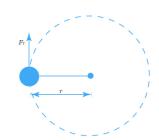
Вращение твёрдых тел вокруг неподвижной оси. 9.1, 9.8, 9.90, 9.131

## ЗАДАНИЕ: 9.105, 9.126, 9.121, 9.95

### 1) Момент инерции.

Если рассмотреть массу m на конце легкого стержня ( масса стержня = 0), вращающейся вокруг центральной точки,



то из второго закона Ньютона для тангенциальной силы:  $F_t=m\frac{dv_t}{dt}=m(r\frac{d\omega}{dt})$ . Умножая на  ${\bf r}$ , получим уравнение моментов

$$M=(mr^2)rac{d\omega}{dt}=Irac{d\omega}{dt},$$
где

 $I=mr^2$  называется моментом инерции.

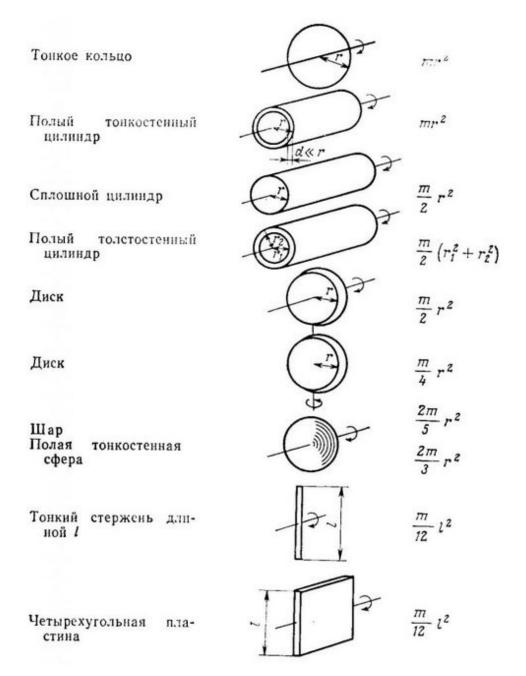
Связь момента инерции со вторым законом Ньютона заключается в том, что момент инерции занимает место массы во «вращательной» версии второго закона Ньютона. В случае твердого тела выражение для момента инерции имеет вид:

$$I = \int r^2 dm = \int r^2 \rho dV = \rho \int r^2 dV$$
при  $\rho = const;$ 

В разных системах отсчета, которые определяются симметрией тел, элемент  $\mathrm{d}V$  имеет вид

$$\begin{cases} dv &= dxdydz & -\text{Декартова система} \\ dv &= rdrd\varphi dz & -\text{цилиндрическая система} \\ dv &= r^2\sin\vartheta drd\vartheta d\varphi & -\text{сферическая система} \end{cases}$$

Результаты расчета для некоторых симметричных тел приведены ниже:

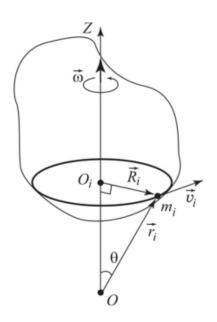


## 2) Тензор инерции и главные оси.

Тензор инерции — в механике абсолютно твёрдого тела — тензорная величина, связывающая момент импульса тела и кинетическую энергию его вращения с угловой скоростью  $\omega$ :

 $\vec{L} = I \vec{\omega},$  , где I - тензор инерции и  $\vec{L}$  - момент импульса.

Рассмотрим случай вращения твердого тела вокруг некоторой произвольной оси 00, (Рис. 1).



Вектор полного момента импульса L тела относительно неподвижной точки на оси вращения в общем случае не параллелен вектору угловой скорости  $\vec{\omega}$  и вычисляется по формуле:

$$\vec{L} = \sum [\vec{r_i}, \vec{p_i}] = \sum m_i [\vec{r_i}, \vec{v_i}] = \sum m_i [\vec{r_i}, \vec{v_i}] = \sum m_i [\vec{r_i}, [\vec{\omega}, \vec{r_i}]] = \sum m_i (\vec{\omega} r_i^2 - \vec{r_i} (\vec{r_i} \cdot \vec{\omega}));$$

Отсюда проекция момента импульса на ось Хнеподвижной декартовой системы координат с началом в точке О определяется как линейная функция составляющих вектора угловой скорости

Рис. 1: ОО - произвольная ось  $\neq Z$ .

$$L_x = \omega_x \sum m_i (r_i^2 - x_i^2) - \omega_y \sum m_i x_i y_i - \omega_z \sum m_i x_i z_i = \omega_x I_{xx} - \omega_y I_{xy} - \omega_z I_{xz},$$

$$L_y = \omega_x I_{yx} - \omega_y I_{yy} - \omega_z I_{yz},$$

$$L_z = \omega_x I_{zx} - \omega_y I_{zy} - \omega_z I_{zz},$$

Введенные здесь девять коэффициентов образуют квадратную матрицу, которая преобразуется как тензор второго порядка и называется тензором инерции (тензором момента инерции):

$$I = \left( egin{array}{cccc} I_{xx} & I_{xy} & I_{xz} \\ I_{yx} & I_{yy} & I_{yz} \\ I_{zx} & I_{zy} & I_{zz} \end{array} 
ight)$$

в которой элементы являются моментами инерции относительно различных осей. Диагональные компоненты тензора инерции — это моменты инерции тела относительно осей X, У и Z. Недиагональные компоненты тензора называются центробежными моментами инерции тела.

- Поскольку  $I_{ij} = I_{ji}$ , то тензор инерции является симметричным.
- В случае, когда масса твердого тела непрерывно распределена по его объему, центробежные моменты инерции определяются по формулам:

$$I_{xy} = \int xydm, I_{xz} = \int xzdm, I_{yz} = \int yzdm;$$

Матрицу можно диагонализировать, т.е. для любого тела можно выбрать три такие взаимно перпендикулярные оси  $X,\, Y,\, Z,\,$  для которых все недиагональные компоненты равны нулю и тензор инерции принимает вид

$$I = \begin{pmatrix} I_{xx} & 0 & 0 \\ 0 & I_{yy} & 0 \\ 0 & 0 & I_{zz} \end{pmatrix}$$

Диагональные элементы являются **главными моментами инерции тела**.

Для любого тела, множество точек, соответствующих моментам инерции для осей, проходящих через центр масс тела, составляет эллипсоид инерции. Уравнение эллипсоида инерции записывается как:

$$I_x x^2 + I_y y^2 + I_z z^2 = 1$$

При этом координатные оси эллипсоида должны совпадать с главными осями тела.

Знание эллипсоида инерции позволяет найти момент инерции тела относительно любой оси, если только она проходит через центр эллипсоида.

Эллипсоид инерции (для точки О) — геометрическая фигура в виде поверхности второго порядка, которая характеризует тензор инерции твёрдого тела относительно точки О.



В любом теле есть 3 главных взаимно перпендикулярных оси, проходящих через центр масс.

Всякая ось симметрии тела является главной.

Если известны моменты инерции тела относительно главных осей  $I_x, I_y, I_z$ , то следующие два правила позволяют определить момент инернии относительно любой оси.

1. Момент инерции относительно оси проходящей через центр масс и составляющей углы  $\alpha_x, \alpha_y, \alpha_z$  с главными осями равен

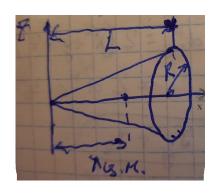
 $I_0=I_x\cos^2\alpha_x+I_y\cos^2\alpha_y+I_z\cos^2\alpha_z$ , где  $I_x,I_y,I_z$  - моменты инерции относительно главных осей;

2. Если ось не проходит через центр масс тела, то согласно теореме Гюйгенса-Штейнера

$$I = I_0 + MR^2;$$

-----

**9.1.** Вычислить момент инерции  $I_x$  кругового конуса, радиус основания которого R, высота L, масса M, относительно оси симметрии OX. Вычислить также момент инерции конуса  $I_z$  относительно оси OZ, перпендикулярной OX. Точка O — вершина конуса. Где находится центр масс C этого конуса?



Система цилиндричекая:

1) 
$$I_x = \rho \int r^3 dr d\varphi dx = 2\pi \rho \int_0^L r^3 dr dx =$$

$$\operatorname{tg} \alpha = \frac{r}{x} = \frac{R}{L} \Rightarrow r = \frac{R}{L} x \Rightarrow$$

$$= 2\pi \rho \frac{1}{4} \int r^4 \Big|_0^{\frac{R}{L}x} dx = \frac{1}{2} (\frac{R}{L})^4 \pi \rho \int_0^L x^4 dx = \frac{\pi \rho}{10} R^4 L;$$

$$I_x = \frac{\pi(\rho V)}{10} \frac{R^4 L}{V} = 0.3 MR^2$$

2) 
$$I_z - ?$$

По определению

$$\begin{cases}
dI_0 &= (x^2 + y^2 + z^2)dm \\
dI_x &= (y^2 + z^2)dm \\
dI_y &= (x^2 + z^2)dm \\
dI_z &= (x^2 + y^2)dm
\end{cases}$$

Проинтегрировав, получаем соотношение  $2I_0 = I_x + I_y + I_z$ ;

Разобъем конус на тонкие диски

1. Для тонкого диска момент инерции относительно х:  $I_0 = I_x \Rightarrow$ 

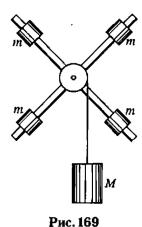
$$I_x+I_y+I_z=2I_x\Rightarrow I_y+I_z=I_x$$
, но  $I_y=I_z\Rightarrow I_y=I_z=rac{I_x}{2}$ ;

2. По теореме Штейнера для диска относительно z:

$$dI_z = dI_{z0} + x^2 dM = \frac{dI_x}{2} + (\pi r^2 \rho dx) x^2$$
; Тогда для конуса:

$$I_z = \frac{I_x}{2} + \int_0^L \pi \rho(\frac{R}{L}x)^2 x^2 dx = 0.15MR^2 + \pi \rho(\frac{R}{L})^2 L^5 = 0.15MR^2 + 0.6ML^2;$$

$$I_z = 0.15M(R^2 + 4L^2);$$



9.8. К шкиву креста Обербека (рис. 169) прикреплена нить, к которой подвешен груз массой M=1 кг. Груз опускается с высоты h=1 м до нижнего положения, а затем начинает подниматься вверх. В это время происходит «рывок», т.е. увеличение натяжения нити. Найти натяжение нити T при опускании или поднятии груза, а также оценить приближенно натяжение во время рывка  $T_{\rm pыв}$ . Радиус шкива r=3 см. На

время рывка  $T_{\rm pыв}$ . Радиус шкива r=3 см. На кресте укреплены четыре груза с массой m=250 г каждый на расстоянии R=30 см от его оси. Моментом инерции самого креста и шкива пренебречь по сравнению с моментом инерции грузов. Растяжение нити во время рывка не учитывать.

1) 
$$T=?$$

$$I\frac{d\omega}{dt}=rT, a=r\frac{d\omega}{dt}=r\frac{rT}{I}=r^2\frac{T}{I};$$
 $Ma=Mg-T\Rightarrow Mr^2\frac{T}{I}=Mg-T\Rightarrow T(1+\frac{Mr^2}{I})=Mg\Rightarrow$ 

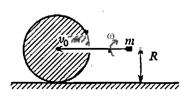
$$T=\frac{Mg}{1+\frac{Mr^2}{I}}; \ a=T\frac{r^2}{I}=\frac{Mg}{M+\frac{I}{r^2}}=\frac{g}{1+\frac{I}{Mr^2}};$$
2)  $T_{\text{Pbib}}=?;$ 

$$\frac{\Delta p}{\Delta t}=T_{\text{Pbib}}-Mg; \Delta p=2Mv, \Delta t=\frac{\pi r}{v}, \ v=\sqrt{2ha}; \Rightarrow$$

$$T_{\text{Pbib}}=Mg+\frac{\Delta p}{\Delta t}=Mg+\frac{2Mv^2}{\pi r}=Mg+\frac{4Mh}{\pi r}a=Mg+\frac{4M^2hg}{\pi(Mr+\frac{I}{r})};$$

$$T_{\text{Pbib}}=Mg(1+\frac{4Mhr}{\pi(I+Mr^2)});$$

**9.90.** В лежащий на столе шар радиусом R и массой M попадает пуля массой m, летящая со скоростью  $v_0$  и вращающаяся вокруг



своей оси с угловой скоростью  $\omega_0$ . Радиус инерции пули равен r. Пуля застревает в центре шара. Найти энергию  $\Delta E$ , потерянную при проникновении пули в шар. За время проникновения пули шар не смещается.

**9.131.** Оценить сколько раз перевернется человек, падая по стойке «смирно» (рис. 214) с десятиметровой вышки?



Рис. 214

Сила реакции направлена вдоль тела, условие отрыва  $m\omega^2 r=mg\cos\alpha\Rightarrow\cos\alpha=\frac{\omega^2 r}{g},$  где r=h/2;

 $I rac{d\omega}{dt} = I rac{d\omega}{dlpha} rac{dlpha}{dt} = I\omega rac{d\omega}{dlpha} = mgr\sinlpha \Rightarrow \omega d\omega = rac{mgr}{I}\sinlpha dlpha;$  Интегрируя получим:

$$\omega^2 = \tfrac{2mgr}{I}(1-\tfrac{r\omega^2}{g}) \Rightarrow \omega^2(1+\tfrac{2mgr}{I}\tfrac{r\omega^2}{g}) = \omega^2(1+\tfrac{2mr^2}{I}) = \tfrac{2mgr}{I};$$

$$\omega^2 = \frac{2mgr}{I + 2mr^2} = \frac{g}{r} \frac{2mr^2}{2mr^2 + \frac{4mr^2}{6mr^2}} = 6 \Gamma \mathbf{u};$$

$$\omega = 2.45 \; \Gamma$$
ц,  $v_0 = \omega r = 2.45 \; \text{м/c}; \; f = 0.4 \; \text{об/c};$ 

$$\cos \alpha = \frac{\omega^2 r}{q} = \frac{6 \cdot 1}{10} = 0.6, \alpha = 53^{\circ} \Rightarrow v_{\parallel} = v_0 \cos 37^{\circ} = 2.45 \cdot 0.8 \simeq 2;$$

$$gt^2/2 + v_0t = H \Rightarrow 5t^2 + 2t - 10 = 0; t = 1.23 \text{ c};$$