



Динамика твердого тела. Момент силы и импульса относительно точки и оси. Момент инерции. Основное уравнение динамики вращательного движения. Закон сохранения момента импульса.

Лекция 2

Ст. преп., к. ф.-м. н. Бачурина Ольга
Владимировна

Темы для СРС

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

1.1 Момент силы

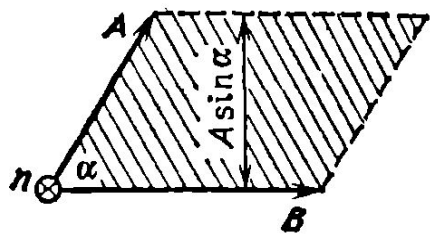
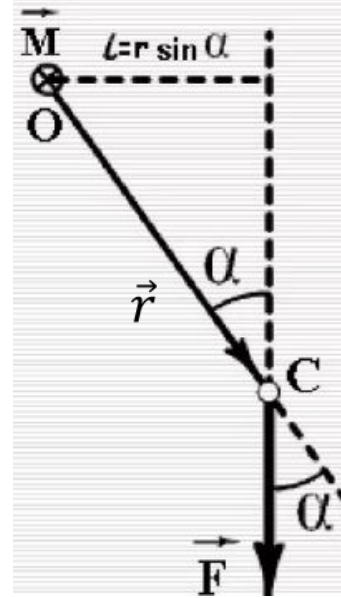
▶ **Моментом силы** относительно точки O называется вектор \vec{M} , модуль которого равен произведению модуля силы \vec{F} на ее плечо l :

$$M = F r \sin \alpha$$

▶ **Плечом силы l** называют длину перпендикуляра, опущенного из т. O на прямую, вдоль которой действует сила.

Вектор \vec{M} направлен перпендикулярно к плоскости, в которой лежит сила и точка O , причем так, что направление вращения, обусловленного силой, и направление вектора \vec{M} образуют правовинтовую систему.

▶ Векторным произведением векторов \vec{A} и \vec{B} называют вектор, обозначаемый символом $[\vec{A}, \vec{B}]$ и определяемый формулой: $[\vec{A}, \vec{B}] = AB \sin \alpha * \vec{n}$



где A и B – модули перемножаемых векторов, α – угол между векторами, \vec{n} – единичный вектор нормали к плоскости, в которой лежат векторы \vec{A} и \vec{B}

Поворот правого винта в направлении от \vec{A} к \vec{B} вызвал бы его перемещение в направлении \vec{n} .

$$[M] = H \cdot M = \frac{\text{кг} \cdot \text{м}^2}{\text{с}^2}$$

1.1 Момент силы

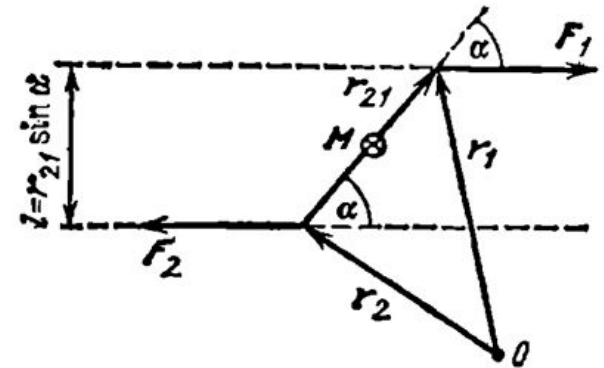
Можно написать, что $\vec{M} = [\vec{r}, \vec{F}]$, где \vec{r} – радиус-вектор точки приложения силы, проведенный из точки, относительно которой определяется момент.

Проекция вектора \vec{M} на произвольную ось z , проходящую через точку O , называется моментом силы относительно этой оси:

$$M_z = [\vec{r}, \vec{F}]_z$$

Две равные по модулю противоположно направленные силы, не действующие вдоль одной прямой называются *парой сил*.

Расстояние l между прямыми, вдоль которых действует силы, называется *плечом пары*.



Суммарный момент сил относительно точки O равен $\vec{M} = [\vec{r}_1, \vec{F}_1] + [\vec{r}_2, \vec{F}_2]$

Учтя, что $\vec{F}_2 = -\vec{F}_1$, можно записать: $\vec{M} = [\vec{r}_1, \vec{F}_1] - [\vec{r}_2, \vec{F}_1] = [\vec{r}_1 - \vec{r}_2, \vec{F}_1]$ где $\vec{r}_1 - \vec{r}_2 = \vec{r}_{21}$. Полученное выражение не зависит от положения точки O .

Следовательно, *момент пары сил относительно любой точки будет одним и тем же. Вектор \vec{M} направлен к плоскости, в которой лежат силы, а его модуль равен произведению модуля любой из этих сил на плечо.*

Направление момента силы определяется по правилу

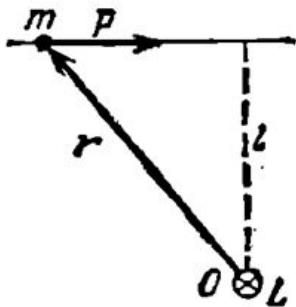
правой руки

1.2 Момент импульса

▶ **Моментом импульса** материальной точки относительно точки O называется векторная величина: $\vec{L} = [\vec{r}, \vec{p}] = [\vec{r}, m\vec{v}]$, где \vec{r} – радиус-вектор, определяющий положение частицы относительно точки O .

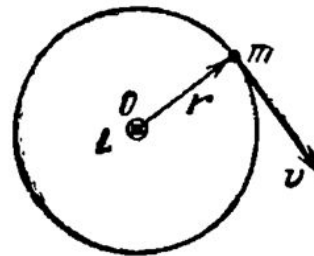
▶ Частица обладает моментом импульса, независимо от формы траектории, по которой она движется. Рассмотрим два случая:

1. Частица движется вдоль прямолинейной траектории. Модуль импульса $L = mvl$



может изменяться только за счет изменения модуля скорости.

2. Частица движется по окружности радиуса r . Модуль момента импульса относительно центра окружности равен



$$L = mvr$$

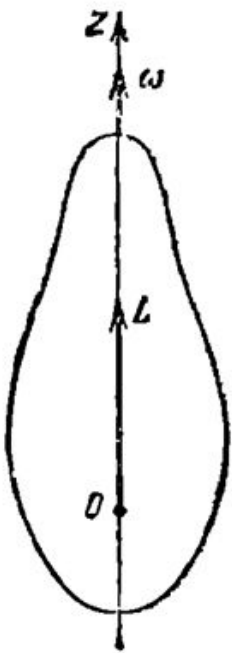
может изменяться только за счет изменения модуля скорости.

▶ Несмотря на непрерывное изменение направление вектора \vec{p} , направление вектора \vec{L} остается постоянным.

$$[L] = \text{Дж} \cdot \text{с} = \frac{\text{кг} \cdot \text{м}^2}{\text{с}}$$

▶ 5 $\vec{L} = I\vec{\omega}$

1.3 Момент инерции



► Найдем момент импульса твердого тела относительно оси вращения z , то есть проекцию вектора \vec{L} на ось z . На рис. видно, что проекция L_{zi} момента \vec{L}_i на ось z равна его модулю L_i , умноженному на косинус угла φ_i : $L_{zi} = L_i \cos \varphi_i$. Поскольку угол между векторами r_i и v_i прямой, $L_i = \Delta m_i r_i v_i$. Следовательно,

$$L_{zi} = \Delta m_i r_i v_i \cos \varphi_i = \Delta m_i R_i v_i$$

где R_i расстояние массы Δm_i от оси вращения (рис.). Вспомним, что $v_i = \omega R_i$. С учетом этого: $L_{zi} = \omega R_i^2 \Delta m_i$

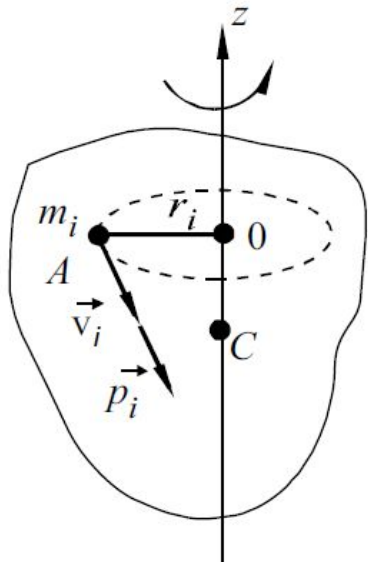
► Проекция момента импульса тела L_z равна сумме проекций L_{zi} :
 $L_z = \sum L_{zi} = \sum \omega R_i^2 \Delta m_i = \omega \sum R_i^2 \Delta m_i$. Полученное выражение не зависит от положения на оси вращения точки O , относительно которой определяется момент импульса тела \vec{L} . **$L_z = \omega I$**

Моментом инерции тела относительно некоторой оси называется величина, равная сумме произведений элементарных масс на квадрат расстояний от этой оси:

$$I = \sum R_i^2 \Delta m_i$$

Всякое тело, независимо от того, вращается оно или покоится, обладает моментом инерции относительно любой оси, подобно тому как тело обладает массой независимо от того, движется оно или находится в покое.

1.3 Момент инерции




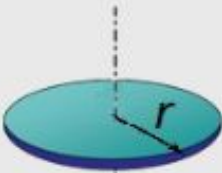
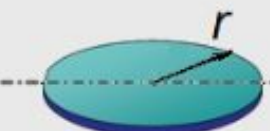
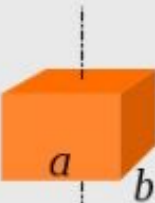



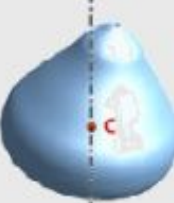


- ▶ Рассмотрим тело массой m , вращающееся вокруг неподвижной оси z . Мысленно разобьем его на систему материальных точек.
- ▶ Пусть материальная точка A массой m_i отстоит от оси вращения на расстоянии r_i . Скалярная физическая величина I_i , равная произведению массы материальной точки на квадрат расстояния от нее до оси вращения, называется *моментом инерции материальной точки*: $I_i = m_i r_i^2$
- ▶ При непрерывном распределении массы в теле данная сумма сводится к интегралу:

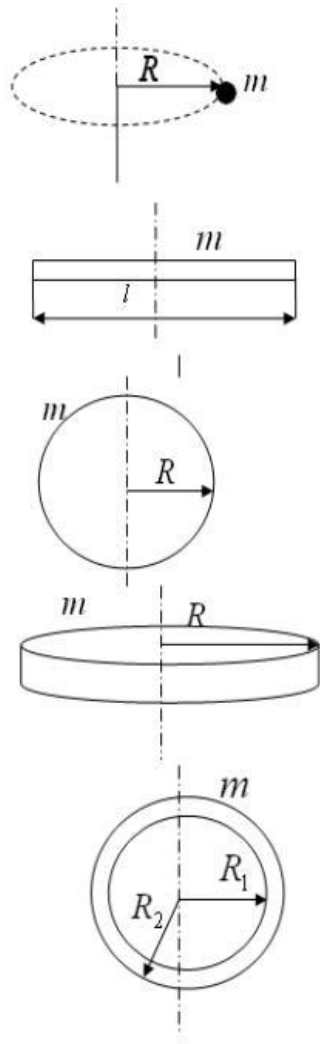
$$J = \int_{(m)} r^2 dm = \int_{(V)} \rho r^2 dV$$

- ▶ **В СИ момент инерции измеряется в килограммах на метр в квадрате (кг*м²).**

1.3 Момент инерции тел

Моменты инерции некоторых тел				
Шар	Тонкостенная сфера	Однородный стержень	Диск	Диск
				
$I = \frac{2}{5}mr^2$	$I = \frac{2}{3}mr^2$	$I = \frac{1}{12}ml^2$	$I = \frac{1}{2}mr^2$	$I = \frac{1}{4}mr^2$
Однородная пластинка	Сплошной цилиндр	Толстостенный цилиндр	Тонкостенный цилиндр	Произвольное тело
				
$I = \frac{1}{12}m(a^2 + b^2)$	$I = \frac{1}{2}mr^2$	$I = \frac{1}{2}m(r_1^2 + r_2^2)$	$I = mr^2$	$I = \sum m_i r_i^2$

1.3 Момент инерции тел



Тело	Момент инерции
Материальная точка	$I = mR^2$
Стержень	$I_{cm} = \frac{ml^2}{12}$
Шар	$I_{ш} = \frac{2}{5}mR^2$
Диск	$I_{\delta} = \frac{mR^2}{2}$
Кольцо	$I_{\kappa} = m \frac{R_1^2 + R_2^2}{2} \approx mR^2$ $R_1 \approx R_2 \approx R$

1.5 Закон сохранения момента импульса

▶ Рассмотрим систему частиц, на которые действуют как внутренние, так и внешние силы. Моментом импульса \vec{L} системы относительно точки O называется сумма моментов импульса \vec{L}_i отдельных частиц: $\vec{L} = \sum \vec{L}_i = \sum [\vec{r}_i, \vec{p}_i]$

Дифференцирование по времени дает, что: $\frac{d\vec{L}}{dt} = \sum \frac{d\vec{L}_i}{dt}$

▶ В соответствии с $I = \sum R_i^2 \Delta m_i$ для каждой из частиц можно написать:

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \sum \vec{M}_{i\text{внутр}} + \sum \vec{M}_{i\text{внеш}}$$

Каждое из слагаемых в этих суммах представляет собой сумму моментов сил, действующих на i -ю частицу. Суммирование осуществляется по частицам. Если перейти к суммированию по отдельным силам, независимо от того, к какой из частиц они приложены, индекс i в суммах можно опустить.

▶ Сумма моментов всех внутренних сил для любой системы частиц равна нулю.

Поэтому окончательно получаем: $\frac{d\vec{L}}{dt} = \sum \vec{M}_{i\text{внеш}}$

Если система замкнута, правая часть (3) равна нулю и, следовательно, вектор \vec{L} не со временем. Отсюда вытекает **закон сохранения момента импульса: момент импульса замкнутой системы материальных точек остается постоянным**

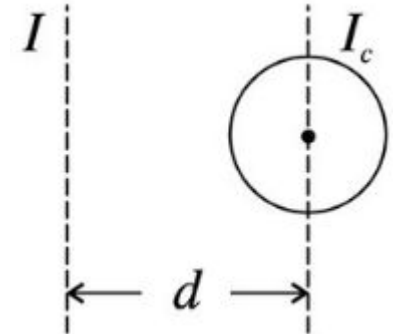
$$\vec{L} = \text{const}$$

1.4 Теорема Штейнера

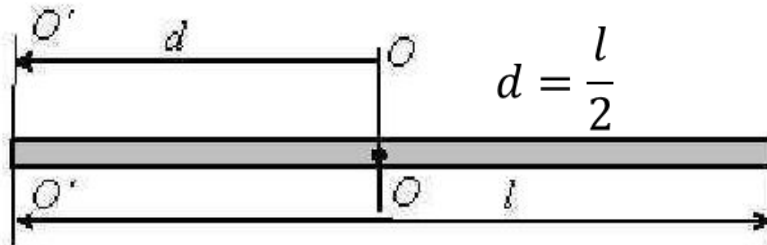
□ Если известен момент инерции относительно оси, проходящей через центр инерции тела I_c , то можно вычислить момент инерции относительно параллельной оси :

$$I = I_C + md^2$$

m – масса тела, d – расстояние между осями



Пример: момент инерции однородного стержня относительно оси, проходящей через конец стержня



$$I_{O'O'} = I_{OO} + md^2 = \frac{1}{12} ml^2 + m \left(\frac{l}{2} \right)^2 = \frac{1}{3} ml^2$$

Основные понятия лекции 2

1. Момент силы $\vec{M} = \vec{r} \times \vec{F}$ $M = F r \sin \alpha$ $[M] = \text{Н} \cdot \text{м}$

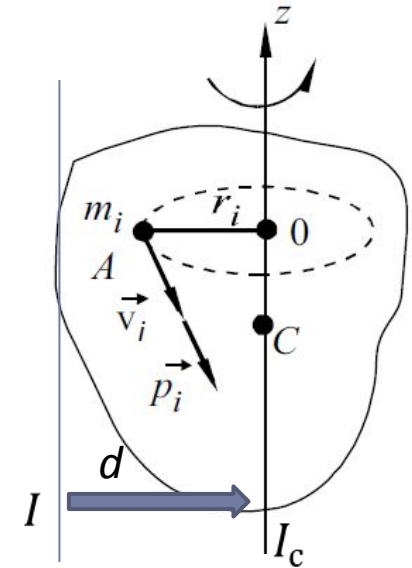
2. Момент импульса $\vec{L} = [\vec{r}, \vec{p}] = [\vec{r}, m\vec{v}]$ $[L] = \text{Дж} \cdot \text{с} = \frac{\text{кг} \cdot \text{м}^2}{\text{с}}$
 $L = \omega I$

Частица обладает моментом импульса, независимо от формы траектории, по которой она движется.

3. Момент инерции м.т.: $I_i = m_i r_i^2$ тела: $I = \sum I_i$
 $[I] = \text{кг} \cdot \text{м}^2$

4. Теорема Штейнера: $I = I_C + md^2$

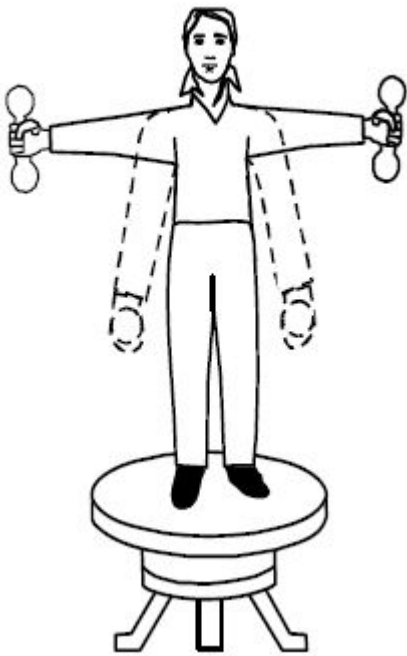
5. Закон сохранения момента импульса $\vec{L} = \text{const}$; $I \omega = \text{const}$
 или $I_1 \omega_1 = I_2 \omega_2$



Момент импульса замкнутой системы со временем не изменяется

1.5 Закон сохранения момента импульса

□ Если у тела, совершающего вращательное движение, под действием внутренних сил увеличивается момент инерции, то это приводит к уменьшению его угловой скорости вращения, и наоборот.



Законы сохранения момента импульса можно иллюстрировать с помощью скамьи Жуковского (см. рис.). На платформу, которая может вращаться вокруг вертикальной оси, встает человек и вытягивает в стороны руки. Платформа приводится во вращательное движение. При опускании рук вниз уменьшается момент инерции человека ($J_2 < J_1$), а следовательно, увеличивается угловая скорость вращения ($\omega_2 > \omega$)

1.6 Основное уравнение динамики вращательного движения

► Выясним, от чего зависит изменение момента импульса частицы.

Продифференцируем $\vec{L} = [\vec{r}, \vec{p}] = [\vec{r}, m\vec{v}]$ по времени:

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \frac{d}{dt} [\vec{r}, m\vec{v}] = [\dot{\vec{r}}, m\vec{v}] + [\vec{r}, m\dot{\vec{v}}]$$

► Согласно второму закону Ньютона $m\dot{\vec{v}} = \vec{F}$ а векторное произведение $[\dot{\vec{r}}, m\vec{v}] = [\vec{v}, m\vec{v}]$ коллинеарных векторов равно нулю. Тогда $[\dot{\vec{r}}, m\vec{v}] = \vec{0}$

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{M} \qquad \vec{L} = \vec{\omega} I = \frac{d(\vec{\omega} I)}{dt}$$

► **Скорость изменения момента импульса со временем равна суммарному моменту сил, действующих на частицу.**

$$\vec{M} = \mathbf{I} \cdot \vec{\varepsilon}$$

Момент силы, действующей на тело, равен произведению момента инерции тела на угловое ускорение

1.7 Кинетическая энергия вращательного движения тела

▶ Когда тело вращается вокруг неподвижной оси с угловой скоростью $\vec{\omega}$, элементарная масса Δm_i , отстоящая от оси вращения на расстояние R_i , обладает скоростью $v_i = \omega R_i$. Следовательно, кинетическая энергия равна:

$$(\Delta E_k)_i = \frac{1}{2} \Delta m_i v_i^2 = \frac{1}{2} \Delta m_i \omega^2 R_i^2$$

▶ Сумма энергий $(\Delta E_k)_i$ даст кинетическую энергию всего тела:

$$E_k = \sum (\Delta E_k)_i = \frac{1}{2} \omega^2 \sum R_i^2 \Delta m_i$$

▶ Т.к. $I = \sum R_i^2 \Delta m_i$, то $E_k = \frac{1}{2} I \omega^2$. Это выражение аналогично выражению для кинетической энергии материальной точки. Роль массы играет момент инерции, а роль линейной скорости – угловая скорость.

▶ В случае, когда тело совершает одновременно поступательное и вращательное движение (например, шар катится по плоскости), его кинетическая энергия равна сумме кинетических энергий поступательного и вращательного движений:

$$E_k = E_k^{\text{пост}} + E_k^{\text{вращ}} = \frac{mv^2}{2} + \frac{J\omega^2}{2}$$

1.7 Кинетическая энергия вращательного движения

▶ Когда тело вращается вокруг неподвижной оси с угловой скоростью $\vec{\omega}$, элементарная масса Δm_i , отстоящая от оси вращения на расстояние R_i , обладает скоростью $v_i = \omega R_i$. Следовательно, кинетическая энергия равна:

$$(\Delta E_k)_i = \frac{1}{2} \Delta m_i v_i^2 = \frac{1}{2} \Delta m_i \omega^2 R_i^2$$

▶ Сумма энергий $(\Delta E_k)_i$ даст кинетическую энергию всего тела:

$$E_k = \sum (\Delta E_k)_i = \frac{1}{2} \omega^2 \sum R_i^2 \Delta m_i$$

▶ Т.к. $I = \sum R_i^2 \Delta m_i$, то $E_k = \frac{1}{2} I \omega^2$. Это выражение аналогично выражению для кинетической энергии материальной точки. Роль массы играет момент инерции, а роль линейной скорости – угловая скорость.

▶ *Найдем работу, совершаемую внешней силой при вращении твердого тела.* Рассмотрим частный случай, когда сила направлена по касательной к окружности, по которой движется точка приложения силы. В этом случае сила \vec{F} и перемещение $d\vec{s}$ точки ее приложения коллинеарны. Элементарная работа: $dA = F_s ds = F_s R d\varphi$

1.6 Работа и мощность вращательного движения тела

▶ При неподвижной оси вращения потенциальная энергия вращающегося твердого тела не изменяется и работа внешних сил идет на приращение кинетической энергии тела.

▶ Используя $E_k = \frac{1}{2}I\omega^2$ для элементарной работы, запишем:

$$dA = d\left(\frac{I\omega^2}{2}\right) = \frac{1}{2}I \cdot 2 \cdot \omega d\omega = I\omega d\omega$$

Но: $I d\omega = dL$ тогда $dA = \omega dL$. Так как $dL = M dt$ следовательно

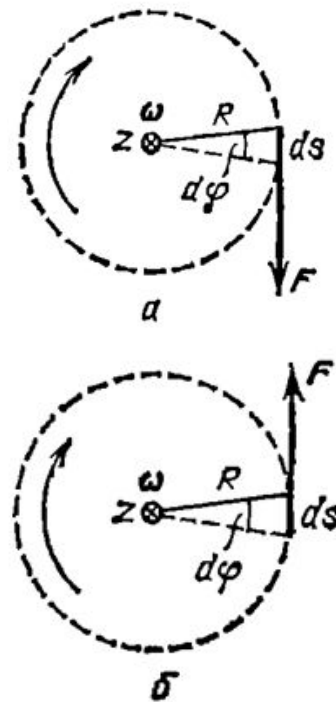
$$dA = M\omega dt \quad [\omega dt = d\varphi] \quad \longrightarrow \quad \mathbf{dA = M d\varphi}$$

▶ Отсюда находится работа при вращательном движении: $\mathbf{A = \int M d\varphi}$

▶ Мощность: $N = \frac{dA}{dt} = M \frac{d\varphi}{dt} = M\omega$

▶ *Мощность при вращательном движении равна произведению момента внешних сил на угловую скорость вращения*

1.7 Кинетическая энергия вращательного движения



▶ В случае *a* на рис. сила действует в направлении перемещения, поэтому F_S равна модулю силы F и $dA = FRd\varphi$. В случае *б* сила и перемещение направлены противоположно, поэтому $F_S = -F$ и $dA = -FRd\varphi$. Оба выражения для работы можно представить одной формулой:

$$dA = M_z d\varphi$$

▶ Поскольку направления оси z и вектора $\vec{\omega}$ совпадают, последнюю формулу можно представить в виде:

$$dA = M_\omega d\varphi$$

где M_ω проекция \vec{M} на направление вектора $\vec{\omega}$.

Формула сходна с формулой $dA = F_S ds$.

В случае, когда тело совершает одновременно поступательное и вращательное движение (например, шар катится по плоскости), его кинетическая энергия равна сумме кинетических энергий поступательного и вращательного движения

$$E_k = E_k^{\text{пост}} + E_k^{\text{вращ}} = \frac{mv^2}{2} + \frac{J\omega^2}{2}$$

Таблица сопоставления формул механики поступательного движения и вращения вокруг неподвижной оси

<i>Поступательное движение</i>			<i>Вращательное движение</i>		
<i>Кинематические характеристики движения</i>					
Путь	S	м	Угол поворота	φ, j	рад
Время	t	с	Период	T	с
Скорость	V	м/с	Угловая скорость	ω	рад/с
Ускорение	a	м/с ²	Угловое ускорение	ϵ	рад/с ²
<i>Динамические характеристики движения</i>					
Масса	m	кг	Момент инерции	J	кг × м ²
Сила	F	Н	Момент силы	M	Н × м
Импульс	p	кг × м/с	Момент импульса	$L = J \times \omega$	кг × м ² / с
Второй закон Ньютона	$F = ma; F = dp/dt$		Уравнение динамики вращательного движения	$M = J \times \epsilon; M = dL/dt$	
Работа	$dA = F \times dS$	Дж	Работа	$dA = M \times dj$	Дж
Кинетическая энергия	$E_K = (mV^2)/2$	Дж	Кинетическая энергия	$E_{КВР} = (J\omega^2)/2$	Дж
Мощность	$N = FV$	Вт	Мощность	$N = M \times \omega$	Вт

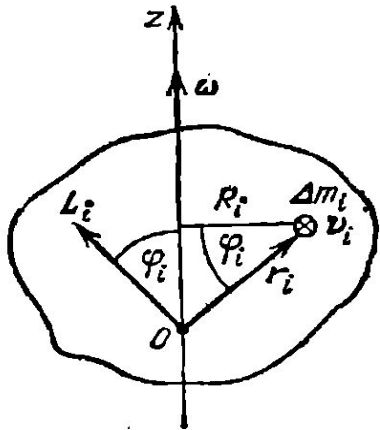
Таблица сопоставления формул механики поступательного движения и вращения вокруг неподвижной оси

Поступательное движение	Вращательное движение
\vec{v} — линейная скорость	$\vec{\omega}$ — угловая скорость
$\vec{a} = \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t}$ — линейное ускорение	$\vec{\varepsilon} = \frac{\Delta \vec{\omega}}{\Delta t}$ — угловое ускорение
m — масса	I — момент инерции
$\vec{p} = m\vec{v}$ — импульс	$\vec{L} = I\vec{\omega}$ — момент импульса
\vec{F} — сила	M — момент силы
$\vec{F} = \frac{\Delta \vec{p}}{\Delta t}$ — уравнение движения	$M = \frac{\Delta L}{\Delta t}$ — уравнение движения
$\vec{F} = m\vec{a}$ — уравнение движения	$M = I\varepsilon$ — уравнение движения
$E_k = \frac{mv^2}{2}$ — кинетическая энергия	$E_k = \frac{I\omega^2}{2}$ — кинетическая энергия
$A = F_s s$ — работа	$A = M\varphi$ — работа

Сводная таблица

Поступательное	Вращательное
Равномерное	
$s = v \cdot t$	$\varphi = \omega \cdot t$
$v = const$	$\omega = const$
$a = 0$	$\varepsilon = 0$
Равнопеременное	
$s = v_0 t \pm \frac{at^2}{2}$	$\varphi = \omega_0 t \pm \frac{\varepsilon \cdot t^2}{2}$
$v = v_0 \pm a \cdot t$	$\omega = \omega_0 \pm \varepsilon \cdot t$
$a = const$	$\varepsilon = const$
Неравномерное	
$s = f(t)$	$\varphi = f(t)$
$v = \frac{ds}{dt}$	$\omega = \frac{d\varphi}{dt}$
$a = \frac{dv}{dt} = \frac{d^2s}{dt^2}$	$\varepsilon = \frac{d\omega}{dt} = \frac{d^2\varphi}{dt^2}$

1.8 Вращение твердого тела вокруг неподвижной оси



- ▣ Разобьем тело, вращающееся вокруг неподвижной оси с угловой скоростью $\vec{\omega}$ на элементарные массы Δm_i
- Согласно $\vec{L} = [\vec{r}, \vec{p}]$, момент импульса i -й элементарной массы Δm_i относительно точки O , лежащей на оси вращения, равен $\vec{L}_i = \Delta m_i [\vec{r}_i, \vec{v}_i]$
- Здесь \vec{r}_i – радиус-вектор, определяющий положение массы Δm_i относительно точки O , v_i – скорость i -й элементарной массы.
- Момент импульса \vec{L} равен сумме моментов импульса элементарных масс: $\vec{L} = \sum \vec{L}_i = \sum \Delta m_i [\vec{r}_i, \vec{v}_i]$.

Из сделанного рисунка следует, что в случае несимметричного тела векторы $\vec{\omega}$ и \vec{L} неколлинеарны. Поэтому при равномерном вращении момент импульса описывает конус оси вращения (рис.). При неравномерном вращении тела вектор \vec{L} , поворачиваясь вместе с телом, изменяет свою «длину».