια στο χώρο και πεδιακή μάζα
Επομένως διατηρείται η ολική ορμή των σωματιδίων και του πεδίου

άρα

$$J_{\text{μαζών}} + J_{\text{πεδίου}} = \text{σταθερό}$$

Μαγνητικά πεδία

Η $F_{\text{μαγν}}$ σε κινούμενα φορτία ασκείται **εξ'επαφής** μέσω του **μαγνητικού πεδίου** όπως η $F_{\text{ηλεκ}}$ ασκείται σε σημειακά φορτία εξ'επαφής μέσω του ηλεκτ. πεδίου.

Ορισμός του ηλεκτρικού πεδίου

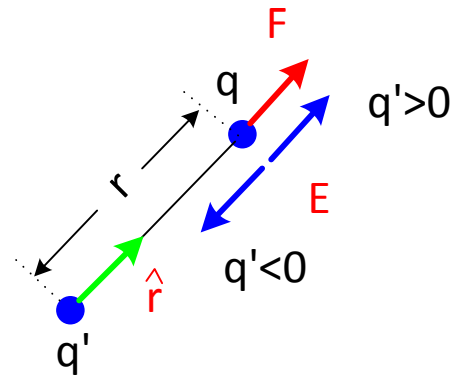
Το ηλεκ. πεδίο (E) σε απόσταση r από φορτίο q' ορίζεται από

$$F = \underbrace{\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q'}{r^2}}_E q \hat{r}$$

μέτρο $E = F/q$

$$F_{\text{ηλ}} = E q$$

Το E είναι ανεξάρτητο από το "δοκιμαστικό" φορτίο



Ορισμός του μαγνητικού πεδίου

v', v είναι παράλληλα

Δοκιμαστικό φορτίο q με ταχύτητα v

$$F_{\text{μαγν}} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{q' q}{r^2} v' v$$

$$F_{\text{μαγν}} = qv \underbrace{\frac{\mu_0}{4\pi} \frac{q'v'}{r^2}}_B$$

$$F_{\text{μαγν}} = qv \text{ επί } B$$

$F \perp v$ άρα το επί είναι \times

$$\vec{F}_{\text{μαγν}} = q\vec{v} \times \vec{B}$$

Εξωτ. γινόμενο

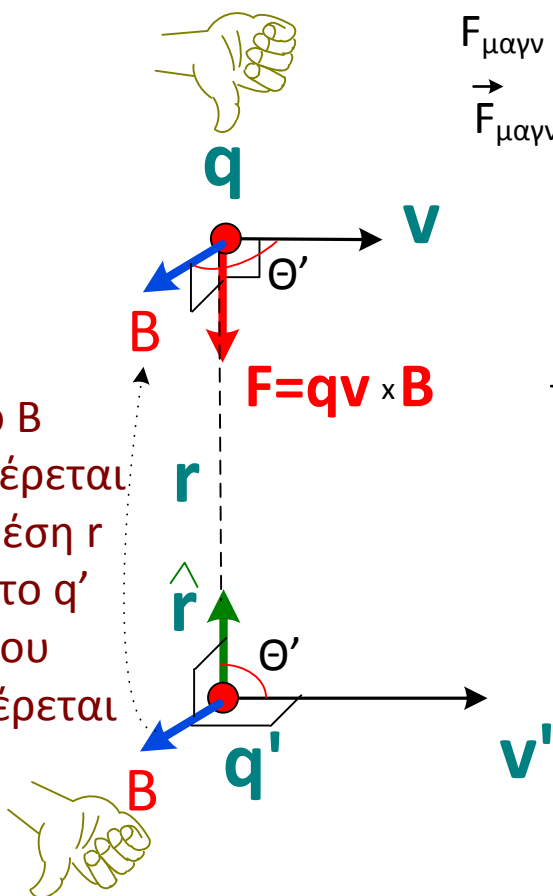
$$B = \frac{\mu_0}{4\pi} qv' \text{ επί } \hat{r}$$

$B \perp v'$ άρα το επί είναι \times

$$\vec{F}_{\text{μαγν}} = q\vec{v} \times \left(\frac{\mu_0}{4\pi} q'v' \times \hat{r} / r^2 \right)$$

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{q'v'}{r^2} \times \hat{r}$$

Το B μεταφέρεται στη θέση r από το q' όπου αναφέρεται



$$B = F_{\text{μαγν}} / qv$$

Το Μέτρο του B

Μονάδα μαγνητικού πεδίου

$$1 \text{ Tesla} = 1 \text{ T} = 1 \text{ N} / \{1 \text{ C m/s}\}$$

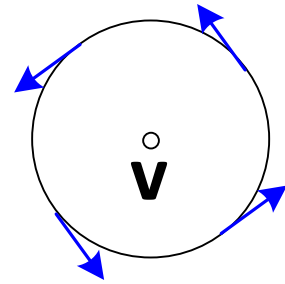
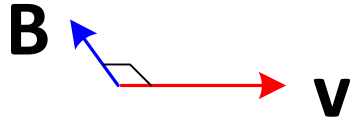
$$1 \text{ T} = 1 \text{ N (Cm/s)} = 1 \text{ Weber/m}^2$$

Γραμμές Μαγνητικού πεδίου

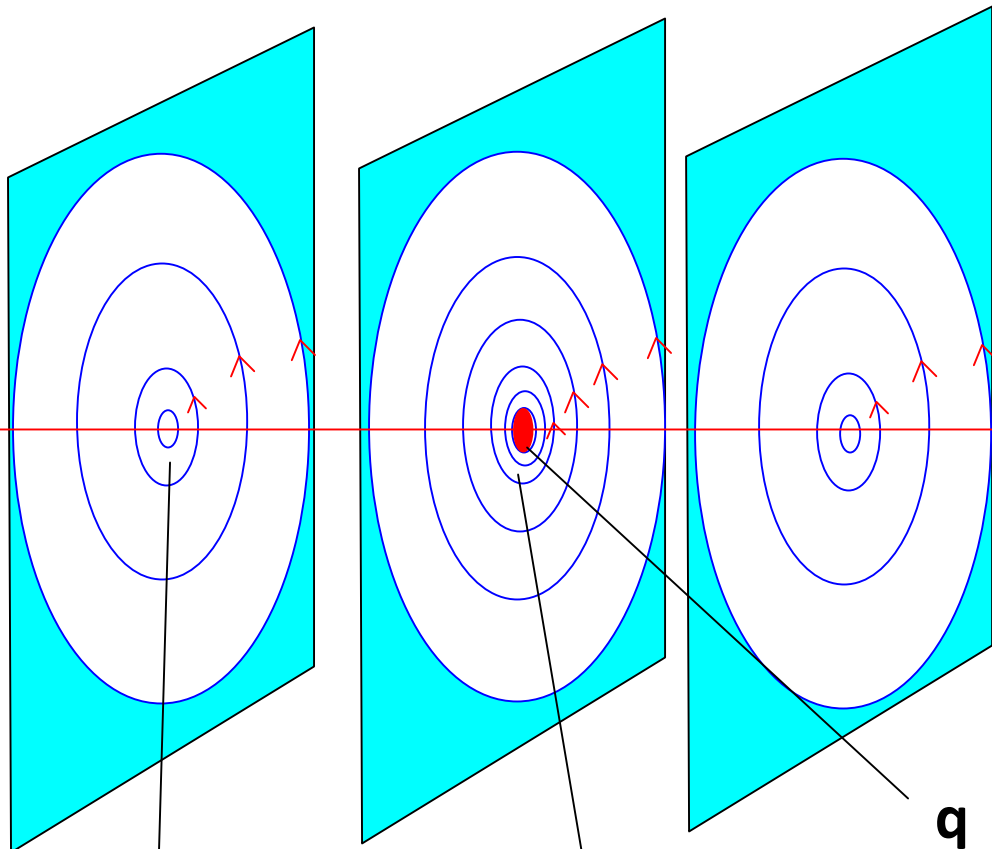
Οι Γραμμές Μαγνητικού πεδίου είναι πάντα **κλειστές**

δεν ξεκινούν ούτε καταλήγουν πουθενά

αυτό γιατί πάντα



Διεύθυνση Γραμμών Μαγνητικού πεδίου κανόνας δεξιού χεριού



q Κινούμενο φορτίο q με ταχύτητα **v**

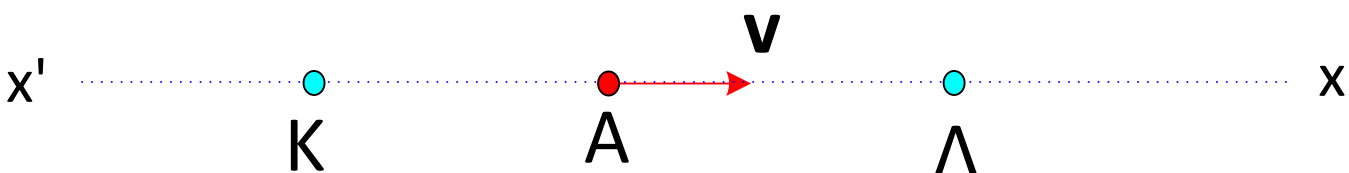
F ανάλογο του $1/r^2$

Εδώ η πυκνότητα των Γραμμών Μαγνητικού πεδίου δεν απειρίζεται

Η πυκνότητα των Γραμμών Μαγνητικού πεδίου απειρίζεται μόνο κοντά στο φορτίο

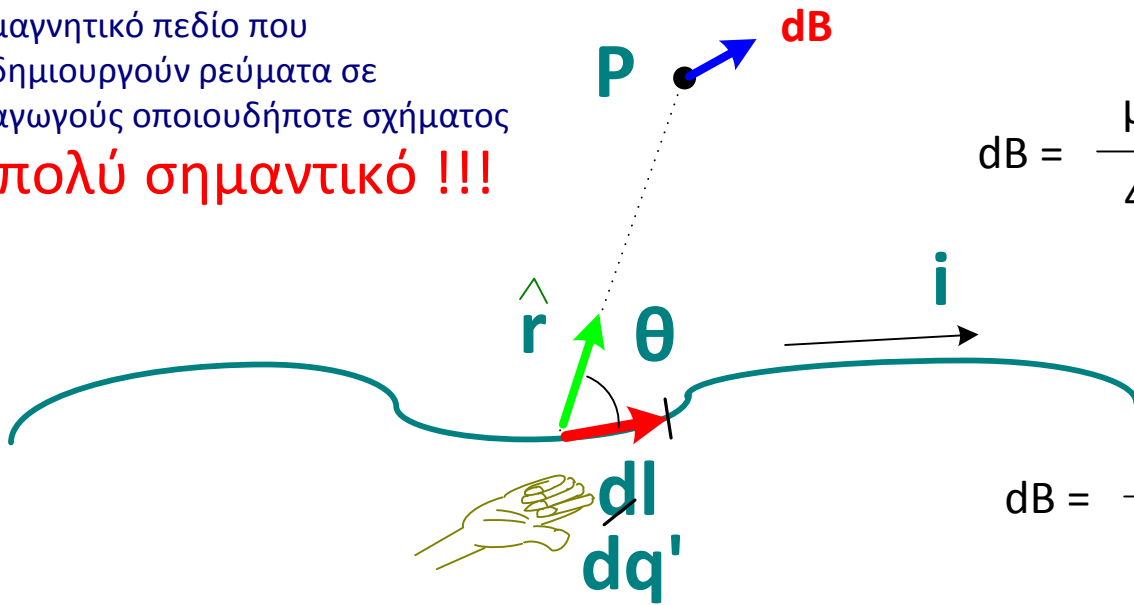
Η πυκνότητα των Γραμμών Μαγνητικού πεδίου δείχνει την ένταση του B

η φορά τους : σύμφωνα με το κανόνα του δεξιόστροφου κοχλία



Νόμος των Biot-Savart

Με αυτό το νόμο βρίσκω το μαγνητικό πεδίο που δημιουργούν ρεύματα σε αγωγούς οποιουδήποτε σχήματος **πολύ σημαντικό !!!**



$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{dq'}{r^2} (v' \times \hat{r})$$

$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{dq'}{r^2} (v' \sin\theta)$$

$$dq' = i dt \quad v' = dl / dt \quad dt = dl / v' \quad dq' = i dl / v' \quad \mathbf{dq' v' = i dl}$$

$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{(i dl/v')}{r^2} (v' \sin\theta)$$

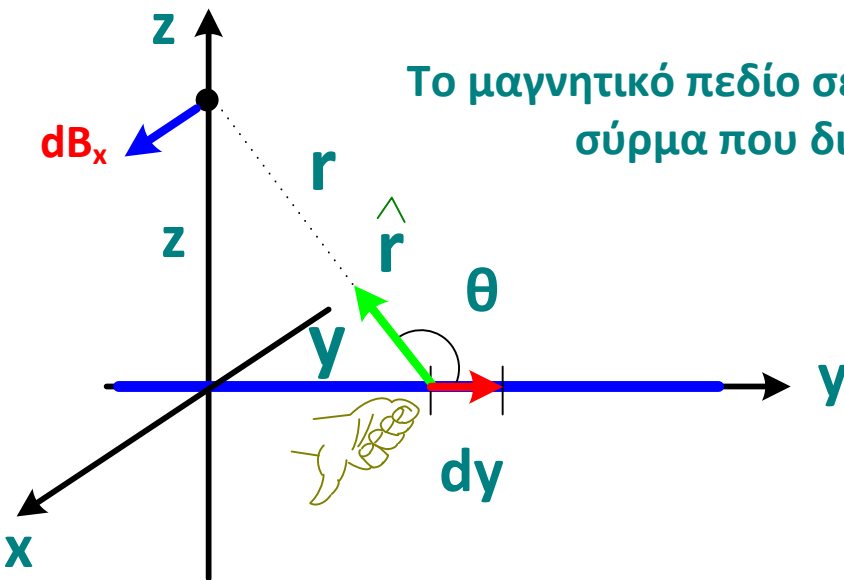
$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{(i dl \sin\theta)}{r^2}$$

Άρα αντί για dq' και v' έχω i (ρεύμα που μετρείται εύκολα) και dl

$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{(i dl \times \hat{r})}{r^2} \quad \text{Νόμος Biot-Savart}$$

Με ολοκλήρωση σε όλο το μήκος του σύρματος βρίσκεται το B

Το μαγνητικό πεδίο σε απόσταση z από πολύ μακρύ σύρμα που διαρρέεται από ρεύμα i



$$dB_x = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{(i dy \sin\theta)}{r^2}$$

$$B_x = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{(i \sin\theta)}{r^2} dy$$

$$r = z / \sin(\pi - \theta) = z / \sin\theta$$

$$y = z \cot(\pi - \theta) = -z \cot\theta$$

$$dy = z \csc^2\theta d\theta$$

$$dy = z (1/\sin^2\theta) d\theta$$

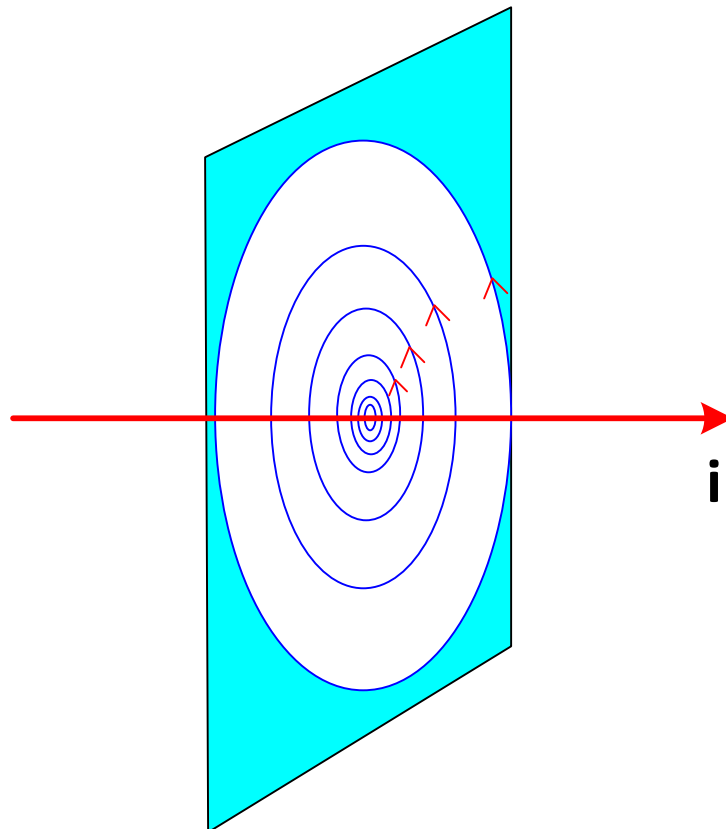
$$B_x = \int_0^\pi \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{i (\sin\theta)}{z} d\theta$$

$$B_x = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{i}{z} [-\cos\theta]_0^\pi$$

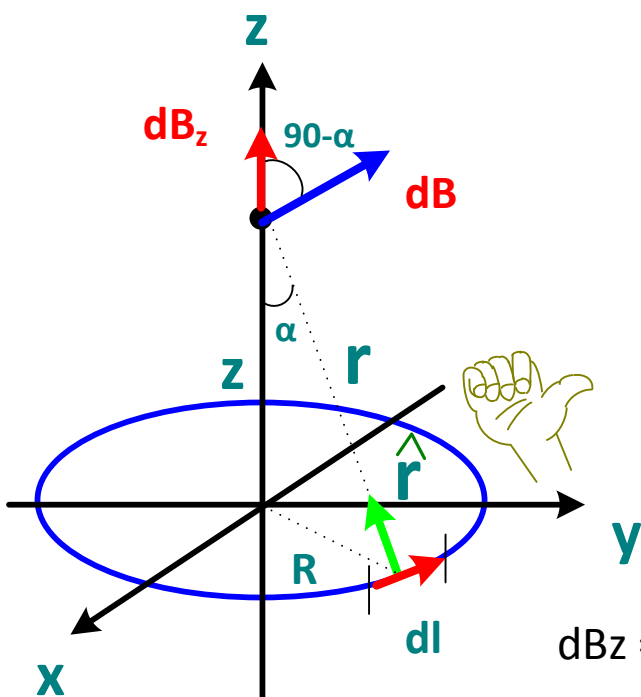
$$B_x = \frac{\mu_0}{2\pi} \frac{i}{z}$$

$$B_x = \frac{\mu_0}{2\pi} \frac{i}{z}$$

Το μαγνητικό πεδίο είναι αντιστρόφως ανάλογο της απόστασης z



Το μαγνητικό πεδίο στον άξονα z κυκλικού βρόχου ακτίνας R που διαρρέεται από ρεύμα i



$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{i dl}{\underbrace{z^2 + R^2}_{r^2}}$$

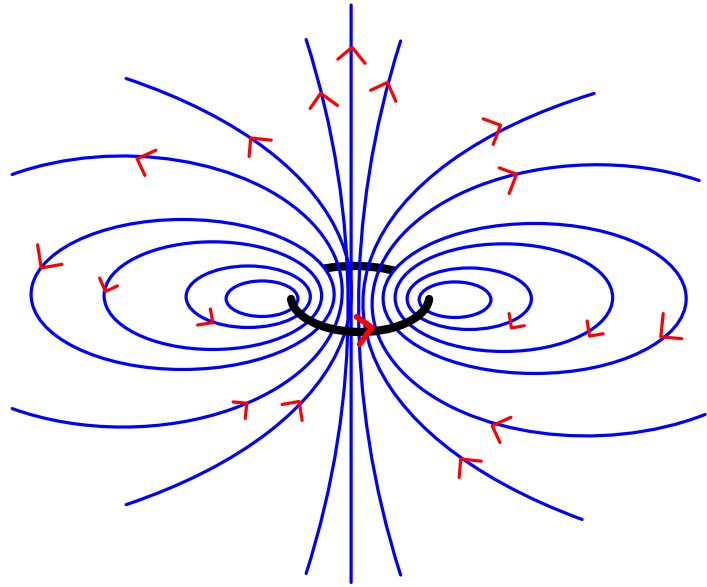
Μόνον η dB_z επιζεί

$$dB_z = dB \cos(90-\alpha) = dB \sin\alpha = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{i dl}{z^2 + R^2} \sin\alpha$$

$$\sin\alpha = R/(z^2 + R^2)^{1/2}$$

$$B_z = \int_{\text{βρόχο}} \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{i R dl}{(z^2 + R^2)^{3/2}} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{i R}{(z^2 + R^2)^{3/2}} 2\pi R \quad B_z = \frac{\mu_0}{2\pi} \frac{i \pi R^2}{(z^2 + R^2)^{3/2}}$$

$$B_z = \frac{\mu_0}{2\pi} \frac{i \pi R^2}{(z^2 + R^2)^{3/2}}$$



Μαγνητικό πεδίο κυκλικού αγωγού Μαγνητικό δίπολο

Μοιάζει με το ηλεκ. πεδίο ηλεκ. διπόλου

Για $z \gg R$

$$B_z = \frac{\mu_0}{2\pi} \frac{i \pi R^2}{z^3}$$

$$B_z = \frac{\mu_0}{2\pi} \frac{\mu}{z^3}$$

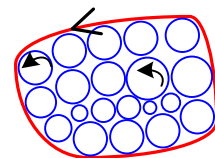
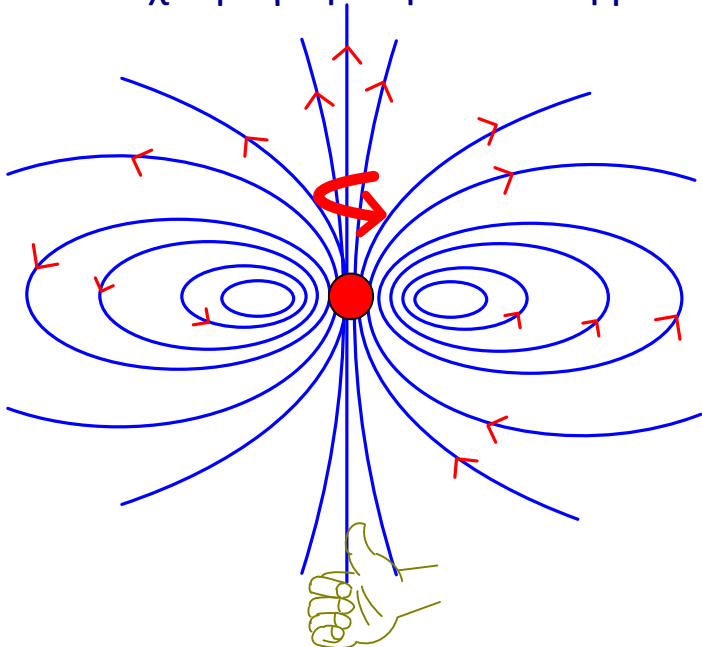
$$\mu = i \pi R^2$$

Μαγνητική
διπολική ροπή
βρόχου

$\mu = \text{ρεύμα} \times \text{εμβαδόν}$

Για οποιοδήποτε βρόχο

Σε περιστρεφόμενο ηλεκ. φορτίο
αντιστοιχεί μαγνητική διπολική ροπή



$$\mu = \sum \mu_i$$

$$\mu = 9.3 \cdot 10^{-24} \text{ Am}^2$$

Μαγνητικό πεδίο ηλεκτρονίου

v', v τυχαία διεύθυνση

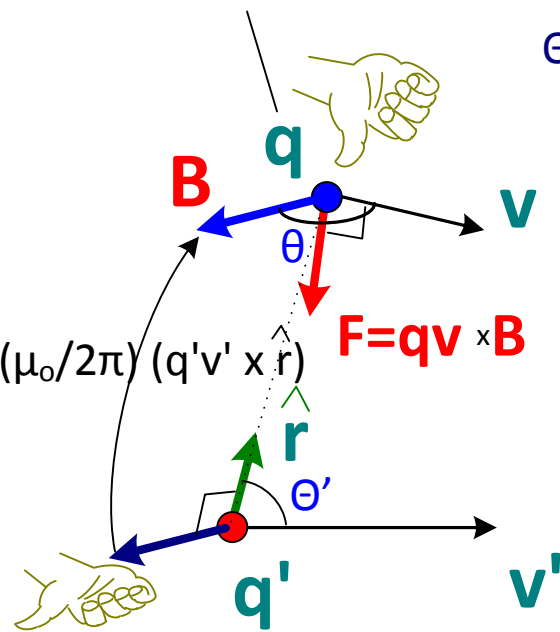
$$F_{\text{μαγν}} = - \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{q' q}{r^2} v \times (v' \times \hat{r})$$

$$F_{\text{μαγν}} = qv \times (q'v' \times \hat{r}) \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{1}{r^2} \quad F_{\text{μαγν}} = qv \times B$$

$$B = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{1}{r^2} (q'v' \times \hat{r})$$

B : μαγνητικό πεδίο σε απόσταση r από φορτίο q' με v'

Θεωρούμε δοκιμαστικό φορτίο q στο οποίο προσδίδεται ταχύτητα v .



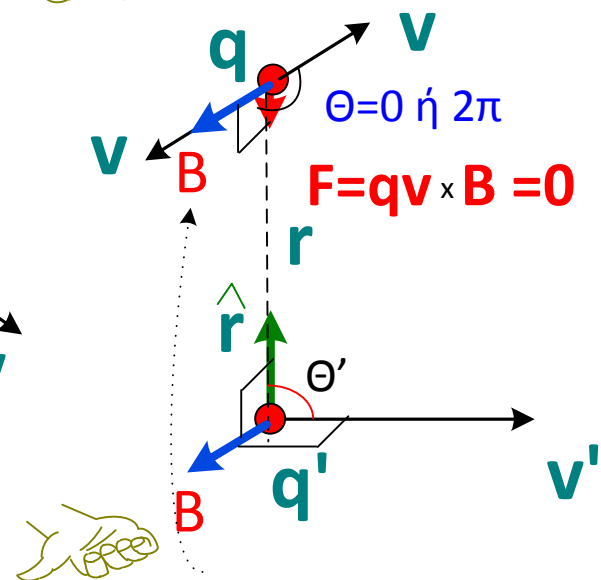
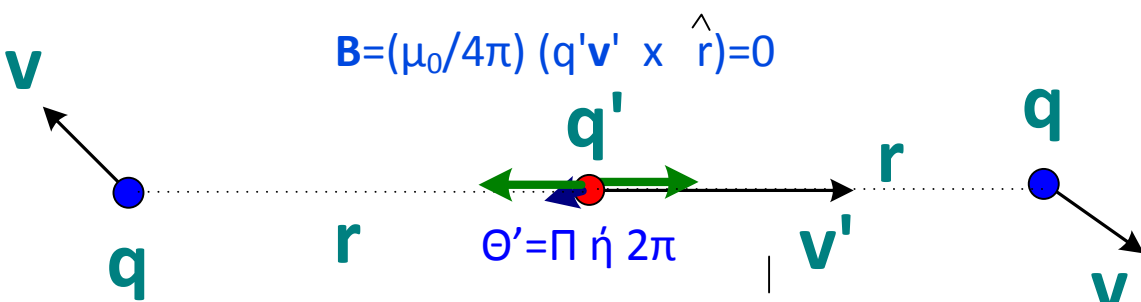
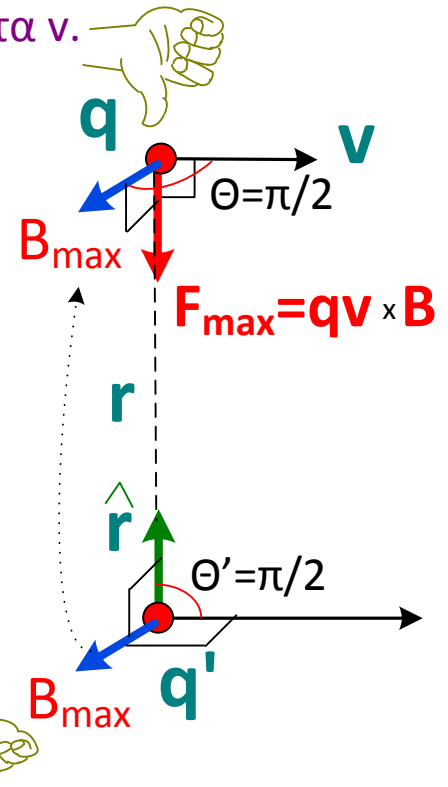
Θα ασκηθεί δύναμη : $F = (qv) \times B$

Το B γίνεται max όταν v' & r είναι κάθετα και =0 όταν είναι παράλληλα άρα είναι ανάλογο του $qv' B \sin\theta'$ και έχει τη διεύθυνση του :

$$(q'v') \times \hat{r}$$

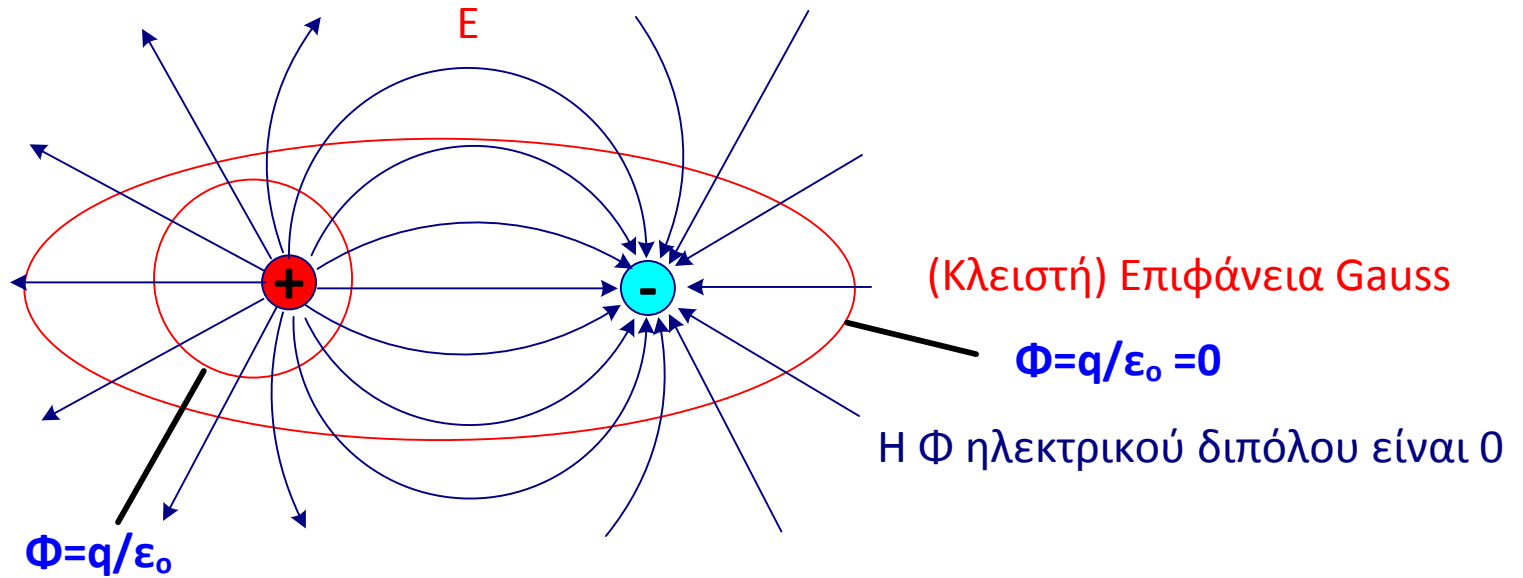
Το F γίνεται max όταν B & v είναι κάθετα και =0 όταν είναι παράλληλα άρα είναι ανάλογο του $qv' B \sin\theta$ και έχει τη διεύθυνση του :

$$F = qv \times B$$



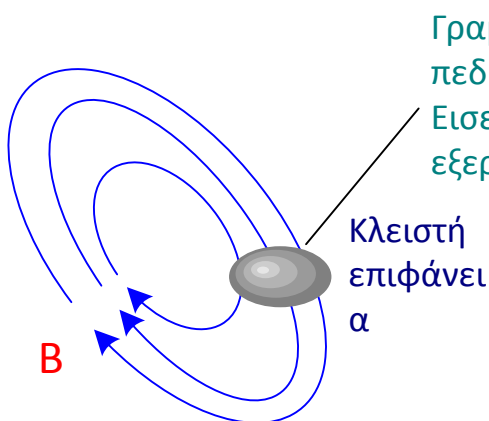
Ηλεκτρικό δίπολο

Οι Γραμμές ηλεκτρικού πεδίου αρχίζουν από +q και καταλήγουν σε -q



Ο αριθμός των δυναμ. γραμμών ηλεκτρικού πεδίου που ανδύονται η καταλήγουν από μία οποιαδήποτε κλειστή S που περικλείει το φορτίο $q_{\text{ολικό}}$ είναι η ηλεκτρική ροή : $\Phi = ES = q_{\text{ολικό}}/\epsilon_0$ **Νόμος Gauss**

Οι Γραμμές Μαγνητικού πεδίου είναι πάντα **κλειστές**
δεν ξεκινούν ούτε καταλήγουν πουθενά σαν σε ηλεκ. δίπολο



δεν υπάρχουν πηγές ή καταβόθρες μαγν. γραμμών

Άρα ο αριθμός των δυναμ. γραμμών μαγνητικού πεδίου που περνούν από μία οποιαδήποτε κλειστή S , η μαγνητική ροή, είναι :
 $\Phi = BS = 0$
όπως σε ηλεκτρικό δίπολο

Μαγνητική ροή : $\oint B \, dS = 0$

Τροποποιημένη μορφή του Νόμου του Gauss για μαγνητικό πεδίο

