

1 Кинематика точки: траектория, скорость, ускорение (нормальное, тангенциальное)

Материальная точка - геометрическая точка, которой поставлена в соответствие масса m .

Траектория точки - годограф радиус-вектора

$$\vec{r}(t) = \begin{pmatrix} x(t) \\ y(t) \\ z(t) \end{pmatrix}$$

Скорость материальной точки

$$\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \dot{\vec{r}} = \begin{pmatrix} \dot{x}(t) \\ \dot{y}(t) \\ \dot{z}(t) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} v_x(t) \\ v_y(t) \\ v_z(t) \end{pmatrix} = v\vec{\tau}$$

$$v = \sqrt{(\vec{v}, \vec{v})} = \sqrt{v_x^2 + v_y^2 + v_z^2} = \frac{ds}{dt}$$

Ускорение материальной точки $\vec{W} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d^2\vec{r}}{dt^2} =$

$$\ddot{\vec{r}} = \begin{pmatrix} \ddot{x}(t) \\ \ddot{y}(t) \\ \ddot{z}(t) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} W_x \\ W_y \\ W_z \end{pmatrix}$$

Значение ускорения: $W = \sqrt{W_x^2 + W_y^2 + W_z^2}$;

s - длина дуги $\vec{r}(s)$, ρ - радиус кривизны траектории

Т.к. $\vec{v} = \dot{\vec{r}}(s) = \frac{d\vec{r}}{ds} \frac{ds}{dt} = \vec{\tau}v \Rightarrow \vec{W} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d(v\vec{\tau})}{dt} = \dot{v}\vec{\tau} + \frac{v^2}{\rho}\vec{n}$; $W_\tau = \dot{v} = \frac{d^2s}{dt^2}$, $W_{\vec{n}} = \frac{v^2}{\rho}$;



Рис. 1: Траектория

2 Касательная, нормаль, бинормаль

- **Орт касательной:** Направлен в сторону увеличения длины дуги

$$\vec{\tau} = \frac{d\vec{r}}{ds} = \frac{\vec{v}}{v}; \quad s = s(t); \quad (\vec{\tau}, \vec{\tau}) = 1$$

- **Орт нормали:** \vec{n} - направление вектора кривизны. $\vec{n} \perp \vec{\tau}$

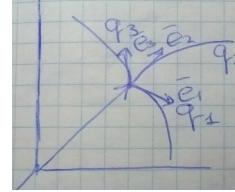
$$\text{Вектор кривизны: } \vec{k} = \frac{d\vec{\tau}}{ds} = \frac{d^2\vec{r}}{ds^2} = \frac{1}{\rho}\vec{n}$$

- **Орт бинормали** $\vec{b} = [\vec{\tau}, \vec{n}]$

3 Криволин. координаты, коэфф. Ламе. Разложение скорости и ускорения по базису ортогональных криволинейных координат

$$\bar{r} = \bar{r}(q_1, q_2, q_3);$$

Тогда q_1, q_2, q_3 - криволинейные координаты, если



1. q_1, q_2, q_3 находятся во взаимном положении (однозначном) с \forall положением точки в системе отсчета
2. Фиксируем q_1^0, q_2^0, q_3^0 . Пусть q_1 меняется. Тогда $r(q_1, q_2^0, q_3^0)$ прочертит кривую - **координатную линию**

$$H_i = \left| \frac{\partial \bar{r}}{\partial q_i} \right|; i = \overline{1, 3} \text{ - коэффициенты Ламе}$$

$$\text{В ПДСК } H_i = \sqrt{\left(\frac{\partial x}{\partial q_i}\right)^2 + \left(\frac{\partial y}{\partial q_i}\right)^2 + \left(\frac{\partial z}{\partial q_i}\right)^2}; \quad \bar{v} = \sum_{j=1}^3 H_j \dot{q}_j \bar{e}_j;$$

$$W_k = (\bar{W}, \bar{e}_k) = \frac{1}{H_k} \left(\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial(\frac{v^2}{2})}{\partial \dot{q}_k} \right) - \frac{\partial(\frac{v^2}{2})}{\partial q_k} \right)$$

где $\bar{e}_1, \bar{e}_2, \bar{e}_3$ - локальный базис криволинейных координат $\bar{e}_i = \frac{\partial \bar{r}}{\partial q_i} \frac{1}{H_i}$

4 Формулы Эйлера и Ривальса (распределение скоростей и ускорений в твердом теле)

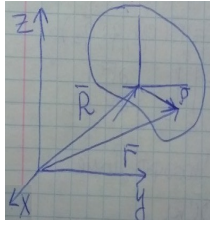
Теорема 1 (Эйлера о распределении скоростей точек). При произвольном движении твердого тела в любой момент времени $\exists! \bar{\omega}$: скорости \forall точек A и B выполнено: $\bar{v}_B = \bar{v}_A + \bar{\omega} \times \overline{AB}$

Доказательство. $\dot{\bar{r}} = \omega \times \bar{r} \Rightarrow \dot{\bar{r}}_B - \dot{\bar{r}}_A = \omega \times \bar{r}_B - \omega \times \bar{r}_A = \omega \times \overline{AB} \quad \square$

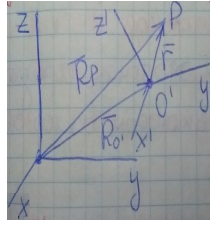
Теорема 2 (Формула Ривальса). При произвольном движении твердого тела в любой момент времени $\exists! \bar{\omega}$: скорости \forall точек A и B выполнено: $\exists! \bar{\varepsilon} = \frac{d\bar{\omega}}{dt} : \forall$ точек A и B выполнено: $\bar{W}_B = \bar{W}_A + \bar{\varepsilon} \times \overline{AB} + [\bar{\omega}; [\bar{\omega}, \overline{AB}]]$

Доказательство. $\frac{d(\text{Эйлер})}{dt} : \bar{W}_B = \bar{W}_A + \bar{\omega} \times \underbrace{(\dot{\bar{r}}_A - \dot{\bar{r}}_B)}_{\bar{v}_B - \bar{v}_A = \bar{\omega} \times \overline{AB}} + \bar{\varepsilon} \times \overline{AB}$

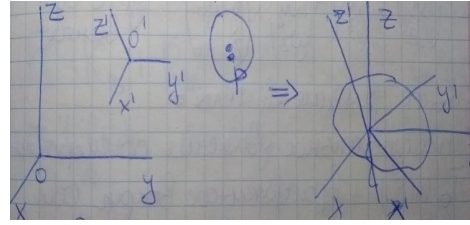
\square



(a) Эйлер



(b) Сл. движ.



(c) Кориолис

5 Сложное движение. Сложение линейных и условных скоростей и ускорений

abs (absolute) - абсолютное, por (portable) - переносное, rel (relative) -
отн. cor(Coriolis). $\bar{r} = \bar{r}^{abs} = \bar{r}^{por} + \bar{r}^{rel}$; $\bar{r}_O = \bar{r}^{por}$; $\bar{\rho} = \bar{r}^{rel} = \sum_{k=1}^3 y_k(t)\bar{e}(t)$

Теорема 3. $\bar{v}^{por} = \bar{v}_{O'} + \bar{\omega} \times \bar{r}$ (как т. Эйлера); $\bar{v}^{abs} = \bar{v}^{por} + \bar{v}^{rel}$;

Теорема 4 (Кориолиса).

$$\bar{W}^{abs} = \bar{W}^{por} + \bar{W}^{rel} + \bar{W}^{cor}$$

$$\bar{W}^{por} = \bar{W}_O + \bar{\varepsilon} \times \bar{r} + \bar{\omega} \times (\bar{\omega} \times \bar{r}) \text{ (как т. Ривальса но } \bar{r} = \overline{AB}; \bar{W}_B = \bar{W}^{por})$$

$$\bar{W}^{cor} = 2\bar{\omega}^{por} \times \bar{v}^{rel}$$

$$\text{И все вместе: } \bar{W}^{abs} = \underbrace{\bar{W}_{O'} + \bar{\varepsilon} \times \bar{r} + \bar{\omega} \times (\bar{\omega} \times \bar{r})}_{\bar{W}^{por}} + \bar{W}^{rel} + \underbrace{2\bar{\omega}^{por} \times \bar{v}^{rel}}_{\bar{W}^{cor}}$$

$$\text{соотношения: } \bar{\omega}^{abs} = \bar{\omega}^{por} + \bar{\omega}^{rel}; \bar{\varepsilon}^{abs} = \bar{\varepsilon}^{por} + \bar{\varepsilon}^{rel} + \bar{\omega}^{por} \times \bar{\omega}^{rel}$$

6 Кинематический винт. Разложение движения на поступательное и вращательное

Определение 1 (Кинематический винт). - это такое представление движения тела, в котором вектор скорости $\bar{v}_c \parallel \bar{\omega}$, т.е. $\bar{v}_c \times \bar{\omega} = 0$

Т.к. $\forall i, j \in \text{телу}$, выполнено, $\bar{v}_j = \bar{v}_i + \bar{\omega} \times \bar{r}_{ij}$ то $(\bar{v}_j, \bar{\omega}) = (\bar{v}_i, \bar{\omega})$.

Инварианты: $\bar{\omega} = \text{const}$ и

$$\bar{v}_{min} = \frac{(\bar{v}_A, \bar{\omega})}{|\bar{\omega}|} = \bar{v}_c = \bar{v}_O + \bar{\omega} \times \overline{OC} = \alpha \bar{\omega}$$

$$\forall i \Rightarrow \begin{pmatrix} v_i^x \\ v_i^y \\ v_i^z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} v_0^x \\ v_0^y \\ v_0^z \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} \omega^x \\ \omega^y \\ \omega^z \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} x - x_0 \\ y - y_0 \\ z - z_0 \end{pmatrix}; \text{ ось винта: } \frac{v_i^x}{\omega^x} = \frac{v_i^y}{\omega^y} = \frac{v_i^z}{\omega^z}$$

Поступательное движение в твердом теле = поступательное движение со скоростью $\bar{v}_o(\parallel \bar{\omega})$ + вращательное движение вокруг оси винта ($\parallel \bar{\omega}$)

7 Определение кинетического момента, кинетической энергии. Формулы преобразования кин. момента при замене полюса, разложение кин. энергии на энергию движения ц. масс и вращательную

Определение 2 (МИ/КМ). *Кинетическим моментом (моментом импульса) относительно точки O с радиус вектором \bar{r}_O называется:*

$$\bar{K}_O = \int_S (\bar{r} - \bar{r}_O) \times \bar{v} dm; \quad \left(\bar{K}_O = \sum_{i=1}^N m_i [(\bar{r}_i - \bar{r}_O) \times \bar{v}_i] \right)$$

Определение 3 (Кин. энергия). *Кинетической энергией называется:*

$$T = \frac{1}{2} \int_S (\bar{v}, \bar{v}) dm; \quad \left(T = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N m_i (\bar{v}_i, \bar{v}_i) \right)$$

$$\text{Т.к. } \bar{r} = \frac{1}{m} \int_S \bar{r} dm, \quad m = \int_S dm; \quad \bar{K}_A = \bar{K}_B + \bar{R}_{AB} \times m_\Sigma \bar{v}_C$$

$$\text{З. изм. МИ: } \boxed{\dot{\bar{K}}_O = \bar{M}^{\text{внеш}} - m[\bar{V}_O, \bar{V}_C]} \xrightarrow{\bar{V}_O=0 \text{ or } O \equiv C} \text{ЗСМИ: } \boxed{\dot{\bar{K}}_O = \bar{M}^{\text{внеш}}}$$

Теорема 5 (Кенига). *Кинетическая энергия = кин. энергия материальной точки, помещенной в центр масс и кин энергии движения системы относительно центра масс*

$$T = \frac{mv_c^2}{2} + T_{rel} + \left(\bar{v}_\delta; m_\Sigma(\bar{C} - \bar{v}_A) \right)$$

Для твердого тела: $\boxed{T = \frac{1}{2}mv_C^2 + \frac{1}{2}I\omega^2}$, (где I относительно оси $\parallel \bar{\omega}$ и проходящей через центр масс)

8 Основные законы динамики. Законы Ньютона, закон изменения кин. момента, ЗСЭ.

$\bar{F} = \bar{F}^e + \bar{F}^i$, где \bar{F}^e - внешние силы. \bar{F}^i - силы внутри системы.
Работа сил: $\delta A = (\bar{F}, \delta \bar{r})$. $A_{12} = T_2 - T_1$; $N = \frac{\delta A}{\delta t}$ - мощность.

$\overline{M} = \bar{r} \times \overline{F}$ - момент силы. \bar{r} проведен от оси вращения до точки приложения силы. **2 Закон Ньютона:** $\overline{F} = m\overline{W}$, $\dot{p} = \overline{F}^e$, где \overline{F}^e - \sum внешняя сила.

Теорема 6 (о движении центра масс:). $m\dot{\bar{v}}_C = \overline{F}^e$

Теорема 7 (Закон изменения кин. момента). $\dot{\overline{K}}_0 = -m\bar{v}_0 \times \bar{v}_C + \overline{M}_0^e$
где \overline{M}_0^e - момент внешних сил

Теорема 8 (ЗСЭ). Полная механическая энергия системы не изменяется во времени, если все действующие силы потенциальны, а их потенциал не зависит от времени

9 Законы динамики для НСО. Кориолисовы и переносные силы инерции

$$\overline{W}_p^{abs} = \overline{W}_p^{por} + \overline{W}_p^{rel} + \overline{W}_p^{cor} \Rightarrow m\overline{W}_{rel} = \overline{F} + \overline{F}_{por} + \overline{F}_{cor}$$

$$\overline{F}_{por} = -m\overline{W}_{por}; \overline{F}_{cor} = -2m\bar{\omega}^{por} \times \bar{v}^{rel}$$

$$\dot{\overline{K}}_A = \overline{M}_F + \overline{M}_{per} + \overline{M}_{cor}$$

$$\overline{W}_{por} = \overline{W}_0 + \bar{\varepsilon} \times \bar{\rho} + \bar{\omega} \times (\bar{\omega} \times \bar{\rho})$$

10 Динамика систем переменного состава. Закон изменения импульса. Закон изменения кин. момента

$$p_1 \text{ - уходит. } p_2 \text{ - приходит. } \Delta \bar{p} = \Delta \bar{p} - \Delta \bar{p}_1 + \Delta \bar{p}_2;$$

$$m = m_0 - m_1 + m_2; \dot{\overline{K}}_0 = \overline{M}_0 - \overline{M}_1 + \overline{M}_2;$$

$$\dot{p} = \overline{F} - \overline{F}_1 + \overline{F}_2; \overline{F}_1 = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta p_1}{\Delta t}; \overline{F}_2 = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta p_2}{\Delta t}$$

Где $\bar{u}_1 = \bar{v}_1 - \bar{v}$; $\bar{u}_2 = \bar{v}_2 - \bar{v}$ - абсолютные скорости

$$\boxed{m\dot{\bar{v}} = \overline{F} - \dot{m}_1(\bar{v}_1 - \bar{v}) + \dot{m}_2(\bar{v}_2 - \bar{v})}; \text{ - Уравнение Мещерского}$$

Тогда при $\overline{F}_{внеш} = 0$, $m_2 = const$; и после интегрирования получим:

$$\boxed{v(t) = v_0 + u \ln \frac{m_0}{m(t)}} \text{ - формула Циолковского}$$

11 Движение точки в центральном поле. Интеграл площадей, интеграл энергии

Закон сохранения кин. момента $\bar{K}_0 = \text{const}$ $\bar{F} = f(r) \frac{\bar{r}}{|\bar{r}|}$; $f = f(t, \bar{r}, \dot{\bar{r}})$;
 $\rho^2 \dot{\varphi} = c$; $\bar{c} = \bar{r} \times \bar{v}$; - приведенный момент импульса

Интеграл площадей: $\frac{dS}{dt} = \frac{1}{2} \rho^2 \dot{\varphi} = \frac{1}{2} c = \frac{1}{4} \frac{K_0}{m} = \text{const}$

Уравнение Бине: $u'' + u = -\frac{f}{mc^2 u^2} \Rightarrow \dot{r} = -c \dot{u}$, где $u = \frac{1}{r}$

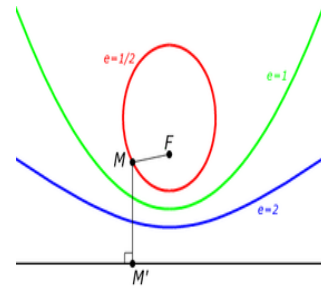
Рассмотрим поля тяготения $f = -\frac{\gamma M}{r^2} = -\frac{\mu}{r^2}$
 Тогда ЗСЭ выполнимо: $\Rightarrow v^2 - 2\frac{\mu}{r} = \text{const}$

$$u'' + u = \frac{\mu}{c^2}; \Rightarrow u = \frac{\mu}{c^2} + A \cos(\varphi + \varphi_0) \Rightarrow r = \frac{p}{1 + e \cos(\varphi + \varphi_0)}$$

Где $p = \frac{\mu}{c^2}; e = \frac{Ac^2}{\mu} \geq 0$ - эксцентриситет.

Тогда возможны случаи:

1. $e=0$ - окр радиуса p
2. $0 < e < 1$ - эллипс
3. $e=1$ - парабола
4. $e > 1$ - гипербола



Теорема 9 (Третий закон Кеплера).

$$\frac{T^2}{a^3} = \text{const}$$