Esercizi Fisica II

Stefano Giulianelli

Semestre I, 2022/2023

Contents

```
Cap
     Esercizi
1
     2x
         3x
              8x
         5x
2
     1x
              7x
3
     2x
         3x
              5x
                 9x
4
     1x
         5x
     1x
         4x
             6x
                  7x
                      10x
                           11x
                                12x
                                     13x
             3x
                           7p
                                      10p
     1x
         2x
                                8p
                                           11p
                                                12p
                 4x
                      6p
                                     13
                                           15
                                                16
10
     1
         2
              4
                  6
                      7
                           9
                                 12
                                                     21 23
13
     2
         3
              4
                  5
                      8
                           9
```

x: fatto

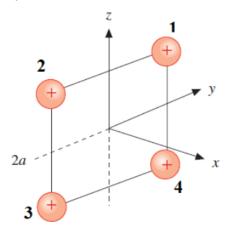
r: da rivedere

Capitolo 1

1.2

Quattro cariche positive poste ai vertici di un quadrato di lato 2a = 10cm di valore $q = 10^{-8}C$.

- a) Calcolare la forza esercitata dalle altre tre cariche su quella posta nel vettore (a,a) e le espressioni del potenziale e del campo elettrostatico lungo l'asse x.
- b) Calcolare inoltre l'energia cinetica con la quale passa per il centro un elettrone abbandonato con velocità nulla in un punto dell'asse x distante $x_0 = 2a$ dal centro.



Formule utilizzate

$$\begin{split} \vec{F_{i,j}} &= \frac{q_i q_j}{4\pi\epsilon_0 r_{i,j}^2} \vec{u_{i,j}} \\ \vec{E_i} &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r_i^2} \\ V(P) - V(\infty) &= \int_x^\infty \vec{E} d\vec{s} \\ \vec{E} &= \left(-\frac{\delta v}{\delta x}, -\frac{\delta v}{\delta y}, -\frac{\delta v}{\delta z} \right) \Delta E_k + \Delta U_{elettrone} = 0 \\ \Delta E_k &= \frac{e}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{4q}{\sqrt{sa^2}} - \frac{4q}{\sqrt{2a^2 + 4a^2}} \right] \end{split}$$

Soluzione punto a

Calcolo della forza:

Applico la formula per le 3 particelle

con
$$q_i = q_j = q$$

 $\vec{F_{2,1}} = \frac{q^2}{4\pi\epsilon_0 r_{2,1}^2} \vec{u_y} \ \vec{F_{3,1}} = \frac{q^2}{4\pi\epsilon_0 r_{3,1}^2} \vec{u_{y,z}} \ \vec{F_{2,3}} = \frac{q^2}{4\pi\epsilon_0 r_{2,3}^2} \vec{u_z}$

Applico il teorema di sovrapposizione degli effetti: $\vec{F} = \vec{F_{2,1}} + \vec{F_{3,1}} + \vec{F_{3,2}}$

Calcolo del potenziale e del campo elettrostatico
$$\vec{E}_1 = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r_1^2} \vec{E}_2 = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r_2^2} \vec{E}_3 = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r_3^2} \vec{E}_4 = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r_4^2}$$
 con $r_1 = r_2 = r_3 = r_4 = \sqrt{2a^2 + x^2}$
$$\vec{E} = \vec{E}_1 + \vec{E}_2 + \vec{E}_3 + \vec{E}_4 = \frac{4q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \frac{x}{r} \vec{u}_x$$

$$V(P) - V(\infty) = \int_x^{\infty} \vec{E} d\vec{s}$$

$$V(P) = \frac{4q}{4\pi\epsilon_0} \int_x^{\infty} \frac{x}{r^3} dx = \frac{4q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{\sqrt{2a^2 + x^2}}$$

$$\vec{E} = \left(-\frac{\delta v}{\delta x}, -\frac{\delta v}{\delta y}, -\frac{\delta v}{\delta z}\right)$$

Soluzione punto b

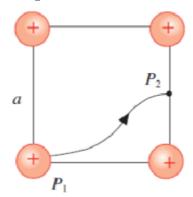
Calcolare l'energia cinetica di un elettrone con velocità nulla nel punto (2a, 0, 0) che passa in O.

$$\Delta E_k + \Delta U_{elettrone} = 0$$

$$\Delta E_k = \frac{e}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{4q}{\sqrt{sa^2}} - \frac{4q}{\sqrt{2a^2 + 4a^2}} \right]$$

Quattro cariche puntiformi di egual valore $q=10^{-8}C$ sono poste ai vertici di un quadrato di lato a = 10 cm.

Calcolare l'energia potenziale elettrostatica del sistema e il lavoro necessario per spostare una delle cariche dalla posizione iniziale P1 al punto P2 indicato in figura e situato nel centro del lato.



Formule utilizzate

$$\begin{array}{l} U_{e}[P] = \frac{1}{2} \sum_{i \neq j} \frac{q_{i}}{4\pi\epsilon_{0} r_{ij}} \\ W = U_{e}[P_{2}] - U_{e}[P_{1}] \end{array}$$

Soluzione

$$U_e[P_1] = \frac{1}{2} \sum_{i \neq j} \frac{q_i \ q_j}{4\pi\epsilon_0 r_{ij}} = \frac{2q^2}{4\pi\epsilon_0 a} \left(2 + \frac{1}{\sqrt{2}}\right) = 4.87 * 10^{-5} \ J$$

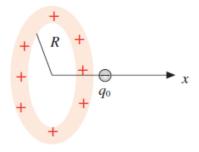
$$U_e[P_2] = \frac{q^2}{4\pi\epsilon_0 a} \left(2 + \frac{1}{\sqrt{2}}\right) = 6.84 * 10^{-5} \ J$$

$$W = U_e[P_2] - U_e[P_1] = 1.97 * 10^{-5} \ J$$

Una particella di massa $m=10^{-3}kg$ e carica $q_0=-10^{-10}C$ è posta al centro di un anello di raggio R = 10 cm, su cui 'e distribuita uni formemente la carica q=10-8C.

La particella viene spostata di un tratto $x_0 = 0.5cm$ lungo l'asse e abbandonata.

Dimostrare che la particella oscilla con moto armonico intorno all'origine e determinare il periodo T delle piccole oscillazioni e l'energia cinetica della particella quando passa per l'origine.



Formule utilizzate

Soluzione

Calcoliamo il campo per ogni infinitesimo di anello.

Catconation in Campo per ogni infinitesimo di aneilo:
$$dE_x(x) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{R^2 + x^2} \frac{x}{\sqrt{R^2 + x^2}}$$

$$E_x = \int_{anello} dE_x = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{R^2 + x^2} \frac{x}{\sqrt{R^2 + x^2}} \int_{anello} dq = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{x}{(R^2 + x^2)^{\frac{3}{2}}}$$
 Se $\left(\frac{x}{R}\right)^2 \ll 1$
$$\vec{E}(x) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qx}{R^3} \vec{u}_x$$

$$\frac{m \ d^2x}{dt^2} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q|q_0|}{R^3} x = 0$$

$$\omega = \sqrt{\frac{q|q_0|}{4\pi\epsilon_0 mR^3}} = 0.0949 \ rad/s$$

$$con \ T = 2\pi/\omega = 66, 23 \ s$$

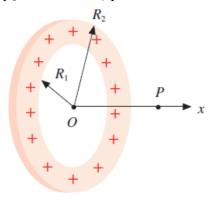
$$E_k = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{|q_0 \ q|}{R^3} \int_0^{x_0} x dx = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{|q_0 \ q|x_0^2}{2R^3} = 1.13 * 10^{-10} \ J$$

Capitolo 2

2.1

Una carica $q=1.39*10^{-8}$ C è distribuita con densità superficiale uniforma σ su una corona circolare piana di raggio interno $R_1=20$ cm e raggio esterno $R_2=30$ cm.

- a) Determinare le espressioni del campo elettrostatico $\vec{E(x)}$ e del poteniale V(x) sull'asse della corona.
- b) Calcolare l'energia cinetcia con la quale un elettrone libero in un punto P con $x_0 = 20 \ cm$ raggiunge il centro.
- c) Calcolare la forza agente su un dipolo elettrico di momento $p=p_0\vec{u_x}$ con $p_0=10^{-10}~cm$, posto in O.



Formule utilizzate

$$\sigma = \frac{q}{\pi(R_2^2 - R_1^2)} = \frac{1.39 * 10^{-8}}{3.14 * (0.3^2 - 0.2^2)} = 8.85 * 10^{-8} \frac{C}{m^2}$$

$$dq = \sigma ds = \sigma 2\pi r dr$$

$$dV = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 \sqrt{r^2 + x^2}} = \frac{\sigma 2\pi r dr}{4\pi\epsilon_0 \sqrt{r^2 + x^2}}$$

$$V = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left[\sqrt{R_2^2 + x^2} - \sqrt{R_1^2 + x^2} \right]$$

$$E_x = -\frac{\delta V}{\delta x} = -\frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left[\frac{x}{\sqrt{R_2^2 + x^2}} - \frac{x}{\sqrt{R_1^2 + x^2}} \right]$$

Soluzione punto b

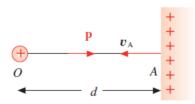
$$\Delta E_k + \Delta U = 0$$

$$E_{k_{fin}} = E_{k_{in}} - e[V_{in} - V_{fin}] = -\frac{e\sigma}{2\epsilon_0} \left[\sqrt{R_2^2 + x_0^2} - \sqrt{R_1^2 + x_0^2} - R_2 + R_1 \right] = 111 \ eV$$

$$\begin{split} \vec{F} \left(\vec{p} * \nabla \right) \vec{E} &= p_0 \left(\vec{u_x} * \nabla \right) \vec{E} = p_0 \frac{\delta \vec{E}}{\delta x} \vec{u_x} \\ E_x &= -\frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left[\frac{x}{\sqrt{R_2^2 + x^2}} - \frac{x}{\sqrt{R_1^2 + x^2}} \right] \\ \frac{\delta E_x}{\delta x} &= -\frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left[\frac{1}{\sqrt{R_2^2 + x^2}} - \frac{x^2}{\left(R_2^2 + x^2\right)^{\frac{3}{2}}} - \frac{1}{\sqrt{R_1^2 + x^2}} + \frac{x^2}{\left(R_1^2 + x^2\right)^{\frac{3}{2}}} \right] \\ F &= \frac{p_0 \sigma}{2\epsilon_0} \left[\frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right] = 8.33 * 10^{-7} \; N \end{split}$$

Una carica positiva q distante d=40~cm da un piano indefinito carico con densità $\sigma=8,86*10^{10}~\frac{C}{m^2}$. Un dipolo elettrico di momento $p=10^{12}~Cm$, parallelo e concorde al vettore OA equidistante dal piano è soggetta a $F=2.25*10^{-9}~N$.

Calcolare il vettore q e la velocità con cui un elettrone che parte da A con $V_a=3*10^6~\frac{m}{s}$ arriva in B distante $\frac{d}{4}$.



Formule utilizzate

Soluzione

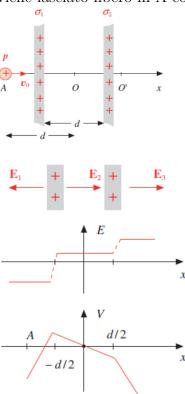
$$V(B)-V(A) = \left(\frac{q}{4\pi\epsilon_0 \frac{d}{4}} - \frac{q}{4\pi\epsilon_0 d}\right) + \left(-\frac{\sigma}{2\epsilon_0} \frac{3d}{4} - 0\right) = \frac{3}{4\pi\epsilon_0 d} \left(q - \frac{\pi}{2}\sigma d^2\right) = 52.47 V$$

$$E_k(B) = E_k(A) - e[V(A) - V(B)] = \frac{1}{2} m_e V_A^2 + e[V(B) - V(A)]$$

$$V_B = \sqrt{\frac{2E_k(B)}{m_e}} = 5.24 * 10^6 \frac{m}{s}$$

Due piani indefiniti paralleli, distanti d = 20 cm, sono carichi ocn densità uniformi $\sigma_1 = 17.72 * 10^{-8} \frac{C}{m^2}$ e $\sigma_2 = \frac{\sigma_1}{2}$ a) Determinare il potenziale V(x), ponendonolo uguale a 0 nel punto di mezzo

- O tra i due piani.
- b) Determinare l'energia cinetica minima $E_{k_{min}}$ che deve avere un protone nel punto A(x = -d) per giungere in un generico punto O'. Se un elettrone viene lasciato libero in A con v=0 dove arriva?



Formule utilizzate

per:
$$x < -\frac{d}{2}$$
:
 $E_1 = -\frac{\sigma_2 + \sigma_1}{2\epsilon_0} \vec{u_x} = \frac{3\sigma_2}{2\epsilon_0} \vec{u_x} = 1.5 * 10^4 \vec{u_x} \frac{V}{m}$
 $\sigma_1 = 2\sigma_2$
 $V_1(x) = \frac{\sigma_2}{2\epsilon_0} (3x + 2d)$

$$\begin{aligned} & \text{per } -\frac{d}{2} < x < \frac{d}{2} : \\ & E_2 = \frac{\sigma_1 - \sigma_2}{2\epsilon_0} \vec{u_x} = \frac{\sigma_2}{2\epsilon_0} \vec{u_x} = 0.5 * 10^4 \vec{u_x} \; \frac{V}{m} \\ & \sigma_1 = 2\sigma_2 \\ & V_2(x) = -\frac{\sigma_2}{2\epsilon_0} x \\ & \text{per } x > \frac{d}{2} \\ & E_3 = \frac{\sigma_1 + \sigma_2}{2\epsilon_0} \vec{u_x} = 1.5 * 10^4 \vec{u_x} \; \frac{V}{m} \\ & V_3(x) = \frac{\sigma_2}{2\epsilon_0} (-3x + d) \end{aligned}$$

Per raggiungere la regione $x>\frac{d}{2}$ il protone deve attraversare le barriere del potenziale, cioè deve salire fino al punto di potenziale maggiore a $x=-\frac{d}{2}$. Una volta raggiunto quel punto, verrà spinto completamente a destra. Pertanto l'energia cinetica iniziale deve essere almeno uguale alla differenza di potenziale.

$$\Delta v = v_i(-\frac{d}{2}) - V_1(A) = \frac{3\sigma_2 d}{4\epsilon_0} = 1500V$$

 $E_{k_{min}} = 1.5keV$

 $E_{k_{min}}=1.5keV$ L'elettrone viene accellerato verso dx fino a $x=-\frac{d}{2}$ quindi viene decellera-

Usando la conservazione dell'energia, l'elettrone si ferma nel punto dell'asse x posto tale che V(x) = V(a).

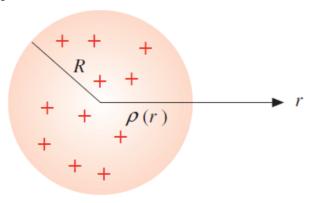
$$\frac{\sigma_2}{2\epsilon_0}(-3x+d) = -\frac{\sigma_2}{2\epsilon_0}d$$
 per cui $x = \frac{2d}{3} = 13.3$ cm

Capitolo 3

3.2

Una carica è distribuita all'interno di una sfera di raggio R con densità non uniforme $\rho(r) = c/r$ essendo c una costante.

Determinare le espressioni del campo elettrostatico E(x)e del potenziale V(r) per $0 \le r \le \infty$.



Formule utilizzate

Gauss: $\Phi(\vec{E}) = \oint \vec{E} \vec{u_n} d\Sigma$

Gauss:
$$\Phi(\vec{E}) = \oint \vec{E} \vec{u_n} d\Sigma$$
 ma se $\vec{E} \parallel \vec{u_n} \to \vec{E} \vec{u_n} = E$

$$\Phi(\vec{E}) = \oint \vec{E} \vec{u_n} d\Sigma = \oint E d\Sigma$$
 ma E è costante lungo $d\Sigma$

$$\Phi(\vec{E}) = E \oint d\Sigma = E\Sigma \text{ con } \Sigma \text{ superfice sferica } \Sigma = 4\pi r^2$$

$$\Phi(\vec{E}) = E_r * 4\pi r^2 \text{ con anche } \phi = \frac{q_{int}}{\epsilon_0}$$
per $r \leq R$ (interno sfera)
$$4\pi r^2 E_{int}(x) = \frac{q_{int}(r)}{\epsilon_0}$$
con $q_{int}(r) = \int_0^r \frac{c}{r} 4\pi r^2 dr = 2\pi c r^2$

$$E_{int}(r) = \frac{C}{2\epsilon} \text{ costante}$$

per
$$r > R$$
 (estero sfera)
 $E_{est} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$ con $q = 2\pi c R^2$
 $E_{est} = \frac{cR^2}{2\epsilon_0 r^2}$ $r(r \gg R) = \int_r^{\infty} E_{est} dr = \frac{cR^2}{2\epsilon_0 r}$

in particolare $V(R) = \frac{cR^2}{2\epsilon_0}$

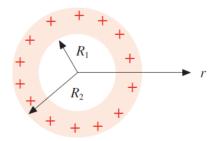
per
$$r \ll R$$

$$V(r) - V(R) = \int_r^R E_{int} dr = \frac{C}{2\epsilon_0} (R - r)$$

$$V(r) = \frac{c}{2\epsilon_0} (2R - r)$$
 al centro $V(0) = \frac{cR}{\epsilon_0}$

Tra due superfici sferiche concentriche di raggio $R_1=10\ cm$ e $R_2=20\ cm$ è distribuita una carica elettrica con densità uniforme $\rho = 26.58 * 10^{-8} \frac{C}{m^3}$. Determinare l'espressione del campo elettrostatico E(r) in funzione della distanza r dal centro del sistema.

Se un elettrone viene abbandonato sulla superfice esterna, quanto tempo impiega ad attraversare la cavità interna?



Formule utilizzate

Soluzione punto a

Dividiamo il problema in 3 regioni:

I: $o < r \le R_1$

II: $R_1 \leq r \leq R_2$

III: $r \geq R_2$

Regione I: $o < r \le R_1$

E = 0

Regione II: $R_1 \leq r \leq R_2$

 $\Phi(E) = E * 4\pi r^2 = \frac{q}{\epsilon_0}$

 $q = \int \rho dv = \rho \int dv = \rho \int_{R_1}^{\epsilon_0} 4\pi r^2 dr = \rho \left[\frac{4}{3}\pi r^3 \right]_{R_1}^r = \rho \frac{4}{3}\pi (r^3 - R_1^3)$ $E = \rho \frac{r^3 - R_1^3}{3\epsilon_0 r^2}$

Regione III: $r \geq R_2$

 $q = \rho_{\frac{4}{3}}^{4}\pi (R_{2}^{3} - R_{1}^{3})$ $E = \frac{q}{4\pi\epsilon_{0}r^{2}} = \rho_{\frac{3}{3}\epsilon_{0}r^{2}}^{\frac{3}{2}-R_{1}^{3}}$

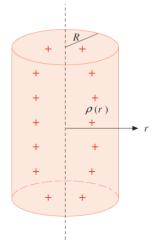
$$\Delta V = V(R_1) - V(R_2) = \int_{R_1}^{R_2} E(r) dr = \frac{\rho}{3\epsilon_0} \left(r - \frac{R_1^3}{r^2} \right) dr = \frac{\rho}{3\epsilon_0} \left[\frac{R_2^2 - R_1^2}{2} + R_1^3 \left(\frac{1}{R_2} - \frac{1}{R_1} \right) \right] = 100V$$

$$E_k = 100 \ eV = 1.6 * 10^{-17} \ J$$

$$v = \sqrt{\frac{2E_k}{m_e}} = \sqrt{\frac{2*1.6*10^{-17}}{9.1*10^{-31}}} = 5.93 * 10^6 \ \frac{m}{s}$$

$$t = \frac{l}{v} = \frac{2R_1}{v} = \frac{0.2}{5.93*10^6} = 33.7 \ nS$$

Una carica è distribuita all'interno di una superfice cilindrica indefinita con densità $\rho = \rho_0(a-br)$ essendo r la distanza dall'asse e ρ_0 , a, b costanti. Determinare l'espressione del campo elettrostatico in funzione di r.



Formule utilizzate

Soluzione punto a

per
$$0 \le r \le R$$

$$\frac{q(r)}{r} = \lambda(r)$$

$$\lambda(r) = \int_0^r 2r\pi \rho(r)dr = \int_0^r 2\pi \rho_0(ar - br^2)dr = 2\pi \rho_0 r^2 \left(\frac{a}{2} - \frac{b}{3}r\right)$$

$$E_{int} = \frac{\lambda(r)}{2\pi\epsilon_0 r} = \frac{\rho_0 r}{2\epsilon_0} \left(a - \frac{2}{3}br\right)$$

$$\lambda(R) = 2\pi \rho_0 R^2 \left(\frac{a}{2} - \frac{b}{3}R\right)$$

$$E_{est} = \frac{\lambda(R)}{2pi\epsilon_0 r} = \frac{\rho_0 R^2}{2\epsilon_0 r} \left(a - \frac{2}{3}bR\right)$$

Dimostrare che la funzione $V(x,y)=ax^2+bxy-ay^2$ con a e b costanti può rappresentare una funzione potenziale.

Determinare il campo elettrostatico e la densità di carica $\rho(x,y)$.

Formule utilizzate

Soluzione punto a

Il campo si calcola mediante la relazione $E=-\nabla v$

$$E_x = -\frac{\delta v}{\delta x} = -(2ax + by)$$

$$E_y = -\frac{\delta v}{\delta y} = -(bx - 2ay)$$

$$E_z = -\frac{\delta v}{\delta z} = 0$$

Il campo così calcolato rappresenta effettivamente un campo elettrostatico infatti soddisfa la relazione: $rot\vec{E}=\nabla\wedge E=0.$

$$\frac{\delta E_z}{\delta y} - \frac{\delta E_y}{\delta z} = 0$$

$$\frac{\delta E_x}{\delta z} - \frac{\delta E_z}{\delta x} = 0$$

$$\frac{\delta E_y}{\delta x} - \frac{\delta E_x}{\delta y} = 0$$

La densità di carica si calcola mediante il teorema di Gauss in locale $div\vec{E} = \nabla \vec{E} = \frac{\rho}{c}$.

$$\nabla E = \frac{\rho}{\epsilon_0}.$$

$$\frac{\delta E_x}{\delta x} + \frac{\delta E_y}{\delta y} + \frac{\delta E_z}{\delta z} = \frac{\rho}{\epsilon_0}$$

$$\rho = \epsilon_0 \left(\frac{\delta E_x}{\delta x} + \frac{\delta E_y}{\delta y} + \frac{\delta E_z}{\delta z} \right) = \epsilon_0 \left(-2a + 2a \right) = 0$$

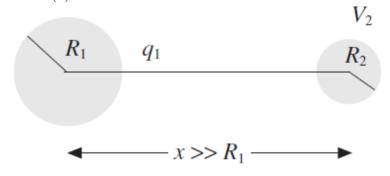
Capitolo 4

4.1

Due sfere conduttrici S_1 e S_2 di raggi R_1 e R_2 sono poste nel vuoto ad una distanza x tra i centri molto grande rispetto a R_1 e R_2 .

La sfera S_1 , isolata, ha una carica q_1 e la sfera S_2 è mantenuta al potenziale V_a rispetto all'infinito.

Calcolare il potenziale $V_1(x)$ della sfera S_1 , la carica $q_2(x)$ della sfera S_2 e la forza F(x) tra le sfere in funzione della distanza x.



Formule utilizzate

$$\sum\nolimits_i \frac{q_i}{4\pi\epsilon_0 r_i}$$

Sfera S_1

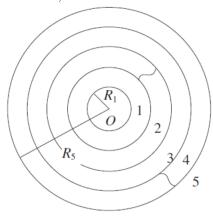
Signal Signal Signal V1(x) =
$$\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{q_1}{R_1} + \frac{q_2(x)}{x} \right)$$

Sfera S_2
 $V_2(x) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{q_2}{R_2} + \frac{q_1(x)}{x} \right)$
Da cui: $q_2(x) = R_2(4\pi\epsilon_0V_2 - \frac{q_1}{x})$
Per cui: $V_1(x) = \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{R_1} - \frac{R_2}{x_2} \right) + \frac{R_2V_2}{x}$
Forza: $F(x) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1q_2(x)}{x^2}$
usando $q_2 = \dots$
 $F(x) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1}{x^2} R_2 \left(4\pi\epsilon_0 V_2 - \frac{q_1}{x} \right)$

Cinque fogli metallici sferici di spessore trascurabile tutti concentrici aventi raggio pari a 1, 2, 3, 4, 5 cm sono collegati con sottili fili conduttori come in

Il sistema è inizialmente scarico. Una carica $q=10^{-10}\ C$ è disposta sulla superfice sferica e l'energia elettrostatica U_e dell'intero sistema.

Determinare inoltre come variano il campo elettrostatico e l'energia elettrostatica quando: la sfera 1 è posta in contatto con la 2, la 3 è posta in contatto con la 4, la 5 con la terra.



Formule utilizzate

Soluzione punto a

Detta $q = q_1$ la carica sulla sfera interna per induzione completa

$$q_2 = -q \ q_4 = -q \ q_3 = +q \ q_5 = +q$$

Per calcolare il campo elettrico sfrutto la legge di Gauss e la simmetria sferica $\Phi(E) = E * 4\pi r^2 = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0}$

Chiamando I la regione di spazio r < 1 cm, II quella con 1 cm < r < 2 cm e così via, si ha che.

$$E_I = E_{III} = E_V = 0$$

$$E_{I} = E_{III} = E_{V} = 0$$

$$E_{II} = E_{IV} = E_{VI} = \frac{q}{4\pi\epsilon_{0}r^{2}}$$

L'energia elettrostatica U_e del sistema si può calcolare dalla sua definizione.

$$U_e = \int_{\tau} dU_e = \int_{\tau} \frac{1}{2} \epsilon_0 E^2 d\tau$$

L'integrale si può spezzare sulle varie ragioni di cui si è già calcolato $U_e = \int_{\tau} dU_e = \frac{1}{2} \epsilon_0 \int_r^R \frac{q^2}{16\pi^2 \epsilon_0^2 r^4} 4\pi r^2 dr = \frac{q^2}{8\pi \epsilon_0} \left[\frac{1}{r} - \frac{1}{R}\right]$

$$U_e = \int_{\tau} dU_e = \frac{1}{2} \epsilon_0 \int_r^R \frac{q^2}{16\pi^2 \epsilon_0^2 r^4} 4\pi r^2 dr = \frac{q^2}{8\pi \epsilon_0} \left[\frac{1}{r} - \frac{1}{R} \right]$$

$$U_e=U_e^{II}+U_e^{IV}+U_e^{VI}=\frac{q^2}{8\pi\epsilon_0}\left[\frac{1}{R_1}-\frac{1}{R_2}+\frac{1}{R_3}-\frac{1}{R_4}+\frac{1}{R_5}\right]$$
 Collegando oltre alla sffera 2 e 3, 4 e 5, già connesse, ache la 1 alla 2 si ha:

$$E_I = E_{II} = E_{III} = E_V = 0$$

$$E_{IV} = E_{VI} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

 $E_I=E_{II}=E_{III}=E_V=0$ $E_{IV}=E_{VI}=\frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$ Dunque calcolando l'energia, rispetto alla situazione di partenza, si azzera il contributo della regione II.

$$\Delta U_e = \frac{q^2}{8\pi\epsilon_0} \left[\frac{1}{R_2} - \frac{1}{R_1} \right] = -2.2 * 10^{-9} J$$

Invece collegando al sfera 2 e 3, 4 e 5 già connesse, anche al 5 a terra si ha che:

$$E_I = E_{III} = E_V = E_{VI} = 0$$

$$E_{II} = E_{IV} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

 $E_{II}=E_{IV}=rac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$ Dunque calcolando l'energia rispetto alla situazione di partenza, si azzera il contributo della regione VI.

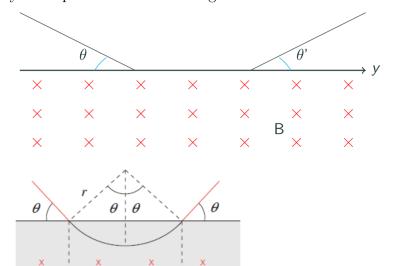
$$\Delta U_e = \frac{q^2}{8\pi\epsilon_0} \left[-\frac{1}{R_5} \right] = -0.9 * 10^{-9} J$$

Capitolo 7

7.1

Un protone di energia cinetica $E_k=6\ MeV$ entra in una regione di spazio in cui esiste un campo magnetico $B=1\ T$ ortogonale al piano della traiettoria, formando con l'asse y l'angolo $\theta = 30$.

Calcolare l'angolo θ' della direzione di uscita con l'asse y e la distanza lungo y tra il punto d'uscita e di ingresso.



Formule utilizzate

$$E_K = \frac{1}{2}mv^2$$
$$|v| = \sqrt{\frac{2E_k}{m}}$$

 $|v| = \sqrt{\frac{2E_k}{m}}$ Forza di Lorentz sulla carica: $\vec{F} = q\vec{v} \wedge \vec{B}$

Dato
$$\vec{F} \perp \vec{s}$$

 $\vec{F} = m \frac{v^2}{r} \vec{u_r}$
 $a = \frac{v^2}{r}$

Indico con α l'angolo che si forma fra il punto di entrata nel campo e il centro O.

$$\begin{aligned} \theta + \alpha + \frac{\pi}{2} &= \pi \\ \alpha &= \pi - \frac{\pi}{2} - \theta \\ \beta + \alpha + \frac{\pi}{2} &= \pi \\ \beta &= \pi - \frac{\pi}{2} - \alpha &= \theta \\ \theta' &= \theta &= 30 \\ \vec{UI} &= 2\vec{IO'} &= 2\vec{UO'} \\ \vec{IO'} &= r\sin\beta = r\sin\theta \end{aligned}$$

$$F = m\frac{v^2}{r}\vec{u_r} \ F = q\vec{v} \wedge \vec{B}$$

$$r = \frac{mv}{qB} \cos v = \sqrt{\frac{2E_k}{m}}$$

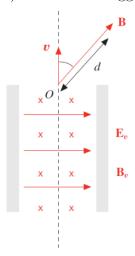
$$r = mqB\sqrt{\frac{2E_k}{m}} = 0.354 \ m$$

Da un selettore di velocità, che opera in un campo elettrico $E_v=10^5~\frac{V}{m}$ e in un campo magnetico $B_v=0.5~T$ esce un fascio collimato di ioni Li^+ .

Nel punto O, all'uscita del selettore di velocità, il fascio entra in una regione in cui esiste un campo magnetico B uniforme, parallelo al piano del disegno e formante un angolo θ con l'asse x.

Dopo un tempo $t=6.28*10^{-6}~s$ un aparticella si è allontanata da O di una distanza d=62.8~cm percorrendo 10 giri attorno a B.

- a) Calcolare la velocità degli ioni.
- b) Calcolare il valore di B.
- c) Calcolare il valore di θ .
- d) Calcolare il raggio r della traiettoria elicoidale.



Formule utilizzate

$$\vec{F_L} = q\vec{v} \wedge \vec{B}$$
$$\vec{F_e} = q\vec{E}$$

$$\vec{F_L}+\vec{F_e}=0$$
ma se $\vec{v}\bot\vec{E}$ allora: $|\vec{F_L}|-|\vec{F_e}|=0$ $vB=E$ $v=\frac{E}{B}=2.0*10^5\frac{m}{s}$

Soluzione punto b

$$\begin{split} \vec{F} &= q\vec{v} \wedge \vec{B} \\ \hookrightarrow F_{\perp} &= q\vec{v_{\perp}} \wedge \vec{B} \\ \hookrightarrow F_{\parallel} &= q\vec{v_{\parallel}} \wedge \vec{B} = 0 \\ \text{Se dopo 10 giri } t_10 = 6.28*10^{-6} \ s \\ \text{Un giro } t_1 = 6.28*19^{-7} \\ \omega &= \frac{2\pi}{T} \\ qB &= \frac{mv_{\perp}}{rq} \\ B &= \frac{mv_{\perp}}{rq} \end{split}$$

Soluzione punto c

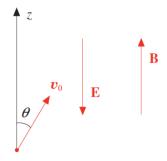
$$\begin{array}{l} d = v\cos\theta t \\ qvB = \frac{mv^2}{2} \ qB = \frac{mv}{r} \ r = \frac{mv}{qB} \ r = \frac{mv\sin\theta}{qB} \end{array}$$

Una regione di spazio è sede di un campo elettrico $E = -E_{\vec{u_z}}$ con $E = 10^5 \frac{V}{m}$ e di un campo magnetico $B = B_{\vec{uz}}$ con B = 0.1 T.

Un protone viene immesso nella regione con $v_0 = 5 * 10^6 \frac{m}{s}$ formante un angolo $\theta = 30$ con l'asse z.

Mostrare che il protone percorre un'orbita elicoidale il cui asse è parallelo all'asse z.

- a) Calcolare il raggio r dell'elica e la distanza z_1 percorsa dal protone nel primo giro.
- b) Calcolare inoltre la distanza z_0 percorsa prima che il protone inverta il suo moto lungo z.



Formule utilizzate

Soluzione punto a

$$v_{0z} = v_0 \sin \theta$$

$$v_{0y} = v_0 \cos \theta$$

$$\vec{F_L} = \left(q \ \vec{v_{0y}} \wedge \vec{B} \right) \vec{u_x}$$

Utilizziamo solo la componente y di v perchè z è parallela.

ma v_0z non è costante perchè c'è un campo che la modifica, E.

v cala con
$$\vec{F} = q\vec{E} = -ma$$

 $m_{az} = -qE$ $a_z = -\frac{qE}{m}$

$$\vec{v_z} = \vec{v_0}t + \vec{a_z}t = \vec{v_0}t - \frac{q\vec{E}}{m}t$$

$$z = z_0 + v_0 t + \frac{1}{2}at^2 = z_0 + \vec{v_0}t - \frac{q\vec{E}t}{m} - \frac{qEt^2}{2}$$

$$z_1 = z \text{ dopo } 1 \text{ giro}$$

T periodo di rotazione

$$z_y = v_0 \cos \theta T - \frac{1}{2} \frac{q}{m} E T^2$$

$$T = \frac{2\pi}{\omega} \cos \omega = \frac{v_0 \sin \theta}{r}$$

$$T = \frac{2\pi}{\omega} \text{ con } \omega = \frac{v_0 \sin \theta}{r}$$

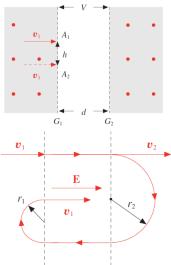
Sia z* lo spazio percorso di fermarsi. Dall'equazione del moto unformemente accellerato $v_f^2 = v_i^2 + 2as \ v_f = 0$ $v_i = v_0 \cos \theta \ a = -\frac{qE}{m} \ s = z*$ abbiamo: $(r_0 \cos \theta)^2 = 2\frac{qE}{m}z*$ $z* = \frac{m_0 v_o^2 \cos^2 \theta}{2qE}$

Due griglie G_1 e G_2 metalliche parallele molto estese distanti d=4 cm, tra le quali è applicata una ddp V separando due regioni in cui esiste un campo magnetico B=0.8 T uniforme, ortogonale al foglio.

In un punto A_1 viene iniettato un protone con $vel = v_1$ che a $t_0 = 0$ attraversa la griglia perpendicolarmente.

Dopo un tempo $t = 1.22 * 10^{-7} s$ il protone riattraversa G_1 nello stesso verso in un punto A_2 distante h = 5.2 cm da A_1 .

Descrivere la traiettoria percorsa dal protone A_1 e A_2 e calcolare la d.d.p. V applicata tra le griglie e la velocità v_1 e v_2 elle 2 regioni in cui c'è campo.



Formule utilizzate

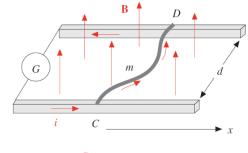
Soluzione punto a

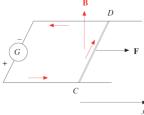
$$\begin{split} &\Delta = \frac{1}{2} m v_2^2 - \frac{1}{2} m v_1^2 \\ &d = v_m t \\ &v_m = \frac{v_2 + v_1}{m} \\ &h = A_1 A_2 = 2 (r_2 - r_1) \\ &\Delta E_k = \frac{1}{2} m v_2^2 - \frac{1}{2} m v_1^2 = q \Delta v \\ &\Delta V = \frac{\frac{1}{2} m (v_2^2 - v_1^2)}{q} \end{split}$$

Un filo metallico rigido di forma qualunque ha due estremi c e n che possono scorrere senza attrito su due rotaie orizzontali distanti $d = 20 \ cm$.

Le rotaie sono poste in un campo magnetico $B=0.5\ T$ uniforme e verticale. Il cicuito è percorso da una corrente costante i=2A fornita dal generatore G.

Se la massa del filo è m=2g calcolare la velocità v del filo e lo spazio x percorso dopo un tempo $t_1=0.15$, nell'ipotesi t=0 il filo sia fermo.





Formule utilizzate

Soluzione punto a

$$\begin{array}{l} \vec{F}=i\int_{C}^{D}d\vec{s}\wedge\vec{B}=i\vec{CD}\wedge\vec{B}=iBd\vec{u_x}\\ v=\frac{iBd}{m}t_1=10fracms\\ x=\frac{1}{2}\frac{iBd}{m}t_1^2=0.5\ m \end{array}$$

Una spira quadrata di lato a = 5 cm è percorsa da corrente i.

Il momento magnetico della spira è $m=m_x\vec{u_x}+B_z\vec{u_z}$ con $B_x=0.25~T,$ $B_z=0.30~T.$

Calcolare il valore della corrente i, il modulo del momento meccanico \vec{H} , l'angolo α tra $\vec{m}e\vec{B}$, l'energia potenziale magnetica U_p .

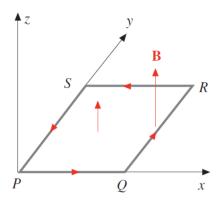
Formule utilizzate

Soluzione punto a

$$\begin{split} m &= \sqrt{m_x^2 + m_y^2} = 10^{-3} \ Am^2 \\ i &= \frac{m}{a^2} = 0.4 \ A \ \text{dato} \ i = \frac{m}{s} cons = a^2 \\ B &= \sqrt{B_x^2 + B_z^2} = 0.39 \ T \\ \vec{M} &= \vec{m} \wedge \vec{B} = m_y B_z \vec{u_x} - m_x B_z \vec{u_y} - m_y B_x \vec{u_z} \\ M &= \sqrt{\left(m_x^2 + m_y^2\right) B_z^2 + m_y^2 B_x^2} \\ M &= m B \sin \alpha \sin \alpha = \frac{M}{m B} \\ U_p &= -\vec{m} \wedge \vec{B} = -m_x B_x \end{split}$$

Una spira quadrata di lato a = 20cm è posta nel piano xy ed è percorsa dalla corrente i = 5A nel verso indicato.

Essa risente dell'azione del campo magnetico $\vec{B} = \alpha x \vec{u_z}$ con $\alpha = 0.2 \frac{T}{m}$. Calcolare la forza F che agisce sulla spira e l'energia potenziale magnetica U_p .



Formule utilizzate

$$\vec{F} = i \int_a^b d\vec{s} x \vec{B}$$

$$U_p = -\vec{m} * \vec{B}$$

$$\vec{m} = i S \vec{u_n}$$

Soluzione punto a

se x = a,
$$\beta = \alpha a$$
 sapendo $d\vec{s} \perp \vec{B}$ $\vec{F_{PQ}} = \frac{i\alpha a^2}{2}$ $\vec{F_{QR}} = i\int_Q^R dy \alpha a = i\alpha a[y]_Q^R = i\alpha a^2(\vec{u_x})$ Sommando i quattro vettori capiamo che si annullano le due sulle y

Le forze su y non si annullano perchè dipendono da x, e si azzera solo quella con x = 0 perchè li il campo $vecB = \alpha x$ vale 0 per x = 0. $\vec{F} = \vec{F_{SP}} + \vec{F_{PQ}} + \vec{F_{QR}} + \vec{F_{RS}} = 0 - \frac{i\alpha a^2}{2}\vec{u_y} + i\alpha a^2\vec{u_x} + \frac{i\alpha a^2}{2}\vec{u_y} = i\alpha a^2\vec{u_x}$

$$\vec{F} = \vec{F_{SP}} + \vec{F_{PQ}} + \vec{F_{QR}} + \vec{F_{RS}} = 0 - \frac{i\alpha a^2}{2}\vec{u_y} + i\alpha a^2\vec{u_x} + \frac{i\alpha a^2}{2}\vec{u_y} = i\alpha a^2\vec{u_x}$$

Soluzione punto b

Per la regola della mano destra sappiamo che l'energia potenziale magnetica è uscente dal piano xy.

Però lungo la spira il campo magnetico B non è costante, quindi dobbiamo integrare per ottenere l'energia

$$U_p = -\int_{\Sigma} d\vec{m} * \vec{B}$$

$$d\Sigma = adx$$

$$d\vec{m} = id\Sigma \vec{u_n} = iadx \vec{u_n}$$

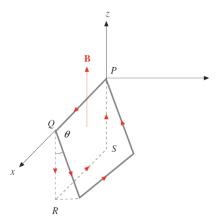
$$dU_p = iadx \vec{u_n} \vec{B} = -iadx (\vec{u_z}) \alpha x \vec{u_z} = -ia\alpha x dx$$

$$U_p = -ia\alpha \int_0^a x dx = -\frac{i\alpha a^3}{2}$$

Una spira rettangolare rigida, di lati $\vec{PQ} = \vec{RS} = a = 20cm$ e $\vec{QR} = \vec{SP} =$ b=10cm,ha una massa per unità di lunghezza $\delta=5*10^{-2}\frac{g}{cm}$ ed è percorsa da una corrente.

Essa può ruotare senza attrito intorno a \vec{PQ} che è parallelo all'asse x orizzontale. Quando sulla spira agisce un campo magnetico uniforme e verticale $\vec{B} = B\vec{u_z}$ con $B = 2*10^{-2}T$ essa ruota di un angolo $\theta = 30$.

Calcolare il valore della corrente i e il lavoro W fatto dal campo sulla spira durante la rotazione.



Formule utilizzate

$$\vec{m} = i \ S \ \vec{u_n} = i \ a \ b \ \vec{u_n}$$

$$\vec{M} = \vec{m} \wedge \vec{B} = i \ a \ bBcos\theta \vec{u_x}$$

$$\vec{M_{peso}} = -2\Delta(a+b)\frac{b}{2}gsen\theta \vec{u_x}$$

Soluzione punto a

All'equilibrio: $\vec{M} = \vec{M_{peso}}$

Andiamo a calcolare la forza peso e il momento sui due bracci posti in $\vec{u_z}$ $\vec{M_{PQ}} = \frac{b}{2} sen\theta \Delta b \ g$

Soluzione punto b

da $dW=Md\theta$ otteniamo: $W=\int_0^\theta Md\theta$

 $W=iabB\int_0^{30}cos\theta d\theta=iabBsin30$ Alternativamente si poteva calcolare come differenza di energia potenziale $W=-(U_p^f-U_p^i)=-U_p^f=i\bigtriangleup\phi(\vec{B}))=iabBcos60=W$

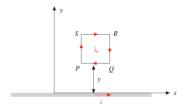
Capitolo 8

8.1

Una bobina rigida quadrata di lato a = 2cm, formata da N = 20 spire compatte, e percorsa da una corrente $i_b=2A$ ed è posta a distanza y da un filo indefinito percorso da una corrente i = 50A.

Calcolare la forza magnetica $\vec{F}(y)$ che agisce sulla bobina dimostrando che per $y \gg a,\, F = \frac{mdB}{dy},\,$ se m è il momento magnetico della bobina e B il campo del filo.

Calcolare inoltre il lavoro W_1 compiuto dalla forza magnetica per spostare la bobina da $y_1 = 1cm$ e $y_2 = 2cm$ e il lavoro W_2 compiuto dalla forza magnetica per ruotare di 180° la bobina, quando $y = y_4 = 20cm$.



Formule utilizzate

$$\vec{F} = i \int_A^B d\vec{j} \wedge \vec{B}$$

Soluzione punto a

il filo percorso da corrente i produce un campo $B=\frac{\mu_0}{2\pi}\frac{i}{r}$ con direzione che sarà uscente al di sopra e entrante al di sotto dell'asse x.

in \vec{PQ} il campo magnetico è pari a $B = \frac{\mu i}{2\pi y}$

in \vec{SR} il campo magnetico è pari a $B = \frac{\mu i}{2\pi(y+a)}$

in \vec{PS} la forza è opposta a quella di \vec{RQ} quindi la forza risultante è nulla, poichè:

Fig.
$$\vec{F}_{PS} = \frac{i^2 \mu_0}{2\pi} \int_P^S \frac{1}{y} dy$$

 $\vec{F}_{RQ} = \frac{i^2 \mu_0}{2\pi} \int_R^Q \frac{1}{y} dy$

$$\vec{F_{RQ}} = \frac{i^2 \mu_0}{2\pi} \int_{R}^{Q} \frac{1}{u} dy$$

$$\vec{F}(y) = \vec{F_{PQ}} + \vec{F_{RS}} = \frac{\mu_0 \ N \ i \ i_b \ a}{2 \ \pi} \left(\frac{1}{y} - \frac{1}{y+a}\right) \vec{u_y} = \frac{\mu_0 \ N \ i \ i_b \ a^2}{2 \ \pi \ y \ (y+a)} \vec{u_y}$$

La forza ottenuta è repulsiva e questo è corente con $\vec{F} = Ni_b \triangle \phi(\vec{B})$ dove $\phi(\vec{B})$ è il flusso del campo magnetico generato attraverso la bobina.

Se la spira si allontana il glusso di B diventa meno negativo, cioè aumenta. Dato che la bobina percorsa da corrente i_b ha area Na^2 il suo momento magnetico vale:

$$vecm = -N i_b a^2 \vec{u_z}$$

mentre il filo percorso da una corrente i ad una distanza y produce un campo magnetico B che vale:

$$\vec{B} = \frac{\mu_0 \ i}{2\pi y} \vec{u_z}$$

Si nota che:
$$\vec{F} = \nabla(\vec{m} * \vec{B}) = \nabla(mB_z) = m\frac{dB_z}{dy}\vec{u_y}$$

$$F(y) = m\frac{dB}{dy} = -Ni_b a^2 \frac{d}{dy} \left[\frac{\mu_0 \ i}{2\pi y} \right] = \frac{\mu_0 \ N \ i \ i_b \ a^2}{2\pi y^2}$$

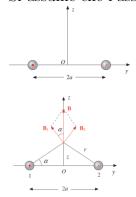
$$W_1 = \int_{y_1}^{y_2} F dy = \frac{\mu_0 N i i_b a}{2\pi} \int_{y_1}^{y_2} \left(\frac{1}{y} - \frac{1}{y+a}\right) dy = \frac{\mu_0 N i i_b a}{2\pi} ln\left(\frac{y_2(y_1+a)}{y_1(y_2+a)}\right)$$

$$\begin{split} W_2 &= \Delta U_p = U_p(f) - U_p(i) = - \vec{mi} * \vec{B} + \vec{mf} * \vec{B} \\ m &= iS = ia^2 = mi = mf \end{split}$$

Due fili indefiniti distanti 2a=4cm, paralleli all'asse x solo percorsi indicati in figura.

Calcolare il campo magnetico $\vec{B}(z)$ sull'asse dei due fili e a quale distanza dal centro O si arresti un piccolo magnete lanciato con velocità $v_0 = 7.1*10^{-2} \frac{m}{s}$ da O lungo l'asse z, di massa $mg = 3.97*10^{-2} kg$ e momento magnetico $m = 0.2 Am^2$ parallelo e concorde a B.

Si assume che l'asse z orizzontale.



Formule utilizzate

Soluzione punto a

$$\vec{B} = \frac{\mu_o i \vec{u_\phi}}{2\pi r} \text{ con } r = \sqrt{a^2 + z^2} \ \alpha = \frac{a}{r}$$

$$B_{1z} = B_1 \cos \alpha \ B_{1y} = -B_1 \sin \alpha$$

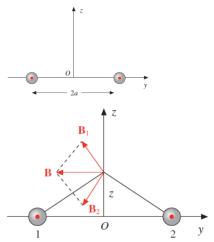
$$B_{2z} = B_2 \cos \alpha \ B_{2y} = B_2 \sin \alpha$$

$$B_z = B_{1z} + B_{2z} \ B_y = 0$$

$$\begin{split} \Delta U &= U(f) - U(i) = -mB_f + mB_i \\ &\text{con } v_i = v_0 \ v_f = 0 \\ \Delta E_c &= -\Delta U_p \\ E_c(0) + U_p(0) &= E_c(z) + U_p(z) \\ E_c(z) &= 0 \ U_p = -mB \\ B(0) &= \frac{\mu_0 i a}{\pi a^2} = \frac{\mu_0 i}{\pi a} \end{split}$$

Due fili indefiniti distanti 2a = 4cm, paralleli all'asse x.

Calcolare il campo magnetic $\vec{B}(z)$ sull'asse dei due fili e a quale distanza dal centro O un piccolo ago magnetico orientato parallelo mentre \vec{B} risente di una forza non nulla.



Formule utilizzate

Soluzione punto a

$$B_{1z} + B_{2z} = B_z = 0$$

$$B_{1y} + B_{2y} = 2B_{1y} = B_y = 2(B_1 \sin \alpha)$$

$$\vec{B} = 2 \frac{\mu_0 i}{2\pi \sqrt{a^2 + z^2}} \sin \alpha \vec{u_y} = \frac{\mu_0 i z}{\pi (a^2 + z^2)} \vec{u_y}$$

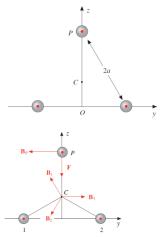
$$\vec{F} = \nabla (\vec{m} * \vec{B}) = \nabla (mBy)$$

$$F = m \frac{dBy}{dz} = 0$$

$$\frac{dB}{dz} = \frac{\mu_0 i}{\pi} \frac{a^2 + z^2 - 2z^2}{(a^2 + z^2)^2} = 0$$

Tre fili conduttori sono tra loro paralleli e disposti ai vertici di un triangolo equilibrato di lato 2a=15cm.

Essi sono percorsi dalla stessa corrente i=10A corrente concorde all'asse x. Calcolare il cmapo magnetico $\vec{B_c}$ nel centro C del triangolo e la forza F per unità di lunghezza sul filo disposto in P.



Formule utilizzate

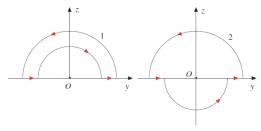
$$\vec{B_p} = \frac{\mu_0 i \sqrt{3}}{4\pi a} \vec{u_x} \text{ per } z = a\sqrt{3}$$

Soluzione punto a

$$\begin{split} \vec{B_1} + \vec{B_2} + \vec{B_3} &= 0 \\ \vec{F} &= i \int d\vec{g} \wedge \vec{B} = i \int ds \\ \vec{B_p} &= \vec{B_1} + \vec{B_2} \\ \vec{B_c} &= \vec{B_1} + \vec{B_2} + \vec{B_3} \end{split}$$

Nei due circuiti in figura i raggi delle semicirconferenze sono $a = 10 \ cm$ e b = 15 cm.

Se la corrente vale i=20 A calcolare per entrambi il campo magnetico B_0 nel centro O delle semicirconferenze e il momento magnetico \vec{m} .



Formule utilizzate

Soluzione punto a

Il campo magnetico in O generato da ogni semicerchio si trova dimezzando l'espressione del camo di una spira circolare al centro della spira oppure applicando direttamente la prima legge elementare di Laplace:

$$\vec{B_0} = \frac{\mu_0 i}{4b} \vec{u_x} - \frac{\mu_0 i}{4a} \vec{u_x}$$

essendo che i due tratti rettilinei danno contributo nullo $(d\vec{s} \parallel \vec{u_r})$. Numeri-

$$B_0 = \frac{1.26*10^{-6}*20}{4} \left(\frac{1}{0.15} - \frac{1}{0.1} \right) = -2.1*10^{-5} T$$

$$\vec{m} = i\frac{\pi}{2} \left(b^2 - a^2 \right) \vec{u_x} = 0.39 \vec{u_x} Am^2$$

Procedendo come prima

$$\vec{B_0} = \frac{\mu_0 i}{4b} \vec{u_x} + \frac{\mu_0 i}{4a} \vec{u_x}$$

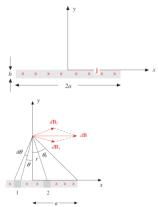
essendo che i due tratti rettilinei
$$B_0 = \frac{\mu_0 i}{4b} \vec{u}_x + \frac{\mu_0 i}{4a} \vec{u}_x$$
 essendo che i due tratti rettilinei
$$B_0 = \frac{1.26*10^{-6}*20}{4} \left(\frac{1}{0.15} + \frac{1}{0.1} \right) = 10.5 * 10^{-5} T$$

$$\vec{m} = i \frac{\pi}{2} \left(b^2 + a^2 \right) \vec{u}_x = 1.02 \vec{u}_x A m^2$$

Una lamina conduttrice infinitamente lunga, di sezione rettangolare con lati $2a = 10 \ cm$ e con $h = 0.1 \ cm$ è percorsa da una corrente di densità uniforme $j=2 \frac{A}{mm^2}$.

Calcolare il campo magnetico lungo l'asse y della lamina e il momento meccanico \vec{M} che agisce su un piccolo ago magnetico di momento $m = 0.2\vec{u_y} Am^2$, posto a distanza $y_0 = 4 \ cm$ dalla lamina.

Dimostrare che per $a \to \infty$ si ottengono i risultati dell'esercizio 8.8 e per $2a \ll y$ i risultati dell'esercizio 8.5.



Formule utilizzate

Soluzione punto a

La corrente che scorre in un elemento infinitesimo di lamina di larghezza dx è :

di = jhdx

Ogni coppia di elementi infinitesimi, simmetrica rispetto all'asse, contribuirà al campo magnetico con:

ar campo magnetico con.
$$d\vec{B} = d\vec{B}_1 + d\vec{B}_2 = 2\frac{\mu_0 di}{2\pi r}\cos\theta\vec{u}_x$$

$$y\tan\theta = x \rightarrow \frac{y}{\cos^2\theta}d\theta = dx \rightarrow \frac{y}{\cos\theta}d\theta = \cos\theta dx \rightarrow rd\theta = \cos\theta dx$$

$$d\vec{B} = \frac{\mu_0 jh}{\pi}d\theta\vec{u}_x$$

$$ec{B}=\int_0^{ heta_M}dec{B}=\int_0^{ heta_0}rac{\mu_0jh}{\pi}d hetaec{u_x}=rac{\mu_0jh}{\pi} heta_0ec{u_x}$$

Integrando su tutta la lampadina si ottiene il campo totale lungo l'asse: $\vec{B} = \int_0^{\theta_M} d\vec{B} = \int_0^{\theta_0} \frac{\mu_0 j h}{\pi} d\theta \vec{u_x} = \frac{\mu_0 j h}{\pi} \theta_0 \vec{u_x}$ L'angolo massimo θ_0 , corrisponde alla coppia di elementi infinitesimi più lontani dall'asse è:

$$\theta_0 = \arctan \frac{a}{y}$$

$$\vec{B} = \frac{\mu_0 j h}{\pi} arctan \frac{a}{y} \vec{u_x}$$

$$\vec{M} = \vec{m} \wedge \vec{B} = -m \frac{\mu_0 j h}{\pi} \arctan \frac{a}{y} \vec{u_z} = 2.87 * 10^{-4} \vec{u_z} [\text{Nm}]$$

Quindi: $\vec{B} = \frac{\mu_0 j h}{\pi} arctan \frac{a}{y} \vec{u_x}$ Il momento meccanico che agisce sull'ago magnetico è: $\vec{M} = \vec{m} \wedge \vec{B} = -m \frac{\mu_0 j h}{\pi} arctan \frac{a}{y} \vec{u_z} = 2.87 * 10^{-4} \vec{u_z} [\text{Nm}]$ Vediamo adesso il comportamento di \vec{B} nei limiti per a tendente all'infinito

e
$$2a \ll y$$

 $\lim_{a \to \infty} \vec{B} \lim_{\theta_0 \to \frac{\pi}{2}} \vec{B} \frac{\mu_0 j h}{2} \vec{u_x}$

Capitolo 10

10.1

Capitolo 13

13.2