

Στροφορμή



Στροφορμή

- Ένα από τα βασικά μεγέθη που σχετίζονται με την περιστροφική κίνηση είναι η **στροφορμή**
- Θυμηθείτε ότι για μάζα m που κινείται με ταχύτητα v ορίζουμε την ορμή $p=mv$ (όπου η ταχύτητα μετριέται ως προς σύστημα αναφοράς με αρχή O).
 - Η μεταβολή της ορμής σχετίζεται με την ολική δύναμη βάση του 2^{ου} νόμου του Newton.
- Η στροφορμή έχει την παρόμοια σημασία:

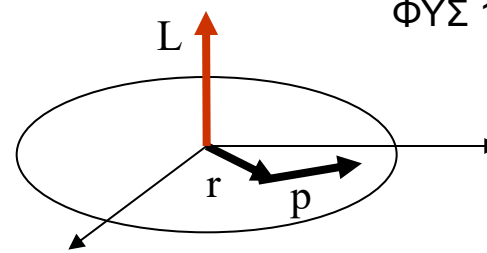
Οποιαδήποτε η τροχιά ενός σώματος, ευθύγραμμη, καμπυλόγραμμη η **στροφορμή L** του σώματος σε κάθε σημείο της τροχιάς του **ως προς ένα αδρανειακό σημείο αναφοράς** (όπως η αρχή των αξόνων) δίνεται από:

$$\vec{L} \equiv \vec{r} \times \vec{p}$$

Οι διαστάσεις της στροφορμής είναι **Kgm^2/sec**

Στροφορμή

$$\vec{L} \equiv \vec{r} \times \vec{p}$$



- Το μέτρο και η διεύθυνση της στροφορμής σχετίζονται πάντα με την αρχή του συστήματος συντεταγμένων ή το σημείο αναφοράς ως προς το οποίο μετρούμε την στροφορμή.
- Αν η διεύθυνση της ταχύτητας του σώματος περνά από το σημείο αναφοράς τότε η στροφορμή είναι μηδέν.
- Θα αποδείξουμε τώρα το ανάλογο του 2^{ου} νόμου του Newton σε περιστροφική κίνηση:

➤ Εφαρμόζοντας μια ροπή μπορούμε να αλλάξουμε την στροφορμή ενός σώματος:

$$\vec{\tau} = \vec{r} \times \vec{F} = \vec{r} \times \frac{d\vec{p}}{dt} = \frac{d(\vec{r} \times \vec{p})}{dt} - \frac{d\vec{r}}{dt} \times \vec{p} \Rightarrow \frac{d}{dt}(\vec{r} \times \vec{p}) = \frac{d\vec{r}}{dt} \times \vec{p} + \vec{r} \times \frac{d\vec{p}}{dt}$$

$$\vec{\tau} = \frac{d(\vec{r} \times \vec{p})}{dt} - \vec{v} \times m\vec{v} \Rightarrow \vec{\tau} = \frac{d(\vec{r} \times \vec{p})}{dt} \Rightarrow \boxed{\vec{\tau} = \frac{d\vec{L}}{dt}}$$

$$\text{Αν } \sum \vec{\tau} = 0 \text{ τότε } \vec{L} = \text{σταθ.}$$

➡ **Νόμος διατήρησης στροφορμής**

Προσοχή!!!!

- Η εξίσωση για την μεταβολή της στροφορμής: $\vec{\tau} = \frac{d\vec{L}}{dt}$
ισχύει μόνο όταν:

- (α) Η αρχή είναι ένα σταθερό σημείο
- (β) Όταν το σημείο αναφοράς είναι το CM

- Είναι μια διανυσματική εξίσωση και επομένως έχουμε 3 εξισώσεις

$$\tau_x = \frac{dL_x}{dt}, \quad \tau_y = \frac{dL_y}{dt}, \quad \tau_z = \frac{dL_z}{dt}$$

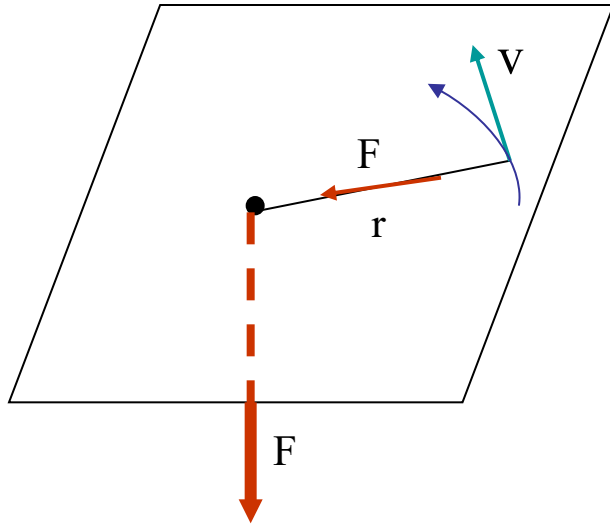
- **Προσοχή:** Η ροπή και η στροφορμή πρέπει να υπολογίζονται
ως προς το ίδιο σημείο ή άξονα

- Για να βρούμε την στροφορμή ενός συστήματος προσθέτουμε τις
στροφορμές κάθε ξεχωριστού σώματος του συστήματος:

$$L_z = \sum_i L_i = \sum_i m_i r_i^2 \omega = I \omega \qquad \sum \tau_{\varepsilon\xi} = \frac{dL_z}{dt} = I \frac{d\omega}{dt} = I \alpha$$

Παράδειγμα

Σώμα εξαρτημένο στην άκρη ενός νήματος, σε επίπεδο, με δύναμη κάθετη στο επίπεδο. Αλλάζετε το r , τι συμβαίνει στη στροφορμή;



$$\vec{\tau} = \vec{r} \times \vec{F} = 0 \Rightarrow \vec{L} = \text{σταθ.}$$

$$\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} = mvr \sin \theta \Rightarrow \vec{L} = mvr \quad (\theta = 90^\circ)$$

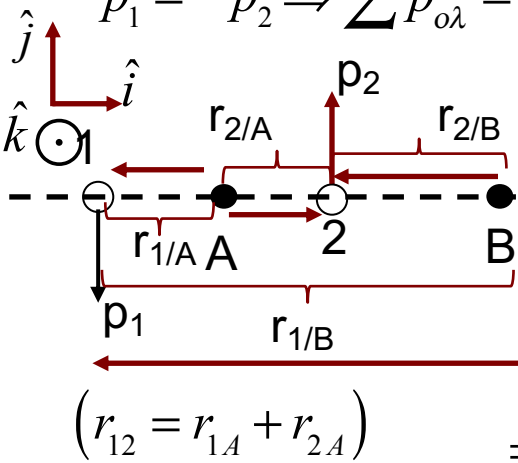
Για 2 διαφορετικές θέσεις του σώματος θα έχουμε:

$$m v_1 r_1 = m v_2 r_2 \Rightarrow v_1 = v_2 \frac{r_2}{r_1}$$

Στροφορμή ως προς 2 διαφορετικά σημεία

Θεωρούμε δύο σημειακά σωματίδια 1 και 2 τα οποία κινούνται με ίσες και αντίθετες ορμές. Η ορμή του συστήματος επομένως είναι ίση με 0.

$$\vec{p}_1 = -\vec{p}_2 \Rightarrow \sum \vec{p}_{o\lambda} = \vec{0} \quad |\vec{p}_1| = |\vec{p}_2| = p$$



Έστω δύο σημεία A και B στο χώρο με σύστημα συντεταγμένων. Τα διανύσματα θέσης των σωματιδίων 1 και 2 ως προς τα

σημεία A και B είναι $\vec{r}_{1/A}$, $\vec{r}_{2/A}$, $\vec{r}_{1/B}$, $\vec{r}_{2/B}$

Η στροφορμή του συστήματος των σωματιδίων ως προς το A:

$$\begin{aligned} \vec{L}_A &= \vec{r}_{1/A} \times \vec{p}_1 + \vec{r}_{2/A} \times \vec{p}_2 = \left(-|\vec{r}_{1/A}|\right) \hat{i} \times |\vec{p}_1|(-\hat{j}) + |\vec{r}_{2/A}| \hat{i} \times |\vec{p}_2| \hat{j} \\ &\Rightarrow \vec{L}_A = pr_{1A} \hat{k} + pr_{2A} \hat{k} \Rightarrow \vec{L}_A = p(r_{1A} + r_{2A}) \hat{k} \Rightarrow \vec{L}_A = pr_{12} \hat{k} \end{aligned} \quad (1)$$

Η στροφορμή του συστήματος των σωματιδίων ως προς το σημείο B:

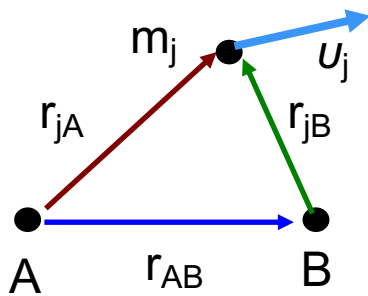
$$\begin{aligned} \vec{L}_B &= \vec{r}_{1/B} \times \vec{p}_1 + \vec{r}_{2/B} \times \vec{p}_2 = \left(-|\vec{r}_{1/B}|\right) \hat{i} \times |\vec{p}_1|(-\hat{j}) + \left(-|\vec{r}_{2/B}|\right) \hat{i} \times |\vec{p}_2| \hat{j} \\ &\Rightarrow \vec{L}_B = \left[(r_{1A} + r_{2A}) + r_{2B}\right] p \hat{k} - r_{2B} p \hat{k} \Rightarrow \vec{L}_B = (r_{1A} + r_{2A}) p \hat{k} \Rightarrow \vec{L}_B = pr_{12} \hat{k} \end{aligned} \quad (2)$$

Από (1) και (2) έχουμε: $\vec{L}_A = \vec{L}_B$

Όταν η ορμή του συστήματος είναι $\sum \vec{p}_{o\lambda} = \vec{0}$ τότε η στροφορμή του συστήματος είναι ανεξάρτητη της επιλογής του σημείου περιστροφής

Στροφορμή συστήματος σωμάτων

Θεωρούμε ένα σύστημα αποτελούμενο από N υλικά σημεία και δύο σημεία A και B.



Θεωρούμε μία τυχαία μάζα m_j που κινείται με ταχύτητα u_j

Τα διανύσματα θέσης της μάζας ως προς A και B είναι: $\vec{r}_{j/A}$, $\vec{r}_{j/B}$

και το σχετικό διάνυσμα θέσης των A και B είναι: \vec{r}_{AB}

Η στροφορμή της μάζας m_j ως προς το A είναι: $\vec{L}_A = \vec{r}_{jA} \times m_j \vec{v}_j$

Η στροφορμή του συστήματος ως προς το A είναι: $\vec{L}_A^{\text{συσ.}} = \sum_{j=1}^N \vec{L}_{Aj} = \sum_{j=1}^N \vec{r}_{jA} \times m_j \vec{v}_j$ (1)

Παρόμοια, η στροφορμή του συστήματος ως προς το B είναι: $\vec{L}_B^{\text{συσ.}} = \sum_{j=1}^N \vec{r}_{jB} \times m_j \vec{v}_j$ (2)

Αλλά έχουμε ότι: $\vec{r}_{Aj} = \vec{r}_{AB} + \vec{r}_{Bj}$ και αντικαθιστούμε στην (1):

$$\vec{L}_A^{\text{συσ.}} = \sum_{j=1}^N (\vec{r}_{jB} + \vec{r}_{AB}) \times m_j \vec{v}_j \Rightarrow \vec{L}_A^{\text{συσ.}} = \sum_{j=1}^N (\vec{r}_{jB} \times m_j \vec{v}_j) + \sum_{j=1}^N (\vec{r}_{AB} \times m_j \vec{v}_j)$$

$$\Rightarrow \vec{L}_A^{\text{συσ.}} = \vec{L}_B^{\text{συσ.}} + \vec{r}_{AB} \times \sum_{j=1}^N m_j \vec{v}_j \Rightarrow \vec{L}_A^{\text{συσ.}} = \vec{L}_B^{\text{συσ.}} + \vec{r}_{AB} \times \vec{p}^{\text{συσ.}}$$

Αν η ορμή του συστήματος είναι $\vec{p}^{\text{συσ.}} = \vec{0}$ τότε η στροφορμή είναι η ίδια ως προς οποιοδήποτε σημείο. Η ορμή του συστήματος είναι 0 στο σύστημα αναφοράς του ΚΜ και άρα η L είναι η ίδια ως προς οποιοδήποτε σημείο στο σύστημα αναφοράς του ΚΜ

Στροφορμή

Είδαμε ότι $\sum \vec{\tau} = I\vec{\alpha} = \frac{d\vec{L}}{dt}$

Αλλά ξέρουμε ότι $\vec{\alpha} = \frac{d\vec{\omega}}{dt}$

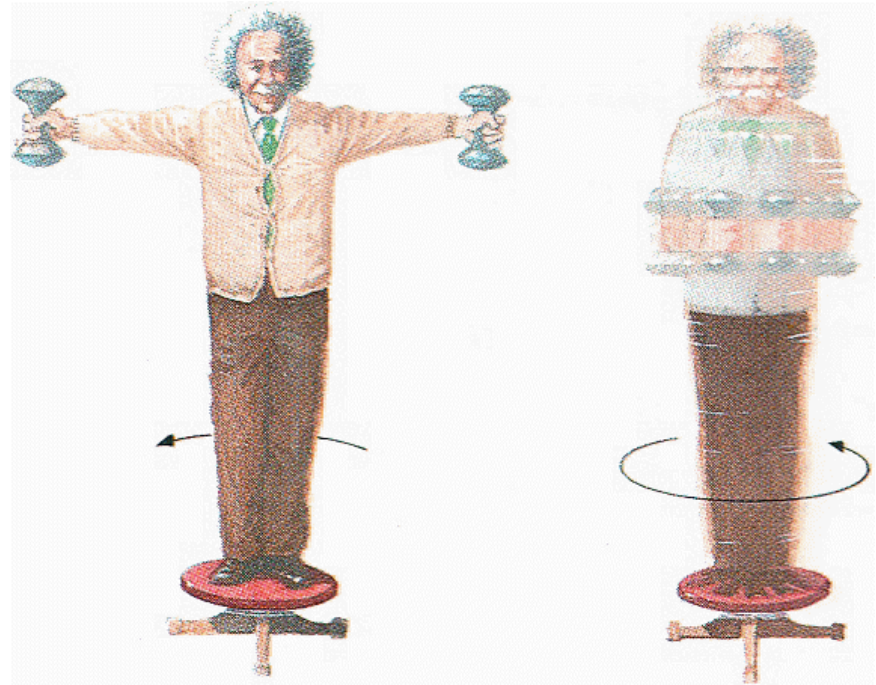
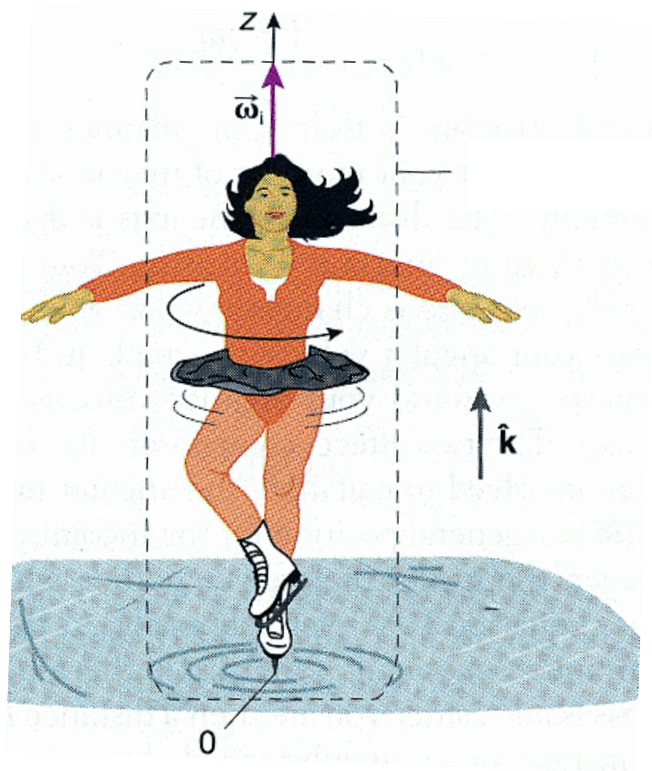
$$\left. \begin{array}{l} \sum \vec{\tau} = I\vec{\alpha} = \frac{d\vec{L}}{dt} \\ \vec{\alpha} = \frac{d\vec{\omega}}{dt} \end{array} \right\} \Rightarrow I \frac{d\vec{\omega}}{dt} = \frac{d\vec{L}}{dt} \Rightarrow \boxed{\vec{L} = I\vec{\omega}}$$

Η παραπάνω σχέση ισχύει για στερεό σώμα που περιστρέφεται γύρω από σταθερό σημείο ή σταθερό άξονα ή άξονα που περνά από το CM του και παραμένει παρ/λος προς την αρχική του διεύθυνση.

Αν η συνισταμένη των **εξωτερικών ροπών** είναι μηδέν τότε $\vec{L}_i = \vec{L}_f$
σε αναλογία με διατήρηση της γραμμικής ορμής

$$\vec{p}_i = \vec{p}_f \quad \text{όταν} \quad \sum \vec{F}_{\text{εξ.}} = 0$$

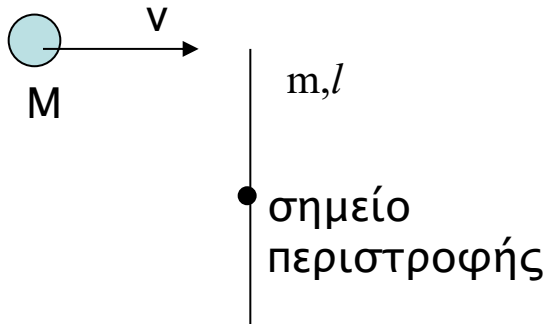
Τα πιο χαρακτηριστικά παραδείγματα



Παράδειγμα

Μια μπάλα μάζας M συγκρούεται με ένα ραβδί που μπορεί να περιστρέφεται γύρω από το κέντρο του. Αν η κρούση είναι πλαστική ποια είναι η προκληθείσα γωνιακή ταχύτητα?

Λύση



Αρχικά υπολογίζουμε τη στροφορμή ως προς το σημείο περιστροφής.

Ως προς το σημείο αυτό η στροφορμή διατηρείται επειδή η εξωτερική δύναμη που δρα πάνω του δεν προκαλεί ροπή.

$$L_i = Mv \frac{l}{2} \quad (\text{στροφορμή μπάλας})$$

$$L_f = I\omega = \left(I_{\text{CM}}^{\rho\alpha\beta} + I_{\text{μπαλας}} \right) \omega = \left(\frac{1}{12} ml^2 + M \left(\frac{l}{2} \right)^2 \right) \omega$$

$$\omega = \frac{Mvl/2}{\frac{ml^2}{12} + \frac{Ml^2}{4}} = \frac{Mvl}{\frac{ml^2}{6} + \frac{Ml^2}{2}}$$

Προσοχή: Σε περιπτώσεις που ένα σώμα παραμορφώνεται και αλλάζει η ροπή αδράνειας I , η διατήρηση της στροφορμής, L , λέει

$$I_i \omega_i = I_f \omega_f$$