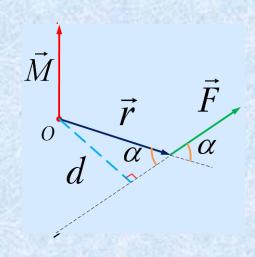
## Момент импульса и момент силы



$$|\vec{L} = \vec{r}, \vec{p}|$$
  $|L| = rp \sin \alpha = pd$ 

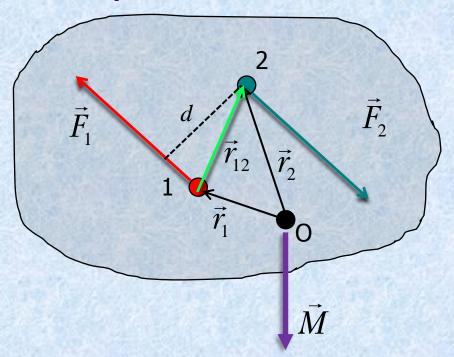
 $ec{L}$  — момент импульса относительно точки

$$L = \frac{\mathrm{K}\Gamma \cdot \mathrm{M}^2}{\mathrm{c}} = \mathrm{H} \cdot \mathrm{M} \cdot \mathrm{c}$$
  $\frac{d\vec{L}}{dt} = \frac{d}{dt} \ \vec{r}, \vec{p} = \left(\frac{d\vec{r}}{dt}, \vec{p}\right) + \left[\vec{r}, \frac{d\vec{p}}{dt}\right]$   $\vec{M}$  – момент силы  $=$  0, т.к.  $\vec{v} \uparrow \uparrow \vec{p}$ 

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \left[\vec{r}, \vec{F}\right] = \vec{M}$$

$$d$$
 – плечо силы

## Пара сил



Пара сил – две равные по величине и противоположно направленные силы, не действующие вдоль одной прямой

$$\vec{M} = \begin{bmatrix} \vec{r}_1, \vec{F}_1 \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} \vec{r}_2, \vec{F}_2 \end{bmatrix} =$$

$$= \begin{bmatrix} \vec{r}_1 - \vec{r}_2, \vec{F}_1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \vec{r}_2 - \vec{r}_1, \vec{F}_2 \end{bmatrix} =$$

$$= \begin{bmatrix} \vec{r}_{21}, \vec{F}_1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \vec{r}_{12}, \vec{F}_2 \end{bmatrix}$$

Величина момента пары сил не зависит от положения точки начала отсчёта О

Момент пары сил перпендикулярен плоскости, в которой лежат силы, численно равен произведению модуля одной из сил на плечо пары сил d.

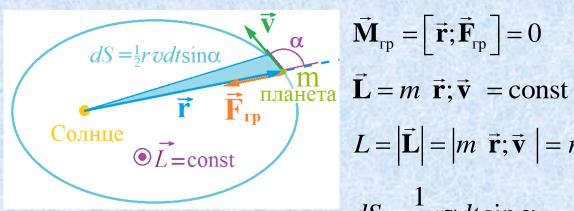
## Система материальных точек

$$ec{L}=\sum_{i}ec{L}_{i}$$
  $\dfrac{dec{L}}{dt}=\sum_{i}ec{M}_{_{\mathrm{ВНУТР}}}+\sum_{i}ec{M}_{_{\mathrm{ВНЕШН}}}$  = 0, т.к.  $ec{F}_{ik}=-ec{F}_{ki}$ 

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \sum \vec{M}_{\text{внешн}}$$

Закон сохранения момента импульса

# Второй закон Кеплера



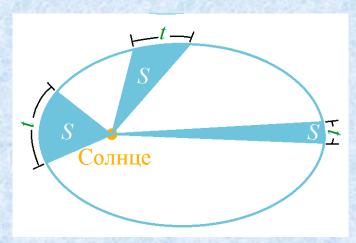
$$\vec{\mathbf{M}}_{rp} = \left[\vec{\mathbf{r}}; \vec{\mathbf{F}}_{rp}\right] = 0$$

$$\vec{\mathbf{L}} = m \ \vec{\mathbf{r}}; \vec{\mathbf{v}} = \text{const}$$

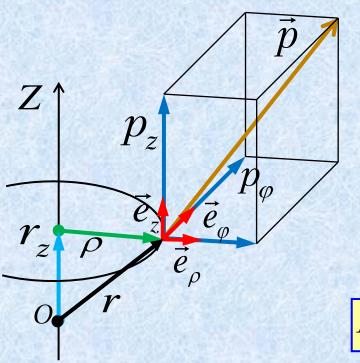
$$L = |\vec{\mathbf{L}}| = |m| \vec{\mathbf{r}}; \vec{\mathbf{v}}| = rmv \sin \alpha$$

$$dS = \frac{1}{2} rvdt \sin \alpha$$

$$S t = \int_{0}^{t} dS = \int_{0}^{t} \frac{1}{2} rv \sin \alpha dt = \int_{0}^{t} \frac{L}{2m} dt = \frac{L}{2m} t$$



## Момент импульса относительно оси



Момент импульса частицы относительно оси равен проекции момента на эту ось

$$\vec{r} = \rho \vec{e}_{\rho} + r_{z} \vec{e}_{z} \qquad \vec{p} = p_{\rho} \vec{e}_{\rho} + p_{\phi} \vec{e}_{\phi} + p_{z} \vec{e}_{z}$$

$$\vec{L} = \begin{vmatrix} \vec{e}_{\rho} & \vec{e}_{\phi} & \vec{e}_{z} \\ \rho & 0 & r_{z} \\ p_{\rho} & p_{\phi} & p_{z} \end{vmatrix}$$

$$L_z = \rho p_{\phi} = m \rho v_{\phi} = m \rho^2 \omega_z$$

вид сверху  $\overrightarrow{p}_{\perp}$   $\overrightarrow{p}_{\perp}$  m Oz

Момент импульса относительно точки — вектор, относительно оси — скаляр

## Момент инерции

Для точки 
$$L_z = m \rho^2 \omega_z = I \omega_z$$
  $I -$ момент инерции

материальной точки

Для тела 
$$L_z = I \omega_z$$

Для тела 
$$L_z = I\omega_z$$
 
$$I = \int r^2 dm = \int \rho r^2 dV$$

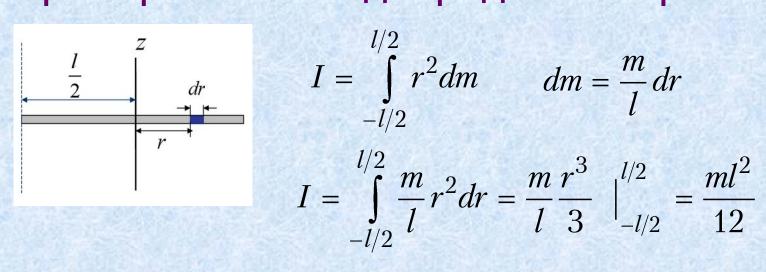
$$\vec{r}, \vec{v} = \vec{\omega}$$
  $\vec{L} = I\vec{\omega}$ 

Здесь  $\rho$  – плотность, а не цилиндрическая координата!

Момент инерции – мера инертности тела при вращательном движении, аналог массы тела. Зависит от распределения масс относительно оси вращения.

Центральный момент инерции: относительно оси, проходящей через центр масс.

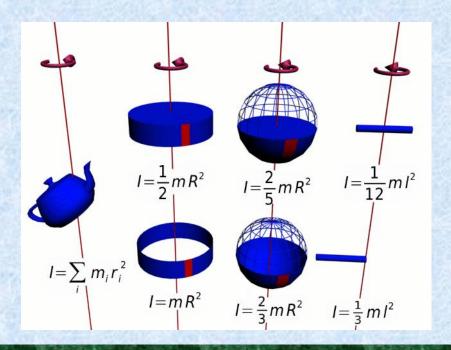
# Пример: тонкий однородный стержень



$$I = \int_{-l/2}^{l/2} r^2 dm \qquad dm = \frac{m}{l} dr$$

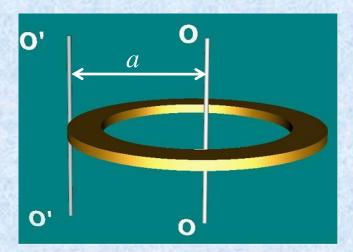
$$I = \int_{-l/2}^{l/2} \frac{m}{l} r^2 dr = \frac{m}{l} \frac{r^3}{3} \Big|_{-l/2}^{l/2} = \frac{ml^2}{12}$$

## Моменты инерции некоторых тел



Задание: вывести формулы для моментов инерции показанных тел.

# Теорема Штейнера



Позволяет находить момент инерции относительно оси, не проходящей через центр масс.

$$\vec{r}_i' = \vec{r}_i + \vec{a}$$

$$I' = \int r'^2 dm = \int r^2 dm + 2a \int r dm + a^2 \int dm$$

$$I' = I_0 + ma^2$$

= 0 по определению центра масс

# Поступательное и вращательное движение

#### Поступательное

#### Вращательное

скорость v

macca m

cила F

импульс р

$$\vec{v} = \vec{x}'$$

$$\vec{F} = m\vec{a}$$

$$\vec{\sigma} = d\vec{n}$$

$$\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt}$$

угловая скорость ω

момент инерции I

момент силы M

момент импульса L

$$\vec{\omega} = \vec{\phi}'$$

$$\vec{M} = I\vec{\epsilon}$$

$$\vec{M} = \frac{dL}{dt}$$

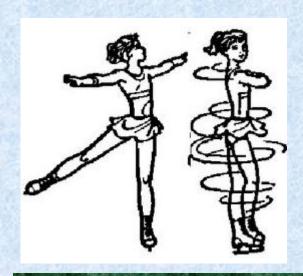
## Кинетическая энергия твердого тела

Вращение вокруг неподвижной оси

$$E_{\rm K} = \frac{mv^2}{2} \implies E_{\rm K} = \frac{I\omega_z^2}{2}$$

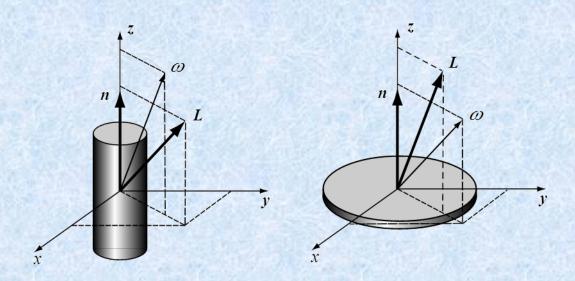
Плоское движение твердого тела (сумма поступательного и вращательного)

$$E_{ ext{K}} = rac{mv_0^2}{2} + rac{I\omega_z^2}{2}$$
  $v_0$  – скорость центра инерции



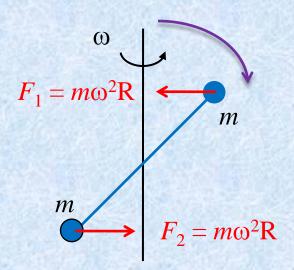
**<u>Вопрос</u>**: Какая сила приводит к увеличению скорости вращения фигуристки?

## Главные оси инерции



При вращении тела относительно произвольной оси вектор момента импульса может не совпадать по направлению с вектором угловой скорости

## Главные оси инерции



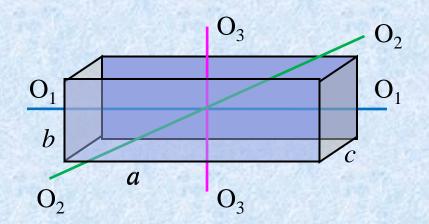
Силы  $F_1$  и  $F_2$  образуют пару сил, под действием которой ось вращения будет поворачиваться

Ось вращения, положение которой сохраняется без воздействия извне, называется *свободной осью* тела.

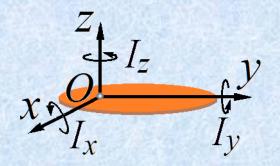
Для любого тела существует три взаимноперпендикулярных свободных оси, проходящих через центр инерции. Они называются *главными осями инерции*.

## Главные оси инерции

Моменты инерции тела относительно главных осей в общем случае различны.



Задание: вывести формулы для главных моментов инерции прямоугольного параллелепипеда относительно осей  $O_1, O_2, O_3$ .



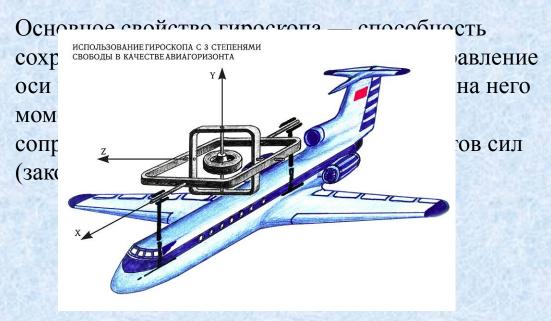
Задание: доказать, что для плоского тела, лежащего в плоскости хОу,  $I_z = I_x + I_y$ .

## Гироскопы

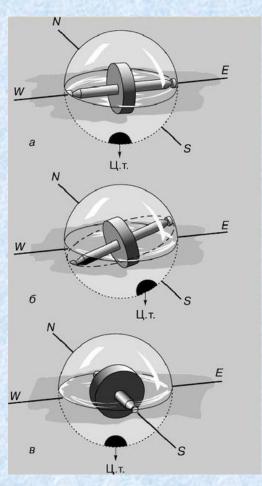
**ГИРОСКОП** – массивное симметричное тело, вращающееся с большой угловой скоростью вокруг своей оси симметрии



Карданов подвес



# Гирокомпас



$$\vec{L}_0 = I\vec{\omega}_0$$

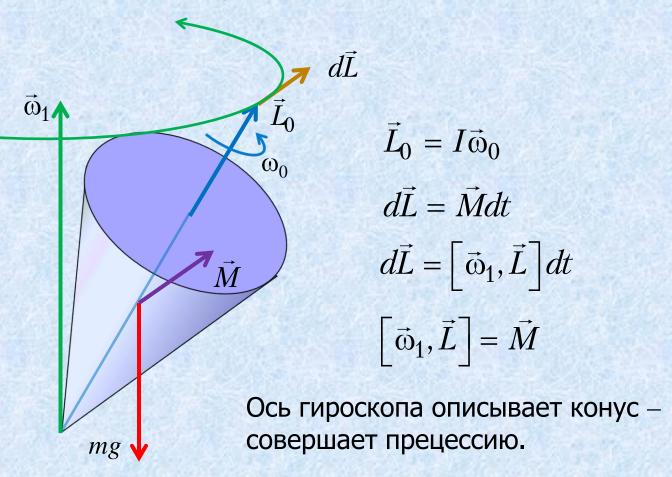
$$d\vec{L} = \vec{M}dt$$

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

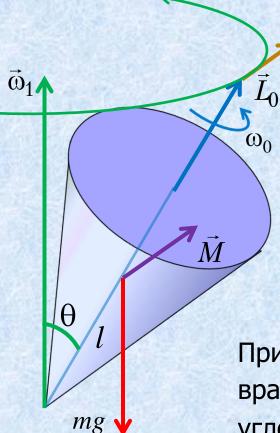
Ось гироскопа поворачивается так, что угол между векторами L и M уменьшается.

Под действием суточного вращения Земли и силы тяжести ось вращения гироскопа поворачивается до тех пор, пока угол между L и  $\omega_3$  не станет минимальным, т. е. пока ось гироскопа не установится в меридиональной плоскости.

## Прецессия гироскопа



# Гироскопы



$$\left[\vec{\omega}_{1},\vec{L}\right]=\vec{M}$$

Момент силы определяет угловую скорость прецессии (а не ускорение!).

$$\omega_1 I \omega_0 \sin \theta = mgl \sin \theta$$

$$\omega_1 = \frac{mgl}{I\omega_0}$$

 $d\vec{L}$ 

При уменьшении угловой скорости вращения волчка вокруг своей оси  $\omega_0$  угловая скорость прецессии  $\omega_1$  возрастает.

**<u>Вопрос</u>**: Почему в процессе прецессии конец оси волчка движется не по окружности, а описывает волнообразную линию?

