

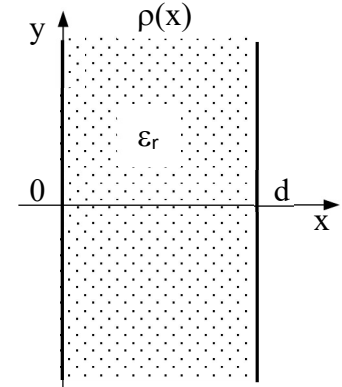
Esercizio n.1

Nello spazio limitato da due piani infiniti [x=0 e x=d] è presente una lastra piana di materiale dielettrico di costante dielettrica ϵ_r . Vedi figura.

Questa lastra è stata caricata con una densità di carica di volume $\rho(x)=ax$.

Si chiede:

- A) Calcolare le espressioni analitiche del campo elettrico in tutto lo spazio.
- B) Fare un grafico del campo elettrico in funzione della variabile x assumendo che $\epsilon_r=2$ e scrivendo le espressioni del campo elettrico per $x=0$ e $x=d$.
- C) Calcolare le espressioni analitiche del potenziale elettrostatico in tutto lo spazio assumendo un potenziale nullo in $x=0$.
- D) Fare un grafico del potenziale elettrostatico in funzione della variabile x, scrivendo esplicitamente le espressioni del potenziale per $x=0$ e per $x=d$.



Per semplificare i calcoli ed i grafici si consiglia, dopo aver calcolato i campi elettrici, di utilizzare nelle formule una costante che potrebbe essere $E_0 = \frac{a d^2}{4\epsilon_0}$ o un'altra combinazione delle variabili del problema.

Dati: $a>0$; $\epsilon_r=2$.

Soluzione

Nota generale: il problema è andato molto male per molte persone, anche se non presentava particolari difficoltà.

Gli errori in linea di massima sono stati questi:

- Di base andava utilizzato il teorema di Gauss, solo che molti hanno scelto dei volumi "impossibili".
- Per calcolare la carica in un certo volume va fatto l'integrale della densità di carica in tutto il volume.
- Per calcolare l'espressione del potenziale in una certa zona utilizzando l'espressione $V(x) = - \int_c^x E_x dx$ l'estremo superiore dell'integrale deve essere la variabile x, non può essere una costante, altrimenti si calcola la differenza di potenziale.
- Molti hanno calcolato le espressioni del campo elettrico e del potenziale (giusti o sbagliati), ma poi hanno fatto dei grafici incoerenti con le formule: $f(x)= ax$ è una retta per l'origine crescente ; $f(x)=-bx + c$ è una retta decrescente che non passa per l'origine; $f(x)= ax^2 + b$ è una parabola con la concavità verso l'alto; $f(x) = - ax^2 + b$ è una parabola con la concavità verso il basso... Questi errori sono molto gravi.

Consideriamo tre zone: la **1** con $x \leq 0$; la **2** con $0 \leq x \leq d$; la **3** con $x \geq d$

A)

Zone 1-3) Il campo elettrico si può calcolare dal vettore D applicando il teorema di Gauss al cilindro di sezione S, lunghezza K e volume $V1=S \cdot K$.

Sulle due superfici S il campo D è diretto verso l'esterno del cilindro, per simmetria. Quindi avremo:

$$\begin{aligned} \phi(\bar{D}) &= 2 \bar{D}(x) \cdot \bar{S} = 2 D(x) \cdot S = Q(\text{interna}) \\ &= \int_0^d \rho d\tau = \int_0^d ax \cdot S dx = \frac{1}{2} ad^2S \end{aligned}$$

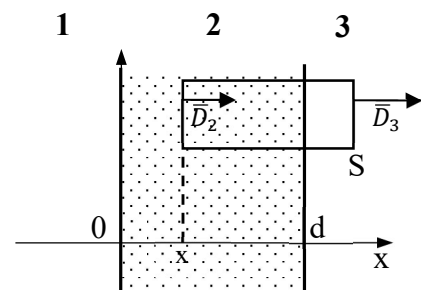
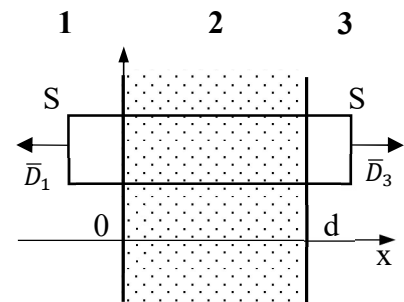
Da cui si ha che $D_{1,3}(x) = \frac{a d^2}{4}$ con direzione: \hat{x} per $x>d$ e $-\hat{x}$ per $x<0$

Il campo elettrico sarà quindi $\bar{E}_{3,1}(x) = \frac{\bar{D}_{3,1}(x)}{\epsilon_0} = \frac{a d^2}{4\epsilon_0} (\pm)\hat{x} = \pm E_0 \hat{x}$

Avendo scritto $E_0 = \frac{a d^2}{4\epsilon_0}$

Zona 2) Si procede come sopra, ma il cilindro a cui applicare il teorema di Gauss avrà una parte dentro la zona carica ed una parte esterna.

Quindi scriveremo:



$$\phi(\bar{D}) = \bar{D}_2(x) \cdot \bar{S} + \bar{D}_3 \cdot S = -D_2(x) \cdot S + D_3(x) \cdot S = Q(\text{interna}) = \int_x^d \rho(x) dt = \int_x^d ax \cdot S dx = \frac{1}{2} aS(d^2 - x^2)$$

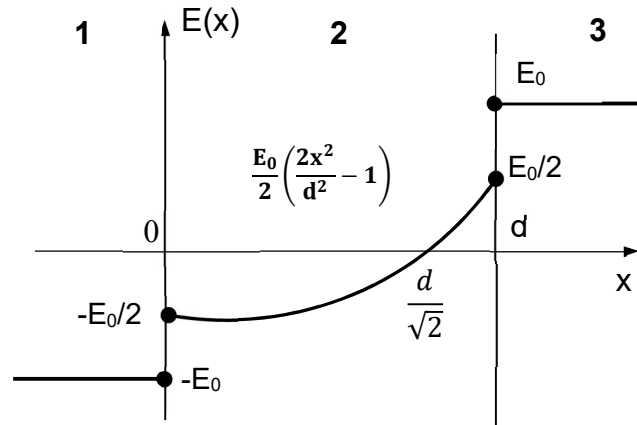
Da cui: $D_2(x) = D_3(x) - \frac{a}{2}(d^2 - x^2) = \frac{ad^2}{4} - \frac{a}{2}(d^2 - x^2) = \frac{a}{4}(2x^2 - d^2) = \frac{ad^2}{4} \left(\frac{2x^2}{d^2} - 1 \right)$ in direzione \hat{x}

Ed il campo $E_2(x)$ sarà quindi: $\bar{E}_2(x) = \frac{\bar{D}_2(x)}{\epsilon_0 \epsilon_r} = \frac{ad^2}{4\epsilon_0 \epsilon_r} \left(\frac{2x^2}{d^2} - 1 \right) \hat{x} = \frac{ad^2}{8\epsilon_0} \left(\frac{2x^2}{d^2} - 1 \right) \hat{x} = \frac{E_0}{2} \left(\frac{2x^2}{d^2} - 1 \right) \hat{x}$

B) Le espressioni del campo elettrico per $x=0$ e per $x=d$ saranno:

$$\bar{E}_1(0) = -E_0 \hat{x} \quad ; \quad \bar{E}_2(0) = -\frac{E_0}{2} \hat{x} \quad \quad \quad \bar{E}_2(d) = \frac{E_0}{2} \hat{x} \quad ; \quad \bar{E}_3(d) = E_0 \hat{x}$$

Il grafico del campo E sarà quindi:



La curva che descrive il campo Elettrico nella zona **2** è una parabola con concavità verso l'alto e vertice in $x=0$.

C) Il potenziale elettrostatico si può calcolare dalla relazione: $V(x) = -\int_c^x E_x dx$ assumendo $V(0)=0$ e imponendo la continuità in $x=0$ e in $x=d$:

Zona 1) $V_1(x) = \int \frac{ad^2}{4\epsilon_0} dx + c_1 = \frac{ad^2}{4\epsilon_0} x + c_1$ $V_1(0) = 0$ quindi $c_1 = 0$ $V_1(x) = \frac{ad^2}{4\epsilon_0} x = E_0 x \quad \therefore$

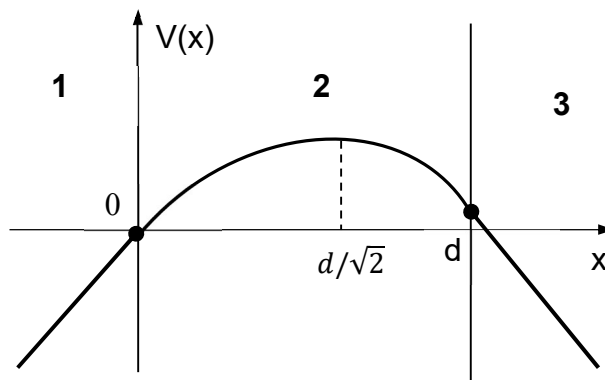
Zona 2) $V_2(x) = -\int \left[\frac{ad^2}{8\epsilon_0} \left(\frac{2x^2}{d^2} - 1 \right) \right] dx + c_2 = \frac{ad^2}{8\epsilon_0} \left(-\frac{2x^3}{3d^2} + x \right) + c_2$; imponendo $V_2(0) = V_1(0) = 0$

Si ha $c_2 = 0$ $V_2(x) = \frac{ad^2}{8\epsilon_0} \left(-\frac{2x^3}{3d^2} + x \right) = \frac{E_0}{2} \left(-\frac{2x^3}{3d^2} + x \right) \quad \therefore$

Zona 3) $V_3(x) = -\int \frac{ad^2}{4\epsilon_0} dx + c_3 = -\frac{ad^2}{4\epsilon_0} x + c_3$; imponendo la continuità in d : $V_2(d) = V_3(d)$ si ha:

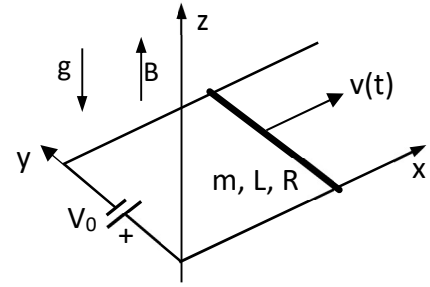
$$\frac{ad^2}{8\epsilon_0} \left(-\frac{2d}{3} + d \right) = -\frac{ad^3}{4\epsilon_0} + c_3 \quad ; \quad \text{da cui: } c_3 = \frac{ad^3}{4\epsilon_0} \cdot \frac{7}{6} = E_0 d \cdot \frac{7}{6}$$

quindi: $V_3(x) = -\frac{ad^2}{4\epsilon_0} x + \frac{ad^3}{4\epsilon_0} \cdot \frac{7}{6} = \frac{ad^2}{4\epsilon_0} \left(\frac{7}{6} d - x \right) = E_0 \left(\frac{7}{6} d - x \right) \quad \therefore$



Problema n. 2

Si consideri una sbarretta conduttrice lunga L , di massa m e resistenza elettrica R . Quest'asta può scorrere su due conduttori paralleli e orizzontali virtualmente infiniti (quindi posti nel piano xy), mantenendosi parallela all'asse y , con un coefficiente di attrito dinamico μ . Un generatore ideale di tensione mantiene una differenza di potenziale costante V_0 ai capi del circuito formato dall'asta e dalle due guide. Tutto il circuito è immerso in un campo magnetico B costante ed uniforme diretto secondo la verticale ed è immerso nel campo gravitazionale terrestre, diretto verso il basso.



La resistenza elettrica del circuito è determinata essenzialmente dalla resistenza R della sbarretta, tutte le altre essendo trascurabili. Si chiede:

- A) Scrivere l'espressione di tutte le forze che agiscono sulla sbarretta.
- B) Scrivere l'espressione e calcolare il valore della corrente elettrica i_r che scorrerà a regime, quindi nello stato stazionario, nel circuito.
- C) Scrivere l'espressione e calcolare il valore della velocità v_r con cui la sbarretta si muoverà a regime la sbarretta.

Dati: $L = 0,5 \text{ m}$; $m = 400 \text{ g}$; $R = 11 \Omega$; $\mu = 0,5$; $V_0 = 24 \text{ V}$; $B = 2 \text{ T}$

Tutti i calcoli possono essere fatti con l'approssimazione del 10%.

Soluzione

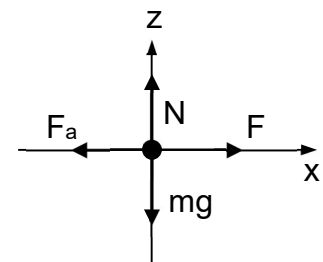
Il fenomeno è quello di una sbarretta libera di muoversi percorsa da corrente ed immersa in un campo magnetico. L'interazione fra corrente e campo magnetico crea una forza che tende a spostare la sbarretta. Quando la sbarretta si muove, dato che è soggetta anche alla forza di gravità, sarà sottoposta anche alla forza d'attrito dinamico. Le equazioni del moto saranno equivalenti a quelle di un moto con attrito costante in cui si raggiunge, per un tempo molto grande, una situazione stazionaria con velocità costante.

A) Le forze che agiscono sulla sbarretta sono: la forza peso $m\vec{g}$, la reazione normale delle guide \vec{N} , la forza d'attrito \vec{F}_a , e la forza e.m. $\vec{F} = i \vec{L} \times \vec{B}$. Vedi figura.

Le relazioni fra le varie forze sono:

$$\vec{N} = -m\vec{g} \quad ; \quad \vec{F}_a = -\mu \cdot N \hat{v} \quad ; \quad \vec{F}_B = i \vec{L} \times \vec{B} = i L B \hat{x}$$

Nota: qualcuno ha scritto fra le forze [N] anche le forze elettromotrici [Volt], ed ha inserito queste forze nel bilancio delle forze meccaniche. Ma sono grandezze diverse!



B) A regime la velocità della sbarretta sarà costante, quindi la risultante delle Forze in direzione x sarà nulla:

$$\vec{F}_B + \vec{F}_a = 0 \quad \text{quindi:} \quad i_r LB = \mu mg$$

Da cui si ha:

$$i_r = \frac{\mu mg}{LB} \cong \frac{0,5 \cdot 0,4 \cdot 10}{0,5 \cdot 2} \cong 2 \text{ A} \quad (\text{valore esatto } 1,96 \text{ A})$$

C) Il circuito sarà equivalente ad una maglia con due generatori di tensione, il generatore di f.e.m. V_0 e il generatore di f.e.m. indotta f_{em} di verso contrario a V_0

L'equazione del circuito sarà quindi: $V_0 - f_{em} = Ri(t)$ dove: $|f_{em}| = \frac{d\phi(B)}{dt} = \frac{d}{dt}(B \cdot S) = \frac{d}{dt}(B \cdot L \cdot x(t)) = B \cdot L \cdot v(t)$

A regime le grandezze del moto sono costanti, quindi $v(t)=v_r$ e $i(t)=i_r$, avremo quindi:

$$V_0 - f_{em}^r = Ri_r \quad ; \quad V_0 - BLv_r = Ri_r \quad \text{da cui: } v_r = \frac{V_0 - Ri_r}{BL} \cong \frac{24 - 11 \cdot 2}{2 \cdot 0,5} \cong 2 \text{ m/s (valore esatto 2,44 A)}$$

Metodo alternativo:

A regime la potenza erogata dal generatore andrà in parte in dissipazione termica nella resistenza R ed in parte in calore dissipato per attrito. In formule.

$$P_{gen} = P_{Joule} + P_{attrito} \quad \text{quindi:} \quad V_0 \cdot i_r = Ri_r^2 + F_a \cdot v_r$$

Da cui: $v_r = \frac{V_0 \cdot i_r - Ri_r^2}{\mu mg} = \frac{V_0 - R \cdot i_r}{\mu mg} i_r = \frac{V_0 - R \cdot i_r}{\mu mg} \cdot \frac{\mu mg}{LB} = \frac{V_0 - Ri_r}{BL}$ che ovviamente coincide con il risultato calcolato precedentemente.

 Si poteva anche calcolare prima la velocità a regime e poi la corrente, i calcoli sono leggermente più complicati, ma il risultato ovviamente è lo stesso.

 Era invece inutile scrivere le due equazioni: quella del moto e quella del circuito, risolverle, calcolare la velocità e la corrente in funzione del tempo e calcolarle per un tempo molto grande.
 È giusto, ma lungo e più complicato perché fornisce tutto l'andamento in funzione del tempo della velocità e della corrente.