

martedì

15 maggio 2007 - FISICA 2 prof. NIRESCO MAURIZIO 18:45 ÷ 19:45

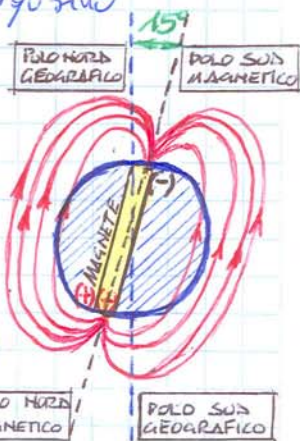
lezione n° 50 di 20

FORZA MAGNETICA F_m

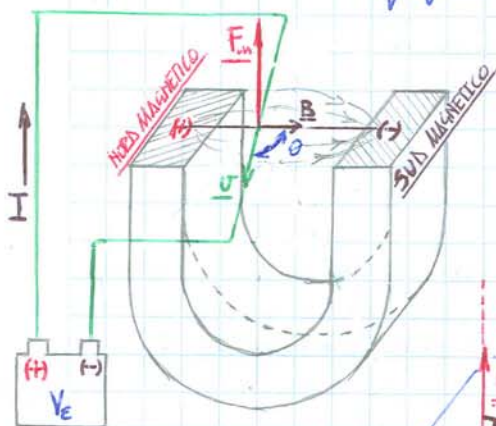
Già nel 1820 Oersted (Danimarca) scoprì che cariche elettriche in movimento producono dei campi magnetici, che noi indicheremo simbolicamente con B

Detti campi magnetici B sono dunque legati al movimento delle cariche (con velocità v) ed ad una forza $F_m = \text{forza magnetica}$, attraverso una relazione che fra breve diremo, e qui si osserva che

F_m $\left\{ \begin{array}{l} \text{(è proporzionale)} \propto \begin{array}{l} \text{alla velocità } v \text{ della carica} \\ \text{alla carica stessa} \\ \text{al prodotto scalare } B \cdot v = B v \cos \theta \end{array} \\ \text{è ortogonale al vettore velocità } \perp v \\ \text{è nulla lungo la direzione } v \text{ (vedremo meglio oltre)} \end{array} \right.$



Un campo magnetico B circonda un magnete e punta dal polo NORD magnetico al polo SUD MAGNETICO, nel caso della terra il Polo Nord geografico è corrispondente al Polo SUD magnetico.

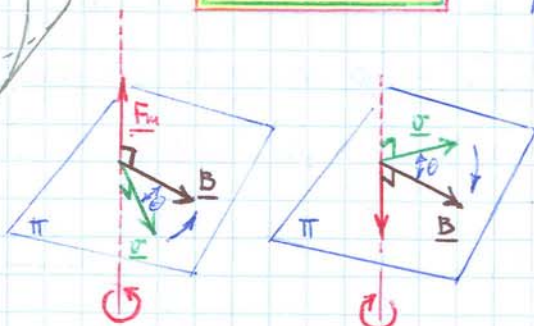


Diamo ora la relazione tra campo magnetico B , velocità delle cariche v e forza magnetica F_m nota anche come FORZA DI LORENTZ

$$F_m = q v \times B$$

La direzione del vettore F_m si trova con la regola della vite destrorsa ossia

- F_m ha direzione \perp al piano contenente v, B
- F_m ha verso come quello di avanzamento di una vite destrorsa che nella relazione porta v a chiudere su B



Il modulo della forza magnetica vale

$$F_m = q v B \sin \theta$$

Facciamo che se $F_m = 0$ significa che $\sin \theta = 0$ cioè $\theta = 0$ o π , ossia campo magnetico B e vettore v velocità delle cariche hanno stessa direzione.

Nota un po' qui subito una differenza tra F_e - forza elettrica e F_m - forza magnetica

FORZA ELETTRICA (statica)

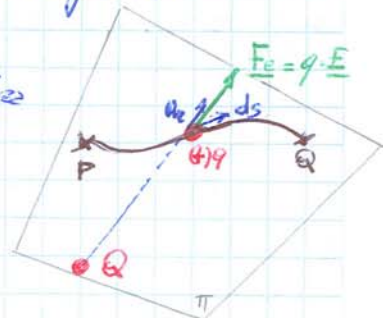
La (particella) carica q è interagente con le cariche statiche Q attraverso la forza F_e secondo una direzione radiale u_r

$$F_e = k_e \frac{qQ}{r^2} u_r = q \left(\frac{k_e Q}{r^2} u_r \right) = q E \quad \text{ed il lavoro prodotto per spostare } q \text{ dal punto } P \text{ al punto } Q \text{ vale}$$

$$W_{PE} = \int_P^Q F_e ds = q \int_P^Q E ds = q (V_P - V_Q) = -q (V_Q - V_P) = \Delta E_k$$

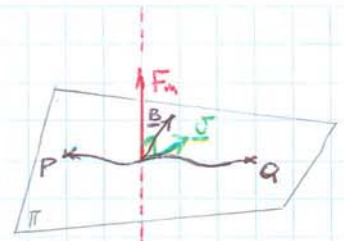
La forza elettrica F_e è:

- parallela al campo elettrico E , hanno stessa direzione u_r
- quando agisce tra due punti a diverso potenziale ($V_A \neq V_B$) varia il modulo $|F_e|$ di q perché $E_k \neq 0$
- solitamente varia la direzione di moto ds perché da punto a punto non è tangente alla traiettoria



FORZA MAGNETICA

La (particella) carica q è in moto con la velocità $\underline{v} \perp \underline{F}_m$, considerato che $\underline{v} \parallel d\underline{s}$, ove $d\underline{s}$ è la direzione del moto, risulta



$$dW = \underline{F}_m \cdot d\underline{s} = \underline{F}_m \cdot \underline{v} dt = F_m v \cos \frac{\pi}{2} dt = 0 = dE_k$$

Lungo il percorso per il lavoro totale è nullo e perciò $W_{tot} = \Delta E_k = \frac{1}{2} m v_Q^2 - \frac{1}{2} m v_P^2 = 0 \rightarrow v_P = v_Q$
 Perciò diremo che la forza magnetica \underline{F}_m è:

- perpendicolare \perp alla direzione di moto individuata da $\underline{v} = d\underline{s}/dt$
- quando agisce tra due punti P e Q non varia mai il modulo della velocità $|v|$
- è messo che $\underline{F}_m = 0$, cioè la direzione del moto ottiene la FORZA CENTRIFUGA $= B = \text{CAMPO MAGNETICO}$
- non produce lavoro nello spostamento tra P e Q della carica $dW = \underline{F}_m \cdot d\underline{s} = (q \underline{v} \times \underline{B}) \cdot \underline{v} dt$ ma $(q \underline{v} \times \underline{B}) \perp \underline{v}$ dunque $dW = 0$

Le linee che rappresentano un campo magnetico, come per il c.e., sono in ogni punto tangenti al campo magnetico \underline{B} stesso, e marcano che devono essere \perp perpendicolari alla Forza magnetica \underline{F}_m .

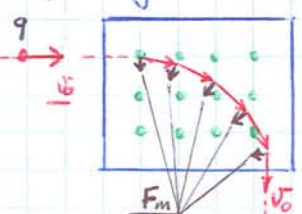
- Se il campo magnetico è costante $B = \text{cost}$, le linee del campo magnetico che lo rappresentano sono tra loro parallele; inoltre si conviene che si indichino:
- linee ortogonali ad un piano (il foglio che stiamo leggendo) ma con direzione USCENTE, cioè dal foglio verso il lettore, le indichiamo con un PUNTO
 - linee ortogonali ad un piano (il foglio che stiamo leggendo) ma con direzione ENTRANTE, cioè dal lettore verso il foglio, le indichiamo con una CRUCE



MOTO di una PARTICELLA

CASO $\theta = \pi/2$

Immaginiamo ora di avere una (carica) particella q , ed introdurre questa in un campo magnetico \underline{B} è costante ed "uscite" dal foglio che stiamo leggendo, con un angolo $\theta = \pi/2$ tra \underline{v} e \underline{B} . Sia pure $v_0 = \text{costante}$.
 In tal caso la forza magnetica, per la regola della ortogonalità, inizialmente avrà direzione verticale e verso orientato al basso \underline{u} , e vale

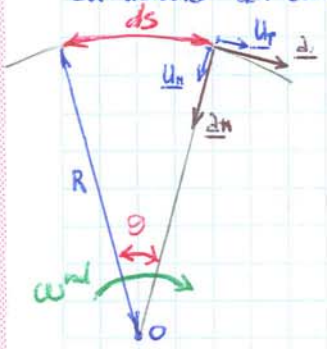


$$\underline{F}_m = q \underline{v} \times \underline{B} = q v_0 B \sin \frac{\pi}{2} \underline{u} = q v_0 B \underline{u} = \text{costante}$$

- la condizione $v = \text{costante}$ rende il moto UNIFORME
- la condizione $F_m = \text{costante}$ non modifica il modulo $|v_0|$, ma introduce una forza centripeta costante, rende dunque il moto CIRCOLARE.

il moto della particella con velocità costante v_0 che entra in un campo magnetico costante \underline{B} con angolo $\theta = \pi/2$ sarà CIRCOLARE UNIFORME, per tutto il tratto in cui tali condizioni permangono; all'uscita dal campo \underline{B} essa riprenderà un moto rettilineo uniforme.

Nel moto circolare uniforme ricordo che
 $ds = R d\theta \rightarrow \frac{ds}{dt} = R \frac{d\theta}{dt} \rightarrow \omega^{rad} = \frac{v}{R} \rightarrow v = \omega^{rad} R$



Per un vettore circolare poi valga
 $\underline{a} = \frac{d\underline{v}}{dt} = \frac{d}{dt} (v \underline{u}_T) = \frac{dv}{dt} \underline{u}_T + v \frac{d\underline{u}_T}{dt} = \frac{dv}{dt} \underline{u}_T + v \frac{1}{R} \frac{ds}{dt} \underline{u}_N = \frac{dv}{dt} \underline{u}_T + \frac{v^2}{R} \underline{u}_N$

Nel nostro caso si ha $\frac{dv}{dt} = 0$ perché $|v_0| = \text{costante}$ rimane perciò solo la componente centripeta

$$\begin{cases} F_{tangenziale} = 0 \\ F_{centripeta} = \frac{v^2}{R} \underline{u}_N = \omega^2 R \underline{u}_N \end{cases}$$

Analizzando il caso della particella q posso scrivere dunque

$$F_{centripeta} = m \cdot a = m \cdot \frac{v^2}{R} = F_m = q \mathbf{v} \times \mathbf{B} \sin \frac{\pi}{2}$$

$$m \frac{v^2}{R} = q B \rightarrow R = \frac{m v}{q B}$$

$$R = \frac{m v}{q B}$$

RAGGIO DI CURVATURA
MOTO CIRCOLARE UNIFORME

PARTICELLA q
velocità che $m v = p =$ quantità di moto

Semplice ora, noto il raggio, ricavare anche la velocità angolare ω

$$\omega = \frac{v}{R} = \frac{q B}{m} \left\{ \begin{array}{l} \text{oppure lo stesso risultato si ottiene con} \\ F_{centripeta} = m \cdot a = m \omega^2 R = q v B \sin \frac{\pi}{2} = q v B \\ \omega = \frac{q B}{m} \end{array} \right.$$

$$\omega = \frac{q B}{m}$$

Le osservazioni che possiamo fare sono le seguenti:

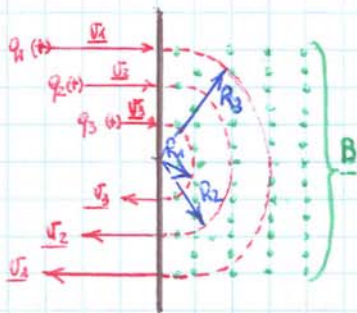
- raggio R e velocità angolare ω non completamente indipendenti dall'angolo θ con cui la particella q entra nel campo magnetico \mathbf{B} perciò le espressioni hanno **VALIDITÀ GENERALE**

- in termini vettoriali vale $\underline{\omega} = (-) \frac{q}{m} \mathbf{B}$ perché delle proprietà $q \mathbf{v} \times \mathbf{B} = m \omega \times \mathbf{v} = (-) m \mathbf{v} \times \omega$ anticommutativa del prodotto vettoriale; ciò significa che ω e \mathbf{B} sono paralleli e se q è negativa (-) hanno anche lo stesso verso
 - \rightarrow se q è positiva (+) il moto appare **ORARIO**
 - \rightarrow se q è negativa (-) il moto appare **ANTIORARIO**

- il raggio R varia in modo proporzionale alla velocità: particelle più veloci descrivono traiettorie con più ampio raggio, particelle con minore velocità hanno raggio più stretto

- la velocità angolare ω è indipendente dalla velocità della particella, perciò se t è il periodo del moto circolare uniforme, ovvero il tempo impiegato per eseguire un giro completo di circonferenza a raggio R , risulta essere
 - ovvero, il periodo del moto circolare uniforme (e la frequenza di rotazione) non dipende dal raggio dell'orbita e dalla velocità con cui questa viene descritta

$$\omega t = 2\pi \rightarrow t = \frac{2\pi}{\omega}$$



Ciò significa che le particelle che entrano in un campo magnetico \mathbf{B} costante con diverse velocità v_1, v_2, \dots, v_i , e compiono un $\frac{1}{2}$ giro di cerchio anche se lo fanno con raggi diversi R_1, R_2, \dots, R_i , mantengono la loro velocità v_i inalterata e si presentano tutte all'uscita, seppur in posizione diversa ma allo stesso tempo t

Naturalmente di norme elettronici non hanno moto all'interno di contenitori in cui è stato praticato il vuoto per evitare l'azione di disturbo degli urti con le molecole dell'aria; in quest'ultimo caso gli urti altererebbero il moto conferendogli caratteristiche molto diverse da quelle ideali con

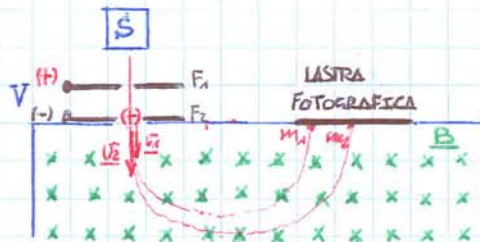
$$\underline{F}_m = q (\mathbf{E} + \mathbf{v} \times \mathbf{B})$$

ESPRESSIONE COMPLETA DELLA FORZA DI LORENTZ di una particella che si muove in un campo magnetico ed in coesistenza di un campo elettrico

SPEETROMETRI DI MASSA

Lo spettrometro di massa è uno strumento che separa ioni aventi la stessa carica ma con massa diversa; esempio tipico sono gli isotopi, cioè gli atomi con ugual numero di protoni nel nucleo, ma con diverso numero di neutroni N .
 Un esempio di spettrometro è lo SPEETROMETRO DI DEMPSTER.

Progettato nel 1920 dall'omonimo scienziato gli ioni sono prodotti da una sorgente S e passano attraverso una coppia di fenditure F_1 ed F_2 che ne definiscono la traiettoria.



Tra la coppia di fenditure è applicata una d.d.p. dell'ordine di $10^3 V$, ed all'uscita della fenditura

F_2 tutti gli ioni indipendentemente dalla loro massa hanno uguale energia cinetica, che se hanno la stessa carica e considerando trascurabile la velocità iniziale si può scrivere

$$E_k = \frac{1}{2} m v^2 = qV \quad \text{con riferimento alla figura sopra, con il campo magnetico } B \text{ "entra nel foglio" indicando con i seguenti pedici}$$

$i = \text{iniziale} \quad f = \text{finale}$

per il principio di conservazione dell'energia si può scrivere che tra le due fenditure risulta

$$E_{ki} + E_{pi} = E_{kf} + E_{pf} \rightarrow E_{pi} - E_{pf} = E_{kf} - E_{ki}$$

ma ricordando qui che $\frac{qV}{2} = E_{pi} - E_{pf} = (qV)(V_i - V_f) = (qV)(V_f - V_i) = qV$ e che l'ipotesi di velocità iniziale trascurabile significa $V_i = 0$, possiamo scrivere

$$E_{pi} - E_{pf} = E_{kf} - E_{ki} = qV = \frac{1}{2} m v_f^2 - \frac{1}{2} m v_i^2 = \frac{1}{2} m v_f^2 = qV$$

$$v_f^2 = \frac{2qV}{m} \rightarrow$$

$$v = \sqrt{\frac{2qV}{m}}$$

VELOCITA' DI UNA PARTICELLA IN TRANSITO SU DI UN CONDENSATORE PIANO OVE $V_i = 0$

Il risultato conseguito va ben tenuto a memoria perché sarà impiegato anche successivamente.

Nota la velocità di ingresso nel campo magnetico il calcolo del raggio di curvatura, descritto dalla traiettoria della particella si calcola in

$$R = \frac{mv_0}{qB} = \frac{m}{q} \sqrt{\frac{2qV}{m}} \frac{1}{B} = \sqrt{\frac{2m}{q}} \frac{1}{B} \sqrt{qV}$$

$$R = \sqrt{\frac{2m}{q}} \frac{1}{B} \sqrt{qV}$$

RAGGIO DI CURVATURA DEL MOTO DI UNA CARICA IN UN C.M. $B = \text{costante}$

Si noti che nel caso in esame il raggio di curvatura è inversibile alla velocità v con cui la particella entra nel campo magnetico B , e se queste hanno stesse cariche q il diverso raggio dipende unicamente ed dalla diversa massa = spettro di massa

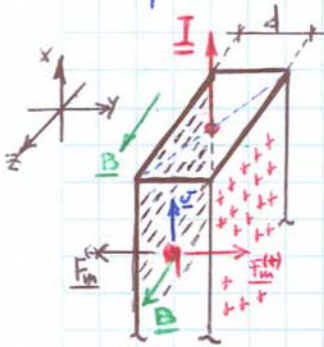
Ecco con stentato che il fascello di ioni isocinetici sottile e collimato, dopo essere transitato dalla fenditura F_2 entra in una regione in cui agisce solo un campo magnetico B uniforme (ORTOGONALE AL DISEGNO ED ENTRANTE NEL FOGLIO), supposte le cariche positive (+), a parità di energia cinetica e di carica, a masse diverse corrispondono velocità v diverse e raggi R diversi

SPEETROMETRO DI BAINBRIDGE

Non daranno dimostrazione di come funziona tale spettrometro, però ai fini didattici solo per cultura si legge attentamente (non necessario studio) pagina 160-161 del testo adottato, la sezione dedicata all'argomento

EFFETTO HALL

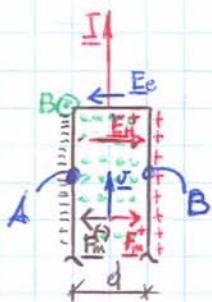
Il fenomeno si manifesta sia nei corpi conduttori che semiconduttori; allo scopo si consideri un corpo conduttore a sezione rettangolare con di misura d , la distanza tra due facce opposte indichiamo le seguenti:



I = intensità di corrente con direzione parallela all'asse conduttore
 B = campo magnetico parallelo a due facce del conduttore uniforme
 v = velocità delle cariche, supposte qui per semplicità costanti $q = e \cdot v$
 F_m = forza magnetica calcolata come vettore $F_m = q \underline{v} \times \underline{B}$

accade che le cariche positive (+) si accumulano sulla parete di destra in quanto $F_m^+ = q \underline{v} \times \underline{B}$ ha direzione parallela ad y e verso ad essa corrente

accade che le cariche negative (-) si accumulano sulla parete di sinistra in quanto $F_m^- = (-)q \underline{v} \times \underline{B} = -F_m^+$ ha direzione parallela ad y e verso di corrente



Se si genera un "doppio strato" viene a formarsi un campo elettrico che chiameremo

$$\underline{E}_H = \frac{F_m}{q} = \text{CAMPO ELETTROMOTORE} \rightarrow F_m = q \underline{E}_H$$

verso e direzione del campo elettromotore concorre con la forza magnetica F_m e considerato che $\underline{v} \perp \underline{B}$, dipende cioè dalla carica q se positiva (+) o negativa (-)

in modulo $\rightarrow F_m = q E_H = q v \cdot B \cdot \sin \frac{\pi}{2}$

$E_H = v B$ in modulo

$E_H = \underline{v} \times \underline{B}$

CAMPO DI HALL

(Fisico - 1374)

Il campo di Hall provoca una deflessione nel moto delle cariche, aggiungendo una componente perpendicolare I alla velocità v ; dall'insorgere del campo di Hall si origina un campo ELETTROSTATICO E_e che si oppone all'ulteriore accumulo di cariche e all'equilibrio il dispositivo si comporta come un generatore q di FEM in cui non circola la corrente -

$E_H + E_e = 0$

Accorrendo alla definizione di tensione, dal punto A al punto B in direzione ortogonale alle facce

$$V_A - V_B = V_H = \int_A^B \underline{E}_H \cdot d\underline{s} = \int_A^B E_H ds \cos 0 = E_H \int ds = E_H d$$

$V_H = (+) E d = (+) v B d$

ovv. vale il segno (+) se le cariche q sono positive (+)
 ovv. vale il segno (-) se le cariche q sono negative (-)

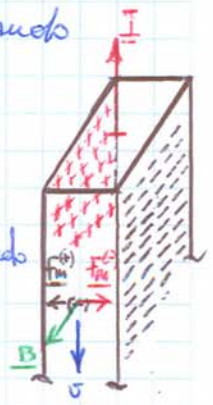
Guardiamo qui alle dimensioni del campo magnetico, esso viene espresso in questa unità di misura considerevole, parti ricordate che il campo magnetico della terra vale $B_T \approx 0.5 \cdot 10^{-4} T$
 Talvolta in suo onore si utilizza il GAUSS dove $1 G = 10^{-4} T$, ritornando all'esempio della terra $B_T \approx \frac{1}{2} G$

un piccolo esempio pratico del campo di Hall si può fare considerando

$B = 0,01 = 10^{-2} T$
 $v \approx 10^{-4} m/s$
 $d = 1 cm = 10^{-2} m$

$V_H = 10^{-4} \cdot 10^{-2} \cdot 10^{-2} = 10^{-8} V$

$E_H = 10^{-4} \cdot 10^{-2} = 10^{-6}$

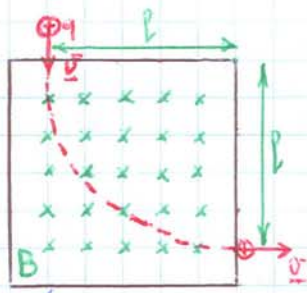


Per concludere guardiamo al caso in cui le cariche siano negative (-) (elettroni); mantenendo costante il campo magnetico B la v cambia verso ed il prodotto $F_m = q \underline{v} \times \underline{B}$ dice che le cariche positive (+) si accumulano sulla faccia di sinistra le cariche negative (-) si accumulano sulla faccia di destra dunque F_m per cariche negative RIMANE ORIENTATO VERSO Dx

ESERCIZIO 6.3 pagina 165

Un fascio di protoni, accelerato da una d.d.p. di $V = 7 \text{ MV}$, deve essere curvato di 90° . Se la curvatura deve avvenire in un tratto di lunghezza $l = 1,5 \text{ m}$, calcolare il valore del campo magnetico B necessario.

RISOLTO



Traffondono di un protone $q = e = 1,6022 \cdot 10^{-19} \text{ C}$
 $m_p = 1,67 \cdot 10^{-27} \text{ kg}$ $\frac{q}{m} = \frac{1,6 \cdot 10^{-19}}{1,67 \cdot 10^{-27}} = 0,96 \cdot 10^8 \text{ } \underline{\underline{= 10^8}}$

Dalla nota $R = \frac{mv}{qB}$ se poniamo $R = l = 1,5 \text{ m}$ calcolata la velocità o possiamo determinare B .
 Per la velocità supposto che $v_i = 0$ prima di subire l'accelerazione, >enico

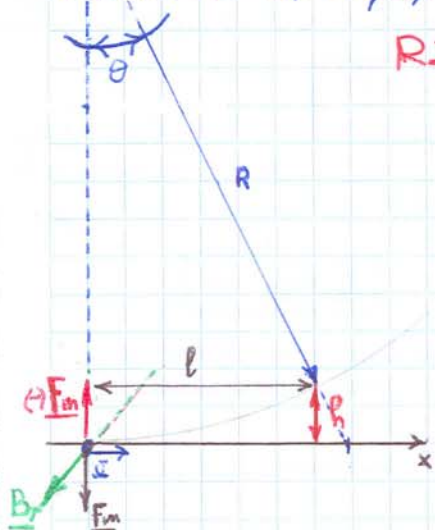
$W = qV = \frac{1}{2}mv^2 - \frac{1}{2}mv_i^2 = \frac{1}{2}mv^2 \rightarrow v = \sqrt{2 \frac{q}{m} V} = \sqrt{2 \cdot 10^8 \cdot 7 \cdot 10^6} \approx 3,74 \cdot 10^7 \text{ m/s}$

$B = \frac{mv}{qR} = 10^{-8} \cdot 3,74 \cdot 10^7 \cdot \frac{1}{1,5} = \underline{\underline{B \approx 2,5 \cdot 10^{-1} = 0,25 \text{ T} = 2500 \text{ G}}}$ pari alla metà del campo magnetico presente sulla terra

ESERCIZIO 6.4 pagina 165

Gli elettroni di un tubo televisivo vengono accelerati da una d.d.p. $V = 10 \text{ kV}$ e quindi viaggiano per un tratto $l = 30 \text{ cm}$ lungo il tubo. Nell'ipotesi che la componente del campo magnetico terrestre sia $B_T = 10 \mu\text{T}$, calcolare la deviazione h subita dal fascio di elettroni alla fine del tratto l .

RISOLTO



Con la nota $\underline{F_m = qv \times B}$ otteniamo direzione e verso di $\underline{F_m}$, attenzione però che $q = -e$ perciò guarderemo perciò al verso opposto ad $\underline{F_m}$
 $\underline{-F_m = (e)v \times B}$

Per risolvere l'esercizio, supposto $v = \text{costante}$, cerchiamo il raggio R della traiettoria circolare percorsa dalla particella e allo scopo, cerchiamo prima la velocità

$v = \sqrt{2 \frac{q}{m} V} = \sqrt{2 \cdot 1,76 \cdot 10^{11} \cdot 10^4} \approx 5,93 \cdot 10^7 \text{ m/s} \approx \underline{\underline{6 \cdot 10^7 \text{ m/s}}}$

Poi dalla nota $R = \frac{mv}{qB} = 1,76 \cdot 10^{-11} \cdot 6 \cdot 10^7 \cdot 4 \cdot 10^5 = \underline{\underline{R = 8,52 \text{ m}}}$
 ed infine il calcolo di h , che è un problema di tipo geometrico, vediamo come risolverlo

Con teorema di Pitagora $R^2 = l^2 + (R-h)^2 \rightarrow h = R - \sqrt{R^2 - l^2} = 8,52 - \sqrt{8,52^2 - 0,3^2} = \underline{\underline{h = 5,2 \text{ mm}}}$