

Capitolo 1

Esercizi supplementari

Esercizio 1.1 Una particella è mossa da una forza

$$\mathbf{F} = 20\hat{x} - 30\hat{y} + 15\hat{z}$$

dove i valori delle componenti sono espressi in unità di Forza. I vettori posizione iniziale e finale sono

$$\mathbf{r}_A = 2\hat{x} - 7\hat{y} - 3\hat{z}$$

$$\mathbf{r}_B = 5\hat{x} - 3\hat{y} - 6\hat{z}$$

calcola il lavoro fatto dalla forza per il trasporto da A a B.

Esercizio 1.2 La traiettoria di una particella è individuata dal raggio vettore

$$\mathbf{r}(t) = (3t^2 - 2t)\hat{x} + t^3\hat{y} - t^4\hat{z}$$

Se la particella ha massa 4 unità, trova la forza a cui è sottoposta. Quindi calcola il lavoro per portarla dal punto in cui si trova per $t_1 = 1$ al punto in cui $t_2 = 2$.

Esercizio 1.3 La traiettoria di una particella è individuata dal raggio vettore

$$\mathbf{r}(t) = a \cos(\omega t)\hat{x} + b \sin(\omega t)\hat{y}$$

dove a, b e ω sono delle costanti. Trova la forza a cui è sottoposta la particella se m è la sua massa. Mostra che la forza è diretta verso il centro delle coordinate, cioè che $\mathbf{F} \propto -\mathbf{r}$. Cosa ottieni se $\omega^2 \equiv k/m$?

Esercizio 1.4 Una massa collegata a una molla descrive delle oscillazioni di periodo $T = 2$ s. Successivamente la massa viene aumentata di 2 kg e conseguentemente il periodo delle oscillazioni aumenta di 1 s rispetto a prima. Ricava il valore della massa iniziale m_0 , e dimostra che per fare ciò non è necessario conoscere la costante elastica k della molla.

Esercizio 1.5 Supponiamo di star tracciando il moto di una particella subatomica, per il quale abbiamo buoni motivi di credere che sia armonico $x(t) = A \cos(\omega t)$ con un'ampiezza A incognita e una frequenza ω incognita.

L'unico modo che abbiamo di studiare il suo moto è quello di registrare il suo passaggio in alcuni rivelatori posti in successione nelle posizioni $x = a$, $x = b$ e $x = c$.

Si misura che ai tempi $t = t_0$, $t = 2t_0$, $t = 3t_0$ la particella viene rivelata rispettivamente in $x = a$, $x = b$ e $x = c$.

Con queste informazioni, e usando i teoremi $\cos(\alpha + \beta) = \cos(\alpha)\cos(\beta) - \sin(\alpha)\sin(\beta)$, dimostra che è possibile ricavare la pulsazione ω e quindi la frequenza di oscillazione $f = \omega/2\pi$ per la particella, e che tale frequenza è

$$f = \frac{1}{2\pi t_0} \arccos\left(\frac{c+a}{2b}\right)$$

Esercizio 1.6 Considera la massa raffigurata in figura 1.1, agganciata a due molle, a loro volta fissate ai loro estremi su blocchi inamovibili. Le due molle hanno diversa

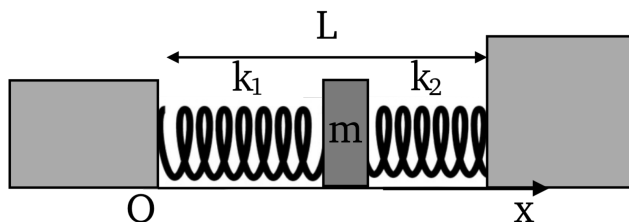


Figura 1.1:

costante elastica k_1 e k_2 . La distanza tra gli estremi fissi sia L , qual è il periodo delle oscillazioni?

Esercizio 1.7 Una particella di massa 3 unità, sta seguendo una traiettoria parabolica

$$\mathbf{r}(t) = (t, t^2)$$

perché è sottoposta a una certa forza. Trova l'espressione di tale forza, poi verifica il teorema dell'energia cinetica considerando il lavoro per portarla dal punto individuato da $t = 0$ al punto individuato da $t = 1$.

Esercizio 1.8 Considera una particella mossa da una forza dipendente dalle coordinate $\mathbf{F} = \mathbf{F}(x, y, z)$ e avente componenti

$$\mathbf{F} = (2x - y + z)\hat{\mathbf{x}} + (x + y - z^2)\hat{\mathbf{y}} + (3x - 2y + 4z)\hat{\mathbf{z}}$$

dove è inteso che $x = x(t)$, $y = y(t)$, $z = z(t)$. La particella è vincolata a stare su un cerchio di equazione

$$x^2 + y^2 = 9$$

e si muove di conseguenza solo nel piano (x, y) . Definendo il lavoro come

$$W = \int \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r}$$

con il vettore $d\mathbf{r}$ definito come

$$d\mathbf{r} = dx\hat{\mathbf{x}} + dy\hat{\mathbf{y}} + dz\hat{\mathbf{z}}$$

Verifica che la traiettoria della particella sul cerchio è soddisfatta da

$$x(t) = 3 \cos(t) \quad y(t) = 3 \sin(t) \quad z(t) = 0$$

dove si intende che il periodo di percorrenza del cerchio è pari a $T = 2\pi$ [s] e quindi $\sin((2\pi/T)t) \rightarrow \sin(t)$ con t misurato in secondi.

Calcola dx , dy e dz per ottenere $d\mathbf{r}$. Fatto ciò calcola il prodotto scalare tra \mathbf{F} e $d\mathbf{r}$ e sostituisci le dipendenze temporali per calcolare il lavoro tra $t = 0$ e $t = 2\pi$.

Esercizio 1.9 Una massa m è sottoposta a una forza sull'asse z pari a

$$F(z) = -\frac{\beta^2}{(1 - \alpha z)^2} + \beta^2$$

in cui β e α sono delle costanti che hanno le dimensioni opportune per far sì che $F(z)$ si misuri in Newton. Cioè $[\alpha] = [m]^{-1}$ e $[\beta] = [N]^{1/2}$.

La massa si trova in un punto z tale che $\alpha z \ll 1$. Dimostra, sviluppando $F(z)$ in serie di Taylor attorno a $\alpha z = 0$ fino al secondo ordine in αz , che il moto è quello di un oscillatore armonico e calcola la sua frequenza di oscillazione. Ipotizza $\alpha > 0$. Che succede all'equazione differenziale se $\alpha < 0$? Seni e coseni sono ancora soluzione?

1.1 Soluzioni

Soluzione 1.1 Siccome la forza è costante nello spazio, il lavoro è semplicemente

$$W = \mathbf{F} \cdot \Delta \mathbf{s}$$

dove

$$\Delta \mathbf{s} = \mathbf{r}_B - \mathbf{r}_A = (5 - 2, -3 - 7, -6 + 3) = 3\hat{x} - 10\hat{y} - 3\hat{z}$$

Il prodotto scalare restituisce

$$\mathbf{F} \cdot \Delta \mathbf{s} = (20)(3) + (-10)(-30) + (-3)(15) = 315 = W$$

Soluzione 1.2 Per trovare l'accelerazione deriviamo due volte il vettore posizione, ottenendo

$$\ddot{\mathbf{r}}(t) = 6\hat{x} + 6t\hat{y} - 12t^2\hat{z} \equiv \mathbf{a}(t)$$

la forza a cui è sottoposta è quindi $\mathbf{F} = m\mathbf{a}$

$$\mathbf{F}(t) = 4(6, 6t, -12t^2) = (24, 24t, -48t^2)$$

La forza non è costante nella traiettoria, quindi il lavoro si calcola come

$$W = \int \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r}$$

e possiamo scrivere

$$\frac{d\mathbf{r}}{dt} = \mathbf{v} \quad \rightarrow \quad d\mathbf{r} = \mathbf{v} dt$$

per trasformare tutto in un integrale nel tempo. Si ha

$$W = \int_{t_1}^{t_2} \mathbf{F} \cdot \mathbf{v} dt$$

con $t_1 = 1$ e $t_2 = 2$. La velocità è

$$\frac{d\mathbf{r}}{dt} = (6t - 2)\hat{x} + 3t^2\hat{y} - 4t^3\hat{z} \equiv \mathbf{v}(t)$$

Il prodotto scalare restituisce quindi

$$\begin{aligned} \mathbf{F} \cdot \mathbf{v} &= (24, 24t, -48t^2) \cdot (6t - 2, 3t^2, -4t^3) \\ &= 144t - 48 + 72t^3 + 192t^5 \end{aligned}$$

Quindi il lavoro è

$$W = \int_1^2 (144t - 48 + 72t^3 + 192t^5) dt$$

$$\begin{aligned}
 &= (72t^2 - 48t + 18t^4 + 32t^6) \Big|_1^2 \\
 &= 72(2)^2 - 48(2) + 18(2)^4 + 32(2)^6 - 72 + 48 - 18 - 32
 \end{aligned}$$

Quindi

$$W = 2454$$

dove il risultato è inteso in unità di energia.

Soluzione 1.3 Partiamo da

$$\mathbf{r}(t) = a \cos(\omega t) \hat{\mathbf{x}} + b \sin(\omega t) \hat{\mathbf{y}}$$

Facendo la derivata seconda troviamo l'accelerazione

$$\ddot{\mathbf{r}}(t) = -a\omega^2 \cos(\omega t) \hat{\mathbf{x}} - b\omega^2 \sin(\omega t) \hat{\mathbf{y}}$$

Raccogliamo $-\omega^2$

$$\mathbf{a} = -\omega^2 \underbrace{(a \cos(\omega t) \hat{\mathbf{x}} + b \sin(\omega t) \hat{\mathbf{y}})}_{\mathbf{r}(t)}$$

Quindi

$$\mathbf{F} = -m\omega^2 \mathbf{r}$$

la forza è diretta verso il centro. Per $\omega^2 \equiv k/m$ otteniamo

$$\mathbf{F} = -k\mathbf{r}$$

cioè la forza elastica in due dimensioni.

Soluzione 1.4 Il periodo delle oscillazioni per una massa m_0 collegata a una molla di costante elastica k è dato da

$$T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{m_0}{k}}$$

Se incrementiamo la massa passando da m_0 a $m_0 + \Delta m$, il periodo passa da T_0 a $T = T_0 + \Delta T$

$$T_0 + \Delta T = 2\pi \sqrt{\frac{m_0 + \Delta m}{k}}$$

Dividendo questa equazione per quella di partenza, otteniamo

$$1 + \frac{\Delta T}{T_0} = \sqrt{1 + \frac{\Delta m}{m_0}}$$

Elevando al quadrato ricaviamo

$$\frac{\Delta m}{m_0} = \left(1 + \frac{\Delta T}{T_0}\right)^2 - 1$$

Con $\Delta T = 1 \text{ s}$, $T_0 = 2 \text{ s}$ e $\Delta m = 2 \text{ kg}$ ricaviamo $m_0 = 1.6 \text{ kg}$.

Soluzione 1.5 Dalle informazioni per il moto $x(t) = A \cos(\omega t)$ abbiamo

$$a = A \cos(\omega t_0)$$

$$b = A \cos(\omega 2t_0)$$

$$c = A \cos(\omega 3t_0)$$

Chiamiamo $\rho \equiv \cos(\omega t_0)$, allora

$$\cos(\omega 2t_0) = \cos^2(\omega t_0) - \sin^2(\omega t_0) = 2 \cos^2(\omega t_0) - 1 \equiv 2\rho^2 - 1$$

$$\begin{aligned} \cos(\omega 3t_0) &= \cos(\omega t_0 + 2\omega t_0) = \cos(\omega t_0) \cos(\omega 2t_0) - \sin(\omega t_0) \sin(\omega 2t_0) \\ &= \rho(2\rho^2 - 1) - \underbrace{\sin(\omega t_0)}_{\sqrt{1-\rho^2}} \underbrace{2 \sin(\omega t_0) \cos(\omega t_0)}_{\sqrt{1-\rho^2}} \\ &= \rho(2\rho^2 - 1) - 2(1 - \rho^2)\rho = \rho(4\rho^2 - 3) \end{aligned}$$

in cui abbiamo usato $\sin^2 \alpha + \cos^2 \alpha = 1$ e $\sin(2\alpha) = 2 \sin(\alpha) \cos(\alpha)$, oltre a $\cos(2\alpha) = \cos^2 \alpha - \sin^2 \alpha = 2 \cos^2 \alpha - 1$.

Abbiamo quindi

$$a = A\rho$$

$$b = A(2\rho^2 - 1)$$

$$c = A\rho(4\rho^2 - 3)$$

Dalla prima ricaviamo $A\rho = a$, dalla seconda ricaviamo

$$b + A = 2A\rho^2$$

sostituendo entrambe nella terza si ottiene

$$c = 2\rho \underbrace{(2A\rho^2)}_{b+A} - 3 \underbrace{A\rho}_a = 2\rho b + 2 \underbrace{\rho A}_a - 3a$$

Quindi si ha

$$2b\rho = c + a \quad \rho = \frac{c + a}{2b}$$

ed essendo $\rho = \cos(\omega t_0)$ ricaviamo la frequenza prendendo la funzione inversa del coseno

$$\omega = \frac{1}{t_0} \arccos \left(\frac{c + a}{2b} \right)$$

e dunque la frequenza

$$f = \frac{1}{2\pi t_0} \arccos \left(\frac{c + a}{2b} \right)$$

Soluzione 1.6 Con il metodo vettoriale chiamiamo x lo spostamento della massa verso destra rispetto alla posizione di equilibrio delle due molle. Se una molla si allunga, l'altra deve accorciarsi. In seguito allo spostamento verso destra di una quantità x , la massa è tirata verso sinistra dalla molla k_1 ed è spinta verso sinistra dalla molla k_2 . La forza totale sull'asse x è

$$F_x = -k_1x - k_2x = -(k_1 + k_2)x$$

quindi

$$m\ddot{x} + (k_1 + k_2)x = 0$$

che è l'equazione di un oscillatore armonico di periodo

$$T = 2\pi\sqrt{\frac{m}{k_1 + k_2}}$$

Soluzione 1.7 La traiettoria parabolica è data da

$$\mathbf{r}(t) = (t, t^2)$$

La velocità è

$$\dot{\mathbf{r}}(t) = (1, 2t)$$

e quindi l'accelerazione è

$$\ddot{\mathbf{r}}(t) = (0, 2)$$

La forza a cui è sottoposta è quindi

$$\mathbf{F} = 3(0, 2) = (0, 6)$$

Il lavoro è

$$W = \int \mathbf{F} \cdot \mathbf{v} dt = \int_0^1 (0, 6) \cdot (1, 2t) dt = 12 \int_0^1 t dt = 6t^2 \Big|_0^1 = 6$$

L'energia cinetica a $t = 1$ è, considerando che $v^2 = v_x^2 + v_y^2$

$$T_1 = \frac{1}{2}3(1 + 4t^2)|_{t=1} = \frac{3}{2}5$$

mentre l'energia cinetica a $t = 0$ è

$$T_0 = \frac{3}{2}(1 + 4t^2)|_{t=0} = \frac{3}{2}$$

La variazione di energia cinetica è

$$\Delta T = \frac{3}{2}(5 - 1) = 6$$

quindi

$$\Delta T = W$$

Soluzione 1.8 La forza è data da

$$\mathbf{F} = (2x - y + z)\hat{\mathbf{x}} + (x + y - z^2)\hat{\mathbf{y}} + (3x - 2y + 4z)\hat{\mathbf{z}}$$

e la traiettoria è un cerchio di raggio 3

$$x^2 + y^2 = 9$$

Nel tempo può essere parametrizzata come $x(t) = 3 \cos(t)$ e $y(t) = 3 \sin(t)$ come si verifica sostituendo nell'equazione del cerchio (ottiene un'identità). Quindi con $dx = -3 \sin(t)dt$ e $dy = 3 \cos(t)dt$ e $dz = 0$

$$d\mathbf{r} = dx\hat{\mathbf{x}} + dy\hat{\mathbf{y}} = -3 \sin(t)dt\hat{\mathbf{x}} + 3 \cos(t)dt\hat{\mathbf{y}} + 0\hat{\mathbf{z}}$$

Il prodotto scalare è

$$\begin{aligned} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} &= \{(2x - y + z)\hat{\mathbf{x}} + (x + y - z^2)\hat{\mathbf{y}} + (3x - 2y + 4z)\hat{\mathbf{z}}\} \cdot \{-3 \sin(t)\hat{\mathbf{x}} + 3 \cos(t)\hat{\mathbf{y}} + 0\hat{\mathbf{z}}\} \\ &= -3(2x - y + z) \sin(t) + (x + y - z^2)3 \cos(t) \end{aligned}$$

A cui ora sostituiamo $z(t) = 0$, $x(t) = 3 \cos(t)$ e $y(t) = 3 \sin(t)$

$$\mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = -3(6 \cos(t) - 3 \sin(t)) \sin(t) + (3 \cos(t) + 3 \sin(t))3 \cos(t)$$

Il lavoro tra $t = 0$ e $t = 2\pi$ (percorrenza di un giro completo) è quindi, semplificando l'espressione trigonometrica

$$\begin{aligned} W &= \int_0^{2\pi} (9 - 9 \sin(t) \cos(t))dt = 9 \int_0^{2\pi} dt - 9 \int_0^{2\pi} \sin(t) \cos(t)dt \\ &= 18\pi - \frac{9}{2} \int_0^{2\pi} \sin(2t)dt \end{aligned}$$

dove nel secondo termine abbiamo usato l'identità

$$\sin(2t) = 2 \sin(t) \cos(t)$$

L'integrale del seno è noto sostituendo $s = 2t$

$$\int_0^{4\pi} \sin(s) \frac{ds}{2} = -\frac{1}{2} \cos(s) \Big|_0^{4\pi} = -(1 - 1) = 0$$

Infatti $\cos(4\pi) = \cos(2\pi + 2\pi) = 1$. Quindi il secondo termine non contribuisce. Il risultato è

$$W = 18\pi$$

Soluzione 1.9 Partiamo da

$$F(z) = -\frac{\beta^2}{(1 - \alpha z)^2} + \beta^2$$

Dobbiamo sviluppare

$$\frac{1}{(1 - \alpha z)^2} \equiv (1 - \alpha z)^{-2}$$

attorno ad $\alpha z = 0$. Ovvero corrisponde a sviluppare

$$(1 + x)^n \approx 1 + nx$$

con $x \equiv -\alpha z$. Dunque

$$(1 - \alpha z)^{-2} \approx 1 - 2(-\alpha z) = 1 + 2\alpha z$$

Quindi

$$F(z) \approx -\beta^2(1 + 2\alpha z) + \beta^2 = -\beta^2 - 2\beta^2\alpha z + \beta^2 = -2\beta^2\alpha z$$

Dunque l'equazione del moto è

$$m\ddot{z} = F(z) = -2\beta^2\alpha z$$

Ovvero dividendo per la massa e portando a primo membro

$$\ddot{z} + \frac{2\beta^2\alpha}{m}z = 0$$

che è l'equazione di un oscillatore armonico avente frequenza angolare

$$\omega = \sqrt{\frac{2\beta^2\alpha}{m}}$$

e la soluzione sono seni e coseni del tipo

$$z(t) = A \cos\left(\sqrt{\frac{2\beta^2\alpha}{m}}t\right) + B \sin\left(\sqrt{\frac{2\beta^2\alpha}{m}}t\right)$$

Tutto ciò è nell'ipotesi $\alpha > 0$. Se invece $\alpha < 0$ l'equazione diventa, con $\alpha = -|\alpha|$ e $|\alpha| > 0$

$$\ddot{z} - \frac{2\beta^2|\alpha|}{m}z = 0$$

Che non è più risolta da seni e coseni, ma da una funzione speciale chiamata "esponenziale": il moto è descritto da una funzione che cresce in maniera esplosiva nel tempo, descrivendo così un sistema instabile.