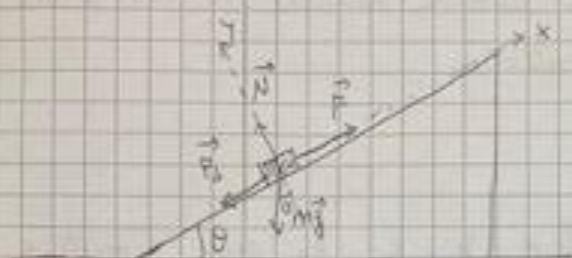


APPELLO INVERNALE DEL 24/01/2023

FISICA PER INFORMATICA

Problema N. 1



A lato sono schematizzate le forze agenti nel punto materiale, durante il suo moto.

B) Fissato un sistema di assi cartesiani ortogonali xy come nello schema, risulta:

$$N_x = 0 \quad N_y = |\vec{N}| = N; \quad (m\vec{g})_x = -mg \sin \theta \quad (m\vec{g})_y = -mg \cos \theta$$

$$F_{rx} = -\mu_s N \quad F_{ry} = 0; \quad F_x = |\vec{F}| = F \quad F_y = 0$$

Dato che il punto materiale si muove con velocità costante, la risultante delle forze agenti sul punto materiale è nulla:

$$\vec{F} + m\vec{g} + \vec{F}_r + \vec{N} = 0; \text{ dunque.}$$

$$\begin{cases} F_x + (m\vec{g})_x + F_{rx} + N_x = 0 \\ F_y + (m\vec{g})_y + F_{ry} + N_y = 0 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} F - mg \sin \theta - \mu_s N = 0 \\ -mg \cos \theta + N = 0 \end{cases} \text{ da cui}$$

$$\begin{cases} N = mg \cos \theta \\ F = mg \sin \theta + \mu_s N \end{cases}$$

$$\Rightarrow F = mg (\sin \theta + \mu_s \cos \theta) = \\ = (10 \text{ kg}) \left(9.81 \frac{\text{m}}{\text{s}^2} \right) (\sin 40^\circ + 0.1 \cos 40^\circ) = 57.55 \text{ N}$$

b) Poiché l'energia cinetica del punto materiale non varia durante il suo moto (per i poteri il modulo della sua velocità istantanea è costante), per il teorema dell'energia cinetica il lavoro svolto complessivamente dalle forze agenti sul punto materiale durante il suo moto è nullo. Dunque, dato che la reazione normale N del piano inclinato non compie lavoro, deve risultare

$$W_p + W_F + W_d = 0$$

Risulta $W_p = mg(h_i - h_f)$, dove h_i e h_f sono rispettivamente la quota verticale iniziale e quella finale del punto materiale. Poiché tra l'istante iniziale e quello finale il punto materiale si sposta di un tratto L in salita lungo il piano inclinato, risulta $h_i - h_f = -L \sin \theta$, e quindi

$$W_p = -mgL \sin \theta = -(10 \text{ kg}) (9,81 \frac{\text{m}}{\text{s}^2}) (10 \text{ m}) \cdot \sin 30^\circ \approx -490,5 \text{ J}$$

La forza \vec{F} è costante durante il moto del punto materiale, per cui il lavoro svolto dalla forza \vec{F} nel tratto di lunghezza L è positivo (\vec{F} è concorde con lo spostamento del punto materiale)

$$W_F = FL = mgL(\sin \theta + \mu_s \cos \theta) \approx (52,55 \text{ N}) \cdot (10 \text{ m}) \approx 525,5 \text{ J}$$

Dal teorema dell'energia cinetica (vedi sopra) otteniamo quindi il lavoro svolto dalla forza di attrito dinamico:

$$\begin{aligned} W_d &= -W_p - W_F = -mgL \sin \theta - mgL(\sin \theta + \mu_s \cos \theta) = \\ &= -\mu_s mgL \cos \theta = -0,1 \cdot (10 \text{ kg}) (9,81 \frac{\text{m}}{\text{s}^2}) (10 \text{ m}) \cdot \cos 30^\circ \approx -84,96 \text{ J} \end{aligned}$$

c) Dalla formula ottenuta nel punto a).

$$F = mg (\sin \theta + \mu_s \cos \theta)$$

possiamo determinare il valore di θ per cui F è massima.

$$\frac{dF}{d\theta} = mg (\cos \theta - \mu_s \sin \theta) \geq 0 \quad \text{per} \quad \cos \theta - \mu_s \sin \theta \geq 0 \Rightarrow \tan \theta \leq \frac{1}{\mu_s}$$

$$\Rightarrow \theta \leq \arctan\left(\frac{1}{\mu_s}\right)$$

Donque F è crescente per $0^\circ < \theta < \arctan\left(\frac{1}{\mu_s}\right)$, ed è decrescente per $\arctan\left(\frac{1}{\mu_s}\right) < \theta < 90^\circ$.

Pertanto F ha un massimo per

$$\theta = \theta^* = \arctan\left(\frac{1}{\mu_s}\right) = \arctan\left(\frac{1}{0.1}\right) = \arctan(10) \approx 84.29^\circ \approx 1.47 \text{ rad}$$

Donque:

$$F_{\max} = F(\theta = \theta^*) = mg (\sin \theta^* + \mu_s \cos \theta^*)$$

Ricordiamo le relazioni tra le funzioni goniometriche:

$$\sin \theta^* = \frac{\tan \theta^*}{\sqrt{1 + (\tan \theta^*)^2}}, \quad \cos \theta^* = \frac{1}{\sqrt{1 + (\tan \theta^*)^2}}, \quad \text{per } 0 \leq \theta^* < 90^\circ$$

$$\text{Allora: } F_{\max} = mg \left[\frac{\tan \theta^*}{\sqrt{1 + (\tan \theta^*)^2}} + \frac{\mu_s}{\sqrt{1 + (\tan \theta^*)^2}} \right] =$$

$$= mg \left[\frac{\frac{1}{\mu_s}}{\sqrt{1 + \frac{1}{\mu_s^2}}} + \frac{\mu_s}{\sqrt{1 + \left(\frac{1}{\mu_s}\right)^2}} \right] = mg \frac{\mu_s}{\sqrt{1 + \mu_s^2}} \cdot \frac{1}{\mu_s} (1 + \mu_s^2)$$

e in $\frac{N}{m}$

$$F_{max} = mg \sqrt{1 + \mu_s^2} = (10 \text{ kg}) \left(9,81 \frac{\text{m}}{\text{s}^2} \right) \sqrt{1 + (0,1)^2} = 98,53 \text{ N}$$

Problema n. 2



- a) Il moto del punto materiale, dopo che viene rilasciato, è armonico ~~oscillatorio~~ la pulsazione del moto armonico di un punto materiale di massa M collegato all'estremità libera di una molla di costante elastica k , e il moto avviene lungo l'asse di allungamento e compressione della molla, e

$$\omega = \sqrt{\frac{k}{M}}, \text{ per cui, essendo } \omega = 2\pi f, \text{ risulta}$$

$$f = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{k}{M}} = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{50 \text{ N/m}}{0,1 \text{ kg}}} = 3,56 \text{ Hz}$$

- b) L'energia meccanica si può calcolare sapendo che inizialmente il punto materiale è fermo e la molla è allungata di un tratto di lunghezza A . Dunque l'energia meccanica del punto materiale coincide con l'energia potenziale elastica iniziale (l'energia cinetica iniziale è nulla):

$$E_m = \frac{1}{2} k A^2 = \frac{1}{2} \cdot \left(50 \frac{\text{N}}{\text{m}} \right) \cdot (0.2 \text{ m})^2 = 1 \text{ J}$$

Durante il moto del corpo, l'unica forza che compie lavoro è la forza elastica; non c'è (per ipotesi) attrito dinamico, e le altre due forze agenti sul punto materiale (forza peso e reazione normale del piano orizzontale) non compiono lavoro perché a ogni istante agiscono lungo la direzione perpendicolare alla direzione del moto del punto materiale. Dato che l'unica forza che compie lavoro, quindi, è la forza elastica, e dato che la forza elastica è conservativa, allora l'energia meccanica E_m si conserva durante il moto del punto materiale.

c) Poiché all'istante iniziale e all'istante finale il punto materiale è fermo, il lavoro complessivamente svolto dalle forze agenti è nullo (non c'è variazione dell'energia cinetica del punto materiale tra l'istante iniziale e l'istante finale). Le uniche forze che compiono lavoro sul punto materiale sono la forza elastica esercitata dalla molla e la forza di attrito dinamico. Dunque:

$$W_e + W_d = 0$$

Risulta $W_e = U_{e,i} - U_{e,f} = \frac{1}{2} k A^2$, e quindi

$$W_e = \frac{1}{2} k A^2 = 1 \text{ J}$$

$$W_d = -W_e = -1 \text{ J}$$

Problema n. 3

- a) Vista schematica nel piano perpendicolare al filo; in questo sistema supponiamo che la corrente sia uscente dal piano del foglio.

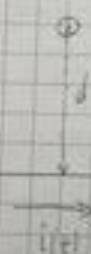


Per il teorema di Ampère possiamo scrivere:

$$2\pi d B_0 = \mu_0 i, \text{ da cui ricaviamo}$$

$$B_0 = \frac{\mu_0 i}{2\pi d} = \frac{(4\pi \cdot 10^{-7} \frac{T \cdot m}{A}) \cdot (1 A)}{2\pi \cdot (25 m)} = 4 \cdot 10^{-9} T$$

b)



Se possiamo supporre che risulti $|\vec{B}| \approx B_0$ in tutti i punti interni alla spira, dove B_0 è il modulo del campo magnetico nel centro della spira, otteniamo

$$|\vec{B}(t)| \approx B_0(t) = \frac{\mu_0 i(t)}{2\pi d} \quad (\text{alla base delle risposte alle domande a)})$$

Il flusso del campo magnetico attraverso la spira è quindi

$$\Phi(\vec{B}(t)) \approx \pi r^2 |\vec{B}(t)| \approx \pi r^2 B_0(t) = \frac{\pi r^2 \mu_0 i(t)}{2\pi d} = \frac{1}{2} \mu_0 \frac{r^2}{d} i(t)$$

La f.e.m. indotta nella spira è, per la legge di Faraday-Neumann:

$$\mathcal{V}_i(t) = - \frac{d}{dt} \Phi(\vec{B}(t)) = - \frac{1}{2} \mu_0 \frac{r^2}{d} \frac{di(t)}{dt}$$

Essendo $i(t) = i_0 \cos(\omega t)$, risulta $\frac{di(t)}{dt} = i_0 [-\sin(\omega t)] \cdot \omega =$
 $= -\omega i_0 \sin(\omega t),$

e quindi otteniamo

$$V_1(t) = -\frac{1}{2} \mu_0 \frac{r^2}{2} [-\omega i_0 \sin(\omega t)], \text{ e infine}$$

$$V_1(t) = \frac{1}{2} \mu_0 \omega i_0 \frac{r^2}{2} \sin(\omega t)$$

L'ampiezza delle oscillazioni di $V_1(t)$ è quindi

$$V = \frac{1}{2} \mu_0 \omega i_0 \frac{r^2}{2} = \frac{1}{2} \left(4\pi \cdot 10^{-7} \frac{\text{T} \cdot \text{m}}{\text{A}} \right) \cdot \left(300 \pi \frac{\text{rad}}{\text{s}} \right) \cdot (1 \text{ A}) \cdot \frac{(0,02 \text{ m})^2}{(0,5 \text{ m})} =$$

$$\approx 4,74 \cdot 10^{-3} \text{ V} \approx 474 \text{ mV}$$

c) Per la legge di Ohm, la corrente indotta nelle spire è

$$i_1(t) = \frac{V_1(t)}{R} = \frac{\mu_0 \omega i_0 r^2}{2dR} \sin(\omega t)$$

e l'ampiezza delle oscillazioni di $i_1(t)$ è

$$I = \frac{V}{R} = \frac{4,74 \cdot 10^{-3} \text{ V}}{1 \Omega} = 4,74 \cdot 10^{-3} \text{ A} = 474 \text{ mA}$$

La potenza dissipata nelle piccole spire è

$$P_1(t) = \frac{(V_1(t))^2}{R} = \frac{1}{R} \left(\frac{\mu_0 \omega i_0 r^2}{2d} \right)^2 \sin^2(\omega t)$$

Si può anche scrivere, usando la formula trigonometrica

$$\sin^2 x = \frac{1 - \cos(2x)}{2}$$

$$P_i(t) = \frac{1}{2R} \left(\frac{\mu_0 \omega I_0 r^2}{2d} \right)^2 [1 - \cos(2\omega t)], \text{ per cui vediamo che}$$

la potenza dissipata nella spira varia con frequenza $2f$ attorno al valore medio

$$\bar{P}_i = \frac{1}{2R} \left(\frac{\mu_0 \omega I_0 r^2}{2d} \right)^2 = \frac{V^2}{2R} \approx 1,122 \times 10^{-13} \text{ W} \approx 112,2 \text{ fW}$$