

Lavoro ed energia

Definizione di lavoro di una forza

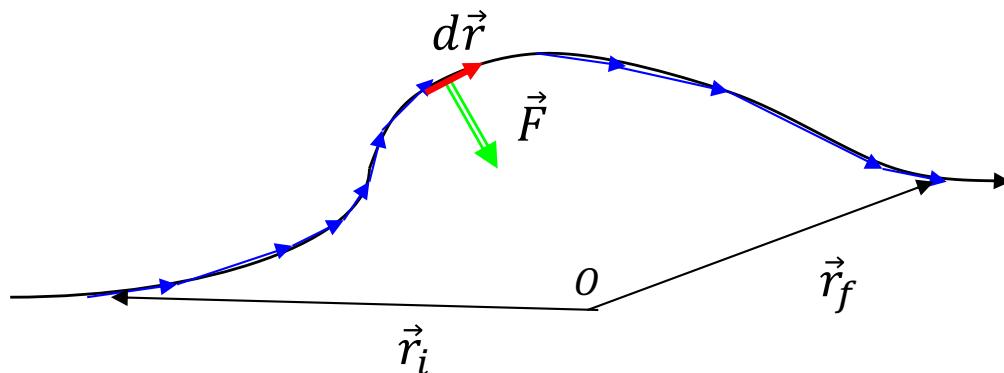
Il **lavoro** L compiuto da una forza \vec{F} che agisce su un corpo mentre questo si sposta lungo una traiettoria \mathcal{C} è definito come

$$L = \int_{\mathcal{C}} \vec{F} \cdot d\vec{r},$$

dove $d\vec{r}$ è un elemento infinitesimo di spostamento lungo il percorso e il prodotto scalare $\vec{F} \cdot d\vec{r}$ rappresenta la componente della forza nella direzione dello spostamento.

L'unità di misura è il *Joule*, simbolo *J*.

$$1 J = 1 N m = 1 kg m^2 s^{-2}$$



Per calcolare il lavoro, per ogni punto sulla traiettoria dobbiamo:

- esprimere $d\vec{r}$;
- conoscere \vec{F} ;
- calcolare il prodotto $\vec{F} \cdot d\vec{r}$;
- Integrare.

Lavoro di una forza costante

Consideriamo il lavoro L di una forza \vec{F} costante (cioè ha lo stesso modulo, direzione e verso in ogni punto dello spazio), quando il punto di applicazione si sposta lungo un percorso C da un punto A a un punto B :

$$L = \int_C \vec{F} \cdot d\vec{r} = \vec{F} \cdot \int_C d\vec{r}.$$

Notiamo che l'integrale

$$\int_C d\vec{r} = \vec{r}_B - \vec{r}_A,$$

rappresenta lo spostamento netto. \vec{r}_A e \vec{r}_B sono i vettori posizione dei punti A e B rispettivamente. Sostituendo, otteniamo:

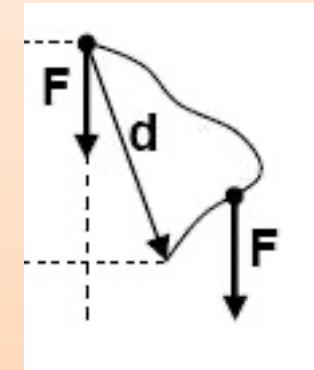
$$L = \vec{F} \cdot (\vec{r}_B - \vec{r}_A) = |\vec{F}| |\vec{r}_B - \vec{r}_A| \cos \theta,$$

dove θ è l'angolo compreso tra \vec{F} e lo spostamento $\vec{r}_B - \vec{r}_A$. Osserviamo che la quantità

$$|\vec{r}_B - \vec{r}_A| \cos \theta = \Delta r_{\parallel}$$

rappresenta la componente dello spostamento lungo la direzione della forza. Quindi, il lavoro si può scrivere anche come:

$$L = |\vec{F}| \Delta r_{\parallel}.$$

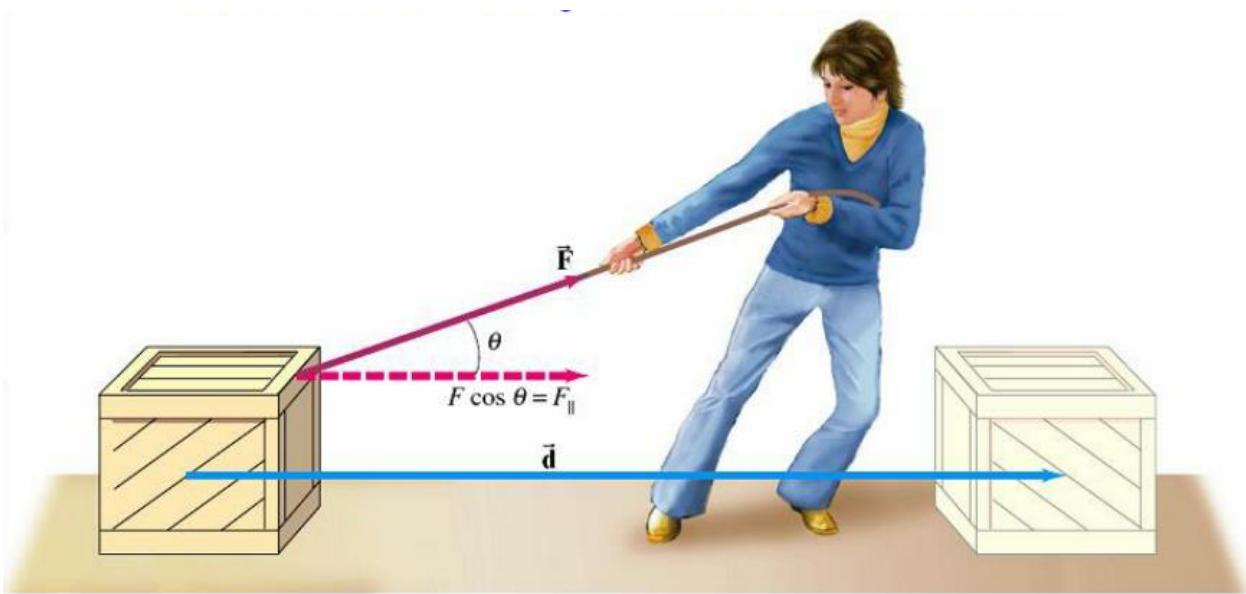


Lavoro di una forza costante

Consideriamo un corpo sul quel agisce una forza costante \vec{F} . Sia \vec{d} lo spostamento del corpo.

Il lavoro fatto dalla forza è :

$$L = \vec{F} \cdot \vec{d} = F d \cos \theta$$



Se indichiamo con $d_{\parallel} = d \cos \theta$ la componente dello spostamento nella direzione della forza:

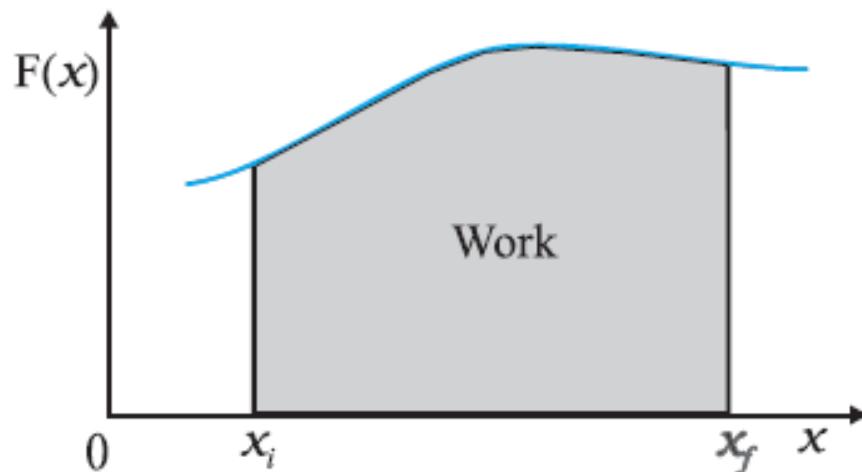
$$L = F d_{\parallel}$$

Se indichiamo con $F_{\parallel} = F \cos \theta$ la componente della forza nella direzione dello spostamento:

$$L = F_{\parallel} d$$

Forza variabile parallela allo spostamento

Consideriamo un corpo in moto rettilineo (lungo l'asse x). La forza ha la stessa direzione dello spostamento e varia con la posizione: $F = F(x)$



Il lavoro è l'integrale:

$$L = \int_i^f \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int_{x_i}^{x_f} F(x) dx$$

Questa è l'area sotto la curva nel grafico di $F(x)$ in funzione di x .

Lavoro e coordinate curvilinee

Supponiamo che il corpo segua una traiettoria curvilinea e introduciamo la coordinata curvilinea s , che misura la lunghezza d'arco percorsa lungo la traiettoria. Ad ogni punto della traiettoria, possiamo definire il versore tangente \hat{t} in direzione dello spostamento, tale che

$$d\vec{r} = \hat{t} ds.$$

Sostituendo nella definizione del lavoro otteniamo:

$$L = \int_C \vec{F} \cdot \hat{t} ds.$$

Definiamo ora la **componente tangenziale** della forza:

$$F_t = \vec{F} \cdot \hat{t}.$$

Pertanto, il lavoro si esprime in termini dell'ascissa curvilinea s e della componente tangenziale F_t come:

$$L = \int_{s_1}^{s_2} F_t(s) ds,$$

dove s_1 e s_2 rappresentano rispettivamente i punti iniziale e finale del percorso.

Lavoro e sistema di coordinate cartesiane

Forza:

$$\vec{F} = F_x \hat{\mathbf{i}} + F_y \hat{\mathbf{j}} + F_z \hat{\mathbf{k}}$$

Spostamento infinitesimo:

$$d\vec{r} = dx \hat{\mathbf{i}} + dy \hat{\mathbf{j}} + dz \hat{\mathbf{k}}$$

Lavoro infinitesimo:

$$\begin{aligned} dW &= \vec{F} \cdot d\vec{r} = (F_x \hat{\mathbf{i}} + F_y \hat{\mathbf{j}} + F_z \hat{\mathbf{k}}) \cdot (dx \hat{\mathbf{i}} + dy \hat{\mathbf{j}} + dz \hat{\mathbf{k}}) \\ &= F_x dx + F_y dy + F_z dz \end{aligned}$$

Lavoro:

$$W = \int_{\vec{r}=\vec{r}_0}^{\vec{r}=\vec{r}_f} \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int_{\vec{r}=\vec{r}_0}^{\vec{r}=\vec{r}_f} (F_x dx + F_y dy + F_z dz) = \int_{\vec{r}=\vec{r}_0}^{\vec{r}=\vec{r}_f} F_x dx + \int_{\vec{r}=\vec{r}_0}^{\vec{r}=\vec{r}_f} F_y dy + \int_{\vec{r}=\vec{r}_0}^{\vec{r}=\vec{r}_f} F_z dz$$

Lavoro e sistema di coordinate cilindriche

Forza:

$$\vec{F} = F_r \hat{\mathbf{r}} + F_\theta \hat{\mathbf{\theta}} + F_z \hat{\mathbf{k}}$$

Spostamento infinitesimo:

$$d\vec{r} = dr \hat{\mathbf{r}} + rd\theta \hat{\mathbf{\theta}} + dz \hat{\mathbf{k}}$$

Lavoro infinitesimo:

$$\begin{aligned} dW &= \vec{F} \cdot d\vec{r} = (F_r \hat{\mathbf{r}} + F_\theta \hat{\mathbf{\theta}} + F_z \hat{\mathbf{k}}) \cdot (dr \hat{\mathbf{r}} + rd\theta \hat{\mathbf{\theta}} + dz \hat{\mathbf{k}}) \\ &= F_r dr + F_\theta rd\theta + F_z dz. \end{aligned}$$

Lavoro:

$$W = \int_{\vec{r}=\vec{r}_0}^{\vec{r}=\vec{r}_f} \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int_{\vec{r}=\vec{r}_0}^{\vec{r}=\vec{r}_f} (F_r dr + F_\theta rd\theta + F_z dz) = \int_{\vec{r}=\vec{r}_0}^{\vec{r}=\vec{r}_f} F_r dr + \int_{\vec{r}=\vec{r}_0}^{\vec{r}=\vec{r}_f} F_\theta rd\theta + \int_{\vec{r}=\vec{r}_0}^{\vec{r}=\vec{r}_f} F_z dz$$

esercizio

Consideriamo un corpo di massa m in moto circolare lungo una traiettoria di raggio costante r . Si supponga che l'accelerazione centripeta dipenda dal tempo secondo

$$a_c = k t^2.$$

Calcolare il lavoro compiuto dalla forza in un giro.

$$a_c = K t^2$$

$$\vec{a} = a_r \hat{r} + a_\theta \hat{\theta}$$

$$a_r = -r \dot{\theta}^2$$

$$a_\theta = r \ddot{\theta}$$

MOTO CIRCOLARE

$$r \dot{\theta}^2 = K t^2$$

$$\dot{\theta}^2 = \frac{K}{r} t^2$$

$$\dot{\theta} = \sqrt{\frac{K}{r}} t$$

$$\ddot{\theta} = \frac{d}{dt} \dot{\theta} = \sqrt{\frac{K}{r}}$$

$$a_\theta = r \ddot{\theta} = r \sqrt{\frac{K}{r}} = \sqrt{K r}$$

$$L = \int_A^B F_r dr + \int_A^B F_\theta r d\theta$$

MOTO CIRCOLARE $\Rightarrow dr = 0$

$$B$$

$$L = \int_A^B F_\theta r d\theta$$

$$F_\theta = m a_\theta = m \sqrt{K r}$$

$$L = \int_A^B F_\theta r d\theta = \int_A^B (m \sqrt{K r} r) d\theta$$

$$L = m \sqrt{k_2} r^2 \int_A^B d\theta = m k^{\frac{1}{2}} r^2 2\pi$$

$$L_{Giro} = \int_{Giro} F_t ds \quad F_t = m \sqrt{k_2}$$

$$= \int_{Giro} m \sqrt{k_2} ds = m \sqrt{k_2} \int_0^{2\pi r} ds = 2\pi m \sqrt{k_2 r^3}$$

Energia cinetica

Se un corpo di massa m si muove con velocità \vec{v} , l'energia cinetica è definita da:

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

L'energia cinetica è uno scalare. L'unità di misura è: $1 \text{ kg m}^2 \text{ s}^{-2} = 1 \text{ J}$

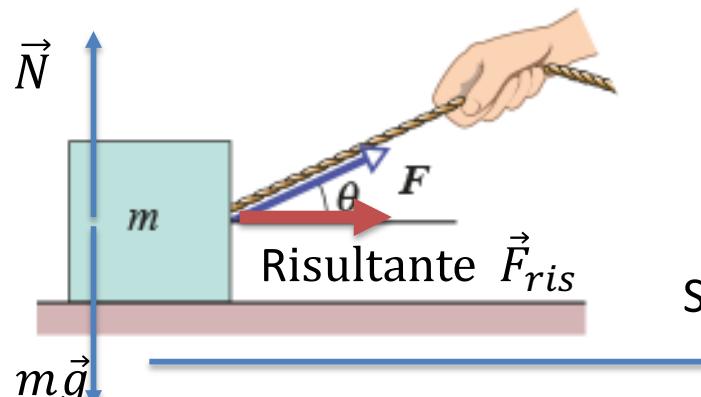
Notiamo che vale la relazione:

$$K = \frac{1}{2} m \cancel{v^2} = \frac{1}{2} m (\vec{v} \cdot \vec{v})$$

Se consideriamo un sistema composto di N particelle, l'energia cinetica totale del sistema è la somma delle energie cinematiche dei costituenti:

$$K = \sum_{i=1}^N K_i = \sum_{i=1}^N \frac{1}{2} m_i v_i^2$$

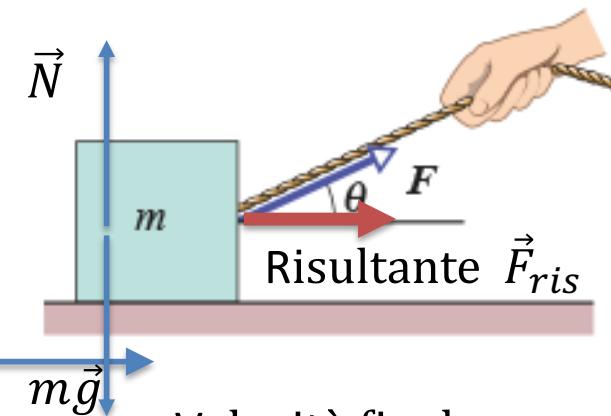
Teorema dell'energia cinetica



Velocità iniziale v_i

Energia cinetica iniziale K_i

Spostamento \vec{d}



Velocità finale v_f

Energia cinetica finale K_f

Consideriamo un corpo di massa m sul quale agisce una forza risultante \vec{F}_{ris} . Sia L_{ris} il lavoro di questa forza. **La variazione di energia cinetica è uguale al lavoro di \vec{F}_{ris} :**

$$\underline{L_{ris}} = \int_i^f \vec{F}_{ris} \cdot d\vec{r} = \underline{\Delta K} = \underline{K_f} - \underline{K_i} = \frac{1}{2} m v_f^2 - \frac{1}{2} m v_i^2$$

Nel caso di forza risultante costante:

$$\Delta K = \vec{F}_{ris} \cdot \vec{d}$$

TEOREMA EN. CIN.

$$dL = \vec{F} \cdot \vec{dr}$$

$$\vec{F} = m \vec{a} = m \frac{d}{dt} \vec{v}$$

$$dL = m \frac{d}{dt} \vec{v} \cdot \vec{dr}$$

$$d\vec{r} = \frac{d\vec{r}}{dt} dt = \vec{v} dt$$

$$dL = m \frac{d\vec{v}}{dt} \cdot \vec{v} dt$$

$$\frac{d}{dt} (\vec{v} \cdot \vec{v}) = \frac{d\vec{v}}{dt} \cdot \vec{v} + \vec{v} \cdot \frac{d\vec{v}}{dt} = 2 \frac{d\vec{v}}{dt} \cdot \vec{v}$$

$$\frac{d\vec{v}}{dt} \cdot \vec{v} = \frac{1}{2} \frac{d}{dt} (\vec{v} \cdot \vec{v}) = \frac{1}{2} \frac{d(v^2)}{dt}$$

$$dL = \frac{m}{2} \frac{d}{dt} (v^2) dt = \frac{m}{2} d(v^2) = d(\frac{1}{2} mv^2)$$

$$= dK$$

$$L_g (P_2 \rightarrow P_1) = \int_{P_1 \gamma}^{P_2} dL = \int_{v_1^2}^{v_2^2} \frac{1}{2} d(v^2) = \frac{1}{2} m v_2^2 - \frac{1}{2} m v_1^2$$
$$= K_2 - K_1$$

Esempio: 4 forze costanti

Due spie industriali spostano una cassaforte.
Lo spostamento è \vec{d} .
Non c'è attrito.

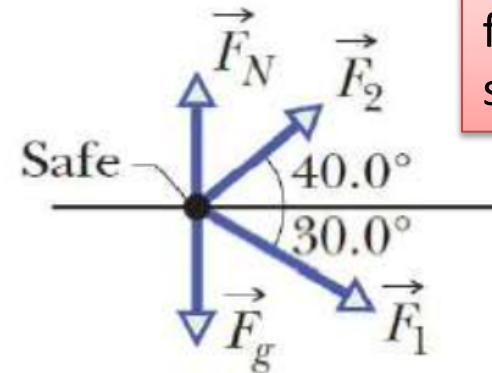
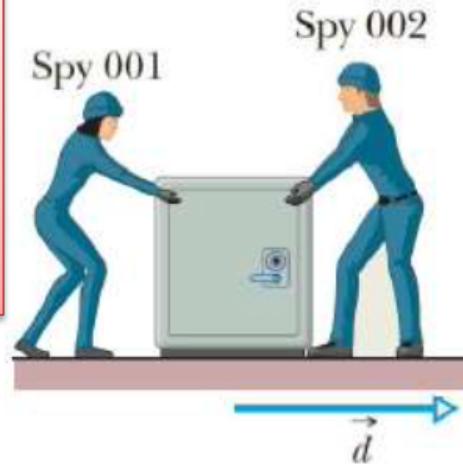


Diagramma delle forze che agiscono sulla cassaforte.

Poiché:

$$\overrightarrow{F_{ris}} = \overrightarrow{F_1} + \overrightarrow{F_2} + \overrightarrow{F_N} + \overrightarrow{F_g}$$

La variazione di energia cinetica è:

$$\Delta K = K_f - K_i = L_{ris} = \overrightarrow{F_{ris}} \cdot \vec{d} = (\overrightarrow{F_1} + \overrightarrow{F_2} + \overrightarrow{F_N} + \overrightarrow{F_g}) \cdot \vec{d} = \overrightarrow{F_1} \cdot \vec{d} + \overrightarrow{F_2} \cdot \vec{d} = L_1 + L_2$$

$$L_{ris} = L_1 + L_2$$

Lavoro della risultante

Supponiamo che sul corpo agiscano N forze $\{\vec{F}_i\}$, non necessariamente costanti. La risultante è.

$$\vec{F}_{ris} = \sum_{i=1}^N \vec{F}_i$$

Calcoliamo il lavoro della risultante, tra due punti i e f lungo un certo cammino γ :

$$L_{ris} = \int_i^f \vec{F}_{ris} \cdot d\vec{r} = \int_i^f \left(\sum_{i=1}^N \vec{F}_i \right) \cdot d\vec{r} = \int_i^f \sum_{i=1}^N (\vec{F}_i \cdot d\vec{r}) = \sum_{i=1}^N \left(\int_i^f \vec{F}_i \cdot d\vec{r} \right) = \sum_{i=1}^N L_i$$

Il lavoro della risultante è la somma dei lavori delle singole forze.

esercizio

Le forze costanti:

$$\vec{F}_1 = \hat{i} + 2\hat{j} + 3\hat{k} \text{ N} \quad (1, 2, 3) \text{ N}$$

e

$$\vec{F}_2 = 4\hat{i} - 5\hat{j} - 2\hat{k} \text{ N} \quad (4, -5, -2) \text{ N}$$

Agiscono contemporaneamente su una particella che si sposta da

$$\vec{r}_1 = 7\hat{k} \text{ cm} \quad (0, 0, 7) \text{ cm}$$

a

$$\vec{r}_2 = 20\hat{i} + 15\hat{j} \text{ cm} \quad (20, 15, 0) \text{ cm}$$

Determinare il lavoro totale.

$$\vec{F}_{\text{ris}} = \vec{F}_1 + \vec{F}_2 = (5, -3, 1) \text{ N}$$

$$\Delta \vec{r} = \vec{r}_2 - \vec{r}_1 = (20, 15, -7) \text{ cm}$$

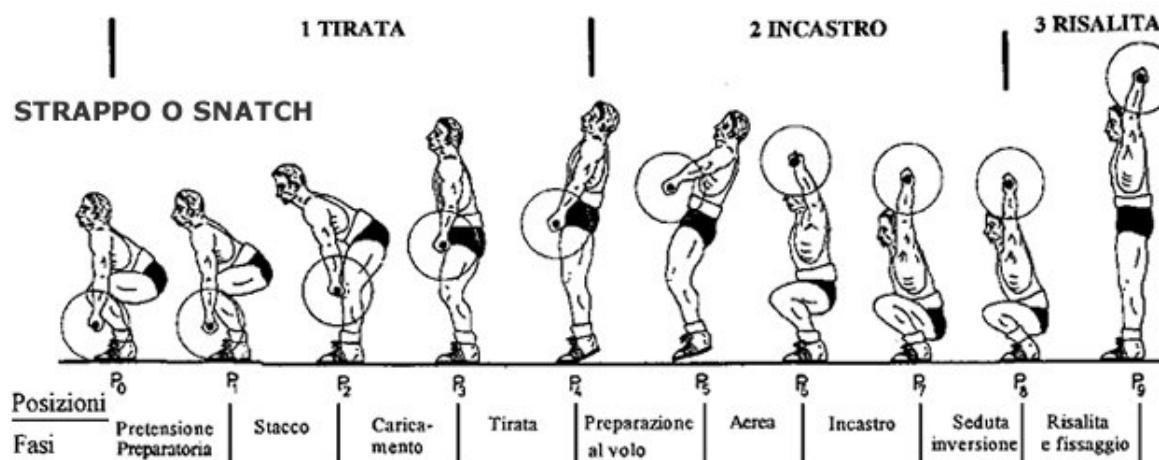
$$L = \vec{F}_{\text{ris}} \cdot \Delta \vec{r} = (100 - 45 - 7) \text{ N} \cdot \text{cm} = 48 \text{ N} \cdot \text{cm} = 0.48 \text{ Nm} = 0.48 \text{ J}$$

Lavoro nel sollevamento pesi

Sul bilanciere agiscono:

$M\vec{g}$ verso il basso, costante

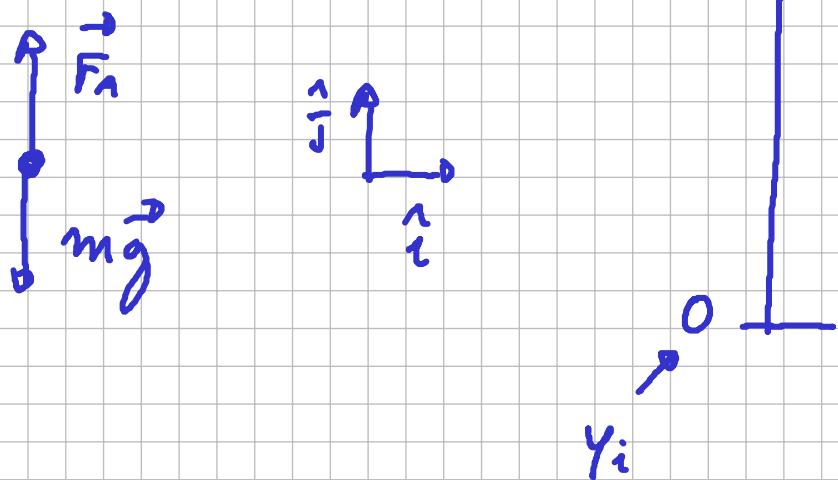
\vec{F}_{atleta} verso l'alto, variabile



Per poter calcolare direttamente L_{atleta} dovremmo sapere come \vec{F}_{atleta} dipende dalla posizione.

Alternativamente, possiamo utilizzare il teorema dell'energia cinetica.

SOLL. PESI $\gamma_H < \gamma_0$



$$L_{\text{PESO}} = -mg \int_{y_i}^{y_0} dy = -mgH$$

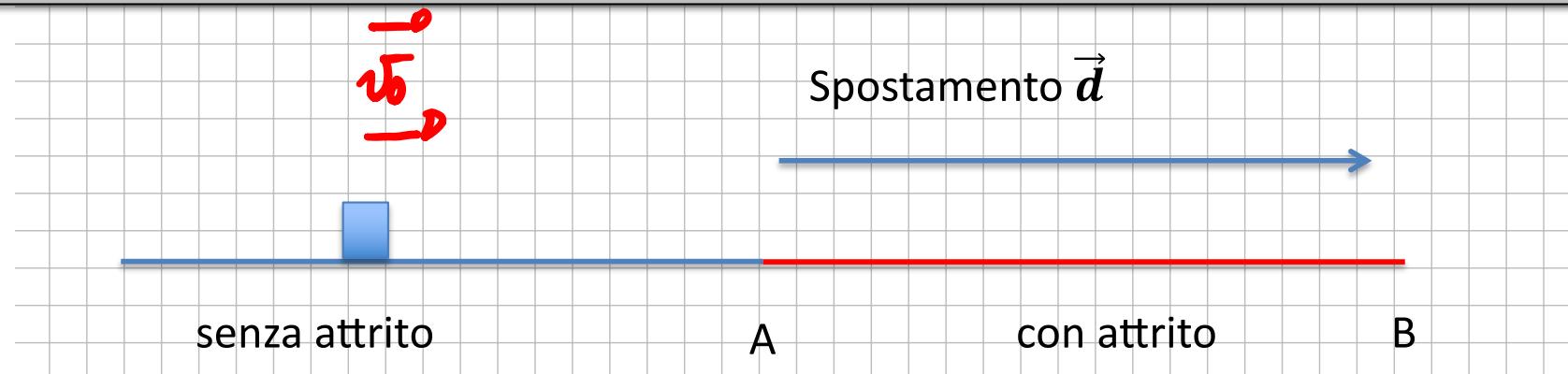
$$L_{\text{RIS}} = L_{\text{PESO}} + L_{\text{ATLETA}} = \Delta K$$

$$K_i = 0 \quad K_p = 0 \quad \Delta K = 0$$

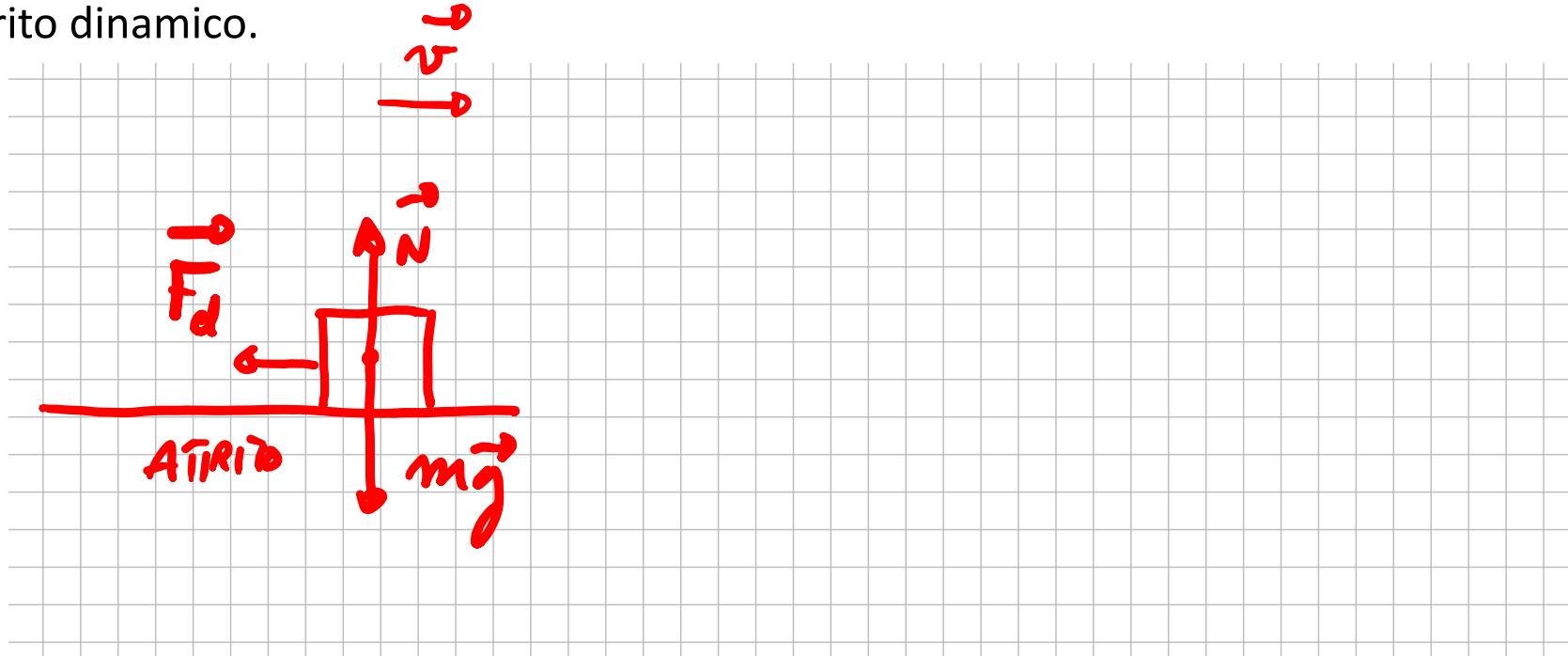
$$L_{\text{PESO}} + L_{\text{ATLETA}} = 0$$

$$L_{\text{ATLETA}} = -L_{\text{PESO}} = mgH$$

Piano orizzontale con attrito



Il corpo di massa m si muove da sinistra verso destra su un piano orizzontale con velocità iniziale di modulo v_0 . A destra del punto A è presente l'attrito dinamico. Il corpo si ferma in B , dopo aver percorso un tratto lungo d . Calcolare il coefficiente di attrito dinamico.



$$\text{E} \quad K_i = \frac{1}{2} m v_0^2 \quad K_p = 0$$

$$K_f - K_i = L_{RIS} = L_{A\pi} = \vec{F}_{A\pi} \cdot \vec{d} = -F_{A\pi} d$$

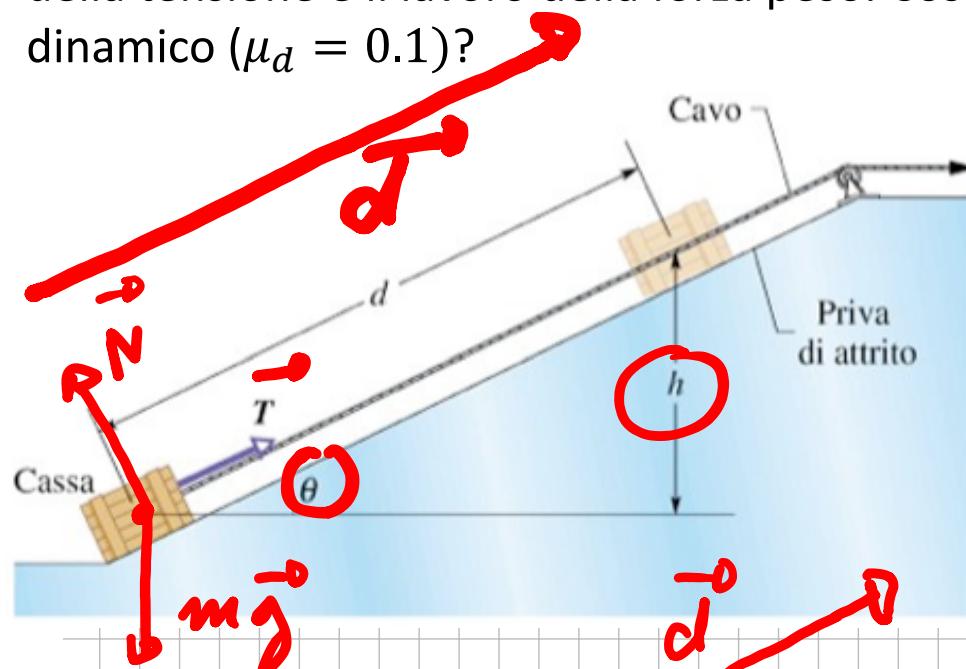
$$F_{A\pi} = \mu_d N = \mu_d mg$$

$$-\frac{1}{2} m v_0^2 = -\mu_d mg d$$

$$\mu_d = \frac{v_0^2}{2gd}$$

esempio

Una cassa di massa $M = 15 \text{ kg}$ viene tirata con una fune per un tratto $d = 10 \text{ m}$ lungo un piano inclinato di angolo $\theta = 30^\circ$ a **velocità costante**. Calcolare il lavoro della tensione e il lavoro della forza peso. Cosa cambia se è presente l'attrito dinamico ($\mu_d = 0.1$)?



$$L_{\text{PESO}} = -\vec{m}\vec{g} \cdot \vec{d} = mgd \cos[\frac{\pi}{2} + \theta] = -mgd \sin\theta$$

$$-\vec{m}\vec{g} \cdot \vec{d} = mgd \cos[\frac{\pi}{2} + \theta] = -mgd \sin\theta$$

$$\vec{T} + \vec{N} + \vec{mg} = \vec{0}$$

$$L_N = \vec{N} \cdot \vec{d} = 0$$

$$L_T = \vec{T} \cdot \vec{d} = Td$$

$$\frac{\pi}{2} + \theta$$

$$d \sin\theta = h$$

$$L_{\text{PESO}} = -mg h$$

$$L_T = Td$$

$$L_{\text{Ris}} = L_T + L_{\text{PESO}} = Td - mgh = 0$$

$$Td = mgh$$

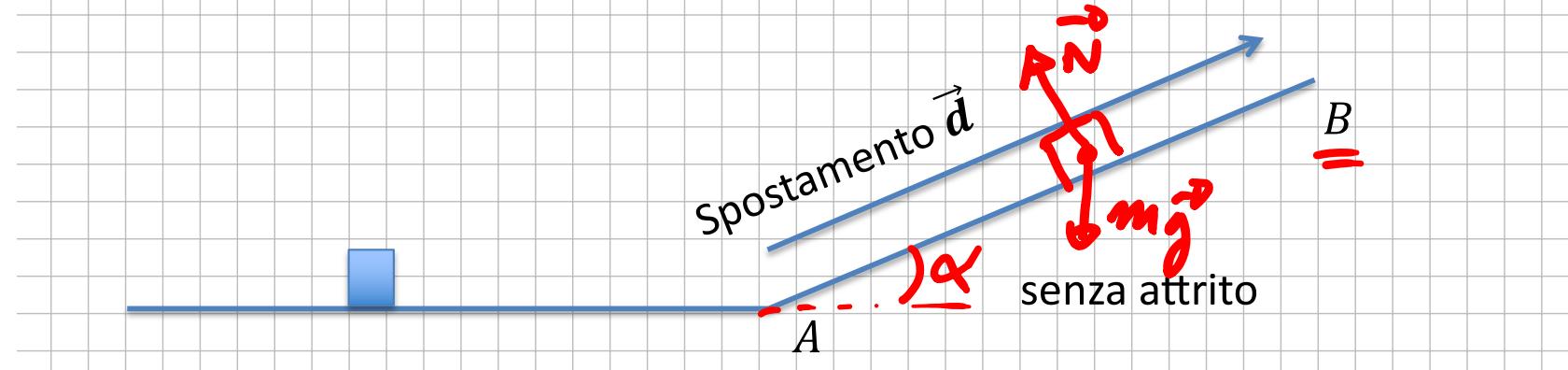
CON ARRITO:

$$L_T = Td$$

$$L_{\text{PESO}} = -mgh$$

$$L_{\text{AN}} = -F_{\text{AN}} d = -\mu_d mg \cos\theta d$$

Piano inclinato senza attrito



Il corpo di massa m si muove sul piano orizzontale privo di attrito con velocità di modulo v_0 da sinistra verso destra. A destra del punto A è presente un piano inclinato di un angolo α rispetto all'orizzontale anch'esso privo di attrito. Il corpo raggiunge il punto B , dopo aver percorso un tratto lungo d , e torna indietro lungo il piano inclinato. Calcolare l'altezza di B rispetto ad A .

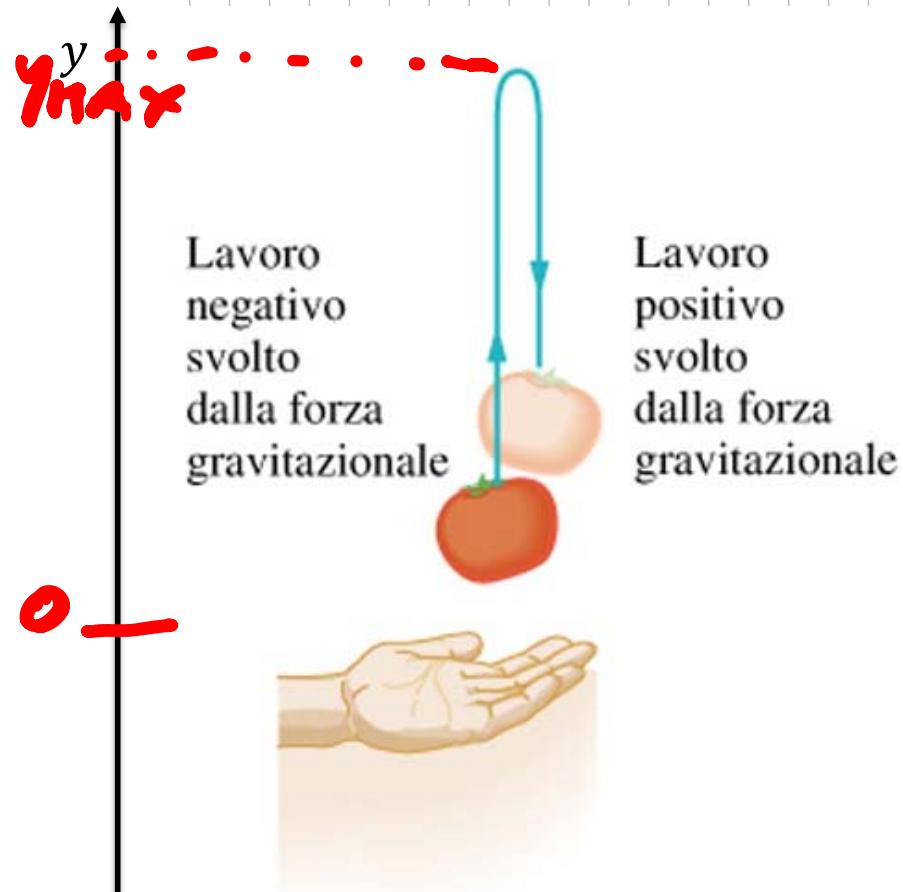
$$K_i = K_A = \frac{1}{2} m v_0^2$$

$$K_B = K_{B'} = 0$$

$$L_{\text{Peso}} = L_{\text{Ris}} = -mgh = -\frac{1}{2} m v_0^2$$

$$h = \frac{v_0^2}{2g}$$

esempio



$$L_{\text{peso}} = -mg\Delta y$$

Conoscendo la velocità iniziale v_0 , calcolare:

- la massima altezza raggiunta dalla mela;
- a velocità della mela quando viene ripresa.

$$L_{\text{RIS}} = L_{\text{PESO}} = -mg \Delta y$$

$$= -mg y_{\max} = -\frac{1}{2} m v_f^2$$

$$y_{\max} = \frac{v_0^2}{2g}$$

$$v_f^2 = v_0^2$$

Osservazioni

Lavoro della forza peso (asse y orientato verso l'alto):

$$L_{peso} = -mg\Delta y$$

Lavoro della forza normale ($\vec{N} \perp d\vec{r}$):

$$L_N = 0$$

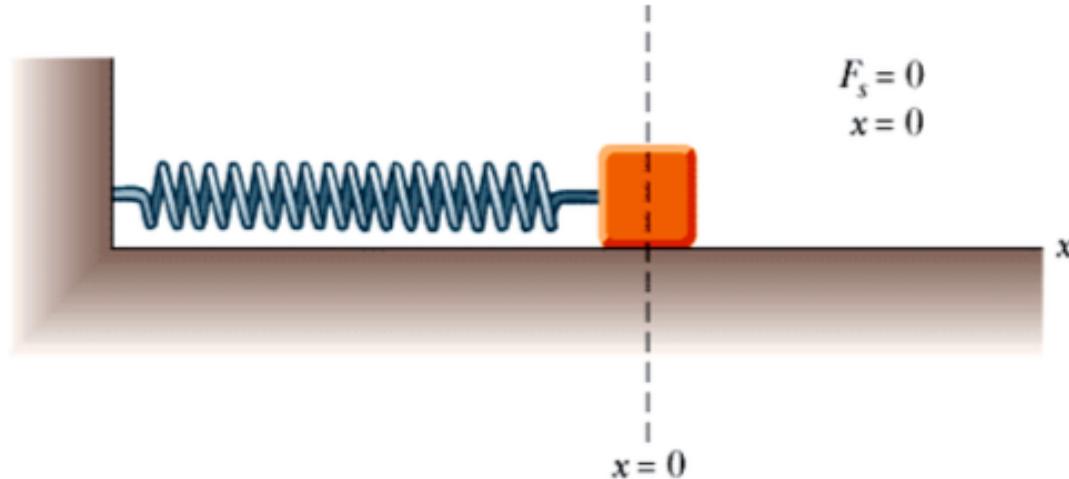
Lavoro dell'attrito dinamico (l'attrito è opposto allo spostamento):

$$L_{AD} < 0$$

Lavoro dell'attrito statico

$$L_{AS} = 0$$

Lavoro della forza elastica



Introduciamo un sistema di coordinate cartesiane con origine nell'estremità libera della molla quando questa è a riposo.

La forza esercitata dalla molla quando la posizione del corpo è x è:

$$F(x) = -kx$$

Calcoliamo il lavoro della forza elastica se il corpo si sposta dalla posizione x_i alla posizione x_f :

$$L_{x_i \rightarrow x_f} \equiv \int_{x_i}^{x_f} \vec{F} \cdot d\vec{r} = - \int_{x_i}^{x_f} kx dx = -\frac{k}{2} (x_f^2 - x_i^2)$$

esercizio

Un corpo di massa m si muove con velocità iniziale v_0 su un piano orizzontale liscio contro una molla di costante elastica k .

- Determinare la coordinata di arresto del corpo x_f

$$L_{x_i \rightarrow x_f} = -\frac{k}{2} (x_f^2 - x_i^2)$$

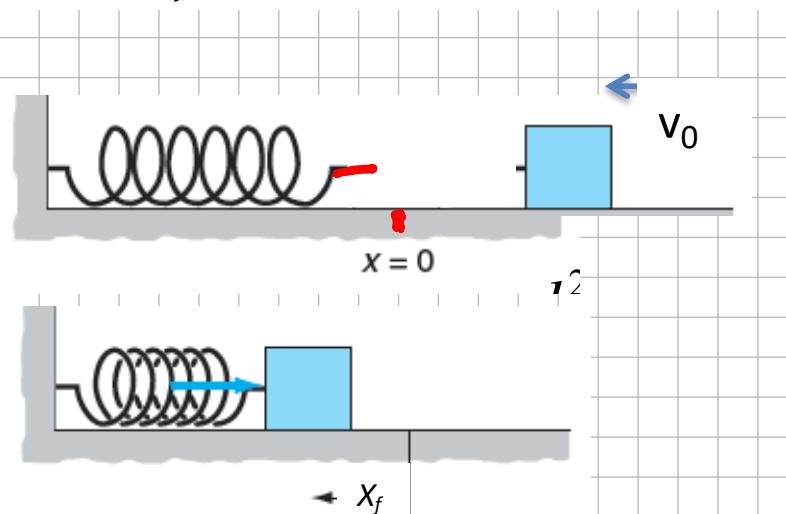
$$x_i = 0$$

$$L_i - \frac{k}{2} x_i^2 = \Delta K = K_f - K_i$$

$$K_i = 0$$

$$-\frac{k}{2} x_{ARR}^2 = -K_i = -\frac{1}{2} m v_0^2$$

$$x_{ARR} = \sqrt{\frac{m}{k}} v_0$$



Forze centrali

Una forza che agisce su un corpo si dice centrale se:

- In ogni punto P occupato dal corpo, la forza \vec{F} è diretta secondo la retta passante per P e per un punto fisso dello spazio O, detto centro della forza.
- Il modulo della forza è funzione solo della distanza di P da O

Quindi per una forza centrale possiamo scrivere:

$$\vec{F} = F(r)\hat{r}$$

Esempi:

- Forza gravitazionale
- Forza di Coulomb
- Forza elastica

Lavoro di una forza centrale

$$d\vec{r} = dr \hat{r} + r d\theta \hat{\theta}$$

Calcoliamo il lavoro di una forza centrale lungo un percorso \mathcal{C} da un punto A a un punto B che si trovano a distanza r_A e r_B dal centro della forza:

$$L_{A \rightarrow B} = \int_{\mathcal{C}} \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int_{\mathcal{C}} F(r) \hat{r} \cdot d\vec{r} = \int_{\mathcal{C}} F(r) dr = \int_{r_A}^{r_B} F(r) dr$$

Questo lavoro non dipende dal particolare cammino ma solo dalle distanze dal centro della forza r_A e r_B .

Esempio: per la forza gravitazionale abbiamo

$$L(r_1 \rightarrow r_2) = \int_{r_1}^{r_2} -G \frac{Mm}{r^2} dr = -GMm \int_{r_1}^{r_2} \frac{dr}{r^2} = \frac{GMm}{r_2} - \frac{GMm}{r_1}$$

Teorema dell'energia cinetica per le forze interne

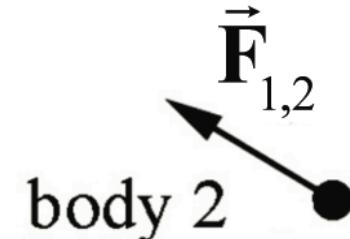
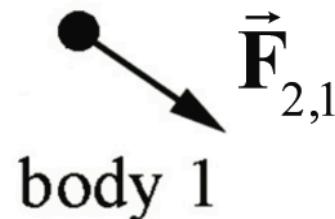
Dimostrare che il lavoro compiuto da una forza interna nel far passare un sistema formato da due particelle, di masse rispettivamente m_1 e m_2 , dallo stato iniziale A allo stato B è dato da

$$L_{A \rightarrow B} = \frac{1}{2} \mu (v_B^2 - v_A^2)$$

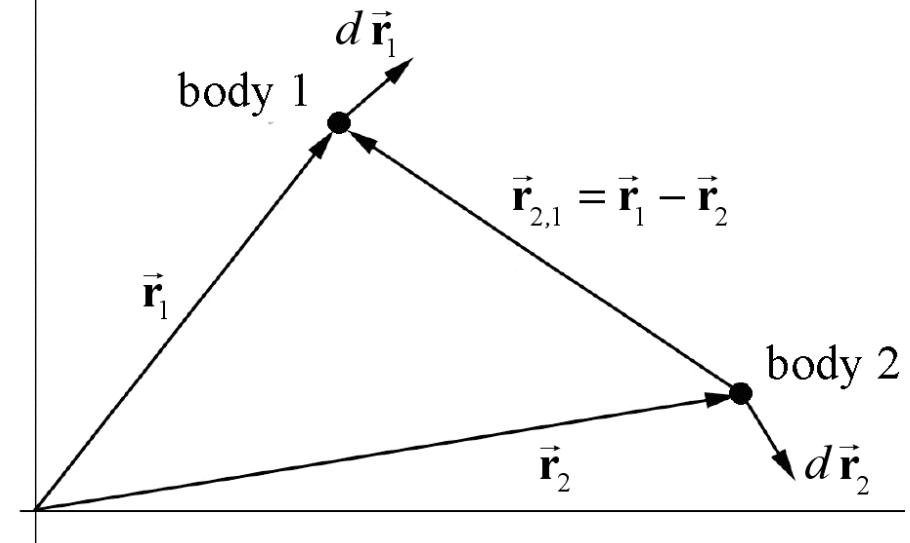
dove v_B^2 è il quadrato della velocità relativa nello stato B , v_A^2 è il quadrato della velocità relativa nello stato A e

$$\mu = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2}$$

è la massa ridotta del sistema.



Consideriamo questo
sistema di coordinate:



SISTEMA E FORZA INTERNA

CORPO 1

$$\vec{F}_{21} = m_1 \frac{d^2 \vec{r}_1}{dt^2}$$

$$\frac{\vec{F}_{21}}{m_1} = \frac{d^2 \vec{r}_1}{dt^2}$$

CORPO 2

$$\vec{F}_{12} = m_2 \frac{d^2 \vec{r}_2}{dt^2}$$

$$\frac{\vec{F}_{12}}{m_2} = \frac{d^2 \vec{r}_2}{dt^2}$$

$$\frac{\vec{F}_{21}}{m_1} - \frac{\vec{F}_{12}}{m_2} = \frac{d^2 \vec{r}_1}{dt^2} - \frac{d^2 \vec{r}_2}{dt^2} = \frac{d^2}{dt^2} \vec{r}_{21}$$

$$\vec{F}_{21} = -\vec{F}_{12} \quad (\text{COPIA AZIONE-REAZIONE})$$

$$\boxed{\vec{F}_{21} \left[\frac{1}{m_1} + \frac{1}{m_2} \right] = \frac{d^2}{dt^2} \vec{r}_{21}}$$

$$\frac{1}{m_1} + \frac{1}{m_2} = \left(\frac{m_1 + m_2}{m_1 m_2} \right) = \frac{1}{\mu}$$

$\mu = \frac{\text{MASSA}}{\text{RIDOTTA}}$

$$L_{TOT} = \int_A^B \vec{F}_{21} \cdot d\vec{r}_1 + \int_A^B \vec{F}_{12} \cdot d\vec{r}_2 =$$

.

$$= \int_A^B \vec{F}_{21} \cdot d\vec{r}_{21} - \int_A^B \vec{F}_{22} \cdot d\vec{r}_{22} = \int_A^B \vec{F}_{22} \cdot (d\vec{r}_{21} - d\vec{r}_{22}) =$$

$$= \int_A^B \vec{F}_{22} \cdot d\vec{r}_{22}$$

$$\vec{F}_{22} = \mu \frac{d^2 \vec{r}_{21}}{dt^2}$$

$$L = \mu \int_A^B \frac{d^2 \vec{r}_{22} \cdot d\vec{r}_{22}}{dt^2}$$

$$d\vec{r}_{22} = \frac{d\vec{r}_{21}}{dt} dt$$

$$L = \mu \int_A^B \left[\frac{d^2 \vec{r}_{21}}{dt^2} \cdot \frac{d\vec{r}_{22}}{dt} \right] dt$$

$$\frac{d}{dt} (\vec{v} \cdot \vec{v}) = 2 \frac{d\vec{v}}{dt} \cdot \vec{v} = 2 \vec{a} \cdot \vec{v}$$

$$\frac{d^2 \vec{r}_{21}}{dt^2} \cdot \frac{d \vec{r}_{21}}{dt} = \frac{1}{2} \frac{d}{dt} \left[\frac{d \vec{r}_{21}}{dt} \cdot \frac{d \vec{r}_{21}}{dt} \right]$$

$$L = \frac{\mu}{2} \int_A^B \frac{d}{dt} \left[\frac{d \vec{r}_{21}}{dt} \cdot \frac{d \vec{r}_{21}}{dt} \right] dt$$

$$= \frac{\mu}{2} \left[\frac{d \vec{r}_{21}}{dt} \cdot \frac{d \vec{r}_{21}}{dt} \right] \Big|_A^B =$$

$$\left| \frac{d \vec{r}_{21}}{dt} \right| = v_{\text{RELATIVA}}$$

$$\frac{d \vec{r}_{21}}{dt} \cdot \frac{d \vec{r}_{21}}{dt} = v_{\text{RELATIVA}}^2$$

$$L = \frac{\mu}{2} \left(v_{\text{RELATIVA}, B}^2 - v_{\text{RELATIVA}, A}^2 \right)$$