

Campi di forza centrali

Se una forza è diretta sempre verso un punto C, detto centro, e la sua intensità dipende solo dalla distanza dal centro, è detta **forza centrale**

$$\vec{F}(\vec{r}) = F(\|\vec{r}_C - \vec{r}\|) \text{ vers}(\vec{r}_C - \vec{r}) = F(\|\vec{r}_C - \vec{r}\|) \frac{\vec{r}_C - \vec{r}}{\|\vec{r}_C - \vec{r}\|}$$

Una forza centrale è sempre conservativa:

$$\vec{F}(\vec{r}) \cdot d\vec{s} = F(\|\vec{r}_C - \vec{r}\|) \text{ vers}(\vec{r}_C - \vec{r}) \cdot d\vec{s} = F(\|\vec{r}_C - \vec{r}\|) d(\|\vec{r}_C - \vec{r}\|)$$

$$\int_{\Gamma} \vec{F}(\vec{r}) \cdot d\vec{s} = \int_{\Delta_i}^{\Delta_f} F(\|\vec{r}_C - \vec{r}\|) d(\|\vec{r}_C - \vec{r}\|) = L(\Delta_i, \Delta_f)$$

$$\Delta_i = \text{distanza iniziale} \|\vec{r}_C - \vec{r}_i\|$$

$$\Delta_f = \text{distanza finale} \|\vec{r}_C - \vec{r}_f\|$$

Il lavoro dipende solo dalle distanze iniziale e finale dal centro, e non dal cammino seguito

Campi di forza centrali

Anche l'espressione del gradiente si semplifica per una forza centrale

$$\vec{F}(\vec{r}) = \text{grad } U(\vec{r}) = \frac{dU(\|\vec{r}_c - \vec{r}\|)}{d\|\vec{r}_c - \vec{r}\|} \text{vers}(\vec{r}_c - \vec{r})$$

Una forza centrale conserva il momento angolare del punto materiale rispetto al centro. Per semplicità, consideriamo il centro della forza come origine del sistema di riferimento e polo del momento.

$$\vec{r}_c = \vec{0}$$

$$\vec{J}_c = \vec{r} \times \vec{p}; \quad \frac{d\vec{J}_c}{dt} = \frac{d\vec{r}}{dt} \times \vec{p} + \vec{r} \times \frac{d\vec{p}}{dt} = \vec{v} \times m \vec{v} + \vec{r} \times \vec{F} = \vec{0} + \vec{r} \times \frac{dU}{dr} \text{vers}(-\vec{r}) = \vec{0} + \vec{0}$$

$$\frac{d\vec{J}_c}{dt} = \vec{0}$$

Campi di forza centrali

Se una forza centrale è l'unica che agisce su un punto materiale, poiché il momento angolare è costante, il moto prodotto da una forza centrale deve anche essere piano.

$$\vec{J}_c = \vec{r} \times \vec{p} \Rightarrow \vec{J}_c \cdot \vec{r} = 0; \quad \vec{J}_c \cdot \vec{p} = 0$$

I due vettori posizione e velocità/quantità di moto sono sempre ortogonali al vettore momento angolare, che è a sua volta costante: come abbiamo visto, quelle sono equazioni del piano, quindi sia la posizione che la velocità/quantità di moto si mantengono sempre sul piano ortogonale ad un vettore costante.

Richiami ed argomenti correlati

Lavoro di forze conservative

Una forza si dice **conservativa** se il suo lavoro lungo un *qualsiasi* cammino è funzione solo del punto iniziale e del punto finale.

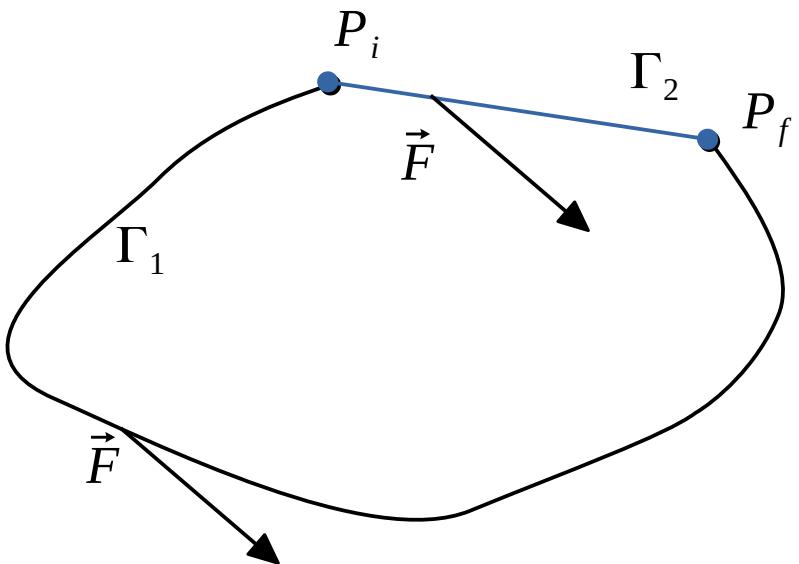
$$L = \int_{\Gamma} \vec{F} \cdot d\vec{s} = L(\vec{r}_i, \vec{r}_f)$$

In questo esempio, il lavoro lungo il cammino Γ_1 e quello lungo Γ_2 sono uguali; non si tratta però di un'uguaglianza incidentale: perché una forza sia conservativa, questo deve essere vero per tutti i cammini che iniziano e terminano con la stessa coppia di punti. Solo in questo caso, la forza si dice conservativa.

Ovviamente: $L(\vec{r}_i, \vec{r}_f) = -L(\vec{r}_f, \vec{r}_i)$

perché si cambia il verso di integrazione.

Per ogni cammino chiuso, con una forza conservativa, si ha: $L = \oint_{\Gamma} \vec{F} \cdot d\vec{s} = 0$



Lavoro di forze conservative ed energia potenziale

Se una forza è conservativa, il lavoro che essa compie dipende solo dal punto iniziale e da quello finale.

Fissiamo un punto 0, e riferiamo tutti i lavori ad esso.

$$L(\vec{r}_i, \vec{r}_f) = L(\vec{r}_i, \vec{r}_O) + L(\vec{r}_O, \vec{r}_f) = L(\vec{r}_O, \vec{r}_f) - L(\vec{r}_O, \vec{r}_i) = U(\vec{r}_i) - U(\vec{r}_f)$$

Esiste una funzione, detta energia potenziale, tale che il lavoro di una forza conservativa in un cammino tra due punti è uguale alla sua variazione tra il punto iniziale e quello finale.

$$U(\vec{r}_i) = -L(\vec{r}_O, \vec{r}_i)$$

$$U(\vec{r}_f) = -L(\vec{r}_O, \vec{r}_f)$$

$$U(\vec{r}) = -L(\vec{r}_O, \vec{r}) \text{ per un punto qualsiasi}$$

Osserviamo che il punto O è arbitrario. In effetti, tutta la funzione U è definita *a meno di una costante arbitraria*. Possiamo impostare questa costante come ci torna più comodo, ma non si può cambiare nella trattazione di un fenomeno.

Energia potenziale e forze conservative

Supponiamo di conoscere in ogni punto dello spazio l'energia potenziale U di una certa forza conservativa F .

Consideriamo il lavoro elementare per un piccolo incremento in ciascuna delle direzioni principali, considerando la forza costante per il tratto percorso:

ossia:

$$\left. \begin{aligned} \frac{U(x, y, z) - U(x + \Delta x, y, z)}{\Delta x} &\simeq F_x \\ \frac{U(x, y, z) - U(x, y + \Delta y, z)}{\Delta y} &\simeq F_y \\ \frac{U(x, y, z) - U(x, y, z + \Delta z)}{\Delta z} &\simeq F_z \end{aligned} \right\} \Rightarrow \begin{cases} F_x = -\lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{U(x + \Delta x, y, z) - U(x, y, z)}{\Delta x} = -\frac{\partial U}{\partial x} \\ F_y = -\lim_{\Delta y \rightarrow 0} \frac{U(x, y + \Delta y, z) - U(x, y, z)}{\Delta y} = -\frac{\partial U}{\partial y} \\ F_z = -\lim_{\Delta z \rightarrow 0} \frac{U(x, y, z + \Delta z) - U(x, y, z)}{\Delta z} = -\frac{\partial U}{\partial z} \end{cases}$$

Energia potenziale e forze conservative

Abbiamo ottenuto:

$$\left. \begin{aligned} F_x &= -\frac{\partial U}{\partial x} \\ F_y &= -\frac{\partial U}{\partial y} \\ F_z &= -\frac{\partial U}{\partial z} \end{aligned} \right\} \Rightarrow \vec{F} = -\text{grad } U = -\vec{\nabla} U = -\left(\frac{\partial U}{\partial x}\hat{i} + \frac{\partial U}{\partial y}\hat{j} + \frac{\partial U}{\partial z}\hat{k}\right)$$

Quindi un campo di forza conservativo è pari al **gradiente** dell'energia potenziale, cambiato di segno!

Il gradiente di una funzione scalare di più variabili è il vettore che, in ogni punto, definisce la direzione di massima variazione (o massima pendenza).

Specificata la forma dell'energia potenziale, resta definita la forza esercitata sul punto materiale, e quindi il moto è completamente determinato, a patto che si precisino le condizioni iniziali (che sono comunque libere)