# Аналитическая механика

## Муницина Валерия Александровна

## 19 сентября 2017 г.

Набор: Александр Валентинов Об ошибках писать: vk.com/valentiay

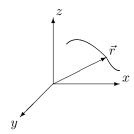
# Содержание

Кинематика точки	1
Векторное описание движения	1
Декартовы координаты	1
Движение по окружности	1
	2
	3
	4
Кинематика твердого тела	4
<del>-</del> · ·	6
	7
	8
Классификация движения твердого тела	8
Поступательное	8
Мгновенное поступательное движение	8
	8

### Кинематика точки

Определение. Материальная точка - точка, размером которой можно пренебречь.

Мы будем полагать, что время меняется равномерно и непрерывно.



#### Векторное описание движения

Зависимость координат от времени назовем законом движения.

$$\vec{r} = \vec{r}(t) \in C^2$$

**Определение.**  $\gamma = \{ \vec{r}(t), \ t \in (0, +\infty) \}$  - траектория

$$\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt}$$
 
$$\vec{w} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d^2\vec{r}}{dt^2}$$

#### Декартовы координаты

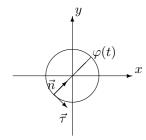
$$\vec{r}(t) = x(t)\vec{e_x} + y(t)\vec{e_y} + z(t)\vec{e_z}$$

$$\vec{v}(t) = \dot{x}(t)\vec{e_x} + \dot{y}(t)\vec{e_y} + \dot{z}(t)\vec{e_z}$$

$$\vec{w}(t) = \ddot{x}(t)\vec{e_x} + \ddot{y}(t)\vec{e_y} + \ddot{z}(t)\vec{e_z}$$

#### Движение по окружности

$$\begin{cases} x = R\cos\varphi \\ y = R\sin\varphi \end{cases}$$
 
$$\begin{cases} \dot{x} = -R\sin\varphi \cdot \dot{\varphi} \\ \dot{y} = R\cos\varphi \cdot \dot{\varphi} \end{cases}$$
 
$$\begin{cases} \ddot{x} = -R\cos\varphi \cdot \dot{\varphi}^2 - R\sin\varphi \cdot \ddot{\varphi} \\ \ddot{y} = -R\sin\varphi \cdot \dot{\varphi}^2 + R\cos\varphi \cdot \ddot{\varphi} \end{cases}$$



$$\begin{split} \vec{v} &= R \dot{\varphi} (-\sin\varphi \cdot \vec{e_x} + \cos\varphi \cdot \vec{e_y}) = R \dot{\varphi} \vec{r} \\ \vec{w} &= R \ddot{\varphi} (-\sin\varphi \cdot \vec{e_x} + \cos\varphi \cdot \vec{e_y}) + R \dot{\varphi}^2 (-\cos\varphi \cdot \vec{e_x} - \sin\varphi \cdot \vec{e_y}) = R \ddot{\varphi} \vec{\tau} + R \dot{\varphi}^2 \vec{n} \end{split}$$

$$\vec{v} = R\dot{\varphi}\vec{\tau} = v\vec{\tau}$$
 
$$\vec{w} = R\ddot{\varphi}\vec{\tau} + R\dot{\varphi}^2\vec{n} = \dot{v}\vec{\tau} + \frac{v^2}{R}\vec{n}$$

#### Естественное описание движения

Кривая задана параметрически естественным параметром  $s.\ ds = |\vec{dr}| \neq 0$ 

Определение.

$$\vec{\tau} = \frac{d\vec{r}}{ds} = \dot{\vec{r}}$$
 - касательный вектор (1)

$$\vec{n} = \frac{\dot{\vec{r}}}{|\dot{\vec{\tau}}|}$$
 - вектор главной нормали (2)

$$\vec{b} = [\vec{t}; \vec{n}]$$
 - вектор бинормали (3)

**Утверждение 1.**  $\{\vec{\tau}, \vec{n}, \vec{b}\}$  - тройка ортогональных единичных векторов.

Доказательство.

$$|\vec{\tau}| = \frac{|d\vec{r}|}{|ds|} = 1 \tag{4}$$

$$|\vec{n}| = \frac{|\dot{\vec{r}}|}{|\dot{\vec{r}}|} = 1 \tag{5}$$

$$|\vec{\tau}| = 1 \Rightarrow (\tau, \tau) = 1 \tag{6}$$

$$(\dot{\vec{\tau}}, \vec{\tau}) + (\vec{\tau}, \dot{\vec{\tau}}) = 0 \tag{7}$$

$$2(\dot{\vec{\tau}}, \vec{\tau}) = 0 \Rightarrow \dot{\vec{\tau}} \perp \vec{\tau} \Rightarrow \vec{n} \perp \vec{\tau} \tag{8}$$

Этот трехгранник называют репер Ферне. (Дарбу, сопровождающий трехгранник).

Теорема 1.  $\vec{v} = v\vec{\tau}$ ,  $\vec{w} = \dot{v}\vec{\tau} + \frac{v^2}{\rho}\vec{n}$ ,  $\epsilon\partial e \ v = \dot{s}$ .

Доказательство.

$$\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{d\vec{r}}{ds}\frac{ds}{dt} = v\vec{\tau} \tag{9}$$

$$\dot{\vec{\tau}} = \frac{d\vec{\tau}}{ds}\frac{ds}{dt} = \vec{n}kv$$
, по формуле (2)

$$\vec{w} = \dot{\vec{v}} = \dot{v}\vec{\tau} + v\dot{\vec{\tau}} = \dot{v}\vec{\tau} + v^2k\vec{n} = \dot{v}\vec{\tau} + \frac{v^2}{\rho}\vec{n}$$
 (11)

 $\dot{v}\vec{\tau}$  - касательное ускорение

$$\frac{v^2}{\rho} \vec{n}$$
 - нормальное ускорение

$$ho = rac{1}{|\dot{r}|}$$
 - радиус кривизны

$$k=|\vec{\ddot{r}}|$$
 - кривизна

 $\vec{\ddot{r}}$  - вектор кривизны

Формулы Френеля:

$$\begin{cases} \vec{\tau}' = k\vec{n} \\ \vec{n}' = -k\vec{\tau} + \varkappa \vec{b} \\ \vec{b}' = -\varkappa \vec{n} \end{cases}$$

где и - коэффициент кручения.

Доказательство.

$$\begin{split} |\vec{n}| &= 1 \Rightarrow (\vec{n}, \vec{n}) = 0 \\ \vec{n} \perp \vec{\tau} \Rightarrow (\vec{n}', \vec{\tau}) + (\vec{n}, \vec{\tau}') &= 0 \Rightarrow (\vec{n}', \vec{\tau}) + k = 0 \end{split}$$

$$\vec{b}' = [\vec{\tau}', \vec{n}] + [\vec{\tau}, \vec{n}'] = [k\vec{n}, \vec{n}] + [\vec{\tau}, -k\vec{\tau} + \varkappa \vec{b}] = 0 + \varkappa [\vec{r}, \vec{b}] = -\varkappa \vec{n}$$

Ортогональные векторные координаты

$$\vec{r} = \vec{r}(q_1(t), q_2(t), q_3(t)) \tag{12}$$

$$\vec{v} = \dot{\vec{\tau}} = \sum_{i=1}^{3} \frac{\partial \vec{r}}{\partial q_i} \dot{q}_i \tag{13}$$

$$\vec{H_i} = \frac{\partial \vec{r}}{\partial q_i} = H_i \vec{e_i}$$
, где  $H_i$  - коэффициенты Ламе. (14)

(15)

#### Геометрический смысл

$$ds_i = H_i dq_i$$

 $s_i$  - длина дуги i-й к-ой линии.

$$H_{i} = \frac{\partial \vec{r}}{\partial q_{i}} = \sqrt{\left(\frac{\partial x}{\partial q_{i}}\right)^{2} + \left(\frac{\partial y}{\partial q_{i}}\right)^{2} + \left(\frac{\partial z}{\partial q_{i}}\right)^{2}}$$
$$\vec{v} = \sum_{i=1}^{3} H_{i} \dot{q}_{i} \vec{e}_{i}, \quad v^{2} = (\vec{v}, \vec{v}) = \sum_{i=1}^{3} H_{i}^{2} \dot{q}_{i}^{2}$$

**Теорема 2.** Копоненты вектора ускорения в ортогональном криволинейном базисе определяются равенством:

$$w_i = \frac{1}{H_i} \left( \frac{d}{dt} \frac{\partial}{\partial \dot{q}_i} \left( \frac{v^2}{2} \right) - \frac{\partial}{\partial q_i} \left( \frac{v^2}{2} \right) \right)$$

Доказательство.

$$(\vec{w}, \vec{H_i}) = \left(\frac{d\vec{v}}{dt}, \frac{\partial \vec{r}}{\partial q_i}\right) = \frac{d}{dt} \left(\vec{v}, \frac{\vec{r}}{\partial q_i}\right) - \left(\vec{v}, \frac{d}{dt} \frac{\partial \vec{r}}{\partial q_i}\right) \triangleq$$
(16)

$$1) \frac{\partial \vec{r}}{\partial q_i} = \frac{\partial \vec{v}}{\partial q_i'} - \text{из определения скорости}$$
 (17)

2) 
$$\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial \vec{r}}{\partial q_i} \right) = \sum_{j=1}^3 \frac{\partial^2 \vec{r}}{\partial q_j \partial q_i} \dot{q}_j = \sum_{j=1}^3 \frac{\partial^2 \vec{r}}{\partial q_i \partial q_j} \dot{q}_j =$$
 (18)

$$= \frac{\partial}{\partial q_i} \left( \frac{d\vec{r}}{dt} \right) = \frac{\partial \dot{\vec{r}}}{\partial q_i} = \frac{\partial \vec{v}}{\partial q_i}$$
 (19)

$$\triangleq \frac{d}{dt} \left( \vec{v}, \frac{\partial \vec{v}}{\partial q_i} \right) - \left( \vec{v}, \frac{\partial \vec{v}}{\partial q_i} \right) = \frac{d}{dt} \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial q_i} (\vec{v}, \vec{v}) - \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial q_i} (\vec{v}, \vec{v}) = \tag{20}$$

$$= \frac{d}{dt} \frac{\partial}{\partial \dot{q}_i} \left(\frac{v^2}{2}\right) - \frac{\partial}{\partial q_i} \left(\frac{v^2}{2}\right) \tag{21}$$

$$w_i = (\vec{w}, \vec{e_i}) = \frac{1}{H_i} (\vec{w}, \vec{H_i})$$
 (22)

# Кинематика твердого тела

**Определение.** Абсолютно твердым телом называется множество точек, расстояние между которыми не меняется со временем.

$$\{\vec{r_i}, i = \overline{1 \dots n} : |\vec{r_i} - \vec{r_j}| = C_{ij} = const, n \geqslant 3\}$$

OXYZ - неподвижная система отсчета.  $S\xi\eta\zeta$  - связаны с телом (движется).

$$X = \begin{pmatrix} (\vec{e_{\xi}}, \vec{e_{x}}) & (\vec{e_{\xi}}, \vec{e_{y}}) & (\vec{e_{\xi}}, \vec{e_{z}}) \\ (\vec{e_{\eta}}, \vec{e_{x}}) & (\vec{e_{\eta}}, \vec{e_{y}}) & (\vec{e_{\eta}}, \vec{e_{z}}) \\ (\vec{e_{\zeta}}, \vec{e_{x}}) & (\vec{e_{\zeta}}, \vec{e_{y}}) & (\vec{e_{\xi}}, \vec{e_{\zeta}}) \end{pmatrix}$$
 - матрица направляющих косинусов.

$$\vec{AB} = x\vec{e_x} + y\vec{e_y} + z\vec{e_z}$$
 
$$\vec{AB} = \xi\vec{e_\xi} + \eta\vec{e_\eta} + \zeta\vec{e_\zeta}$$

$$X \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} (\vec{e_{\xi}}, x\vec{e_x} + y\vec{e_y} + z\vec{e_z}) \\ (\vec{e_{\eta}}, x\vec{e_x} + y\vec{e_y} + z\vec{e_z}) \\ (\vec{e_{\zeta}}, x\vec{e_x} + y\vec{e_y} + z\vec{e_z}) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} (\vec{e_{\xi}}, \vec{AB}) \\ (\vec{e_{\eta}}, \vec{AB}) \\ (\vec{e_{\zeta}}, \vec{AB}) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \xi \\ \eta \\ \zeta \end{pmatrix} = \vec{\rho}$$

$$\vec{\rho} = X\vec{r}$$

Утверждение 2. X - ортогональная матрица.

Доказательство.

$$XX^{T} = X^{T}X = \begin{pmatrix} (\vec{e_{\xi}}, \vec{\xi}) & (\vec{e_{\xi}}, \vec{\eta}) & (\vec{e_{\xi}}, \vec{\zeta}) \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ & \ddots & \end{pmatrix} = 0$$

Т.к. базис ортогональный.

$$\begin{pmatrix} \vec{e}_{\vec{\xi}} \\ \vec{e}_{\eta} \\ \vec{e}_{\zeta} \end{pmatrix} = X \begin{pmatrix} \vec{e}_{x} \\ \vec{e}_{y} \\ \vec{e}_{z} \end{pmatrix}$$

$$\begin{pmatrix} \dot{e}_{\vec{\xi}} \\ \dot{e}_{\eta} \\ \dot{e}_{\zeta} \\ \end{pmatrix} = \dot{X} \begin{pmatrix} \vec{e}_{x} \\ \vec{e}_{y} \\ \vec{e}_{z} \\ \end{pmatrix} = \underbrace{\dot{X}X^{T}}_{\Omega} \begin{pmatrix} \vec{e}_{\xi} \\ \vec{e}_{\eta} \\ \vec{e}_{\zeta} \\ \end{pmatrix} = \Omega \begin{pmatrix} \vec{e}_{\xi} \\ \vec{e}_{\eta} \\ \vec{e}_{\zeta} \\ \end{pmatrix}$$

$$\Omega = \dot{X}X^{T}$$

**Утверждение 3.**  $\Omega$  - *кососимметрична*.

Доказательство.

$$\Omega\Omega^2 = \dot{X}X^T + (\dot{X}X^T)T = \dot{X}X^T + X\dot{X}^T = \frac{d}{dt}(XX^T) = \frac{d}{dt}(E) = 0$$

Следствие.

$$\Omega = \begin{pmatrix} 0 & \omega_{\zeta} & -\omega_{\eta} \\ -\omega_{\zeta} & 0 & \omega_{\xi} \\ \omega_{\eta} & -\omega_{\xi} & 0 \end{pmatrix} \text{- } \Phi \text{акт, который может быть законспектирован неправильно}$$

Определение.  $\vec{\omega} = \omega_\xi \vec{e_\xi} + \omega_\eta \vec{e_\eta} + \omega_\zeta \vec{e_\zeta}$  - угловая скорость подвижного репера.

#### Формулы Пуассона

Утверждение 4.

$$\dot{\vec{e_i}} = [\vec{\omega}, \vec{e_i}], \quad i = \overline{1 \dots 3}$$

Доказательство.

$$\dot{\vec{e_\xi}} = \omega_\zeta \vec{e_\eta} - \omega_\eta \vec{e_\zeta} = \begin{vmatrix} \vec{e_\xi} & \vec{e_\eta} & \vec{e_\zeta} \\ \omega_\xi & \omega_\eta & \omega_\zeta \\ 1 & 0 & 0 \end{vmatrix} = [\vec{\omega}, \vec{e_\xi}]$$

Утверждение 5.  $\vec{\omega}=\vec{e_{\xi}}(\dot{\vec{e_{\eta}}},\vec{e_{\zeta}})+\vec{e_{\eta}}(\dot{\vec{e_{\zeta}}},\vec{e_{\xi}})+\vec{e_{\zeta}}(\dot{\vec{e_{\xi}}},\vec{e_{\eta}})$ 

Доказательство.

$$\begin{aligned} (\dot{e}_{\xi}^{\dagger}, e_{\eta}^{\dagger}) &= \omega_{\zeta} \\ (\dot{e}_{\eta}^{\dagger}, e_{\zeta}^{\dagger}) &= \omega_{\xi} \\ (\dot{e}_{\zeta}^{\dagger}, e_{\xi}^{\dagger}) &= \omega_{\eta} \end{aligned}$$

Утверждение 6.  $\vec{\omega} = \frac{1}{2}([\vec{e_{\xi}},\dot{e_{\xi}}] + [\vec{e_{\eta}},\dot{e_{\eta}}] + [\vec{e_{\zeta}},\dot{e_{\zeta}}])$ 

Доказательство.

$$\begin{split} \vec{\omega} &= \frac{1}{2}([\vec{e_{\xi}}, \dot{\vec{e_{\xi}}}] + [\vec{e_{\eta}}, \dot{\vec{e_{\eta}}}] + [\vec{e_{\zeta}}, \dot{\vec{e_{\zeta}}}]) = \frac{1}{2}([\vec{e_{\xi}}, [\vec{\omega}, \vec{e_{\xi}}]] + [\vec{e_{\eta}}, [\vec{\omega}, \vec{e_{\eta}}]] + [\vec{e_{\zeta}}, [\vec{\omega}, \vec{e_{\zeta}}]]) = \\ &= \frac{1}{2}\left(\vec{\omega}(\vec{e_{\xi}}, \vec{e_{\xi}}) - \vec{e_{\xi}}(\vec{\omega}, \vec{e_{\xi}}) + \vec{\omega}(\vec{e_{\eta}}, \vec{e_{\eta}}) - \vec{e_{\eta}}(\vec{\omega}, \vec{e_{\eta}}) + \vec{\omega}(\vec{e_{\zeta}}, \vec{e_{\zeta}}) - \vec{e_{\zeta}}(\vec{\omega}, \vec{e_{\zeta}})\right) = \\ &= \frac{1}{2}(3\vec{\omega} - \vec{\omega}) = \vec{\omega} \end{split}$$

Пример. Угловая скорость репера Френеля.

$$\begin{cases} \vec{\tau}' = k\vec{n} \\ \vec{n}' = -k\vec{\tau} + \varkappa \vec{b} \\ \vec{b}' = -\varkappa \vec{n} \end{cases}$$

$$\begin{cases} \dot{\vec{\tau}} = \frac{d\vec{\tau}}{ds}\dot{s} \\ \dot{\vec{n}} = \frac{d\vec{n}}{ds}\dot{s} \\ \dot{\vec{b}} = \frac{d\vec{b}}{ds}\dot{s} \end{cases}$$

$$\vec{\omega} = \vec{\tau}(\dot{s}(-k\vec{\tau} + \varkappa \vec{b}), \vec{b}) + \vec{n}(\dot{s}(-\varkappa \vec{n}, \vec{\tau}) + \vec{b}(\dot{s}(k\vec{n}), \vec{n}) = \dot{s}(\varkappa \vec{\tau} + k\vec{b})$$

Определение. Угловой скоростью твердого тела называется угловая скорость подвижного репера, с ним свзязанного.

#### Формула распределения скоростей точек твердого тела

$$\vec{v_B} = \vec{v_A} + [\vec{\omega}, \vec{AB}]$$

Доказательство.

$$\begin{split} \vec{AB} &= \xi \vec{e_\xi} + \eta \vec{e_\eta} + \zeta \vec{e_\zeta} \\ \vec{AB} &= \xi \dot{\vec{e_\xi}} + \eta \dot{\vec{e_\eta}} + \zeta \dot{\vec{e_\zeta}}, \quad \dot{\xi} = \dot{\eta} = \dot{\zeta} = 0 \\ (\vec{r_B} - \vec{r_A}) &= \xi [\vec{\omega}, \vec{e_\xi}] + \eta [\vec{\omega}, \vec{e_\eta}] + \zeta [\vec{\omega}, \vec{e_\zeta}] \\ \vec{r_1} - \dot{\vec{r_2}} &= [\vec{\omega}, \xi \vec{e_\xi} + \eta \vec{e_\eta} + \zeta \vec{e_\zeta}] \\ \vec{v_B} &= \vec{v_A} + [\vec{\omega}, \vec{AB}] \end{split}$$

Следствие.  $S\xi\eta\zeta \to \vec{\omega}, \ S'\xi'\eta'\zeta' \to \vec{\omega}'$ 

$$\Rightarrow \vec{\omega} - \vec{\omega}' = 0 \Rightarrow \vec{\omega} = \vec{\omega}'$$

Утверждение 7.  $(\Phi$ ормула Ривальса)  $\vec{w_B} = \vec{w_A} + [\vec{\varepsilon}, \vec{AB}] + [\vec{\omega}, [\omega, \vec{AB}]].$ 

Доказательство.

$$\begin{split} \vec{v_B} &= \vec{v_A} + [\vec{\omega}, \vec{AB}] \\ \dot{\vec{v_B}} &= \dot{\vec{v_A}} + [\dot{\vec{\omega}}, \vec{AB}] + [\vec{\omega}, \vec{r_B} - \vec{r_A}] \\ \vec{w_B} &= \vec{w_A} + [\vec{\varepsilon}, \vec{AB}] + [\vec{\omega}, [\vec{\omega}, \vec{AB}]] \end{split}$$

 $[ec{arepsilon}, ec{AB}]$  - вращательное ускорение,  $[ec{\omega}, [ec{\omega}, ec{AB}]]$  - осестремительное ускорение

7

Геометрический смысл

$$\vec{w} = [\vec{\omega}, [\vec{\omega}, \vec{AB}]] = \vec{\omega}(\vec{\omega}, \vec{AB}) - \vec{AB}\omega^2 = \omega^2(\vec{e_{\omega}}(\vec{AB}, \vec{e_{\omega}}) - \vec{AB}) \\ |\vec{w_{\mathbf{oc}}}| = \omega^2\rho(B, l)$$

**Утверждение 8.** Проекции скоростей двух точек твердого тела на прямую, их соединяющую, равны.

Доказательство.

$$\vec{v_B} = \vec{v_A} + [\vec{\omega}, \vec{AB}]$$
$$(\vec{v_B}, \vec{AB}) = (\vec{v_A}, \vec{AB}) + ([\vec{\omega}, \vec{AB}], \vec{AB})$$
$$v_B \cos \beta = v_A \cos \alpha$$

Замечание. Аналогичная теорема для ускорений не верна.

## Классификация движения твердого тела

### Поступательное

Определение. Такое движение твердого тела, при котором угловая скорость равна нулю.

$$\vec{v_B} \equiv \vec{v_A}$$

$$\vec{w_B} \equiv \vec{v_A}$$

Мгновенное поступательное движение

$$\exists t : \vec{\omega}(t) = 0, \ \vec{\varepsilon}(t) \neq 0$$

Вращательное движение (вращение вокруг неподвижной оси)

TODO