

## *Раздел 5. Система материальных точек. Движение абсолютно твердого тела*

*Тема 1. Кинематика и динамика абсолютно твердого тела*

*Тема 2. Момент инерции. Сохранение момента импульса*

*Тема 3. Энергия движущегося АТТ. Качение. Гироскоп*

Для работы с тестами скорректируйте Word:  
Сервис→Макрос→Безопасность→Низкая

# *Тема 1. Кинематика и динамика абсолютно твердого тела*

**П.1. Модели тел.**

**П.2. Типы движений АТТ. Кинематика АТТ.**

**П.3. Динамика поступательного движения.**

**П.4. Динамика вращательного движения АТТ.**

**П.5. Момент импульса и момент инерции тела.**

## П.1. Модели тел

Телами называются объекты, размерами которых нельзя пренебрегать.

Частицы это объекты, размерами которых можно пренебречь, их моделируют с помощью модели МТ.

Для описания движения тел существует 2 группы моделей:

- 1) Система материальных точек (СМТ)
- 2) Сплошная среда (сплошное тело).

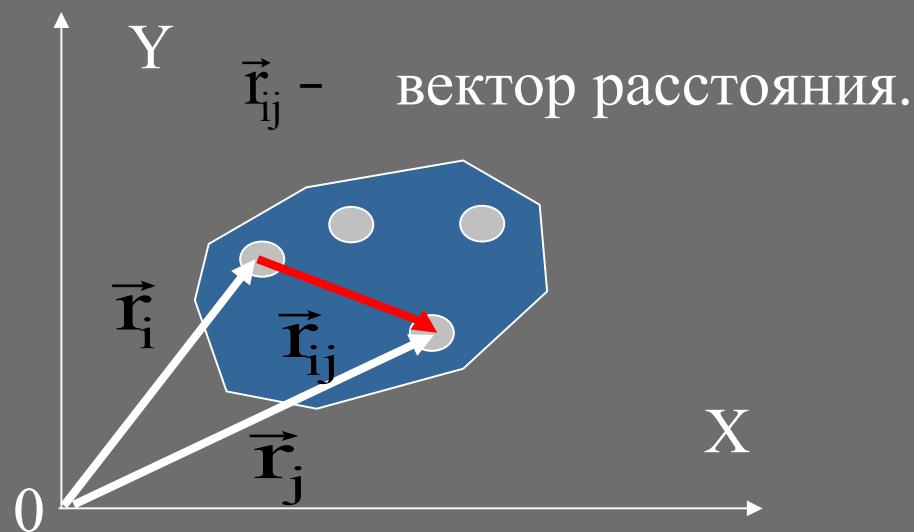
В первой модели считается, что тело состоит из частиц, между которыми пустота.

Во второй модели считается, что материя заполняет объем тела непрерывно.

Система материальных точек – это модель, являющаяся совокупностью нескольких материальных точек (2-х и больше).

Расстояние между точками является конечным. Каждая МТ в такой СМТ моделирует частицу тела.

Абсолютно твердое тело (ATT) – это такая СМТ, взаимное расположение которых не меняется, или сплошное тело, форма и размеры которого не изменяются.



$$|\vec{r}_{ij}| = \text{const} \text{ или } \Delta \vec{r}_{ij} = 0.$$

Математическая запись данных свойств реальных твердых тел

$$\Delta r_{ij} \ll r_{ij} .$$

Модель АТТ, применяется для описания реальных тел, у которых изменением расстояния между частицами можно пренебречь.

*Абсолютно упругое тело (АУТ) это СМТ, у которой взаимное расположение МТ (форма тела) полностью восстанавливается после снятия воздействия.*

До

Во время

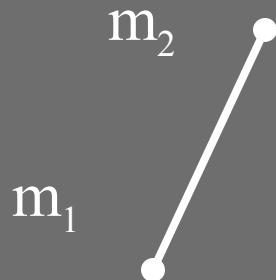
После воздействия

$$\vec{r}_{ij}$$

$$\vec{r}_{ij} + \Delta \vec{r}_{ij}$$

$$\vec{r}_{ij}$$

«Гантель» (простейшая визуальная модель ATT) – это система из двух частиц, соединенных идеальным (невесомым и абсолютно твердым) стержнем.



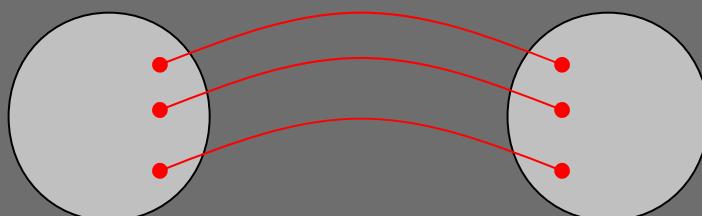
Абсолютно упругие шары («частицы») имеют размеры много меньше, чем расстояния между их центрами (длина стержня).

## П.2. Типы движений АТТ. Кинематика АТТ.

Проблема: Анализ движения АТТ является весьма сложной задачей. Как его упростить?

Решение: экспериментальные и теоретические исследования показали, что существуют основные движения, из которых можно «составить» любое движение АТТ.

1) Поступательное движение – движение, при котором траектории всех точек одинаковы и параллельно смещены.



$$\vec{V}_i = \vec{V}_j = \vec{V}.$$

Тогда можно анализировать движение только одной точки, остальные движутся точно так же.

2) Вращательное движение – все точки тела движутся по окружностям, центры которых лежат на одной прямой, а угловые скорости одинаковые:

$$\vec{\omega}_i = \vec{\omega}_j = \vec{\omega}.$$

Осью вращения называется прямая, на которой лежат центры всех окружностей, по которым движутся все точки тела.

Для МТ, движущейся по окружности:  $\vec{v}_i = [\vec{\omega}_i; \vec{r}_i]$ .

*Произвольное движение АТТ можно представить как совокупность поступательного и вращательного движения вокруг оси, которая тоже может двигаться.*

ТЕСТ

Скорость МТ при произвольном движении АТТ:

$$\vec{V}_i = \vec{V}_i^{\text{поступ}} + \vec{V}_i^{\text{вращ}} = \vec{V} + [\vec{\omega}; \vec{r}_i].$$

Кинематическими характеристиками АТТ будет совокупность  
кинематических характеристик поступательного движения

$$\vec{R}, \quad \vec{v} = \frac{d\vec{R}}{dt}, \quad \vec{a} = \frac{d^2\vec{R}}{dt^2}$$

$\vec{R}$  - радиус-вектор некоторой точки, связанной с телом,

и кинематических характеристик вращательного движения

$$\phi(t), \quad |\vec{\omega}| = \frac{d\phi}{dt}, \quad \vec{\varepsilon} = \frac{d\vec{\omega}}{dt}.$$

$\phi$  – угол поворота некоторой прямой, связанной с телом, относительно фиксированной оси  $x$ .

ТЕСТ

ТЕСТ

## П.3. Динамика поступательного движения

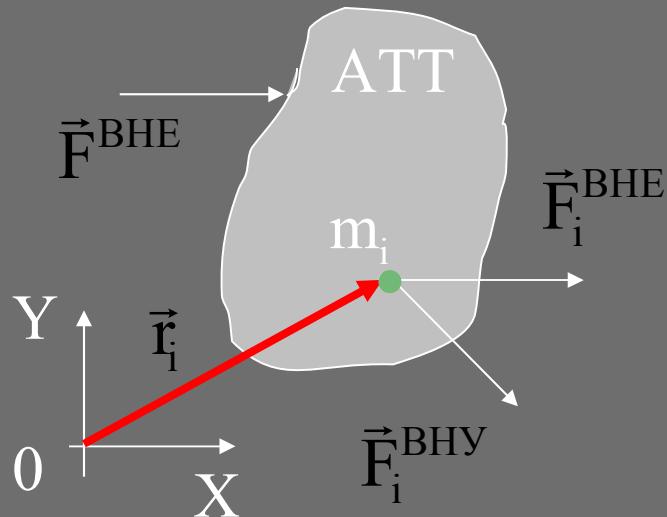
Динамика связывает характеристики движения (динамические) с характеристиками внешних воздействий.

Рассмотрим некоторую «выделенную» точку, связанную с телом.

*Потребуем, чтобы она двигалась так, как будто в ней сосредоточена вся масса, и к ней приложены все внешние силы, действующие на тело.*

Ее будем называть центром инерции.

Рассмотрим одну из точек тела, имеющую массу  $m_i$  и радиус-вектор  $\vec{r}_i$ .



Используем II закон Ньютона для одной МТ:

$$m_i \vec{a}_i = \vec{F}_i^{\text{BHE}} + \vec{F}_i^{\text{BNU}}.$$

Учтем, что для внутренних сил взаимодействия выполняется III-й закон Ньютона:  $\vec{F}_{ij}^{\text{BNU}} = -\vec{F}_{ji}^{\text{BNU}}$ .

Для точек тела все скорости и ускорения одинаковы, и их можно вынести за знак суммирования:

$$\sum (m_i \frac{d\vec{v}_{\text{Ц.И.}}}{dt}) = \vec{F}_{\text{BHE}} \Rightarrow \frac{d\vec{v}_{\text{Ц.И.}}}{dt} \sum m_i = \vec{F}_{\text{BHE}} \Rightarrow m \frac{d\vec{v}_{\text{Ц.И.}}}{dt} = \vec{F}_{\text{BHE}}.$$

Где  $m = \sum m_i$ .

Использовав определение ускорения, получим  $m\vec{a}_{\text{Ц.и.}} = \vec{F}_{\text{ВНЕ}}$

- II-й закон Ньютона для поступательного движения АТТ.

Динамической характеристикой поступательного движения АТТ является импульс  $\vec{P}_{\text{ТЕЛА}} = m\vec{V}_{\text{Ц.и.}}$

**Итог:** Центр инерции – это точка, связанная с телом и движущаяся так, как будто в ней сосредоточена вся масса тела и к ней приложены все силы.

Задача: Получить формулу связи координаты центра инерции тела с координатами точек тела.

Импульс тела есть сумма импульсов всех его точек

$$\vec{P}_{\text{ТЕЛА}} = \sum_{i=1}^N (m_i \vec{v}_i).$$

Для поступательного движения  $\sum (m_i \vec{v}_i) = (\vec{v}_{\text{Ц.И.}}) \sum m_i.$

Делим на сумму масс слева и справа:  $\vec{v}_{\text{Ц.И.}} = \frac{\sum (m_i \vec{v}_i)}{\sum m_i}.$

Используем определение скорости:

$$\vec{v}_{\text{Ц.И.}} = \frac{d\vec{R}_{\text{Ц.И.}}}{dt} = \frac{1}{\sum m_i} \sum m_i \left( \frac{d\vec{r}_i}{dt} \right).$$

Массу вносим в скобки и под знак дифференцирования, меняем местами операции дифференцирования и суммирования, сумму масс вносим под знак дифференцирования и под знак суммирования. Получаем

$$\frac{d\vec{R}_{\text{Ц.И.}}}{dt} = \frac{d}{dt} \sum \frac{m_i \vec{r}_i}{\sum m_i}.$$

Если равны производные, то равны и сами функции (с точностью до константы, которую можно считать равной 0):

$$\vec{R}_{\text{Ц.И.}} = \frac{\sum m_i \vec{r}_i}{\sum m_i} \quad \text{- формула для вычисления координаты центра инерции АТТ (системы МТ).}$$

Задача решена. Получено уравнение связи координаты центра инерции с координатами точек тела.

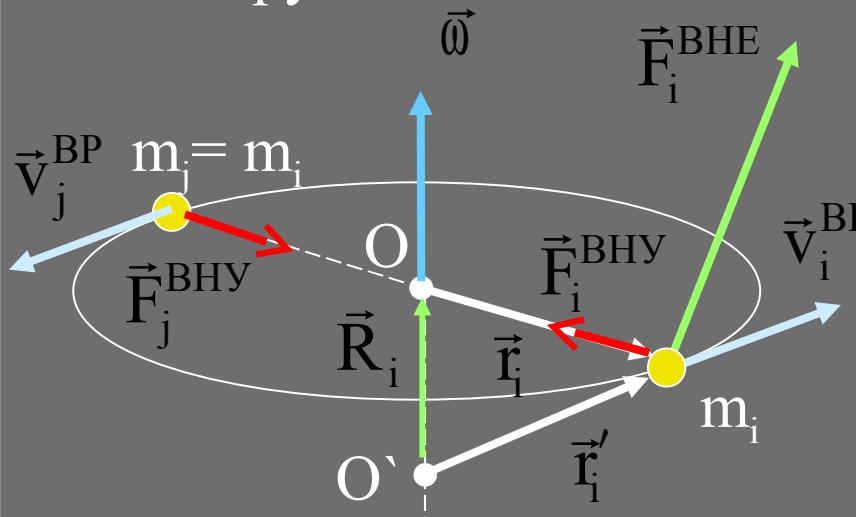
ТЕСТ

## П.4.Динамика вращательного движения АТТ.

Проблема: Какова динамическая характеристика и каково динамическое уравнение для вращательного движения АТТ?

Пусть поступательного движения нет, а есть только вращательное, и каждая точка тела движется по окружности.

Задача: Получить динамическое уравнение для движения МТ по окружности.



$$\vec{r}'_i = \vec{r}_i + \vec{R}_i, \frac{d\vec{r}'_i}{dt} = \frac{d\vec{r}_i}{dt} = \vec{v}_i.$$

У симметричного тела есть  $m_j = m_i$ ,  
 $\vec{r}_j = -\vec{r}_i$ ,  $\vec{v}_j^{BP} = -\vec{v}_i^{BP}$   
центр инерции в т.О и неподвижен,

$$\vec{F}_j^{BNU} = -\vec{F}_i^{BNU}.$$

Пусть  $\vec{F}_i^{\text{ВНЕ}} = 0$ . Импульс МТ  $\vec{p}_i = m_i \vec{v}_i \neq \text{const.}$

Не меняется момент импульса относительно  $O$ :  $\vec{L}_i = [\vec{r}_i; \vec{p}_i]$ ,  
относительно  $O'$ :  $\vec{L}'_i = [\vec{r}'_i; \vec{p}_i]$ .

Динамическое уравнение для произвольного движения МТ:  
$$\frac{d\vec{p}_i}{dt} = \vec{F}_i^{\text{СУМ}}.$$

Умножаем векторно на  $\vec{r}_i$  слева и справа. Получаем:

$$\left[ \vec{r}_i; \frac{d\vec{p}_i}{dt} \right] = \left[ \vec{r}_i; \vec{F}_i^{\text{СУМ}} \right].$$

Умножаем векторно на  $\vec{r}'_i$  слева и справа. Получаем:

$$\left[ \vec{r}'_i; \frac{d\vec{p}_i}{dt} \right] = \left[ \vec{r}'_i; \vec{F}_i^{\text{СУМ}} \right].$$

Используем правила дифференцирования произведения:

$$\frac{d}{dt} [\vec{r}_i; \vec{p}_i] = \left[ \vec{r}_i; \frac{d\vec{p}_i}{dt} \right] + \left[ \frac{d\vec{r}_i}{dt}; \vec{p}_i \right].$$

Поскольку  $m_i$  - скаляр, то  $\vec{v}_i \parallel m_i \vec{v}_i$ , и второе слагаемое равно 0.

Следовательно  $\frac{d}{dt} [\vec{r}_i; \vec{p}_i] = [\vec{r}_i; \vec{F}_i^{\text{СУМ}}].$

В свою очередь  $\frac{d}{dt} [\vec{r}'_i; \vec{p}_i] = [\vec{r}'_i; \vec{F}_i^{\text{СУМ}}].$

## ВЫВОД

$[\vec{r}_i'; \vec{p}_i] = \vec{L}_i'$  - есть динамическая характеристика движения МТ, по окружности, называемая **моментом импульса МТ относительно точки  $O'$** .

$[\vec{r}_i'; \vec{F}_i^{\text{СУМ}}] = \vec{M}_i^{\text{СУМ}}$  - есть характеристика воздействия при движении МТ по окружности, называем ее **моментом силы относительно  $O'$** .

$\frac{d\vec{L}_i'}{dt} = \vec{M}_i^{\text{СУМ}}$  - есть **динамическое уравнение** для движения МТ по окружности.

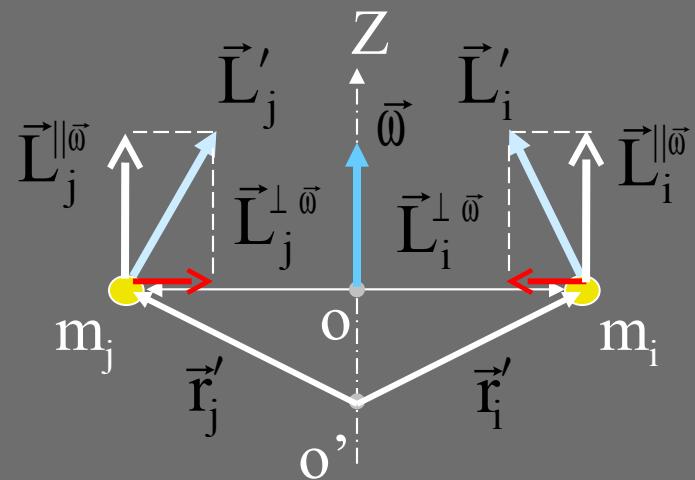
Разложим  $\vec{L}'_i = \vec{L}_i^{\parallel \vec{\omega}} + \vec{L}_i^{\perp \vec{\omega}}$ .

Если ось вращения есть ось симметрии (рис.), то для любой точки с номером  $i$  найдется точка тела с номером  $j$ , для которой

$$\vec{L}_j^{\perp \vec{\omega}} = -\vec{L}_i^{\perp \vec{\omega}}, \quad \vec{L}_j^{\parallel \vec{\omega}} + \vec{L}_i^{\parallel \vec{\omega}} = 0.$$

Найдем сумму моментов импульса  $\vec{L} = \sum_{i=1}^N \vec{L}'_i = \sum_{i=1}^N (\vec{L}_i^{\parallel \vec{\omega}} + \vec{L}_i^{\perp \vec{\omega}})$ .

В этом случае  $\vec{L} = \sum \vec{L}_i^{\parallel \vec{\omega}} = \sum [\vec{r}_i; \vec{p}_i] = \sum \vec{L}_i = \sum \vec{L}'_{iz}$  и  $\vec{L} \parallel \vec{\omega}$



Если ось вращения не является осью симметрии, тогда момент импульса и угловая скорость не коллинеарны. Такие случаи мы не будем исследовать.

При вращательном движении АТТ  $\vec{\omega}_i = \vec{\omega}_j = \vec{\omega}$ ,  $\vec{v}_i = [\vec{\omega}, \vec{r}_i]$ .

Для одной точки АТТ, вращающегося вокруг оси симметрии

$$\vec{L}_i = [\vec{r}_i; \vec{p}_i] = [\vec{r}_i; m_i \vec{v}_i^{\text{вр.}}] = m_i [\vec{r}_i [\vec{\omega}; \vec{r}_i]] \rightarrow$$

двойное векторное произведение:  $[\vec{A} [\vec{B}; \vec{C}]] = \vec{B}(\vec{A} \cdot \vec{C}) - \vec{C}(\vec{A} \cdot \vec{B})$ .

Т.к.  $\vec{r}_i \perp \vec{\omega}$ , то  $(\vec{r}_i \cdot \vec{\omega}) = 0$ .

Окончательно  $\vec{L}_i = m_i \{ \vec{\omega} (\vec{r}_i \vec{r}_i) - \vec{r}_i (\vec{r}_i \vec{\omega}) \} = m_i \vec{\omega} r_i^2$ .

Обозначим  $I_i = m_i r_i^2$  – коэффициент пропорциональности между кинематической  $\vec{\omega}_i$  и динамической характеристикой  $\vec{L}_i$ .

$\vec{L}_i = I_i \vec{\omega}_i$ .  $I_i$  отражает инертные свойства МТ, движущейся по окружности, и называется моментом инерции МТ.

Найдем  $\sum_{i=1}^N \vec{L}_i = \sum_{i=1}^N I_i \vec{\omega}_i = \sum_{i=1}^N I_i \vec{\omega} = \vec{\omega} \sum_{i=1}^N I_i = I \cdot \vec{\omega} \equiv \vec{L}$ .

Мы получили выражение для момента импульса всего тела:

$$\vec{L} = \sum \vec{L}_i = I \cdot \vec{\omega}.$$

Рассмотрим силы  $\vec{F}_i^{\text{СУМ}} = \vec{F}_i^{\text{ВНУ}} + \vec{F}_i^{\text{ВНЕ}}$ .

Умножим векторно  $\vec{r}_i$  :  $[\vec{r}_i; \vec{F}_i^{\text{СУМ}}] = [\vec{r}_i; \vec{F}_i^{\text{ВНУ}}] + [\vec{r}_i; \vec{F}_i^{\text{ВНЕ}}]$ .  
слева и справа на  $\vec{r}_i$  :

$[\vec{r}_i; \vec{F}_i^{\text{ВНУ}}] = 0$ , т.к. векторы коллинеарны. Тогда

$[\vec{r}_i; \vec{F}_i^{\text{СУМ}}] = [\vec{r}_i; \vec{F}_i^{\text{ВНЕ}}]$ , и  $\frac{d}{dt}[\vec{r}_i; \vec{p}_i] = [\vec{r}_i; \vec{F}_i^{\text{ВНЕ}}]$ .

Умножим векторно  $\vec{r}'_i$  :  $[\vec{r}'_i; \vec{F}_i^{\text{СУМ}}] = [\vec{r}'_i; \vec{F}_i^{\text{ВНУ}}] + [\vec{r}'_i; \vec{F}_i^{\text{ВНЕ}}]$ .  
слева и справа на  $\vec{r}'_i$  :

Учтем, что  $[\vec{r}'_j; \vec{F}_j^{\text{ВНУ}}] = -[\vec{r}'_i; \vec{F}_i^{\text{ВНУ}}]$ ,

$\sum [\vec{r}'_i; \vec{F}_i^{\text{СУМ}}] = \sum [\vec{r}'_i; \vec{F}_i^{\text{ВНЕ}}]$ , и  $\sum \frac{d}{dt}[\vec{r}'_i; \vec{p}_i] = \sum [\vec{r}'_i; \vec{F}_i^{\text{ВНЕ}}]$ .

Для симметричного тела

$\sum [\vec{r}'_i; \vec{p}_i] = \sum [\vec{r}_i; \vec{p}_i]$ ,  $\sum [\vec{r}'_i; \vec{F}_i^{\text{ВНЕ}}] = \sum [\vec{r}_i; \vec{F}_i^{\text{ВНЕ}}]$ .

Для симметричного тела  $\vec{M}_{\text{СУМ}}^{\text{ВНЕ}} = \sum_{i=1}^N \left[ \vec{r}_i; \vec{F}_i^{\text{ВНЕ}} \right]$

есть характеристика внешнего воздействия, определяющая быстроту изменения момента импульса АТТ, которую можно называть суммарным моментом силы.

Просуммируем динамические уравнения для всех точек АТТ

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{M}_{\text{СУМ}}^{\text{ВНЕ}}$$

*- динамическое уравнение для вращательного движения АТТ.*

## П.5. Момент импульса и момент инерции тела.

Задача: Связать момент импульса АТТ с угловой скоростью для вращения вокруг оси симметрии.

Решение:  $\vec{L} = \sum \vec{L}_i = \sum I_i \vec{\omega} = \vec{\omega} \sum I_i = \vec{\omega} I$ , где

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

Момент инерции тела есть аддитивная характеристика инертных свойств тела при вращении.

Момент импульса есть векторная динамическая характеристика вращательного движения, пропорциональная угловой скорости.

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

ТЕСТ

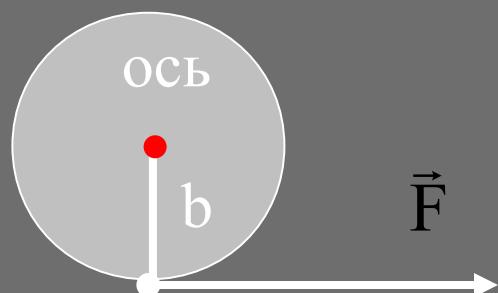
Если вращение происходит вокруг оси симметрии, то  $\vec{L} \parallel \vec{\omega}$ .

Замечание 1. Для одного и того же тела момент инерции зависит от расположения оси вращения относительно тела.

Замечание 2: Если ось не закреплена (свободна), то возможно вращение, при котором  $\vec{L}$  не параллелен  $\vec{\omega}$  и тогда  $I$  – это тензор (матрица из девяти чисел).

Замечание 3. Модуль вектора момента силы есть произведение силы на плечо.

*Плечо – это кратчайшее расстояние от оси вращения до линии действия силы.*



$M = r \cdot F \cdot \sin\alpha = F \cdot b$ , где  $b = r \cdot \sin\alpha$  - плечо силы.

Задача: Получить II-закон Ньютона для вращательного движения.

Используем ДУ для вращательного движения АТТ:

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{M}_{\text{СУМ}}.$$

Определение момента импульса:  $\vec{L} = I\vec{\omega}$ .

Пусть  $I=\text{const}$ , тогда из динамического уравнения для момента импульса можно получить  $\frac{d}{dt}(I\vec{\omega}) = \vec{M}_{\text{СУМ}}$ .

Выносим  $I$  за знак дифференцирования:  $I \frac{d\vec{\omega}}{dt} = \vec{M}_{\text{СУМ}}$ .

Угловое ускорение:  $\vec{\epsilon} \equiv \vec{\beta} = \frac{d\vec{\omega}}{dt}$ . Окончательно  $I \cdot \vec{\epsilon} = \vec{M}_{\text{СУМ}}$ .

Это есть II-закон Ньютона для вращательного движения.