

Лекция №3

Динамика вращательного движения

к.ф.-м.н., доцент ШЕН
Стеблий Максим Евгеньевич

Силы инерции

Поступательное движение

Законы Ньютона выполняются только в инерциальных системах отсчета – изменение скорости (ускорение) обусловлено действием результирующей силы.

Рассмотрим неинерциальную систему отсчета движущуюся поступательно с ускорением a_{in} .

$$f_{in} = -ma_{in}$$

сила инерции при поступательном движении

$$ma' = f + f_{in}$$

Введение сил инерции позволяет описывать движение тел в неинерциальных системах отсчета используя законы инерциальных систем.

Силы инерции фиктивны: не соответствуют взаимодействию, а, а являются свойством конкретной системы отсчета.

Вращательное движение

Рассмотрим вращающийся с угловой скоростью диск с шаром закрепленным на пружине. Шар займет такое положение, при котором сила натяжения пружины станет равной по величине центростремительному ускорению, умноженному на массу.

$$kdx = m \frac{v^2}{R}$$

$$\frac{v^2}{R} = \omega^2 R$$

$$f_{in} = m\omega^2 R$$

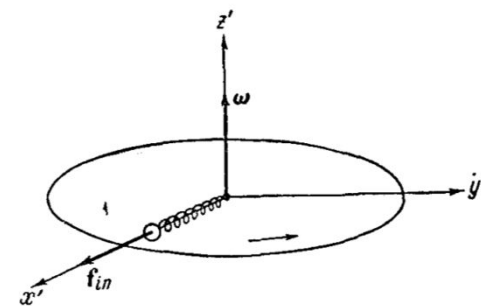
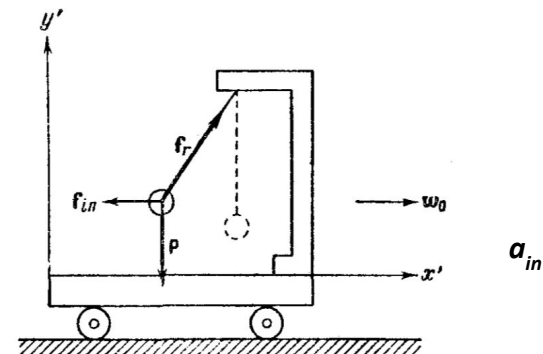
Используя связь поступательной и вращательной скорости

Эта сила инерции, возникающая во вращательной системе отсчета, называется **центробежной силой инерции**.

Эта сила действует на тело во вращающейся системе независимо от того движется тело или покоится.

$$f_{in} = m[\omega[\omega R]]$$

Центробежная сила в векторном виде.



Сила Кориолиса. Общий случай неинерциальной системы.

Во вращающейся со скоростью ω системе на движущееся со скоростью u' тело действует дополнительная сила – **сила Кориолиса**.

Рассмотрим движение тела из центра вращающегося диска к периферии. Диск вращается с постоянной угловой скоростью ω , однако, линейная скорость u каждой точки диска зависит от радиуса r : чем дальше от центра, тем большее расстояние пройдет точка при повороте на фиксированный угол.

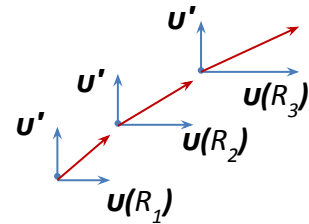
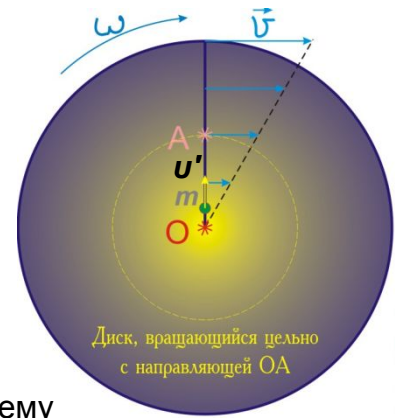
Тело, изменяя свое положение относительно центра O , также приобретает эту дополнительную скорость $u(R)$, касательную к текущему радиусу. При этом собственная скорость u' остается неизменной как по величине, так и по направлению (никаких сил не действует). В результате происходит изменение величины и ориентации результирующей скорости так, как будто на тело действует сила:

$$f_k = 2m[u' \omega]$$

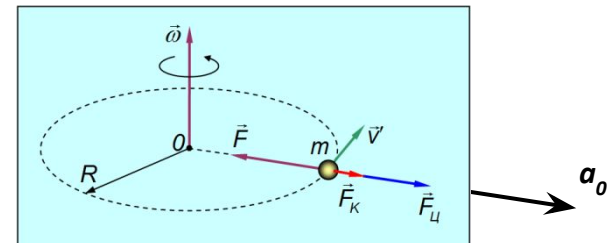
На поступательно движущееся со скоростью u' тело, во вращающуюся, ускоренной системе отсчета, будет действовать суммарная сила инерции:

$$f_{in} = -ma_0 + 2m[u' \omega] + m[\omega[r \omega]]$$

- где a_0 – ускорение системы отсчета;
- ω – угловая скорость системы отсчета;
- r – радиус-вектор тела относительно оси вращения системы отсчета;
- u' – скорость тела относительно неинерциальной системы отсчета.



Система отсчета



Центр инерции

При **поступательном** движении все точки тела получают за один и тот же промежуток времени равное по величине и направлению перемещения, в следствие чего скорость и ускорение всех точек в каждый момент времени оказываются одинаковыми.

При **вращательном** движении все точки твердого тела движутся по окружностям, центры которых лежат на одной и той же прямой, называемой осью вращения.

В предыдущих разделах «Кинематика» и «Динамика» рассматривалось движение материальной точки. При этом как при поступательном, так и при вращательном движении вся масса m была сконцентрирована в одной точке с радиус-вектором r .

Рассматривая твердое тело вводится понятие центра инерции (центр масс). Для определения его положения необходимо разбить тело на элементарные объемы с массой m_i и радиус-вектором r_i .

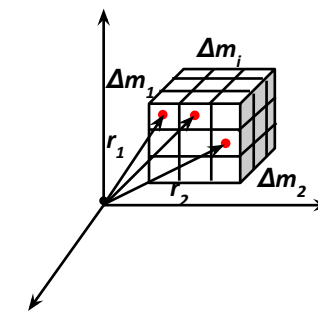
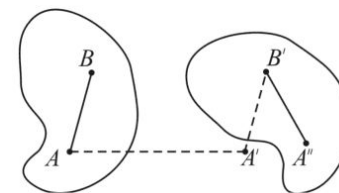
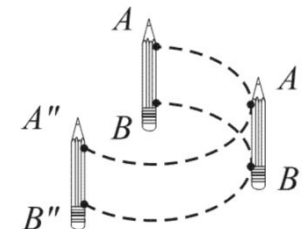
Центром инерции называется точка, определяемая следующим образом

$$\vec{r}_c = \frac{m_1 \vec{r}_1 + m_2 \vec{r}_2 + \dots + m_N \vec{r}_N}{m_1 + m_2 + \dots + m_N} = \frac{\sum m_i \vec{r}_i}{\sum m_i} = \frac{\sum m_i \vec{r}_i}{m} \longrightarrow \vec{v}_c = \dot{\vec{r}}_c = \frac{\sum m_i \dot{\vec{r}}_i}{\sum m_i} = \frac{\sum m_i \vec{v}_i}{m}$$
$$\vec{a}_c = \dot{\vec{v}}_c = \frac{\sum m_i \vec{a}_i}{\sum m_i} = \frac{\sum m_i \vec{a}_i}{m}$$
$$m \vec{a}_c = \sum \vec{F}_i$$

Центр инерции твердого тела движется так, как двигалась бы материальная точка с массой, равной массе тела, под действием всех приложенных к телу сил.

Движение твёрдого тела можно рассматривать как суперпозицию движения центра масс и вращательного движения тела вокруг его центра масс.

Тогда для описания этого движения применимы все законы Ньютона. Во многих случаях можно вообще не учитывать размеры и форму тела и рассматривать только движение его центра масс.



Описание плоского движения

Любое движение твердого тела можно представить как наложение поступательного и вращательного движения. Рассмотрим на примере плоского движения – качения цилиндра.

За промежуток времени dt каждая точка цилиндра совершит перемещение связанное с поступательным и вращательным движением:

$$d\vec{s} = d\vec{s}_{\text{пост}} + d\vec{s}_{\text{вращ}}$$

Дифференцируя по времени можно найти скорости обусловленные этими

движениями:

$$\vec{v} = \frac{d\vec{s}}{dt} = \frac{d\vec{s}_{\text{пост}}}{dt} + \frac{d\vec{s}_{\text{вращ}}}{dt} = \vec{v}_0 + \vec{v}'$$

Используя связь между поступательной скоростью и угловой скоростью:

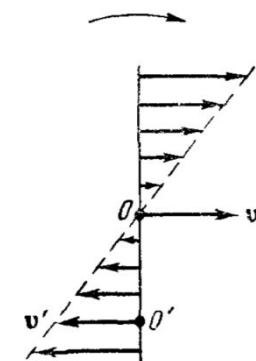
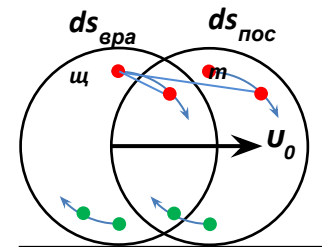
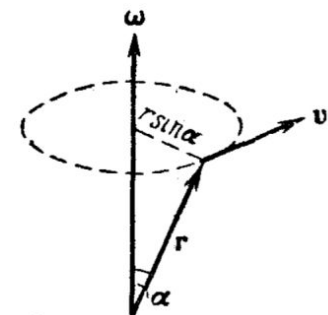
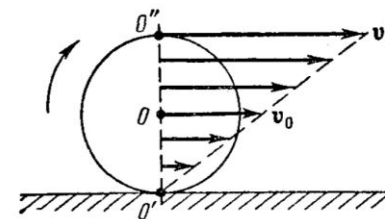
$$\vec{v}' = [\omega \vec{r}]$$

$$\vec{v} = \vec{v}_0 + [\omega \vec{r}]$$

Скорость каждой точки твердого тела участвующего в поступательном и вращательном движении описывается скоростью \vec{v}_0 движения оси вращения O и угловой скоростью ω вращения тела вокруг этой оси.

В теле, одновременно участвующем в поступательном и вращательном движении, существует точка с нулевой мгновенной скоростью – мгновенный центр вращения, через который проходит мгновенная ось вращения. В случае катящегося цилиндра он совпадает с точкой касания с поверхностью.

В общем случае, сложное движение можно описывать как ряд последовательных элементарных вращений вокруг мгновенной оси и ее перемещений.



Момент силы

Рассмотрим причины вращательного движения. Отпустим груз p – крестовина начнет крутиться с угловым ускорением β . Меняя параметры системы можно обнаружить, что ускорение β зависит от следующих параметров

- массы груза p
(чем больше тем больше β)
- радиуса от оси вращения до точки приложения силы r
(чем больше тем больше β)
- распределения R масс m на крестовине
(чем больше тем меньше β)

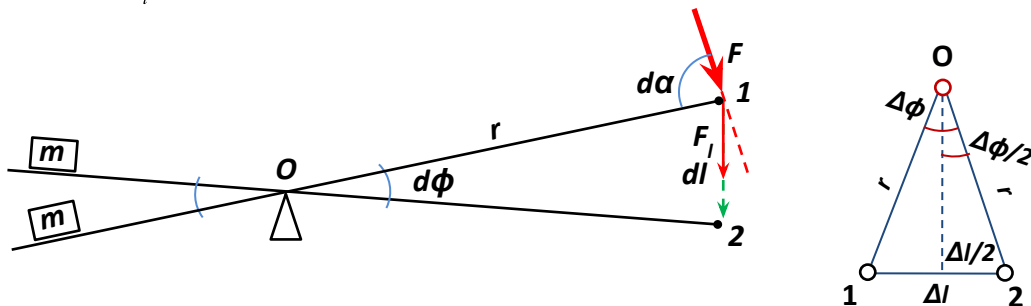
Установлено, что причиной вращательного движения является не сила, а **момент силы (M)** - векторная физическая величина, равная векторному произведению радиус-вектора, проведённого от оси вращения к точке приложения силы, на вектор этой силы. Характеризует вращательное действие силы на твёрдое тело. Единица измерения - $[H \cdot m]$.

$$\vec{M} = [\vec{r} \vec{F}]$$

Вектор момента силы ориентирован вдоль оси вращения – аксиальный. Направление определяется по правилам векторного произведения.

Это определение можно получить рассматривая работу совершаемую с помощью рычага:

$$dA = F_t dl$$



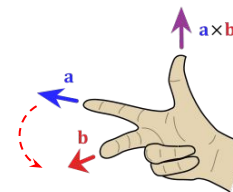
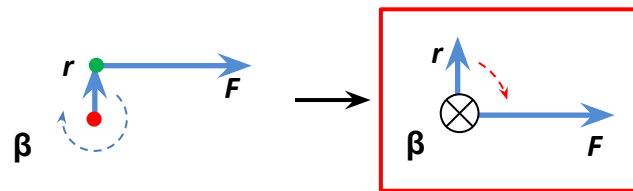
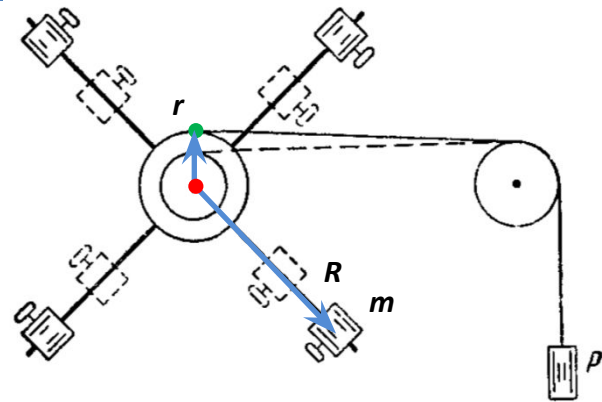
$$\frac{dl}{2} = r \sin \frac{d\phi}{2} \approx r \frac{d\phi}{2}$$

$$dl \approx r d\phi$$

$$F_t = F \sin \alpha$$

Подставив, получим связь между поворотом и силой:

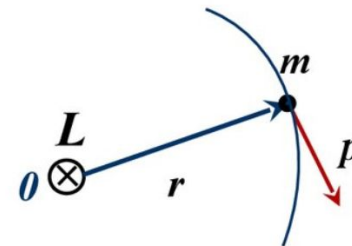
$$dA = Fr \sin \alpha d\phi \longrightarrow \vec{M} = [\vec{r} \vec{F}]$$



Момент импульса

По аналогии с понятием момента силы вводится понятие момента импульса.

Момент импульса (L) - векторная физическая величина, равная векторному произведению радиус-вектора, проведённого от оси вращения к вращающейся точке, на импульс этой точки – относительная величина. Характеризует количество вращательного движения. Единица измерения - $[м^2 кг/с]$.



$$L = [rp] = m[rv]$$

Найдем причину изменения момента импульса. Продифференцируем по времени:

$$\frac{dL}{dt} = \frac{d}{dt}[rp] = \left[\frac{dr}{dt}v\right] + \left[\frac{dp}{dt}r\right] = F$$

Важным следствием этой взаимосвязи является то, что в замкнутой системе, в отсутствие сил (и моментов сил), величина суммарного момента импульса сохраняется.

$$\frac{dL}{dt} = [rF]$$

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

$$\frac{dp}{dt} = F$$

Закон сохранения момента импульса – момент импульса замкнутой системы остается постоянным.

Свяжем момент импульса с угловой скоростью вращения:

$$L = [rp] = m[rv] \leftarrow v = [\omega r]$$

$$L = m[r[\omega r]] = \omega[mr^2]$$

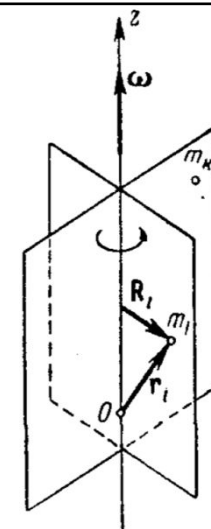
Момент инерции - скалярная физическая величина, мера инертности во вращательном движении вокруг оси, подобно тому, как масса тела является мерой его инертности в поступательном движении. Характеризуется распределением масс в теле. Единица измерения - $[м^2 кг]$.

Момент инерции точки:

$$I = mr^2$$

Момент инерции тела:

$$I = \sum m_i r_i^2$$



Тогда момент импульса можно записать в виде:

$$L = \omega I$$

$$\frac{dL}{dt} = \frac{d\omega}{dt} I = \beta I$$

Изменение момента импульса:

$$M = \beta I$$

Основное уравнение динамики вращательного движения:

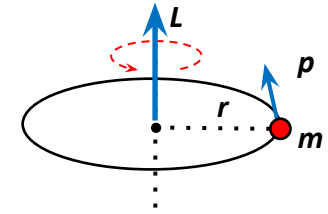
Момент инерции

Момент инерции (I) — скалярная величина, характеризующая распределение масс в теле и являющаяся, наряду с массой, мерой инертности тела при непоступательном движении.

Единица измерения - $[кг \cdot м^2]$.

Момент инерции материальной точки определяется:
 , где r - расстояние от точки до оси вращения.

$$I = mr^2$$



• Момент инерции – относительная величина, зависит от выбора оси.

• Момент инерции – аддитивная величина, момент инерции тела определяется как сумма моментов инерции всех i «точек» его образующих.

$$I = \sum m_i r_i^2$$

Для тела с однородно распределенной массой момент инерции можно выразить через плотность:

$$\rho = \frac{m}{V}$$

$$\rho_i = \lim_{\Delta V \rightarrow 0} \frac{\Delta m}{\Delta V} = \frac{dm}{dV} \text{ - в неоднородном случае.}$$

Элементарную массу можно выразить в

виде:
 $\Delta m_i = \rho_i \Delta V_i$

$$I = \sum \rho_i r_i^2 \Delta V_i$$

$$I = \rho \sum r_i^2 \Delta V_i$$

В результате предельного перехода:

$$I = \int r^2 dm = \int \rho r^2 dV$$

Рассмотрим расчет момента инерции на примере однородного

диска:

Ввиду симметрии задачи в качестве элементарных объемов выберем кольца шириной dr . Найдем объем такого кольца:

$$dV = bds \quad s_2 \quad s_1$$

$$ds = \pi(r+dr)^2 - \pi r^2$$

Можно пренебречь ввиду большего порядка малости.

$$ds = \pi r^2 + 2\pi r dr + \pi dr^2 - \pi r^2$$

$$ds = 2\pi r dr$$

$$dV = b2\pi r dr \text{ - объем кольцевого слоя.}$$

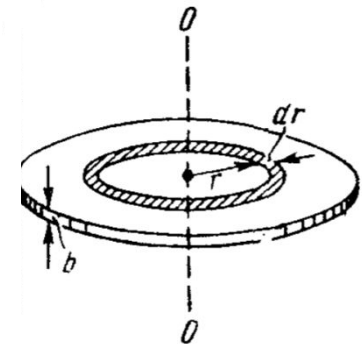
Подставив в общую формулу

$$I = \int r^2 \rho dV = \rho \int_0^R r^2 b 2\pi r dr$$

$$I = 2\pi b \rho \int_0^R r^3 dr = 2\pi b \rho \frac{R^4}{4} = \pi R^2 b \rho \frac{R^2}{2}$$

Момент инерции однородного диска

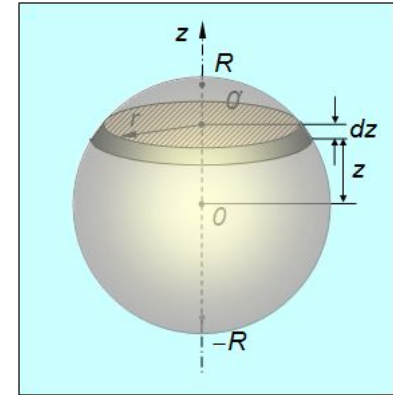
$$I = \frac{mR^2}{2}$$



Момент инерции

Рассмотрим расчет момента инерции на примере однородной

сферы:
Разобьем сферу радиусом R на диски толщиной dz , перпендикулярно оси вращения.
Найдем радиус такого диска, расположенного на высоте z от центра сферы:



$$r = \sqrt{R^2 - z^2}$$

Так как момент инерции диска $I = \frac{mR^2}{2}$

$$dI = \frac{1}{2} r^2 dm$$

$$dm = \rho dV = \rho \pi r^2 dz$$

$$I = \int_{-R}^R dI = 2 \int_0^R dI = \pi \rho \int_0^R (R^4 - 2R^2 z^2 + z^4) dz$$

$$I = \pi \rho \left(R^4 z - \frac{2}{3} R^2 z^3 + \frac{1}{5} z^5 \right) \Big|_0^R$$

объем шара

$$I = \pi \rho \left(R^5 - \frac{2}{3} R^5 + \frac{1}{5} R^5 \right) = \frac{8}{15} \pi \rho R^5 = \frac{4}{3} \pi R^3 \rho \frac{2}{5} R^2$$

Момент инерции однородного шара

$$I = \frac{2}{5} mR^2$$

$$dI = \frac{1}{2} r^2 \rho \pi r^2 dz = \frac{1}{2} \rho \pi r^4 dz = \frac{1}{2} \rho \pi (R^2 - z^2)^2 dz$$

$$dI = \frac{1}{2} \pi \rho (R^4 - 2R^2 z^2 + z^4) dz$$

Гораздо более сложной является задача расчета величины момента инерции относительно осей не проходящих через центры симметрии тел.

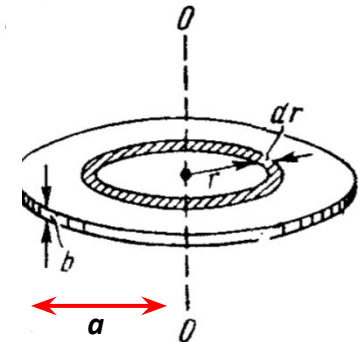
Например, момент инерции диска относительно его оси OO' : $I_{OO'} = \frac{mR^2}{2}$

Однако прямой расчет этой величины относительно оси $O'O''$ слишком сложен.

Теорема Гюйгенса – Штейнера

- момент инерции I относительно произвольной оси равен сумме момента инерции I_0 относительно оси, параллельной данной и проходящей через центр масс тела, и произведения массы тела m на квадрат расстояния между осями a .

$$I = I_0 + ma^2$$



Используя теорему Штейнера момент инерции диска относительно оси $O'O''$: $I' = \frac{mR^2}{2} + ma^2$

Кинетическая энергия твердого тела

Если тело участвует только во вращательном движении:

Если тело вращается вокруг неподвижной оси с угловой скоростью ω , то линейную скорость v_i элементарной массы тела m_i , находящегося на расстоянии r_i от оси вращения, можно выразить как:

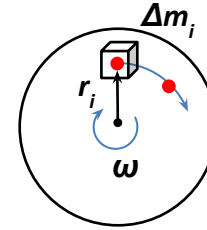
$$v_i = r_i \omega$$

Следовательно, кинетическая энергия этой i -й массы:

$$\Delta T_i = \frac{\Delta m_i v_i^2}{2} = \frac{1}{2} \Delta m_i r_i^2 \omega^2$$

Кинетическая энергия тела складывается из кинетической энергии его частей:

$$T = \sum \Delta T_i = \frac{1}{2} \omega^2 \sum \Delta m_i r_i^2 \rightarrow I \quad T = \frac{I \omega^2}{2} \quad \text{- кинетическая энергия вращательного движения.}$$



Если тело участвует и в поступательном и во вращательном движении:

Сложное движение может быть представлено как наложение поступательного и вращательного движения. Скорость i -й точки участвующей в таком движении определяется:

$$v_i = v_0 + [\omega r_i]$$

Кинетическая энергия i -й массы определяется в общем виде:

$$\Delta T_i = \frac{\Delta m_i v_i^2}{2} = \frac{1}{2} \Delta m_i (v_0 + [\omega r_i])^2$$

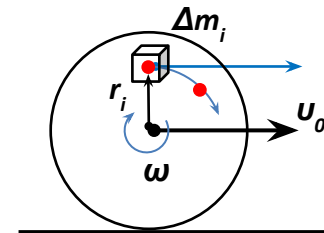
$$\Delta T_i = \frac{1}{2} \Delta m_i (v_0^2 + 2v_0[\omega r_i] + [\omega r_i]^2)$$

Учтем, что вектора r_i и ω ортогональны и просуммируем по всем массам:

$$T = \frac{1}{2} \sum \Delta m_i v_0^2 + \sum v_0 [\omega \sum \Delta m_i r_i] + \frac{1}{2} \sum \omega^2 \Delta m_i r_i^2$$

$$T = \frac{1}{2} v_0^2 \sum \Delta m_i + v_0 \omega \frac{m}{m} \sum \Delta m_i r_i + \frac{1}{2} \omega^2 \sum \Delta m_i r_i^2$$

масса тела $\sum \Delta m_i$
 центр масс $r_c = \frac{\sum m_i r_i}{m}$
 Момент инерции $\sum \Delta m_i r_i^2$



После всех замен получим:

$$T = \frac{m v_0^2}{2} + v_0 m [\omega r_c] + \frac{I \omega^2}{2}$$

Если центр масс совпадает с осью вращения, то кинетическая энергия плоского движения:

$$T = \frac{m v_c^2}{2} + \frac{I_c \omega^2}{2}$$

Работа при вращении твердого тела

Рассмотрим, какую работу совершает внешняя сила при вращении тела вокруг неподвижной оси.

За время dt i -я масса проходит путь ds_i , который можно связать с углом поворота $d\phi$:

$$ds_i = r_i d\phi$$

Тогда работа, рассматривая проекцию силы на траекторию

$$dA_i = \int_{\vec{s}_i} \vec{F}_i \cdot d\vec{s}_i = \int_{\vec{s}_i} f_{\tau i} r_i d\phi$$

$$dA_i = M_i d\phi$$

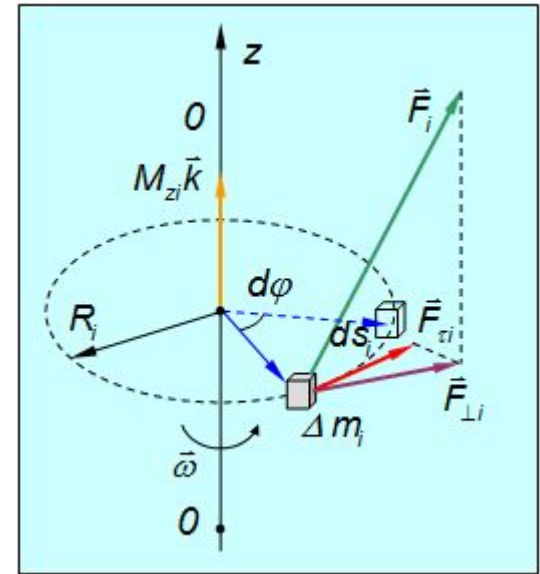
Суммируя работу над всеми точками

$$dA = \sum M_i d\phi$$

$$dA = M d\phi$$

Где M – результирующий момент сил относительно оси вращения.

$$A = \int M d\phi$$



Описание поступательного и вращательного движения

| | Поступательное | Вращательное |
|-----------------------------|---|---|
| Координата | $\overset{\curvearrowright}{r}$ [м] | φ [рад] |
| Мера инертности | m [кг] | $I = \sum m_i r_i^2$ [кг·м ²] |
| Скорость | $\overset{\curvearrowright}{v} = \frac{d\overset{\curvearrowright}{r}}{dt}$ [м/с] | $\overset{\curvearrowright}{\omega} = \frac{d\varphi}{dt} \overset{\curvearrowright}{n}$ [рад/с] |
| Ускорение | $\overset{\curvearrowright}{a} = \frac{d\overset{\curvearrowright}{v}}{dt}$ [м/с ²] | $\overset{\curvearrowright}{\beta} = \frac{d\overset{\curvearrowright}{\omega}}{dt}$ [рад/с ²] |
| Момент количества движения | $\overset{\curvearrowright}{p} = m\overset{\curvearrowright}{v}$ [кг·м/с] | $\overset{\curvearrowright}{L} = [r\overset{\curvearrowright}{p}] = I\overset{\curvearrowright}{\omega}$ [кг·м ² /с] |
| Причина изменения движения | $\overset{\curvearrowright}{F}$ [Н] | $\overset{\curvearrowright}{M} = [r \cdot \overset{\curvearrowright}{F}]$ [Н·м] |
| Основное уравнение динамики | $m\overset{\curvearrowright}{a} = \frac{d\overset{\curvearrowright}{p}}{dt} = \sum \overset{\curvearrowright}{F}_i$ | $I\overset{\curvearrowright}{\beta} = \frac{d\overset{\curvearrowright}{L}}{dt} = \sum \overset{\curvearrowright}{M}_i$ |
| Кинетическая энергия [Дж] | $T = \frac{m\overset{\curvearrowright}{v}_c^2}{2}$ | $T = \frac{I_c\overset{\curvearrowright}{\omega}^2}{2}$ |
| Работа [Дж] | $dA = \int F_t dl$ | $dA = \int M_\omega d\varphi$ |

