

Esempio 1 $\ddot{u} = -ku$ $\dot{u}\ddot{u} = -k u \dot{u}$ $\left[\frac{1}{2} \dot{u}^2\right]' = \left[-\frac{k}{2} u^2\right]'$

$$E(t) = \frac{1}{2} \dot{u}^2 + \frac{k}{2} u^2 = E(0) \quad \dot{u} = \pm \sqrt{2E(0) - k u^2}$$

Prendo il segno +, cioè la parte di soluzione con $\dot{u} > 0$, cioè il tratto di soluzione tra il min ed il max.

$$\min, \max = \pm \sqrt{\frac{2E(0)}{k}}$$

Procedendo come prima trovo che

$$\frac{\text{Periodo}}{2} = \int_{\min}^{\max} \frac{dx}{\sqrt{2E(0) - k x^2}} = \int_{t_1}^{t_2} \frac{\dot{u}(t)}{\sqrt{2E(0) - k u^2(t)}} dt = t_2 - t_1$$

$$u(t) = x \\ dx = \dot{u}(t) dt$$

Calcolo l'integrale al LHS.

$$\frac{1}{\sqrt{k}} \int_{-\sqrt{\frac{2E(0)}{k}}}^{+\sqrt{\frac{2E(0)}{k}}} \frac{dx}{\sqrt{\frac{2E(0)}{k} - x^2}}$$

Pongo $x = \sqrt{\frac{2E(0)}{k}} \cdot y$

$$= \frac{1}{\sqrt{k}} \int_{-1}^1 \frac{1}{\sqrt{\frac{2E(0)}{k}}} \cdot \frac{1}{\sqrt{1-y^2}} \cdot \underbrace{\sqrt{\frac{2E(0)}{k}} dy}_{dx} = \frac{1}{\sqrt{k}} \int_{-1}^1 \frac{dy}{\sqrt{1-y^2}}$$

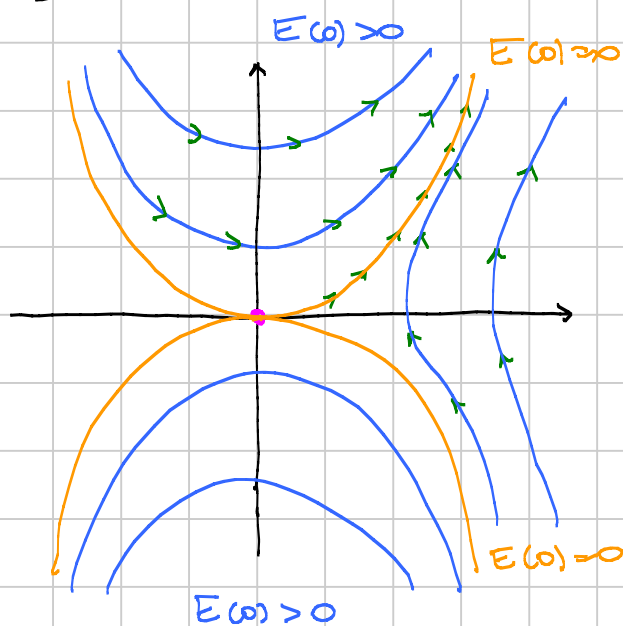
$$= \frac{1}{\sqrt{k}} [\arcsin y]_{-1}^1 = \frac{\pi}{\sqrt{k}}$$

$\Rightarrow$ Periodo = $\frac{2\pi}{\sqrt{k}}$ indipendente da $E(0)$
come si vedeva dalla formula
esplicita.

Esercizio Capire, nel caso di $\ddot{u} = -u^3$, come il periodo varia in funzione dell'energia.

Esempio 2 $\ddot{u} = u^3$ $\ddot{u} \dot{u} = u^3 \dot{u}$ $\left[\frac{1}{2} \dot{u}^2\right]' = \left[\frac{1}{4} u^4\right]'$

$$\frac{1}{2} \dot{u}^2 - \frac{1}{4} u^4 = E(u) \quad \dot{u} = \pm \sqrt{2E(u) + \frac{1}{2} u^4}$$

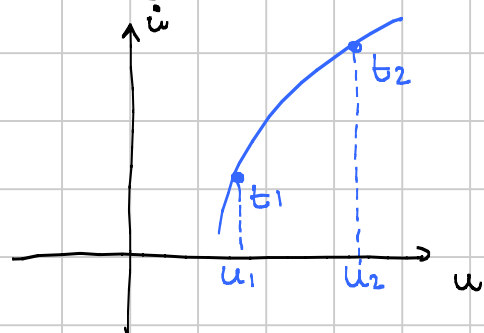


In questo caso non ci sono soluzioni periodiche tranne quella stazionaria banale $(0,0)$.

Le soluzioni lungo le parabole si possono trovare esplicitamente

Domanda: c'è blow-up oppure no?

1° modo



$$\dot{u} = \sqrt{2E(u) + \frac{1}{2} u^4}$$

$$\frac{\dot{u}}{\sqrt{\dots}} = 1$$

$$\int_{t_1}^{t_2} \frac{\dot{u}}{\sqrt{\dots}} dt = t_2 - t_1$$

$$= \int_{u_1}^{u_2} \frac{dx}{\sqrt{2E(u) + \frac{1}{2} x^4}}$$

Poiché l'integrale improprio, ottenuto mandando $u_2 \rightarrow \infty$, converge, so che $t_2 - t_1$ tende ad un numero e quindi la soluzione tende a ∞ in un tempo finito, che siamo con l'integrale improprio.

2° modo

(In realtà è lo stesso) Prendo l'equazione del 1° ordine risolto da u ed osservo, studiandola qualitativamente, che c'è blow-up (il secondo membro cresce quadraticamente all'infinito).

Esercizio Capire $\ddot{u} = |u|^p$ $\ddot{u} = -|u|^p$ al variare di $p > 0$.

Esempio 3

$$\ddot{u} = -\sin u$$

($\ddot{u} = -\kappa \sin u$ è l'eq. vera del pendolo, senza fare l'ipotesi che $u =$ angolo con la verticale sia piccolo).

$$\ddot{u} \dot{u} = -\dot{u} \sin u$$

$$\left[\frac{1}{2} \dot{u}^2 \right]' = [\cos u]'$$

$$E(u) = \frac{1}{2} \dot{u}^2 - \cos u = E(u)$$

Come sono fatte le curve nel piano $(u, \dot{u})$?

1^a oss $\dot{u}$ è limitato. Questo già implica esistenza globale. Infatti u non può scoppiare in tempo finito (è lip.), quindi no blow-up, e anche $\ddot{u}$ non può scoppiare, quindi no break-down.

Visto come sistema $\begin{cases} \dot{u} = v \\ \dot{v} = -\sin u \end{cases}$

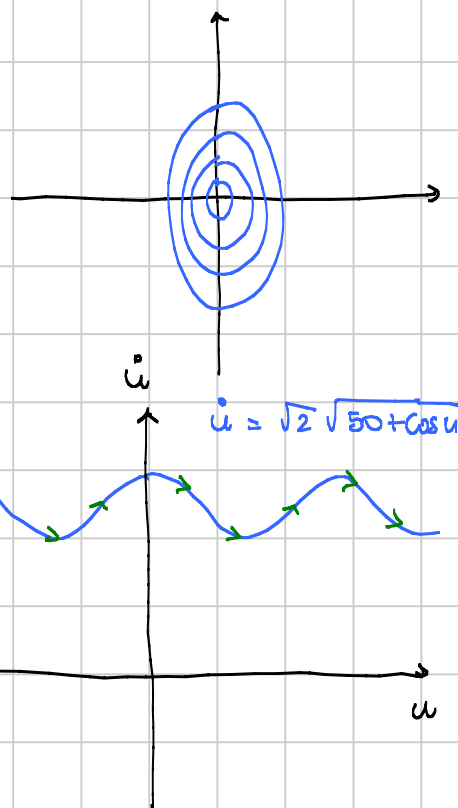
Le 2 funzioni al RHS sono sublineari in u e v .

Curve: $\dot{u} = \pm \sqrt{2} \sqrt{E(u) + \cos u}$ (oss. $E(u) \geq -1$)

- Se $E(u) = -1$, la curva si riduce ad un pto $(2k\pi, 0)$: si tratta delle soluzioni stazionarie in cui il pendolo parte qui e fermo...

- Se $E(u) \in (-1, 1)$ le curve sono chiuse e limitate. Ottengo soluzioni periodiche sostanzialmente come nel caso $\ddot{u} = -u$.

- Se $E(u) > 1$, le curve sono periodiche e illimitate



Disegno nello spazio delle fasi

