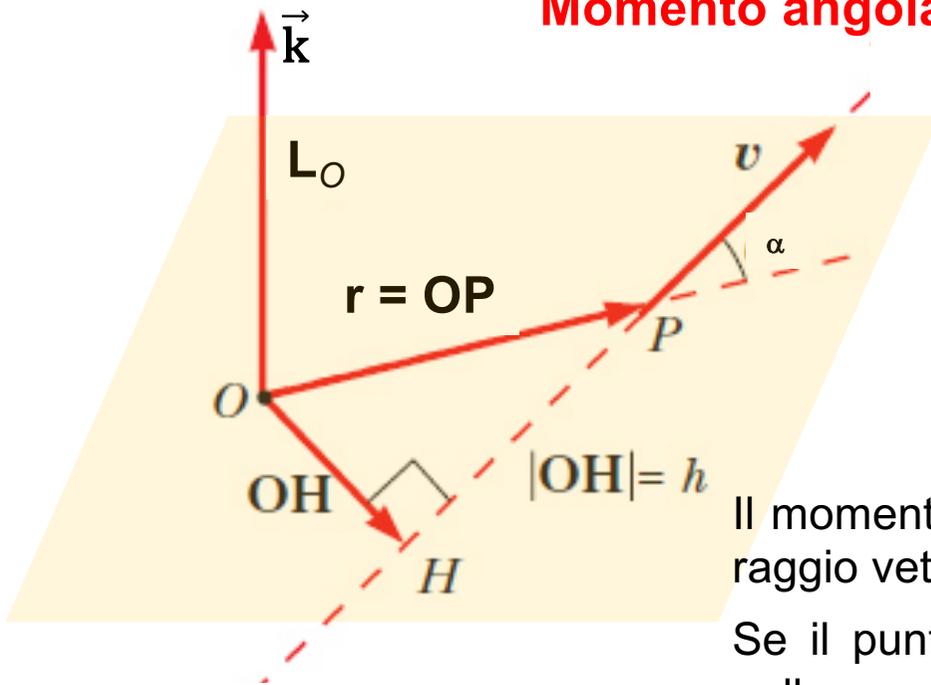


Momento angolare e momento della forza

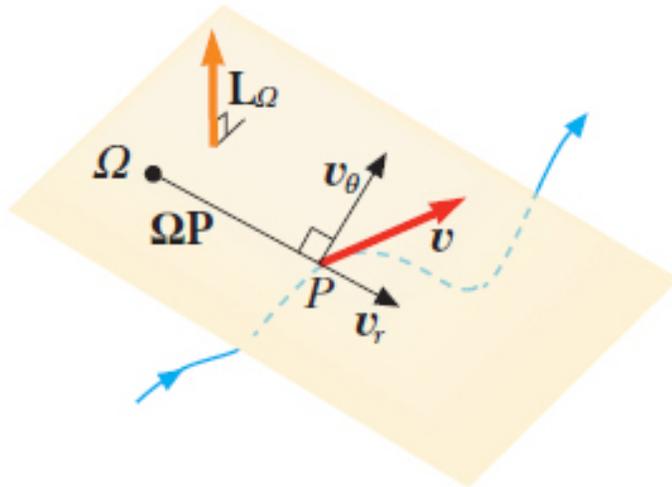


$$\vec{L}_O = \vec{r} \times \vec{p} = m \vec{r} \times \vec{v}$$

$$\vec{L}_O = m v r \sin \alpha \vec{k} = m v h \vec{k}$$

Il momento angolare è perpendicolare al piano contenente il raggio vettore e la velocità all'istante considerato.

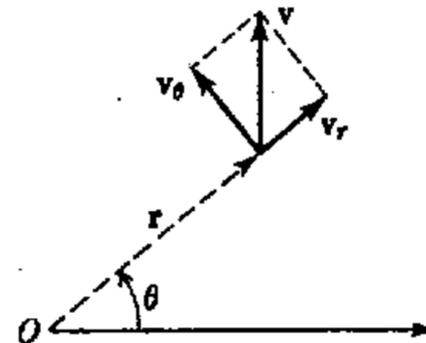
Se il punto materiale si muove lungo una traiettoria curva nello spazio, in ogni punto della curva il suddetto piano è diverso e di conseguenza varia la direzione e il modulo di L.



Se il moto è piano si può scrivere il momento angolare in coordinate polari

$$\vec{L}_O = \vec{r} \times \vec{p} = m \vec{r} \times (\vec{v}_r + \vec{v}_\theta) = m r v_\theta \vec{k} = m r^2 \dot{\theta} \vec{k}$$

$$\vec{L}_O = m r^2 \dot{\theta} \vec{k}$$



$$\vec{M}_O = \vec{r} \times \vec{F}$$

$$\frac{d\vec{L}_O}{dt} = \frac{d}{dt} (\vec{r} \times \vec{p}) = m \frac{d\vec{r}}{dt} \times \vec{v} + m \vec{r} \times \frac{d\vec{v}}{dt} = m \vec{v} \times \vec{v} + m \vec{r} \times \vec{a} = \vec{r} \times \vec{F} = \vec{M}_O$$

Teorema del momento angolare

La derivata temporale del momento angolare di un punto materiale rispetto ad un polo O è uguale al momento, calcolato rispetto allo stesso polo O, della forza risultante applicata al punto.

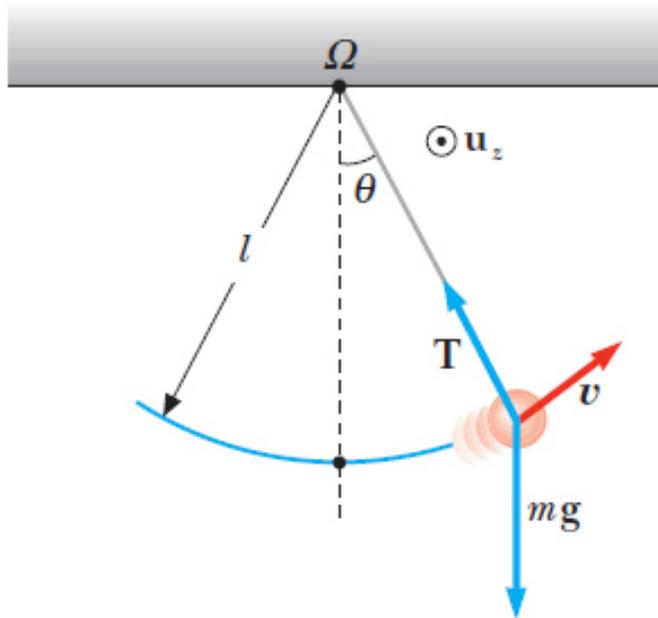
$$\frac{d\vec{L}_O}{dt} = \vec{M}_O$$

Se $\vec{M}_O = \mathbf{0} \rightarrow \frac{d\vec{L}_O}{dt} = \mathbf{0} \rightarrow \vec{L}_O = \text{vettore costante}$

Principio di conservazione del momento angolare

Il momento angolare si conserva se il momento risultante delle forze applicato è nullo.

Pendolo semplice. Trattazione con il teorema del momento angolare



Calcoliamo il momento angolare e il momento della forza rispetto al polo Ω

Il momento della tensione è nullo perché $\mathbf{T} \parallel \mathbf{r}$, dove \mathbf{r} è il vettore $\Omega\mathbf{P}$

Il momento della forza peso è \perp al piano del foglio e ha verso negativo (entrante nel piano).

Il momento angolare è \perp al piano del foglio e ha verso positivo (uscente dal piano).

$$\vec{L} = m\vec{r} \times \vec{v} = mL\hat{u}_r \times v_\theta\hat{u}_\theta = mLv_\theta \vec{u}_z = mL^2\dot{\theta}\vec{u}_z$$

$$\vec{M} = \vec{r} \times \vec{F} = \vec{r} \times (\vec{F}_p + \vec{T}) = -mLg \sin \theta \vec{u}_z$$

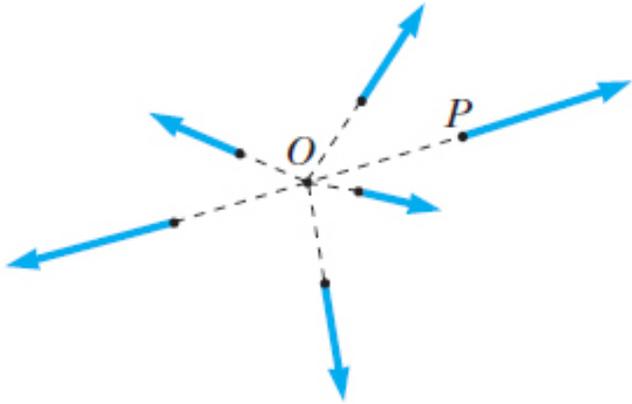
Applichiamo il teorema del momento angolare, e ritroviamo l'equazione del moto del pendolo

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{M}$$

$$mL^2\ddot{\theta}\vec{u}_z = -mLg \sin \theta \vec{u}_z$$

$$\ddot{\theta} + \frac{g}{L} \sin \theta = 0$$

Forze centrali



In ogni punto P dello spazio la forza ha direzione **OP**, dove O è un punto fisso detto centro della forza.

La sua intensità dipende solo dalla distanza $r=|\mathbf{OP}|$

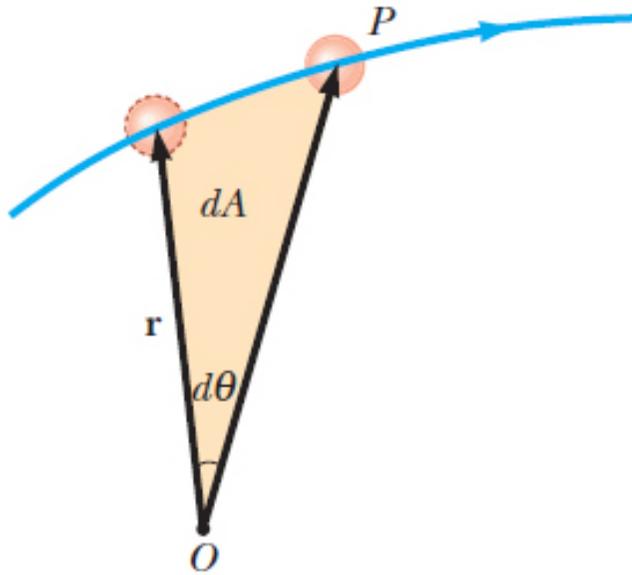
$$\vec{F} = \pm F(r) \vec{u}_r$$

Il campo di forza è

- attrattivo (- nella formula) se il verso della forza è \overrightarrow{PO}
- repulsivo (+ nella formula) se il verso della forza è \overrightarrow{OP}

Il momento di una forza centrale rispetto al centro O è nullo in quanto $\vec{F} // \vec{u}_r \rightarrow \frac{d\vec{L}_O}{dt} = \mathbf{0} \rightarrow \vec{L}_O$ è costante.

Se \mathbf{L}_O si conserva significa che ha sempre la stessa direzione durante il moto. Poiché la sua direzione è perpendicolare al piano contenente \mathbf{r} e $\mathbf{v} \rightarrow$ **Il moto in un campo di forza centrale è piano.**

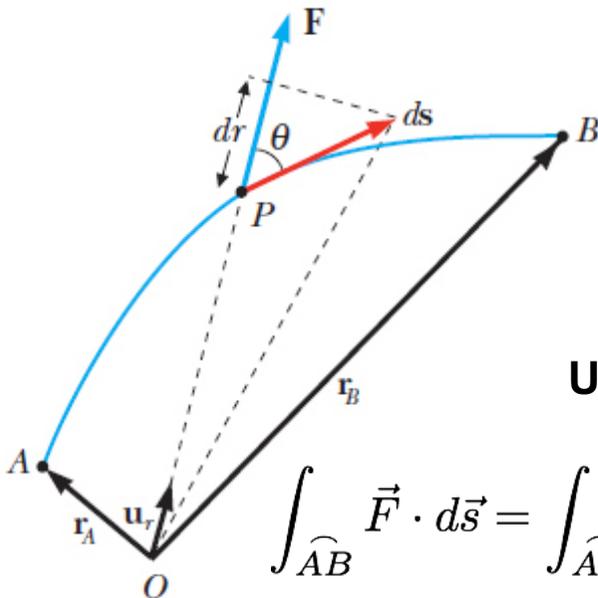


Se L_O si conserva, è costante anche il suo modulo $L_O = m r^2 \dot{\theta}$

$$\dot{\theta} r^2 = \frac{L_O}{m}$$

$$\frac{dA}{dt} = \frac{1}{2} \dot{\theta} r^2 = \frac{L_O}{2m}$$

La velocità areale è costante in un campo di forza centrale, cioè il raggio vettore copre aree uguali in tempi uguali



Un campo di forza centrale è conservativo

$$\int_{\widehat{AB}} \vec{F} \cdot d\vec{s} = \int_{\widehat{AB}} F(r) \vec{u}_r \cdot d\vec{s} = \int_{\widehat{AB}} F(r) \cos \theta ds = \int_{r_A}^{r_B} F(r) dr = U(r_A) - U(r_B)$$