

Soluzione Prova Parziale di Meccanica 2 16 Gennaio 2013

1) Si ha $A = (l \sin \varphi, -l \cos \varphi)$, $B = (-l \sin \varphi, l \cos \varphi)$ e consideriamo $\varphi \in [0, 2\pi]$. Il potenziale è (a meno di una inessenziale costante)

$$U = \frac{l}{2} \left(-kl + \frac{mg}{3}\right) \cos^2 \varphi + mgl \cos \varphi.$$

Le configurazioni di equilibrio si determinano risolvendo l'equazione $U_\varphi = 0$. Poichè $U_\varphi = -l \left(-kl + \frac{mg}{3}\right) \cos \varphi \sin \varphi - mgl \sin \varphi$, le posizioni di equilibrio sono:

- 1) $\varphi = 0$;
- 2) $\varphi = \pi$;
- 3) $\varphi = 2\pi$ (ometteremo l'analisi della stabilità per questa posizione essendo il potenziale una funzione periodica di periodo 2π);
- 4) se $\left| \frac{3mg}{3kl - mg} \right| < 1$, si ottengono altre due posizioni di equilibrio per $\varphi_{1,2} = \arccos \left(\frac{3mg}{3kl - mg} \right)$. Occorre inoltre osservare che, dovendo essere $k > 0$, queste due posizioni di equilibrio sono presenti solo se $k > \frac{4mg}{3l}$. (Se fosse $\left| \frac{3mg}{3kl - mg} \right| = 1$ le posizioni di equilibrio sono quelle già incontrate nei casi 1), 2) e 3)).

Essendo $U_{\varphi\varphi} = -l \left(-kl + \frac{mg}{3}\right) \cos 2\varphi - mgl \cos \varphi$, per la stabilità si trova:

Studio della stabilità per la posizione di equilibrio $\varphi = 0$. Poichè $U_{\varphi\varphi}(0) = l \left(kl - \frac{4mg}{3} \right)$, occorre distinguere fra i seguenti casi:

- a. Se $k < \frac{4mg}{3l}$ allora $U_{\varphi\varphi} < 0$. Quindi U possiede un punto di massimo relativo e, per il teorema di Dirichlet-Lagrange, $\varphi = 0$ è una posizione di equilibrio stabile per $k < \frac{4mg}{3l}$.
- b. Se $k > \frac{4mg}{3l}$ allora $U_{\varphi\varphi} > 0$. Quindi U possiede un punto di minimo relativo e, per il teorema di Lyapunov, $\varphi = 0$ è una configurazione di equilibrio instabile per $k > \frac{4mg}{3l}$.

c. Se $k = \frac{4mg}{3l}$ allora $U_{\varphi\varphi} = 0$. Ma per $k = \frac{4mg}{3l}$, si verifica subito che $U_{\varphi} = mgl \sin \varphi (\cos \varphi - 1)$. E' immediato constatare che U_{φ} cambia segno in un intorno dell'origine e, più precisamente, U_{φ} è positiva a sinistra di zero e negativa a destra. Quindi, U possiede un punto di massimo e, per il teorema di Dirichlet-Lagrange, $\varphi = 0$ è una configurazione di equilibrio stabile per $k = \frac{4mg}{3l}$.

Studio della stabilità per la posizione di equilibrio $\varphi = \pi$. Poichè $U_{\varphi\varphi}(\pi) = l(kl + \frac{2mg}{3}) > 0$, U possiede un punto di minimo relativo e, per il teorema di Lyapunov, $\varphi = \pi$ è una configurazione di equilibrio instabile (per qualunque k ($k > 0$)).

Studio della stabilità per le posizioni di equilibrio $\varphi_{1,2}$ (per $k > \frac{4mg}{3l}$). Scrivendo $U_{\varphi\varphi}$ come $U_{\varphi\varphi} = -l(-kl + \frac{mg}{3})(2 \cos^2 \varphi - 1) - mgl \cos \varphi$ e sostituendo in quest'ultima espressione $\cos \varphi_{1,2} = \frac{3mg}{3kl - mg}$, non è difficile, con un pò di pazienza, verificare che per $k > \frac{4mg}{3l}$, $U_{\varphi\varphi}(\varphi_{1,2}) < 0$. Quindi U possiede un punto di massimo relativo e, per il teorema di Dirichlet-Lagrange, le configurazioni $\varphi_{1,2}$ per $k > \frac{4mg}{3l}$ (ricorda che tali posizioni esistono solo per tali valori di k) sono di equilibrio stabile.

2) Si ha $T = \frac{3}{2}ml^2\dot{\varphi}^2$. Quindi, introducendo la funzione di Lagrange

$$\mathcal{L} = T + U = \frac{3}{2}ml^2\dot{\varphi}^2 - \frac{l}{2}\left(\frac{mg}{3}\right)\cos^2 \varphi + mgl \cos \varphi,$$

si trova immediatamente che l'equazione del moto del sistema $\frac{d}{dt}\left(\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{\varphi}}\right) - \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \varphi} = 0$ assume la forma:

$$3l\ddot{\varphi} - \frac{g}{3}\cos \varphi \sin \varphi + g \sin \varphi = 0.$$

5) Per studiare le piccole oscillazioni, prima di tutto osserviamo che per $k = \frac{2mg}{3l}$, $\varphi = 0$ è una posizione di equilibrio stabile. La funzione di Lagrange contenente solo i termini di primo e secondo ordine in φ e $\dot{\varphi}$ in un intorno di $\varphi = 0$ è (a meno di una costante inessenziale)

$$\mathcal{L}^* = \frac{3}{2}ml^2\dot{\varphi}^2 - \frac{mgl}{3}\varphi^2$$

che conduce alla seguente equazione (moto armonico):

$$\ddot{\varphi} + \frac{2g}{9l}\varphi = 0.$$

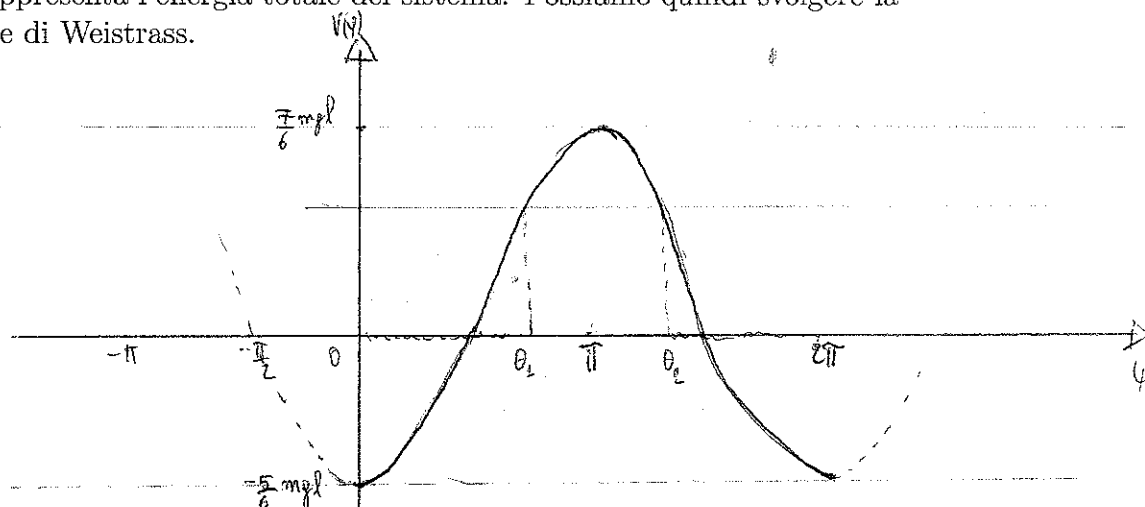
L'integrale generale delle piccole oscillazioni attorno a $\varphi = 0$ è quindi

$$\varphi(t) = A \cos\left(\frac{1}{3}\sqrt{2g}t + \alpha\right).$$

3) Per $k = \frac{2mg}{3l}$ l'energia potenziale del sistema è (a meno di una costante) $V = \frac{lmg}{6} \cos^2 \varphi - mgl \cos \varphi$, la legge di conservazione dell'energia totale (che è un integrale primo del moto) consente di scrivere

$$\dot{\varphi}^2 = \frac{2}{3ml^2} \sqrt{E - \frac{lmg}{6} \cos^2 \varphi + mgl \cos \varphi},$$

dove E rappresenta l'energia totale del sistema. Possiamo quindi svolgere la discussione di Weistrass.



Quindi, dal grafico della funzione $V(\varphi)$ deduciamo che

- $E > \frac{7mgl}{6}$ moto rivolutivo;
- $E = \frac{7mgl}{6}$ moto a meta asintotica se $\varphi(0) \neq \pi$, equilibrio instabile se $\varphi(0) = \pi$;

- $\frac{-5mgl}{6} < E < \frac{7mgl}{6}$ moto periodico (nelle bande permesse):
- $E = \frac{-5mgl}{6}$ equilibrio stabile;
- $E < \frac{-5mgl}{6}$ moto impossibile.

4) Se $\varphi(0) = \frac{\pi}{2}$, $\dot{\varphi}(0) = \pm \frac{1}{3} \sqrt{\frac{g}{l}}$, allora dalla legge di conservazione dell'energia totale,

$$E = T + V = \frac{3}{2} ml^2 \dot{\varphi}^2 + \frac{lmg}{6} \cos^2 \varphi - mgl \cos \varphi$$

si ricava il valore dell'energia totale $E = \frac{mgl}{6}$ e per quanto detto al punto 3), si conclude che il moto è periodico.