

PROBLEMA 5.154

**Oscillazioni in un potenziale\*\***

Una particella di massa  $m$  si muove in una dimensione soggetta ad un potenziale

$$U(x) = \begin{cases} \frac{kx^2}{2} + \beta x & x > 0 \\ \frac{kx^2}{2} - \beta x & x < 0 \end{cases}$$

dove  $k$  e  $\beta$  sono costanti positive di opportune dimensioni e  $x$  è la coordinata cartesiana della particella.

Calcolare il periodo dell'oscillazione risultante, in funzione dell'energia totale  $E$ . Considerare in particolare il caso  $E \rightarrow 0$  e  $E \rightarrow \infty$ .

**Soluzione**

Per  $x > 0$  il potenziale è equivalente a quello di una molla di costante elastica  $k$  e lunghezza a riposo nulla, fissata nel punto

$$x = -\frac{\beta}{k}$$

e per  $x < 0$  a quello di una molla identica, ma fissata nel punto

$$x = \frac{\beta}{k}$$

Di conseguenza in ciascuna regione la particella compierà un tratto di una oscillazione armonica. Se poniamo come condizioni iniziali  $x(0) = 0$  e  $v(0) = \sqrt{\frac{2E}{m}}$  data la simmetria il periodo sarà il doppio della durata del moto in  $x > 0$ .

La soluzione generale dell'equazione del moto per  $x > 0$  sarà

$$x(t) = A \cos \omega t + B \sin \omega t - \frac{\beta}{k}$$

con  $\omega = \sqrt{k/m}$ .

Imponiamo le condizioni iniziali:

$$x(0) = A - \frac{\beta}{k} = 0$$

$$\dot{x}(0) = B\omega = \sqrt{\frac{2E}{m}}$$

e quindi

$$x(t) = \frac{\beta}{k} (\cos \omega t - 1) + \frac{1}{\omega} \sqrt{\frac{2E}{m}} \sin \omega t$$

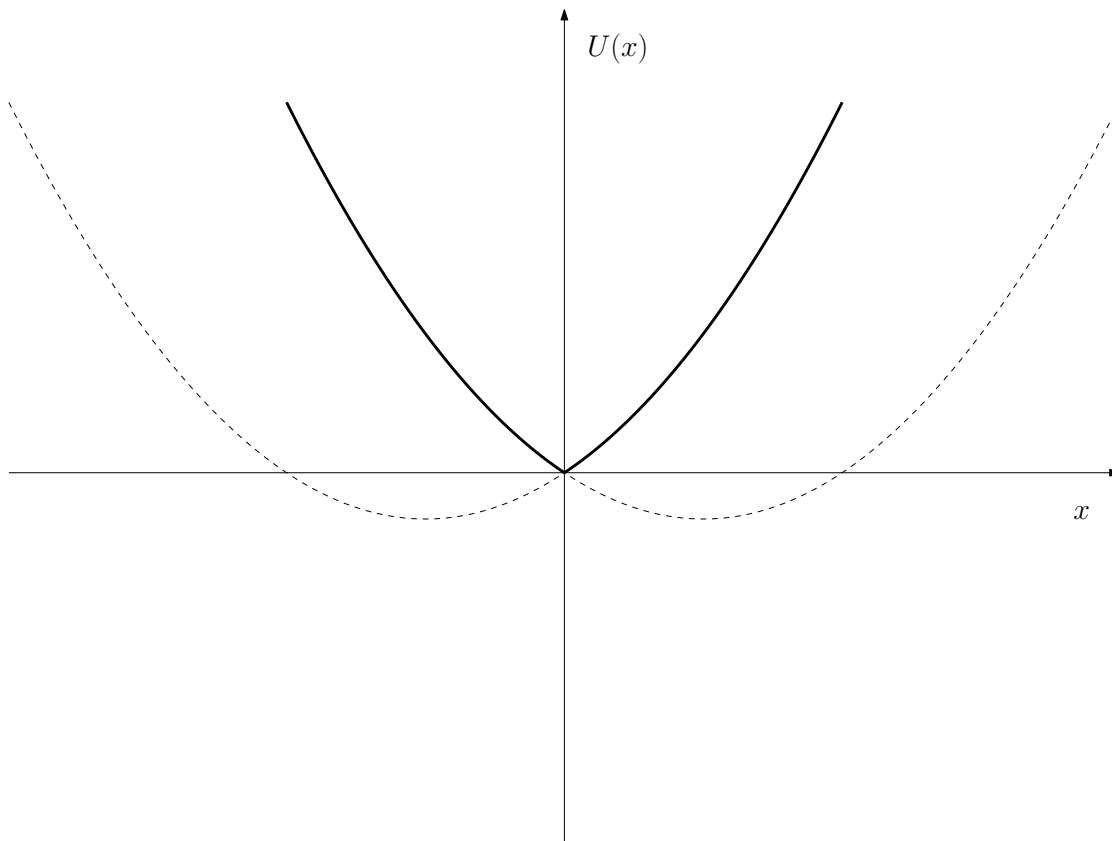


Figura 5.130.: Il grafico del potenziale  $U(x)$  considerato nel problema, tracciato con una linea continua. Sono stati tracciati anche i due potenziali quadratici che coincidono con esso per  $x > 0$  e  $x < 0$ .

Determiniamo dopo quanto tempo la particella torna in  $x = 0$ . Scriviamo l'equazione  $x(t) = 0$  nella forma

$$\left( -\frac{2\beta}{k} \sin \frac{\omega t}{2} + \frac{2}{\omega} \sqrt{\frac{2E}{m}} \cos \frac{\omega t}{2} \right) \sin \frac{\omega t}{2} = 0$$

Abbiamo ovviamente la soluzione  $t = 0$ . Ci interessa la seconda, che si ottiene quando si annulla l'espressione tra parentesi. Otteniamo

$$\tan \frac{\omega t}{2} = \frac{k}{\omega\beta} \sqrt{\frac{2E}{m}}$$

ossia

$$t = \frac{2}{\omega} \arctan \left( \frac{k}{\omega\beta} \sqrt{\frac{2E}{m}} \right)$$

In conclusione avremo per il periodo

$$T(E) = \frac{4}{\omega} \arctan \left( \frac{k}{\omega\beta} \sqrt{\frac{2E}{m}} \right)$$

Per piccoli valori dell'energia

$$E \ll \frac{m\omega^2\beta^2}{2k^2}$$

possiamo utilizzare l'approssimazione  $\arctan x \simeq x$  e otteniamo

$$T(E) \simeq \frac{4k}{\omega^2\beta} \sqrt{\frac{2E}{m}}$$

e quindi  $T(E) \propto \sqrt{E}$ . Nel limite opposto di grande energia possiamo approssimare  $\arctan x \simeq \pi/2$  e otteniamo

$$T(E) = \frac{2\pi}{\omega}$$

cioè il periodo di un oscillatore armonico di massa  $m$  e costante elastica  $k$ .