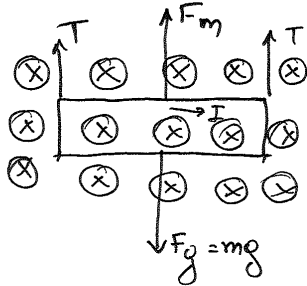
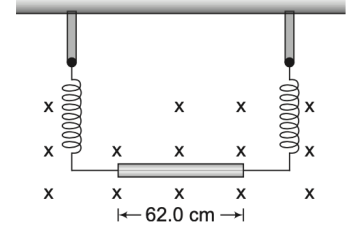


ΦΥΣ. 112

6^ο ΣΕΤ ΑΣΚΗΣΕΩΝ

Επιστροφή: Παρασκευή 01.11.2024

1. Ένα σύρμα μήκους 62.0cm και μάζας 13.0gr αιωρείται με την βοήθεια δύο εύκαμπτων ακροδεκτών μέσα σε ομογενές μαγνητικό πεδίο έντασης 0.440T όπως στο διπλανό σχήμα. Βρείτε το μέτρο και κατεύθυνση του ρεύματος που απαιτείται ώστε να εξουδετερωθεί η τάση στους ακροδέκτες που κρατούν το σύρμα. Θεωρείστε ότι $g = 10\text{m/s}^2$.



Στο σύρμα ενεργούν οι δυνάμεις από το μαγνητικό πεδίο και την βαρύτητα καθώς και οι τάσεις των δύο ακροδεκτών.

Το σύρμα βρίσκεται σε ισορροπία, οπότε $2T + F_m - B = 0$

Θέλουμε να βρούμε το ρεύμα που θα πρέπει να διαρρέει το σύρμα ώστε η τάση να είναι 0. Επομένως $T = 0$ και από την προηγούμενη εξίσωση:

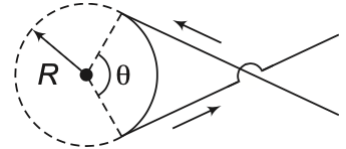
$$2 \cdot 0 + F_m - B = 0 \Rightarrow F_m = B = mg \quad (1)$$

Η μαγνητική δύναμη είναι: $\vec{F}_m = I \vec{l} \times \vec{B} \Rightarrow F_m = I l B \stackrel{(1)}{=} mg \Rightarrow I = \frac{mg}{lB}$

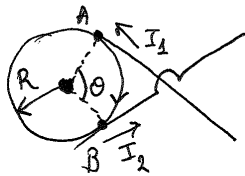
$$\Rightarrow I = \frac{13.0 \times 10^{-3} \times 10}{62.0 \times 10^{-2} \times 0.440} \Rightarrow \boxed{I = 0.48\text{A}}$$

Εφόσον η μαγνητική δύναμη πρέπει να είναι προς τα πάνω το ρεύμα που διαρρέει το σύρμα θα πρέπει να έχει φορά προς τα δεξιά. Σύμφωνα με τον κανόνα των ερμηνειών δακτύλων δεξιά έχουμε:

2. Σύρμα διαρρέεται από ρεύμα i έχει τη μορφή του διπλανού σχήματος. Δύο ευθύγραμμοι αγωγοί απείρου μήκους, και οι δύο εφαπτόμενοι στον ίδιο κύκλο, συνδέονται μεταξύ τους με τοξωτό σύρμα που αντιστοιχεί σε επίκεντρη γωνία θ , κατά μήκος της περιφέρειας του κύκλου, με όλα τα τμήματα να βρίσκονται στο ίδιο επίπεδο. Βρείτε την γωνία θ , ώστε το μαγνητικό πεδίο B να μηδενίζεται στο κέντρο του κύκλου.



Το μαγνητικό πεδίο που δημιουργεί η δύσκολη των ρεύματων θα είναι:



το μαγνητικό πεδίο από τον ρεύματοφόρο αγωγό I_1 , είναι \vec{B}_1

το μαγνητικό πεδίο από τον ρεύματοφόρο αγωγό I_2 , είναι \vec{B}_2

και το μαγνητικό πεδίο από τον τοξωτό αγωγό AB , είναι \vec{B}_3

Το μαγνητικό πεδίο \vec{B}_1 είναι στην κατακόρυφο διεύθυνση με φορά προς το εσωτερικό της σελίδας. Όμοια και το \vec{B}_2 . Τα δύο πεδία είναι ίσα σε μέτρο γιατί $I_1 = I_2 = I$. Το ίδιο ρεύμα διαρρέει και τον τοξωτό αγωγό AB .

Το μαγνητικό πεδίο από τον τοξωτό αγωγό, \vec{B}_3 , έχει φορά κατακόρυφο και προς το εσωτερικό της σελίδας. Το πεδίο αυτό υπολογίζεται από το πεδίο που θα δημιουργούσε κυλινδρικός αγωγός ακτίνας R σε απόσταση με το μήκος του τόξου που αντιστοιχεί στην επίκεντρη γωνία θ .

$$\text{Επομένως } \vec{B}_1 = \vec{B}_2 = \frac{\mu_0 I}{4\pi R} \hat{k} \quad \left. \vphantom{\frac{\mu_0 I}{4\pi R}} \right\} \Rightarrow \vec{B} = \vec{B}_1 + \vec{B}_2 + \vec{B}_3 = \left(\frac{2\mu_0 I}{4\pi R} - \frac{\mu_0 I \theta}{2\pi R} \right) \hat{k}$$

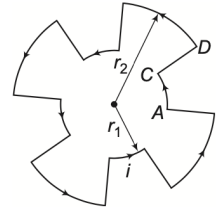
$$\vec{B}_3 = \left(\frac{\mu_0 I}{2R} \right) \frac{\theta}{2\pi} \hat{k}$$

μαγνητικό πεδίο
κυλινδρικού βρόχου

$$\Rightarrow \vec{B} = \frac{\mu_0 I}{4\pi R} (2 - \theta) \hat{k}$$

$$\text{Θέλουμε } \vec{B} = \vec{0} \text{ οπότε } \underline{\underline{\theta = 2 \text{ rad}}}$$

3. Ο κλειστός βρόχος του διπλανού σχήματος διαρρέεται από ρεύμα $10A$. Ο βρόχος είναι τοποθετημένος σε οριζόντιο επίπεδο. Το κύκλωμα του βρόχου αποτελείται από οκτώ (8) εναλλασσόμενα τόξα ακτινών $r_1 = 0.08m$ και $r_2 = 0.12m$ αντίστοιχα. Το κάθε τόξο αντιστοιχεί στην ίδια επίκεντρη γωνία. (α) Βρείτε το μαγνητικό πεδίο που δημιουργείται από αυτό το κύκλωμα στο κέντρο του βρόχου. (β) Ένας απείρου μήκους ευθύγραμμος αγωγός διαρρέεται από ρεύμα $10A$ και περνά από το κέντρο του κυκλώματος του βρόχου. (i) Βρείτε τη δύναμη που ασκείται στον ευθύγραμμο αγωγό εξαιτίας του ρεύματος που διαρρέει τον βρόχο του κυκλώματος. (ii) Βρείτε τη δύναμη που ασκείται στο τόξο AC και στο ακτινικό τμήμα CD εξαιτίας του ρεύματος του ευθύγραμμου αγωγού.



(α) Το ρεύμα που διαρρέει τον βρόχο είναι $i = 10A$ και οι ακτίνες των τόξων

ακτινικών είναι: $r_1 = 0.08m$ και $r_2 = 0.12m$.

Τα ευθύγραμμα τμήματα θα δώσουν μηδενικό μαγνητικό πεδίο στο κέντρο.

Τα οκτώ τόξα τμήματα θα δημιουργήσουν μαγνητικό πεδίο στο κέντρο και όλα θα έχουν την ίδια κατεύθυνση. Θα έχουν διείσδυση κατεύθυνση στην εικόνα με φορά προς το έξω. Επομένως:

$$\vec{B} = \vec{B}_{εξ.τόξα} + \vec{B}_{εξ.τόξα} \Rightarrow B = \frac{1}{2} \frac{\mu_0 i}{2r_1} + \frac{1}{2} \frac{\mu_0 i}{2r_2} \Rightarrow B = \left(\frac{\mu_0}{4\pi} \right) \pi i \frac{r_1 + r_2}{r_1 * r_2}$$

Αριθμητική αντικατάσταση θα δώσει: $B = \frac{(10^{-7})(3.14)(10)(0.08+0.12)}{0.08*0.12} = 6.54 * 10^{-5} T$

με φορά κατακόρυφη και προς το εξωτερικό στις εστίδες.

(β) Η δύναμη που αναπτύσσεται στο AC και όλα τα τόξα τμήματα, θα είναι μηδέν γιατί το μαγνητικό πεδίο από τον αγωγό που περνά από το κέντρο στο κέντρο του βρόχου είναι εφαπτόμενο των τόξων και επομένως $\vec{F}_1 = I \vec{\ell} \times \vec{B} = 0$

Η δύναμη που αναπτύσσεται στο τμήμα CD θα είναι $\vec{F}_2 = I \vec{\ell} \times \vec{B}$

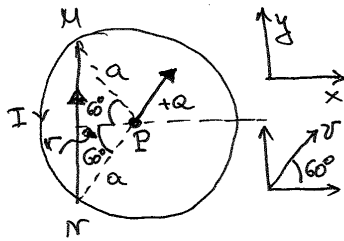
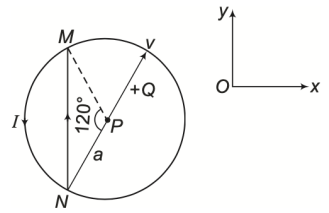
Το μαγνητικό πεδίο θα είναι: $\vec{B} = \frac{\mu_0}{2\pi} \frac{i}{x}$

Επομένως η δύναμη θα είναι: $dF_M = i \left(\frac{\mu_0}{2\pi} \frac{i}{x} \right) \cdot dx \Rightarrow dF_M = \left(\frac{\mu_0}{2\pi} \right) i^2 \frac{dx}{x}$

Η συνισταμένη δύναμη στο CD θα είναι: $F = \int_{x=r_1}^{x=r_2} dF_M = \frac{\mu_0 i^2}{2\pi} \int_{0.08}^{0.12} \frac{dx}{x} = \frac{\mu_0 i^2}{2\pi} \ln\left(\frac{3}{2}\right)$

Η δύναμη που αναπτύσσεται στο σύρμα που περνά από το κέντρο προκύπτει από το μαγνητικό πεδίο του υποβλήματος (α) και έχει κατακόρυφη διεύθυνση παράλληλη στον αγωγό. Επομένως η δύναμη θα είναι ϕ .

4. Ένας κυκλικός βρόχος διαρρέεται από ρεύμα I και είναι τοποθετημένος στο x - y επίπεδο όπως φαίνεται στο διπλανό σχήμα. (α) Αν ένα σωματίδιο με φορτίο $+Q$ και μάζα m τοποθετηθεί στο κέντρο P του βρόχου και απελευθερωθεί με αρχική ταχύτητα \vec{v} κατά μήκος του NP (όπως φαίνεται στο σχήμα) βρείτε την επιτάχυνση με την οποία κινείται. (β) Αν ένα εξωτερικό μαγνητικό πεδίο $\vec{B} = B_0 \hat{i}$ ενεργήσει στην περιοχή, βρείτε την δύναμη και την ροπή που ασκείται στον βρόχο εξαιτίας αυτού του μαγνητικού πεδίου.



(α) Το μαγνητικό πεδίο στο σημείο P εξαιτίας των ρεύματος που διαρρέει το τόξο \widehat{MN} βρίσκεται αν πάρουμε αναλογικά το μαγνητικό πεδίο στο P που δημιουργεί ο κυκλικός δακτύλιος τόξο του οποίου είναι το \widehat{MN} . Δηλαδή:

$$B_{\widehat{MN}} = \frac{1}{3} B_{\text{κ.δ.}} = \frac{1}{3} \left(\frac{\mu_0}{2\pi} \frac{I}{2a} \right) \quad \text{Το } \frac{1}{3} \text{ επειδή το τόξο αντιστοιχεί σε επίκεντρο γωνία } 120^\circ.$$

Επομένως $B_{\widehat{MN}}$ στο σημείο P είναι: $B_{\widehat{MN}} = \frac{\mu_0 I}{6\pi a}$ με φορά προς το εσωτερικό της ελίδας.

Το μαγνητικό πεδίο εξαιτίας των εσθίγραμμων τμήματος MN στο σημείο P βρίσκεται από τον νόμο των Biot-Savart: $B_{MN} = \frac{\mu_0 I}{4\pi r} (\sin 60^\circ + \sin 60^\circ)$

όπου $r = a \cos 60^\circ$. Αναπτύσσεται δίνει: $B_{MN} = \frac{\mu_0 I}{2\pi a \cos 60^\circ} 2 \sin 60^\circ \Rightarrow$

$$\Rightarrow B_{MN} = \frac{\mu_0 I}{2\pi} \tan 60^\circ \quad \text{με φορά προς το εσωτερικό της ελίδας}$$

Επομένως το συνισταμένο μαγνητικό πεδίο στο P είναι $\vec{B}_\Sigma = \vec{B}_{\widehat{MN}} + \vec{B}_{MN} \Rightarrow$

$$\Rightarrow \vec{B}_\Sigma = \frac{\mu_0 I}{6\pi a} \hat{k} - \frac{\mu_0 I}{2\pi} \tan 60^\circ \hat{k} \Rightarrow \vec{B}_\Sigma = -\frac{0.11\mu_0 I}{a} \hat{k}$$

Η ταχύτητα του σωματιδίου μπορεί να γραφεί ως: $\vec{v} = v \cos 60^\circ \hat{i} + v \sin 60^\circ \hat{j}$

$$\Rightarrow \vec{v} = v_0 \frac{1}{2} \hat{i} + v_0 \frac{\sqrt{3}}{2} \hat{j} \Rightarrow \vec{v} = \frac{v}{2} \hat{i} + \frac{v\sqrt{3}}{2} \hat{j}$$

Η μαγνητική δύναμη είναι: $\vec{F}_L = q \vec{v} \times \vec{B} = \frac{0.11\mu_0 Q}{a} \frac{v}{2} \hat{j} - \frac{0.11\mu_0 \sqrt{3} v Q}{2a} \hat{i}$

Αρα η επιτάχυνση θα είναι: $\vec{a} = \frac{\vec{F}_L}{m} = \frac{0.11\mu_0 v I Q}{2aem} (\hat{j} - \sqrt{3} \hat{i})$

(b) Σε ομογενές μαγνητικό πεδίο, η δύναμη σε κλειστό βρόχο ρεύματος είναι μηδέν.

Η μαγνητική διπολική ροή του βρόχου ρεύματος θα είναι: $\vec{M} = (IA) \hat{k}$
 όπου A το εμβαδόν της επιφάνειας του βρόχου.
 A είναι το εμβαδόν του του κυκλικού διακεκλιού - εμβαδόν MMP

$$A = \frac{1}{3}(\pi a^2) - \frac{1}{2} [2 \times a \sin 60^\circ] [a \cos 60^\circ] = \frac{\pi a^2}{3} - \frac{a^2}{2} \sin 120^\circ \Rightarrow A = 0.61 a^2$$

Επομένως η μαγνητική διπολική ροή θα είναι: $\boxed{\vec{M} = 0.61 I a^2 \hat{k}}$ } \Rightarrow

Δεδομένου ότι $\vec{B} = B \hat{i}$

$$\Rightarrow \vec{\tau} = \vec{M} \times \vec{B} = 0.61 I a^2 \hat{k} \times B \hat{i} \Rightarrow \boxed{\vec{\tau} = 0.61 B I a^2 \hat{j}}$$

5. Θεωρήστε ένα φορτισμένο σωματίδιο μάζας m το οποίο ελευθερώνεται με αρχική ταχύτητα $\vec{v} = v_0 \hat{i}$ σε μια περιοχή ενός ομογενούς ηλεκτρικού και μαγνητικού πεδίου τα οποία είναι και τα δύο παράλληλα στον y -άξονα. Θεωρήστε ότι το ηλεκτρικό πεδίο είναι $\vec{E} = E_0 \hat{j}$ και $\vec{B} = B_0 \hat{j}$. Βρείτε τις εξισώσεις της ταχύτητας και της θέσης του σωματιδίου συναρτήσει του χρόνου.

Όταν $\vec{E} \parallel \vec{B}$ τότε η ταχύτητα είναι κάθετη και στα δύο πεδία.

Επομένως έστω ότι έχουμε ένα σωματίδιο το οποίο έχει φορτίο q και μάζα m και αφήνεται να κινηθεί από την αρχή του συστήματος σωστεταγμένων με αρχική ταχύτητα $\vec{v} = v_0 \hat{i}$ στην περιοχή όπου $\vec{E} = E_0 \hat{j}$ και $\vec{B} = B_0 \hat{j}$

Το σωματίδιο επιταχύνεται από το ηλεκτρικό πεδίο στην y -διεύθυνση

Επομένως η επιτάχυνση στην y -διεύθυνση θα είναι: $a_y = \frac{F_y}{m} = \frac{F_e}{m} = \frac{qE_0}{m}$

Το σωματίδιο εκτελεί κυκλική τροχιά μέσα στο μαγνητικό πεδίο στο xz -επίπεδο

Το σωματίδιο θα εκτελεί στην πραγματικότητα ελικοειδή τροχιά βραχίονος r και βραχίονος της ταχύτητας που στην y -διεύθυνση. Η απόσταση των ελίων

δεν θα είναι σταθερή επειδή η ταχύτητα του σωματιδίου μεταβάλλεται λόγω της επιτάχυνσης a_y .

Η ταχύτητα του σωματιδίου συναρτήσει του χρόνου θα είναι:

$$\vec{v} = v_x \hat{i} + v_y \hat{j} + v_z \hat{k} \quad \text{όπου} \quad v_y = a_y t = \frac{qE_0}{m} t$$

$$F_L = F_k \Rightarrow qvB = \frac{mv^2}{R} \Rightarrow qB = \frac{mv}{R} = \frac{m\omega R}{R} \Rightarrow \omega = \frac{qB}{m} \quad v_x^2 + v_z^2 = \text{σταθερή} = v_0^2$$

Η γωνία που διαγράφει το σωματίδιο θα είναι: $\Theta = \omega t = \frac{Bq}{m} t$

$$\left. \begin{aligned} \text{Επομένως} \quad v_x &= v_0 \cos \Theta = v_0 \cos \left(\frac{Bq t}{m} \right) \\ v_z &= v_0 \sin \Theta = v_0 \sin \left(\frac{Bq t}{m} \right) \end{aligned} \right\} \Rightarrow \vec{v}(t) = v_0 \cos \left(\frac{Bq t}{m} \right) \hat{i} + v_0 \sin \left(\frac{Bq t}{m} \right) \hat{k} + \left(\frac{qE_0}{m} t \right) \hat{j}$$

Η θέση του σωματιδίου συναρτήσει του χρόνου t μπορεί να γραφεί:

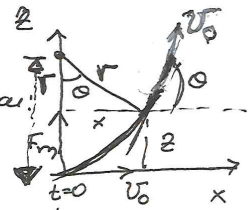
$$\vec{r}(t) = x \hat{i} + y \hat{j} + z \hat{k}$$

$$y = \frac{1}{2} a_y t^2 = \frac{1}{2} \left(\frac{qE_0}{m} \right) t^2$$

$$x = r \sin \Theta = \left(\frac{mv_0}{Bq} \right) \sin \left(\frac{Bq t}{m} \right)$$

$$z = r(1 - \cos \Theta) = -\frac{mv_0}{Bq} \left[\cos \left(\frac{Bq t}{m} \right) - 1 \right]$$

$$\left. \begin{aligned} y &= \frac{1}{2} \left(\frac{qE_0}{m} \right) t^2 \\ x &= \left(\frac{mv_0}{Bq} \right) \sin \left(\frac{Bq t}{m} \right) \\ z &= -\frac{mv_0}{Bq} \left[\cos \left(\frac{Bq t}{m} \right) - 1 \right] \end{aligned} \right\} \Rightarrow \vec{r}(t) = \left(\frac{mv_0}{Bq} \right) \sin \left(\frac{Bq t}{m} \right) \hat{i} + \frac{1}{2} \left(\frac{qE_0}{m} \right) t^2 \hat{j} + \frac{mv_0}{Bq} \left[1 - \cos \left(\frac{Bq t}{m} \right) \right] \hat{k}$$



6. Θεωρήστε ένα φορτισμένο σωματίδιο μάζας m το οποίο ελευθερώνεται με μηδενική αρχική ταχύτητα σε μια περιοχή ενός ομογενούς ηλεκτρικού και μαγνητικού πεδίου τα οποία είναι κάθετα μεταξύ τους. Το ηλεκτρικό πεδίο ενεργεί στον x -άξονα, $\vec{E} = E_0 \hat{i}$, ενώ το μαγνητικό πεδίο ενεργεί στον y -άξονα, $\vec{B} = B_0 \hat{j}$. Βρείτε τις εξισώσεις της ταχύτητας και της θέσης του σωματιδίου συναρτήσει του χρόνου.

Θεωρούμε την περίπτωση που $\vec{E} \perp \vec{B}$ και το σωματίδιο ξεκινά με μηδενική

αρχική ταχύτητα από την αρχή των συντεταγμένων συνεπαραγμένων.

Έχουμε ότι $\left. \begin{array}{l} \vec{E} = E_0 \hat{i} \\ \vec{B} = B_0 \hat{j} \end{array} \right\}$ Το ηλεκτρικό πεδίο επιταχύνει το σωματίδιο
στον x -διεύθυνση ενώ το μαγνητικό πεδίο
θα το περιστρέφει στο xz -επίπεδο.

Επομένως σε μια οποιαδήποτε χρονική στιγμή η ταχύτητα των και συν αποτελεί
η δύναμη, θα έχει μόνο x και z συνιστώσες.

Έστω: $\vec{v}(t) = v_x \hat{i} + v_z \hat{k}$

Η συνισταμένη δύναμη θα είναι: $\vec{F} = \vec{F}_m + \vec{F}_e = q\vec{E} + q\vec{v} \times \vec{B} \Rightarrow$

$$\Rightarrow \vec{F} = q [E_0 \hat{i} + (v_x \hat{i} + v_z \hat{k}) \times B_0 \hat{j}] \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \vec{F} = q [(E_0 - v_z B_0) \hat{i} + v_x B_0 \hat{k}] \Rightarrow \vec{a} = \frac{\vec{F}}{m} = a_x \hat{i} + a_z \hat{k}$$

Επομένως $\left\{ \begin{array}{l} a_x = q(E_0 - v_z B_0)/m \\ a_z = q v_x B_0/m \end{array} \right. \Rightarrow \left\{ \begin{array}{l} \frac{d^2 v_x}{dt^2} = -\frac{q B_0}{m} \frac{dv_z}{dt} \\ \frac{d^2 v_z}{dt^2} = \frac{q B_0}{m} v_x \end{array} \right. \Rightarrow \frac{d^2 v_x}{dt^2} = -\frac{q^2 B_0^2}{m^2} v_x$

$$\Rightarrow \frac{d^2 v_x}{dt^2} = -\frac{q^2 B_0^2}{m^2} v_x \Rightarrow \left| \frac{d^2 v_x}{dt^2} = -\omega^2 v_x \right| \left[\omega = \frac{q B_0}{m} \right]$$

Η γενική λύση της εξίσωσης είναι της μορφής $\left[v_x = A \sin(\omega t + \phi) \right]$ Διαφορική εξίσωση αρμονικού εκτεταμένου

Για $t=0$, $v_x=0$ \Rightarrow επομένως $\phi=0$.

Επομένως $\left\{ \begin{array}{l} \frac{dv_x}{dt} = A \omega \cos \omega t \end{array} \right\}$ αλλά $\frac{dv_x}{dt} = a_x = q(E_0 - v_z B_0)/m \Rightarrow a_x = \frac{q E_0}{m}$

Για $t=0$ $v_{x0} = v_{z0} = 0$

$$\text{Αντικαθιστώντας: } A \omega = \frac{q E_0}{m} \Rightarrow A = \frac{q E_0}{m \omega} \Rightarrow A = \frac{q E_0}{m q B_0/m} \Rightarrow \boxed{A = \frac{E_0}{B_0}}$$

Άρα: $\boxed{v_x = \frac{E_0}{B_0} \sin\left(\frac{q B_0}{m} t\right)}$

Μπορούμε να αντικαταστήσουμε την v_x στην εξίσωση της a_z οπότε έχουμε:

$$\frac{dv_z}{dt} = \frac{qB_0}{m} v_x = \frac{qB_0}{m} \frac{E_0}{B_0} \sin\left(\frac{qB_0}{m} t\right) = \frac{q}{m} E_0 \sin\left(\frac{qB_0}{m} t\right) \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \int_0^{v_z} dv_z = \int_0^t \frac{qE_0}{m} \sin\omega t' dt' \Rightarrow v_z = \frac{qE_0}{m\omega} (1 - \cos\omega t) \Rightarrow$$

$$\Rightarrow v_z = \frac{qE_0}{m\omega} (1 - \cos\omega t) \Rightarrow \boxed{v_z = \frac{E_0}{B_0} \left[1 - \cos\left(\frac{qB_0}{m} t\right)\right]}$$

Ενώ όπως βρίκαμε πριν

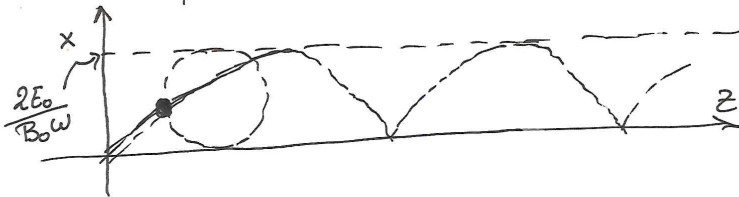
$$\boxed{v_x = \frac{E_0}{B_0} \sin\left(\frac{qB_0}{m} t\right)}$$

Ολοκληρώνουμε τις δύο τελευταίες σχέσεις για να βρούμε x & z

$$\int \frac{dx}{dt} = \frac{E_0}{B_0} \sin\omega t' dt' = -\frac{E_0}{B_0\omega} \cos\omega t' \Big|_0^t \Rightarrow \boxed{x = \frac{E_0}{B_0\omega} (1 - \cos\omega t)}$$

$$\int \frac{dz}{dt} = \frac{E_0}{B_0} [1 - \cos(\omega t)] dt' \Rightarrow \boxed{z = \frac{E_0}{B_0\omega} (\omega t - \sin\omega t)}$$

Οι τελευταίες δύο εξισώσεις είναι οι εξισώσεις ενός κυλινδρικού, το οποίο ορίζεται ως η τροχιά που διαγράφει ένα σφαιρίδιο στην περιφέρεια ενός τροχού που κυλάει στο έδαφος.



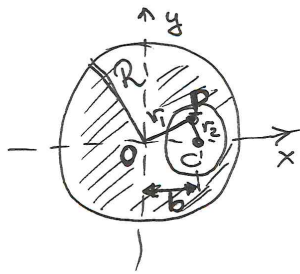
Στην προεφάνη περίπτωση η αυτίνα των κυλιόμενων τροχών θα είναι: $\frac{E_0}{B_0\omega}$ και

εμφάνει η διάμετρος θα είναι η μέγιστη μετατόπιση στο x , $\frac{2E_0}{B_0\omega}$

Η μετατόπιση στη x -διεύθυνση είναι 0 όταν $t=0, \frac{2\pi}{\omega}, \frac{4\pi}{\omega}$ κλπ.

Παρατηρήστε ότι η τροχιά ενός σφαιριδίου σε ηλεκτρικό & μαγνητικό πεδίο ομογενή γιατί το $\vec{F} = \vec{0} \Rightarrow \vec{F}_e + \vec{F}_m = \vec{0} \Rightarrow q\vec{E} + q\vec{v} \times \vec{B} = \vec{0} \Rightarrow \vec{E} = -\vec{v} \times \vec{B} \Rightarrow \boxed{\vec{E} = \vec{B} \times \vec{v}}$

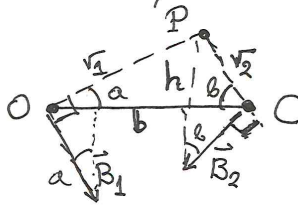
7. Ένα ρεύμα διαρρέει έναν κυλινδρικό αγωγό στο εσωτερικό του οποίου υπάρχει μια τρύπα (ή κοιλότητα). Δείξτε ότι το μαγνητικό πεδίο στο εσωτερικό της κοιλότητας είναι σταθερό και βρείτε το μέτρο του και την κατεύθυνσή του.



Θα βρούμε το μαγνητικό πεδίο σε ένα σημείο P μέσα στην κοιλότητα. Έστω το σημείο βρίσκεται σε απόσταση r_1 από το κέντρο του αγωγού και απόσταση r_2 από το κέντρο C της κοιλότητας.

Στο σημείο P το μαγνητικό πεδίο εφαιτίας του ρεύματος i_1 που διαρρέει όλο το αγωγό είναι B_1 και είναι κάθετο στο διάνυσμα OP.

Επίσης υπάρχει το μαγνητικό πεδίο εφαιτίας του ρεύματος i_2 που διαρρέει την κοιλότητα και έστω ότι είναι B_2 . Το πεδίο ουνώ θα είναι κάθετο στο CP.



Έστω B_x η x-επιισώσα του συνιστάμενου πεδίου \vec{B} και B_y η y-επιισώσα του συνιστάμενου πεδίου \vec{B} .

$$\text{Επομένως } B_x = B_{1x} + B_{2x} = B_1 \sin \alpha - B_2 \sin \beta. \Rightarrow$$

i_1 και i_2 τα

ρεύματα στο εσωτερικό των αγωγών με κοιλότητα

i_1 στο εσωτερικό της αλιδας και το i_2 επομένως αντίθετα

$$\Rightarrow B_x = \left(\frac{\mu_0}{2\pi} \frac{i_1}{R^2} r_1 \right) \sin \alpha - \left(\frac{\mu_0}{2\pi} \frac{i_2}{a^2} r_2 \right) \sin \beta. \Rightarrow$$

$$\Rightarrow B_x = \frac{\mu_0}{2\pi} \left(\frac{I \pi R^2}{R^2} r_1 \right) \sin \alpha - \left(\frac{\mu_0}{2\pi} \frac{I \pi a^2}{a^2} r_2 \right) \sin \beta \Rightarrow$$

$$\Rightarrow B_x = \frac{\mu_0 I}{2} [r_1 \sin \alpha - r_2 \sin \beta]$$

Από το τρίγωνο OPC βλέπουμε ότι: $\sin \alpha = \frac{h}{r_1} \Rightarrow h = r_1 \sin \alpha$ ενώ $h = r_2 \sin \beta$

$$\Rightarrow \boxed{B_x = 0} = \frac{\mu_0 I}{2} [h - h] \Rightarrow$$

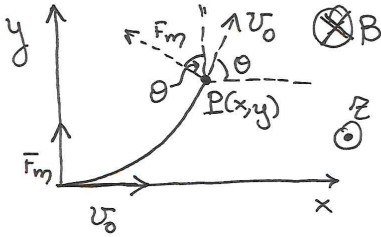
Η B_y επιισώσα, θα είναι: $B_y = B_{1y} + B_{2y} = -B_1 \cos \alpha - B_2 \cos \beta \Rightarrow$

$$\Rightarrow B_y = - \left[\frac{\mu_0}{2\pi} \frac{I \pi R^2}{R^2} r_1 \cos \alpha + \frac{\mu_0}{2\pi} \frac{I \pi a^2}{a^2} r_2 \cos \beta \right] = - \frac{\mu_0 I}{2} [r_1 \cos \alpha + r_2 \cos \beta]$$

$$\Rightarrow B_y = - \frac{\mu_0 I}{2} (x_1 + x_2) \Rightarrow \boxed{B_y = - \frac{\mu_0 I}{2} b}$$

το μαγνητικό πεδίο είναι σταθερό και στην -y-διεύθυνση

8. Ένα σωματίδιο φορτίου q και μάζας m εκτοξεύεται από την αρχή του συστήματος συντεταγμένων με ταχύτητα $\vec{v} = v_0 \hat{i}$, μέσα σε μη ομογενές μαγνητικό πεδίο $\vec{B} = -B_0 x \hat{k}$, όπου v_0 και B_0 θετικές σταθερές με τις κατάλληλες διαστάσεις μονάδων. Βρείτε τη μέγιστη θετική x -συντεταγμένη του σωματιδίου κατά την κίνησή του.



Το μαγνητικό πεδίο είναι κάθετο στο επίπεδο της κίνησης και στο εσωτερικό του.

Το σωματίδιο θα περιγραφεί ελαστικά ως μαγνητική δύναμη που στην αρχή του συστήματος συντεταγμένων έχει την $+y$ -διεύθυνση.

Η τροχιά του θα είναι κυκλική γιατί το μαγνητικό πεδίο δεν είναι ομογενές.

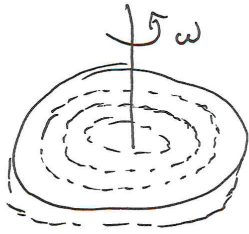
Έστω ένα σημείο $P(x,y)$ στη τροχιά του σωματιδίου. Στο σημείο αυτό, η ταχύτητα του σχηματίζει γωνία θ με την οριζόντια διεύθυνση ($+x$ -άξονας). Τότε επακόλουθο η μαγνητική δύναμη θα σχηματίζει επίσης γωνία θ με την κατεύθυνση διεύθυνση ($+y$ -άξονας).

$$\text{Επομένως: } a_y = \left(\frac{F_m}{m} \right) \cos \theta \Rightarrow \frac{dv_y}{dt} = \frac{(B_0 x)(qv_0 \cos \theta)}{m} \Rightarrow$$

$$\frac{dv_y}{dx} \frac{dx}{dt} = \frac{B_0 q x}{m} v_0 \cos \theta \Rightarrow \frac{dv_y}{dx} v_x = \frac{B_0 q x}{m} v_0 \cos \theta \Rightarrow \frac{dv_y}{dx} = \frac{B_0 q}{m} x \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \int_0^{v_0} dv_y = \int_0^{x_{\max}} \frac{B_0 q}{m} x dx \Rightarrow v_0 = \frac{B_0 q}{m} \frac{x_{\max}^2}{2} \Rightarrow \boxed{x_{\max} = \sqrt{\frac{2mv_0}{B_0 q}}}$$

9. Ένας επίπεδος δίσκος ακτίνας R είναι κατασκευασμένος από μονωτικό υλικό και είναι ομοιόμορφα φορτισμένος με συνολικό φορτίο Q . Ο δίσκος περιστρέφεται με γωνιακή ταχύτητα ω ως προς κατακόρυφο άξονα που περνά από το κέντρο του. Βρείτε την ένταση του μαγνητικού πεδίου στο κέντρο του δίσκου.



Μπορούμε να θεωρήσουμε ότι ο δίσκος αποτελεί ένα σύνολο από ομόκεντρους βρόχους ρεύματος.

Ξέρουμε ότι ένας βρόχος ρεύματος δημιουργεί μαγνητικό πεδίο στο κέντρο του που έχει φορά μετωπική προς την κατεύθυνση του διαστήματος της γωνιακής ταχύτητας ω .

Το μαγνητικό πεδίο θα είναι: $B = \frac{\mu_0 I}{2r}$ όπου r η ακτίνα ενός βρόχου.

Θεωρούμε ότι κάθε στοιχείο έχει πάχος dr και το φορτίο ^{του} dQ είναι:

$$dQ = \frac{2\pi r}{\pi R^2} Q dr \quad (1)$$

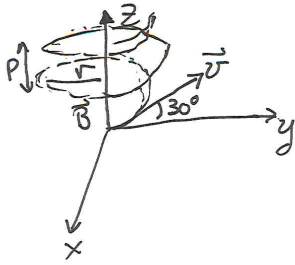
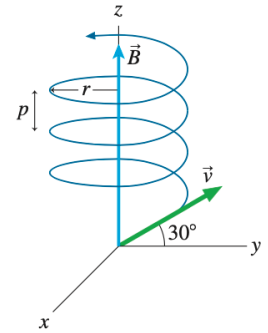
Το ρεύμα που προκαλεί αυτό το στοιχείο φορτίο που περιστρέφεται, εξαρτάται από την περίοδο περιστροφής: $T = \frac{2\pi}{\omega}$ (2)

$$\text{Από (1) } \Rightarrow I = \frac{dQ}{T} = \frac{2\pi r Q dr}{\pi R^2 2\pi} \omega \Rightarrow I = \frac{Q r dr}{\pi R^2} \omega \quad (3)$$

$$\text{Το ολικό πεδίο θα είναι: } B = \int_0^R dB = \int_0^R \frac{\mu_0}{2r} \frac{Q\omega}{\pi R^2} r dr = \frac{Q\omega\mu_0}{2\pi R^2} \int_0^R dr \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \boxed{B = \frac{\mu_0 Q \omega}{2\pi R}}$$

10. Ομοιόμορφο μαγνητικό πεδίο 30mT έχει κατεύθυνση προς τον θετικό z -άξονα. Ένα ηλεκτρόνιο εισέρχεται στον χώρο αυτού του μαγνητικού πεδίου με ταχύτητα μέτρου $5 \times 10^6\text{m/s}$ και διεύθυνσή που σχηματίζει γωνία 30° με το xy -επίπεδο. Ως αποτέλεσμα η τροχιά που θα εκτελέσει είναι ελικοειδής. Βρείτε την ακτίνα r και την απόσταση, p , των επιπέδων της κάθε έλικας της τροχιάς του, όπως φαίνεται στο διπλανό σχήμα.



Το μαγνητικό πεδίο είναι στην $+z$ -διεύθυνση.

Το σωματίδιο έχει ταχύτητα \vec{v} που σχηματίζει γωνία με την κατεύθυνση του μαγνητικού πεδίου.

Μπορούμε να αναλύσουμε την ταχύτητα του σωματιδίου σε δύο συνιστώσες, κάθετη και παράλληλη με το μαγνητικό πεδίο. Εξαιτίας της κάθετης στο μαγνητικό πεδίο συνιστώσας της ταχύτητας, το σωματίδιο θα εκτελεί κυκλική κίνηση, επομένως η τροχιά θα είναι κύκλος. Ωστόσο, εξαιτίας της συνιστώσας της ταχύτητας παράλληλης προς το μαγνητικό πεδίο το σωματίδιο θα κινείται με σταθερή ταχύτητα και οι κύκλοι της κυκλικής τροχιάς θα μεταφέρονται οπότε η τροχιά του θα είναι ελικοειδής.

Η ταχύτητα $v_y = v \sin 30^\circ$ και η ταχύτητα αυτή είναι υπεύθυνη για την κυκλική κίνηση. Η δύναμη Lorentz θα δρα ως κεντρομόλος δύναμη,

$$F_k = F_L \Rightarrow \frac{mv_y^2}{R} = qv_y B \Rightarrow R = \frac{mv_y}{qB} \Rightarrow R = \frac{9.11 \times 10^{-31} \cdot (5 \cdot 10^6 \text{m/s}) \sin 30^\circ}{1.6 \cdot 10^{-19} \cdot 0.030 \text{T}}$$

$$\Rightarrow \boxed{R = 0.82 \text{mm}}$$

$$\text{Ο χρόνος για μια περιστροφή είναι: } T = \frac{2\pi r}{v_y} = \frac{2\pi (8.2 \cdot 10^{-4})}{(5.0 \cdot 10^6 \text{m/s}) \sin 30^\circ} \Rightarrow T = 1.19 \cdot 10^{-9}$$

Στο χρονικό αυτό διάστημα θα γίνει μετατόπιση οριστική: $p = v_z \cdot T \Rightarrow$

$$p = (5.0 \cdot 10^6 \text{m/s}) \sin 30^\circ (1.19 \cdot 10^{-9}) \Rightarrow p = 3 \cdot 10^{-3} \Rightarrow \underline{p = 3 \text{mm}}$$