

**Forze  
conservative**

# Lavoro lungo cammini diversi

- Se  $F$  qualsiasi  $\rightarrow L$  dipende dal cammino

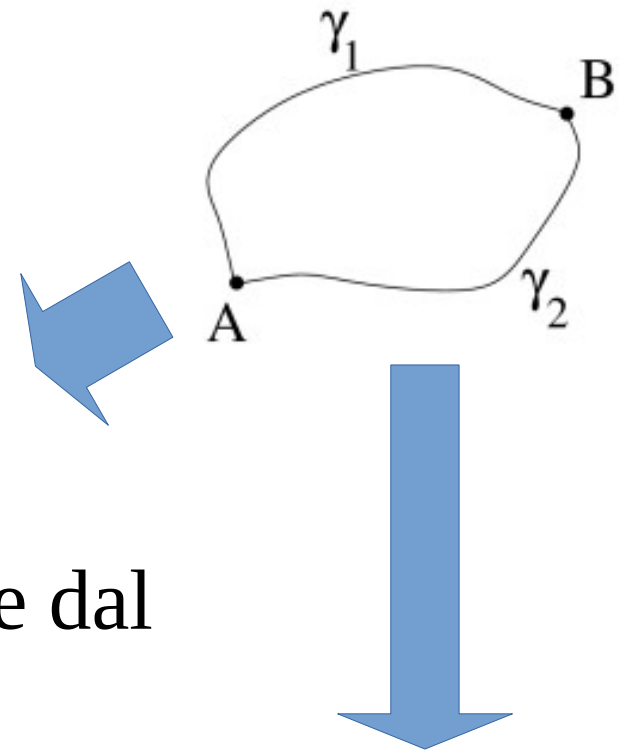
$$- \gamma_1 \neq \gamma_2 \rightarrow L_1 \neq L_2$$

$$\int_{\gamma_1} F \cdot d\mathbf{s} \neq \int_{\gamma_2} F \cdot d\mathbf{s}$$

- Esistono  $F$  tali che  $L$  **non** dipende dal cammino ma **solo** da A e B

$$- \gamma_1 \neq \gamma_2 \rightarrow L_1 = L_2$$

$$\int_{\gamma_1} F \cdot d\mathbf{s} = \int_{\gamma_2} F \cdot d\mathbf{s}$$

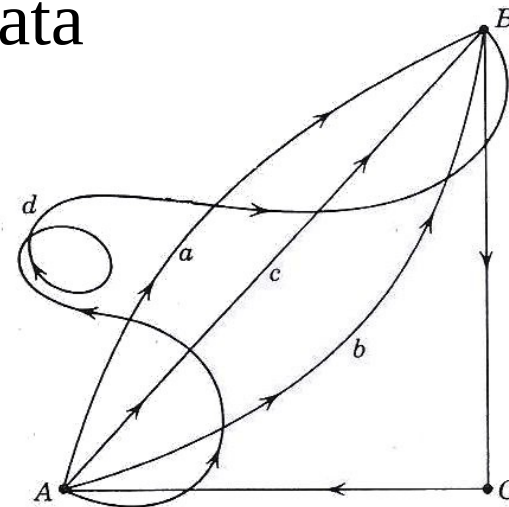


# Forze conservative

- Se  $L$  non dipende **mai** da  $y$  ma **solo** da  $A$  e  $B$

## Forza conservativa

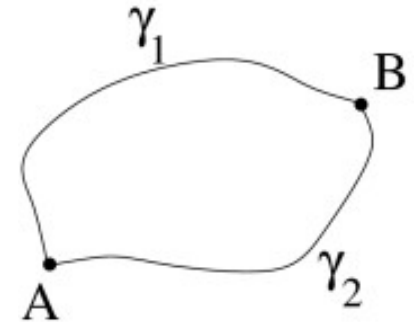
- per qualsiasi  $y$  comunque complicata



# Forze conservative

- Dati  $\gamma_1$  e  $\gamma_2$  e una  $F$  conservativa

$$\int_A^B (\gamma_1) \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s} = \int_A^B (\gamma_2) \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s} \quad \Rightarrow \quad \int_A^B (\gamma_1) \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s} - \int_A^B (\gamma_2) \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s} = 0$$



ma

$$\int_A^B (\gamma_2) \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s} = - \int_B^A (\gamma_2) \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s}$$



$$\int_A^B (\gamma_1) \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s} + \int_B^A (\gamma_2) \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s} = 0$$



$$\oint \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s} = 0$$

- se  $F$  è *conservativa* il lavoro lungo un **cammino chiuso** è sempre **nulla** !

# Forze conservative

---

- Se il lavoro  $L$  è indipendente dal percorso  $\gamma$ , si può **dimostrare** che esiste una funzione  $U$  tale che

$$L = \int_A^B \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s} = U(B) - U(A)$$

- perchè  $L$  dipende solo dai punti iniziale  $A$  e finale  $B$
- La funzione  $U$  è detta **potenziale** della forza conservativa  $\mathbf{F}$

Il potenziale si può definire  
solo  
per una *forza conservativa* !

# Forze conservative

---

- Spesso però si preferisce

$$L = \int_A^B \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s} = V(A) - V(B)$$

– cioè differenza fra il punto iniziale e quello finale

- Basta porre  $V = -U$
- La funzione  $V$  è detta energia potenziale della forza conservativa  $\mathbf{F}$

Anche l'energia potenziale si può definire  
solo  
per una *forza conservativa* !

# Energia potenziale

---

- Nel SI: grandezza derivata
- $[V] = \text{Joule}$

# Energia potenziale

---

- Energia potenziale nel punto B

$$V(B) = V(A) - \int_A^B \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s}$$

quindi  $V(B)$  è nota *a meno di una costante*

- perchè  $L = \Delta V$  : si conosce **solo** la **variazione** di **energia potenziale**, non il suo **valore** !

- Ma  $V(A)$  arbitraria  $\rightarrow V(A) = 0$

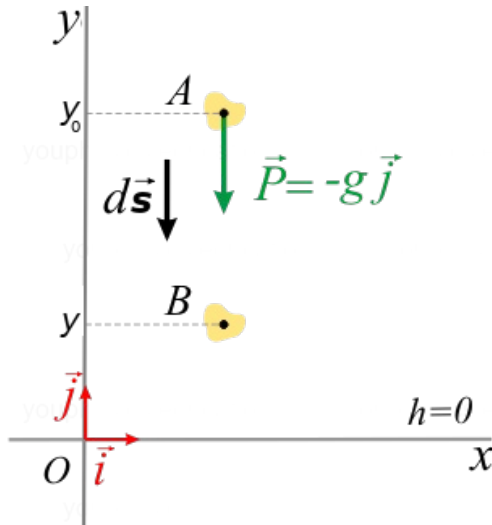
$$V(B) = - \int_A^B \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s}$$





# Forza peso

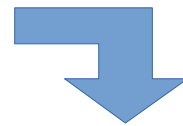
- Se  $\vec{F} = \text{cost} \Rightarrow \exists V$



- Energia potenziale

$$\begin{aligned} V(y) &= V(y_0) - \int_{y_0}^y \vec{P} \cdot d\vec{s} = \\ &= V(y_0) + \int_{y_0}^y P dy = V(y_0) + mgy(y - y_0) \end{aligned}$$

- Per comodità  $V(0) = 0$



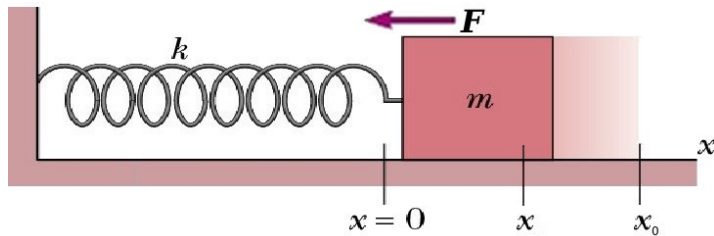
$$V(0)=0=V(y_0)-mgy_0 \Rightarrow V(y_0)=mgy_0$$



$$V(y) = mgy$$

# Forza elastica

- Anche la forza elastica ammette potenziale



- Energia potenziale

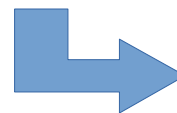
$$V(x) = V(x_0) - \int_{x_0}^x F \cdot ds =$$

$$= V(x_0) - \int_{x_0}^x (-kx) dx = V(x_0) + \frac{1}{2} k (x^2 - x_0^2)$$

- Per comodità  $V(0) = 0$



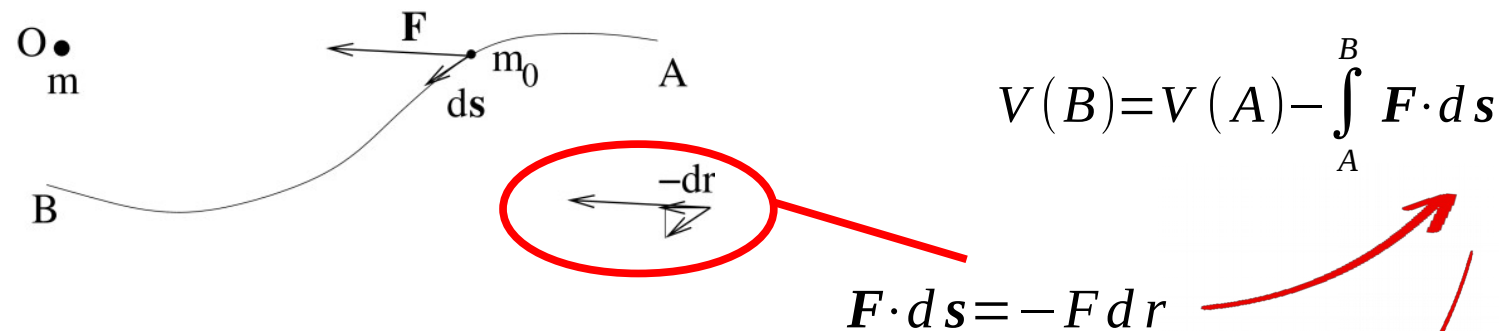
$$V(0) = 0 = V(x_0) - \frac{1}{2} k x_0^2 \Rightarrow V(x_0) = \frac{1}{2} k x_0^2$$



$$V(x) = \frac{1}{2} k x^2$$

# Forza gravitazionale

- Forza centrale  $\rightarrow$  esiste il potenziale



$$V(B) = V(A) + \int_A^B F dr = V(A) + \int_{r_0}^r G \frac{mm_0}{r^2} dr$$

$$\int 1/r^2 dr = -1/r$$

$$V(r) = V(r_0) + Gmm_0 \left( \frac{1}{r_0} - \frac{1}{r} \right)$$

$$r \rightarrow \infty \Rightarrow V(r) = 0 \quad \Rightarrow \quad V(r_0) + Gmm_0 \frac{1}{r_0} = 0 \quad \Rightarrow \quad V(r_0) = -Gmm_0 \frac{1}{r_0}$$

$$V(r) = -Gmm_0 \frac{1}{r}$$

# Lavoro e energia

---

- In generale lavoro  $L$  di una forza  $\mathbf{F}$  tra A e B

$$L = \int_A^B \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s} = \frac{1}{2} m v_B^2 - \frac{1}{2} m v_A^2 = K_f - K_i$$

- Se  $\mathbf{F}$  conservativa

$$L = \int_A^B \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s} = V(A) - V(B) = V_i - V_f$$



$$K_f - K_i = V_i - V_f$$

# Energia meccanica

---

$$K_f - K_i = V_i - V_f \quad \longrightarrow \quad K_i + V_i = K_f + V_f$$

$$E = K + V$$



Energia meccanica

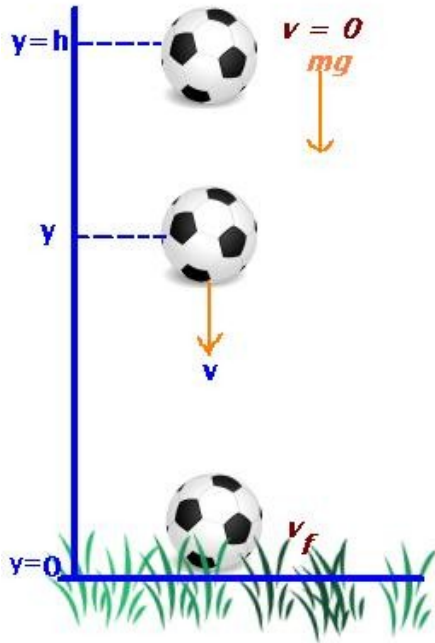
- Conservazione dell'energia meccanica

$$F \text{ conservativa} \Rightarrow E = \text{cost}$$

- $L > 0 \rightarrow K$  aumenta,  $V$  diminuisce,  $E$  costante
- $L < 0 \rightarrow K$  diminuisce,  $V$  aumenta,  $E$  costante

# Esempio: forza peso

- Caduta libera



- alla partenza ( $y = h$ )

$$V_i = m g h \quad K_i = 0 \quad E_i = K_i + V_i = m g h$$

- ad una quota intermedia  $y$

$$v = \sqrt{2 a s} = \sqrt{2 g (h - y)}$$



$$V = m g y \quad K = \frac{1}{2} m v^2 = m g (h - y)$$

- a terra ( $y = 0$ )

$$E = K + V = m g h$$

$$v = \sqrt{2 a s} = \sqrt{2 g h} \quad \longrightarrow \quad V_f = 0 \quad K_f = \frac{1}{2} m v^2 = m g h \quad E_f = K_f + V_f = m g h$$

# Esempio: forza peso

- Corpo lanciato verso l'alto

- ad ogni istante

$$E = K + V = \frac{1}{2} m v^2 + m g y = \text{cost}$$

- a  $y = 0$  è  $v = v_0$  quindi

$$E_i = K_i + V_i = \frac{1}{2} m v_0^2 + 0 = \frac{1}{2} m v_0^2$$

- al crescere di  $y \rightarrow v$  diminuisce

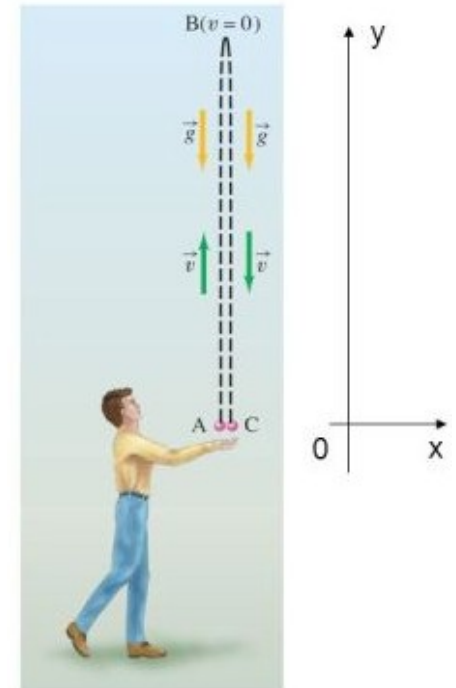
- $h_{\max}$  quando  $v = 0 \rightarrow K = 0 \rightarrow V(h_{\max}) = E_i$

$$m g h_{\max} = \frac{1}{2} m v_0^2 \quad \Rightarrow \quad h_{\max} = \frac{v_0^2}{2 g}$$

dipende dal  
quadrato di  $v_0$  !

non può salire più in  
alto di  $h_{\max}$  perchè

$$y > y_{\max} \Rightarrow \frac{1}{2} m v^2 < 0$$



# Esempio: forza peso

---

- Corpo lanciato verso l'alto

- quando ricade è sempre

$$E = K + V = \frac{1}{2} m v^2 + m g y = \text{cost}$$

- a  $y = 0$  è di nuovo  $V = 0 \rightarrow K = E_i$



$$\frac{1}{2} m v^2 = \frac{1}{2} m v_0^2$$



$$v = v_0$$

ripassa da O con  
la stessa velocità



# Massa oscillante

- Massa  $m$  oscillante vincolata ad una molla di costante elastica  $k$

– ad ogni istante

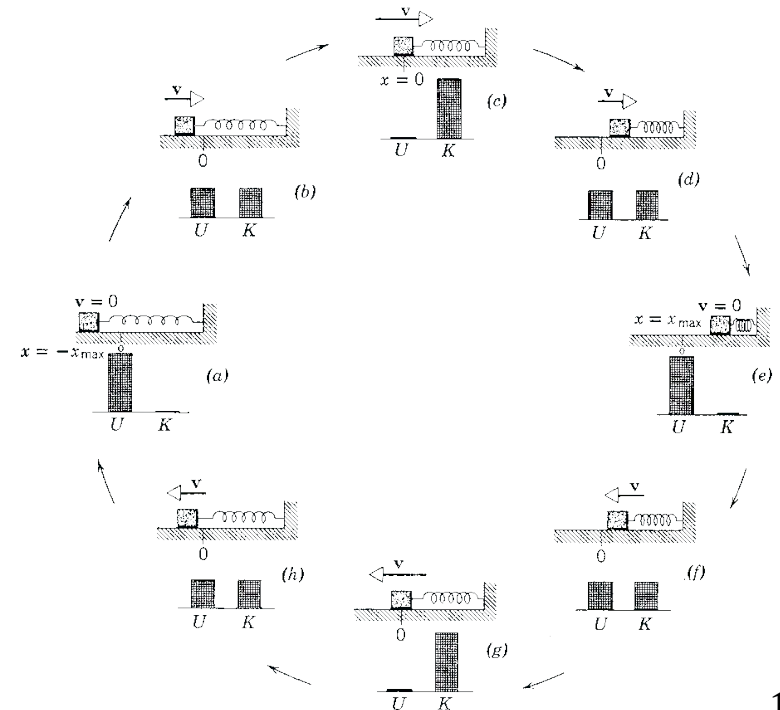
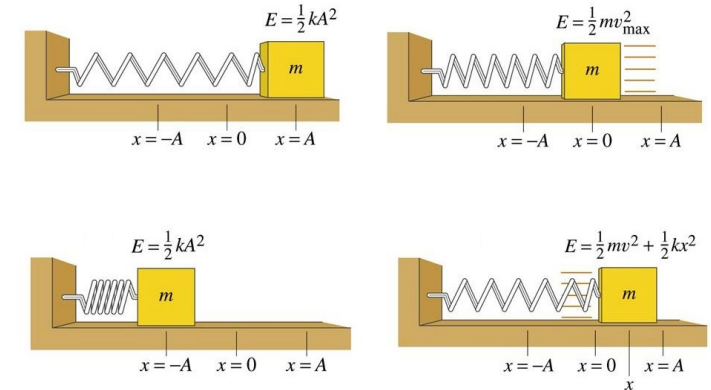
$$E = K + V = \frac{1}{2} m v^2 + \frac{1}{2} k x^2 = \text{cost}$$

– a  $x = \pm A$

$$E = 0 + \frac{1}{2} k A^2$$

– a  $x = 0$

$$E = \frac{1}{2} m v_{\max}^2 + 0$$



# Velocità di fuga

---

- $v_f$  tale che il corpo non ricade sulla Terra
  - $v_\infty = 0$  ( $\rightarrow K = 0$ )

$$r \rightarrow \infty \quad \rightarrow \quad V = 0 \quad \rightarrow \quad E = 0$$

$$\frac{1}{2} m v_f^2 - G \frac{m M_T}{R_T} = 0 \quad \rightarrow \quad v_f = \sqrt{\frac{2 G M_T}{R_T}} = 1.12 \cdot 10^4 \text{ m/s} = 11.2 \text{ km/s}$$

# Conservazione dell'energia

---

- Conservazione dell'energia meccanica: teorema
- Varie forme di energia (termica, elettrica, chimica...)
- Principio di conservazione dell'energia totale

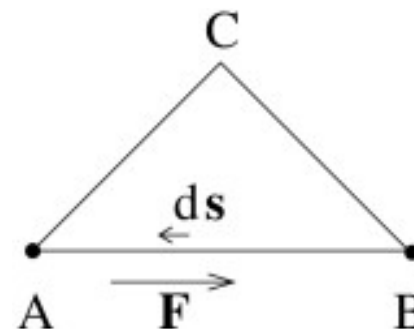
$$E_{tot} = \sum E_i = cost$$

# Forze non conservative

- Es: forze di attrito
- $L$  da A a B **direttamente** ( $AB = 2l$ )

$$L_{AB} = \int_A^B \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s} = - \int_0^{2l} \mu_d m g dl = -2\mu_d m g l$$

$$(L_{AB} = \mathbf{F} \cdot \Delta \mathbf{s} = F \Delta s = -2\mu_d m g l)$$



- $L$  da A a B **via C** ( $AC = CB = l\sqrt{2}$ )

$$L_{ACB} = L_{AC} + L_{CB} = \int_A^C \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s} + \int_C^B \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s} = - \int_0^{\sqrt{2}l} \mu_d m g dl - \int_0^{\sqrt{2}l} \mu_d m g dl = -2\sqrt{2}\mu_d m g l$$

$$(L_{AC} = \mathbf{F} \cdot \Delta \mathbf{s}_{AC} = F \Delta s = -\sqrt{2}\mu_d m g l \quad L_{CB} = \mathbf{F} \cdot \Delta \mathbf{s}_{CB} = F \Delta s = -\sqrt{2}\mu_d m g l)$$

- $L_{AB} \neq L_{AC} + L_{CB} !$