

Primo Compitino Sistemi Dinamici
12 - 02 - 2018

Primo esercizio

E' data una particella di massa $m = 1$ vincolata a muoversi sull'asse x e soggetta soltanto alla forza

$$\mathbf{F} = -4x^3 e^{-x^4} \mathbf{e}_x.$$

- (a). Determinare l'energia potenziale $V(x)$, scrivere la Lagrangiana ed individuare le eventuali configurazioni di equilibrio discutendone la stabilità.
- (b). Dato x_o punto d'inversione, dimostrare che il periodo diverge per $|x_o| \rightarrow +\infty$.
- (c). Supponendo $x(0) = 0$, determinare la velocità iniziale \dot{x}_o in modo che il moto si inverta in $x = 1$.

Secondo esercizio

Una particella di massa $m = 1$, è soggetta alla forza di tipo centrale

$$\mathbf{F} = -(1 + \ln |P - O|) \frac{(P - O)}{|P - O|}.$$

- (a). Scrivere la funzione di Lagrange della particella.
- (b). Verificare che tutti i moti sono limitati.
- (c). Data la condizione iniziale $r(0) = 1$, determinare $\dot{\varphi}(0)$ affinché la particella percorra un'orbita circolare.

SVOLGIMENTO

Primo esercizio

(a). L'energia potenziale $V(x)$ è tale che

$$\frac{dV(x)}{dx} = - \left(-4x^3 e^{-x^4} \right) = 4x^3 e^{-x^4}.$$

Di conseguenza

$$V(x) = -e^{-x^4}. \quad (1)$$

Siccome il punto materiale è vincolato sulla retta

$$\dot{\mathbf{x}} = \dot{x} \mathbf{e}_x, \quad \implies \quad T = \frac{\dot{x}^2}{2}.$$

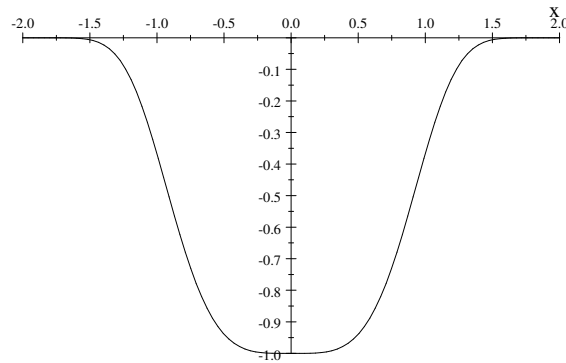
La funzione di Lagrange è dunque

$$\mathcal{L} = T - V = \frac{\dot{x}^2}{2} + e^{-x^4}.$$

Per determinare la posizioni di equilibrio applichiamo il criterio di Dirichlet, ovvero ricerchiamo i massimo/minimi dell'energia potenziale $V(x)$. Abbiamo

$$V'(x) = 0, \quad \implies \quad 4x^3 e^{-x^4} = 0, \quad x = 0, \quad \text{p.to di equilibrio.}$$

Il punto di equilibrio risulta stabile perché è un minimo per $V(x)$. Infatti $V'(x) < 0$ per $x < 0$ e $V'(x) > 0$ per $x > 0$. Il grafico di $V(x)$ è riportato nella seguente figura.



(b). Se x_o è punto d'inversione, ad esso corrisponde una ed una sola energia E data da

$$E = -e^{-x_o^4}. \quad (2)$$

È evidente dunque che se $x_o \rightarrow \infty$ allora $E \rightarrow 0$ e viceversa. Calcolando dunque il periodo che corrisponde a $E = 0$ si ha $2 \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{d\eta}{\sqrt{2e^{-\eta^4}}}$ che diverge. Possiamo tuttavia procedere anche in maniera più formale. Infatti, dal momento che $V(x)$ è pari, abbiamo

$$T(x_o) = 4 \int_0^{x_o} \frac{d\eta}{\sqrt{2(-|E(x_o)| + e^{-\eta^4})}} \geq \frac{4}{\sqrt{2}} \int_0^{x_o} \frac{d\eta}{\sqrt{e^{-\eta^4}}},$$

con $E(x_o)$ dato dalla (2). Se adesso $x_o \rightarrow +\infty$, il secondo integrale diverge e quindi diverge anche il periodo.

(c). L'energia meccanica totale (che si conserva) è data da

$$E = \frac{\dot{x}^2}{2} - e^{-x^4}.$$

Quindi l'energia associata alle condizioni iniziali $x(0) = 0, \dot{x}(0) = \dot{x}_o$ è

$$E_o = \frac{\dot{x}_o^2}{2} - 1, \quad (3)$$

che, evidentemente, dipende da \dot{x}_o . L'esercizio richiede di selezionare \dot{x}_o in modo tale che l'intersezione fra $V(x)$ e la retta orizzontale E_o avvenga in $x = 1$. Quindi \dot{x}_o deve essere preso in modo tale che sia soddisfatta l'equazione

$$V(x)|_{x=1} = E_o, \quad \xrightarrow{(1), (3)} \quad -e^{-1} = \frac{\dot{x}_o^2}{2} - 1.$$

Otteniamo dunque

$$\dot{x}_o = \pm \sqrt{2 \left(1 - \frac{1}{e} \right)}.$$

Secondo esercizio

(a). Lavorando in coordinate polari piane

$$x = r \cos \varphi,$$

$$y = r \sin \varphi,$$

abbiamo $(P - O) = r \mathbf{e}_r$, per cui

$$\mathbf{F} = -(1 + \ln r) \mathbf{e}_r .$$

L'energia potenziale è dunque

$$\frac{\partial V}{\partial r} = -[1 + \ln r], \quad \Rightarrow \quad V(r) = r \ln r,$$

mentre l'energia cinetica

$$T = \frac{1}{2} \left(\dot{r}^2 + r^2 \dot{\varphi}^2 \right).$$

La funzione di Lagrange è

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2} \left(\dot{r}^2 + r^2 \dot{\varphi}^2 \right) - r \ln r$$

(b). E' evidente che φ è variabile ciclica. Di conseguenza

$$\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{\varphi}} = A_o ,$$

dove A_o è una costante dipendente dalle condizioni iniziali. Abbiamo dunque

$$r^2 \dot{\varphi} = A_o , \quad \Rightarrow \quad \dot{\varphi} = \frac{A_o}{r^2} . \quad (4)$$

Determiniamo l'energia potenziale efficace sfruttando la funzione di Hamilton $\mathcal{H} = T + V$, cioè

$$\mathcal{H} = \frac{\dot{r}^2}{2} + \frac{r^2}{2} \underbrace{\dot{\varphi}^2}_{\frac{A_o^2}{r^4}} + r \ln r = \frac{\dot{r}^2}{2} + \frac{A_o^2}{2r^2} + r \ln r.$$

Si ottiene quindi

$$V_{eff}(r) = \frac{A_o^2}{2r^2} + r \ln r .$$

Per provare che tutti i moti sono limitati è necessario studiare qualitativamente la funzione $V_{eff}(r)$ per $r \geq 0$. Si suppone innanzitutto che $A_o \neq 0$ e si osserva che

$$V'_{eff}(r) = -\frac{A_o^2}{r^3} + 1 + \ln r, \quad (5)$$

ha un unico zero. Inoltre $V''_{eff}(r) > 0$ e quindi $V_{eff}(r)$ presenta un minimo. Abbiamo poi

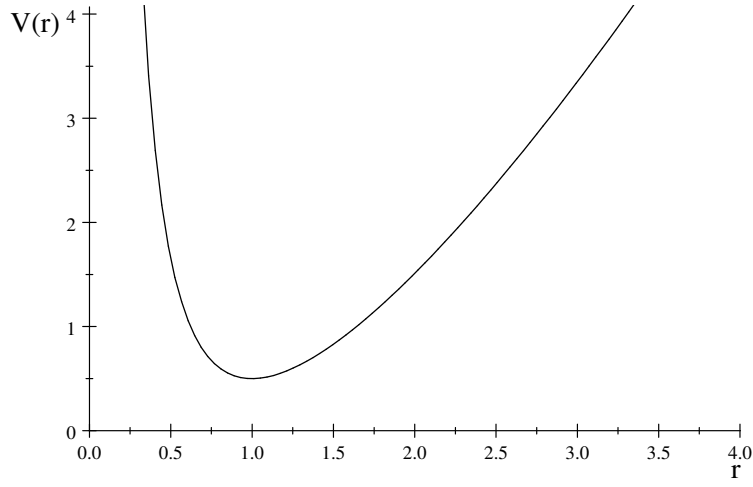
$$\lim_{r \rightarrow 0} V_{eff}(r) = +\infty, \quad \lim_{r \rightarrow \infty} V_{eff}(r) = +\infty.$$

L'andamento $V_{eff}(r)$ è dunque rappresentato nella successiva figura.

Quindi, dato comunque $E > \min V_{eff}(r)$, abbiamo che $0 < r_{\min} \leq r(t) \leq r_{\max} < +\infty$, essendo r_{\min} e r_{\max} le intersezioni fra $V_{eff}(r)$ e la retta orizzontale E .

Se $A_o = 0$, la particella si muove su una retta che, senza perdere di generalità, possiamo identificare con l'asse x . La particella è soggetta alla forza

$$\mathbf{F} = -(1 + \ln |x|) (\operatorname{sgn} x) \mathbf{e}_x$$



che risulta attrattiva verso l'origine per $|x|$ sufficientemente grandi ma che diventa repulsiva e diverge per $|x| \rightarrow 0$. La corrispondente energia potenziale è

$$V(x) = |x| \ln |x|,$$

che non è C^1 in $x = 0$. Dall'analisi del grafico di $V(x)$ deduciamo che se $\min V(x) \leq E < 0$, la particella oscilla attorno alle ascisse in cui $V(x)$ ha il suo minimo, rimanendo sempre a destra oppure a sinistra dell'origine. Se $E \geq 0$ non possiamo effettuare l'analisi qualitativa standard non essendo $V(x)$ sufficientemente regolare. Il moto è comunque limitato.

(c). Ricordando lo (4) abbiamo

$$\dot{\varphi}(0) = \frac{A_o}{r(0)^2}, \quad \Rightarrow \quad A_o = \dot{\varphi}(0).$$

La particella percorrerà un'orbita circolare di raggio $r = 1$, se l'energia potenziale efficace $V_{eff}(r)$ ha il suo minimo proprio in $r = 1$. Quindi, sfruttando la (5), si ottiene

$$V'_{eff}(r)|_{r=1} = 0, \quad \Rightarrow \quad -A_o^2 + 1 = 0,$$

da cui $A_o = \pm 1$, e $\dot{\varphi}(0) = \pm 1$.