

## ЛЕКЦИЯ 10

### Кинематика твердого тела

#### Поступательное движение тела

*Поступательным* называется такое движение тела относительно конкретной системы отсчета, при котором любая прямая, связанная с телом, остается параллельной своему первоначальному положению.

Если известна скорость точки  $A$  тела, то можно определить скорость любой другой точки тела, например, точки  $B$ , используя векторное равенство

(рис.10.1)  $\vec{r}_B = \vec{r}_A + \vec{r}_{AB}$  и формулу  $\vec{v}_B = \frac{d\vec{r}_B}{dt}$ , что дает

$\vec{v}_B = \frac{d\vec{r}_A}{dt} + \frac{d\vec{r}_{AB}}{dt} = \vec{v}_A$ , так как  $\frac{d\vec{r}_{AB}}{dt} = 0$  ( $d\vec{r}_{AB} = const$  при

поступательном движении тела).

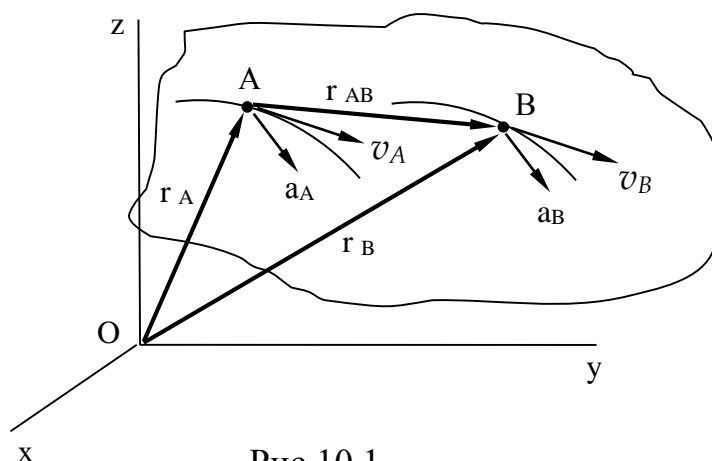


Рис.10.1

Следовательно, скорости точек тела в любой момент времени геометрически равны. То же мы получим, рассматривая ускорения точек тела:

$$\vec{a}_B = \frac{d\vec{v}_B}{dt} = \frac{d\vec{v}_A}{dt} = \vec{a}_A.$$

Так что и ускорения точек тела в любой момент времени геометрически равны.

Равенство скоростей точек в один и тот же момент времени позволяет утверждать, что траектории точек тела при его поступательном движении параллельны (т.к. параллельны касательные к траекториям точек в каждый

момент времени) или тождественны (траектории совпадают при их наложении друг на друга).

Такие свойства поступательного движения тела позволяют записать уравнения поступательного движения в виде:

$$x_A = x(t), y_A = y(t), z_A = z(t),$$

где  $A$  – произвольно выбранная точка тела.

Эти уравнения позволяют определить положение тела, траектории, скорости и ускорения всех точек тела в любой момент времени.

Задачи, связанные с определением скоростей и ускорений точек тела в этом случае сводятся к задачам кинематики точки.

### **Вращательное движение тела**

*Вращательным* называется движение тела, при котором хотя бы две точки тела неподвижны. Прямая линия, проходящая через эти две точки, называется *осью вращения*.

Положение тела в пространстве однозначно определяется углом  $\varphi$  между плоскостями  $F_1$  и  $F_2$ , из которых  $F_1$  - неподвижна, а  $F_2$  - жестко связана с телом. Поэтому уравнение вращения тела вокруг неподвижной оси:  $\varphi = \varphi(t)$ .

За положительное направление отсчета угла  $\varphi$  обычно принимается направление вращения тела против хода часовой стрелки, если наблюдатель смотрит со стороны положительного направления оси  $z$  к началу координат (рис.10.2).

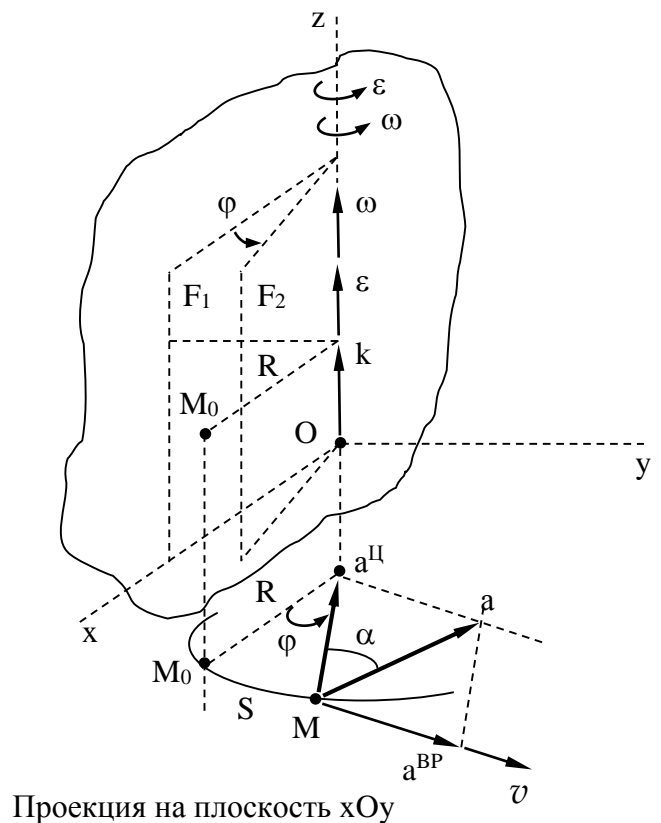


Рис.10.2

Вращательное движение тела характеризуется угловой скоростью и угловым ускорением.

Угловая скорость тела в данный момент времени определяется как предел средней угловой скорости при стремлении к нулю малого промежутка

времени  $\Delta t$ :  $\omega = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \varphi}{\Delta t} = \frac{d\varphi}{dt}$  (здесь  $\Delta \varphi$  - приращение угла поворота за

время  $\Delta t$ , а  $\frac{\Delta \varphi}{\Delta t}$  - средняя угловая скорость тела за промежуток времени  $\Delta t$ ).

Угловое ускорение тела в данный момент времени определяется как предел среднего углового ускорения  $\frac{\Delta \omega}{\Delta t}$ , где  $\Delta \omega$  - приращение угловой

скорости за время  $\Delta t$ , при  $\Delta t$  стремящемся к нулю:

$$\varepsilon = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \omega}{\Delta t} = \frac{d\omega}{dt} = \frac{d^2 \varphi}{dt^2}.$$

В механике принято угловую скорость и угловое ускорение обозначать на чертеже в виде векторов  $\vec{\omega}$  и  $\vec{\varepsilon}$ , направляя их по оси вращения, т.е.

$$\vec{\omega} = k \dot{\varphi} \quad \text{и} \quad \vec{\varepsilon} = k \ddot{\varphi},$$

где  $k$  - единичный вектор оси вращения (он задает положительное направление оси),  $\dot{\varphi}$  - проекция вектора  $\vec{\omega}$  на ось вращения, а  $\ddot{\varphi}$  - проекция вектора  $\vec{\varepsilon}$  на ось вращения ( $\vec{\omega}$  и  $\vec{\varepsilon}$  еще называют *условными* или *псевдо векторами*).

Если  $\vec{\omega}$  и  $\vec{\varepsilon}$  одного направления, то движение считается ускоренным и наоборот.

Уравнение равномерного вращения ( $\omega = const$ ):

$$\varphi = \varphi_0 + \omega t,$$

где  $\varphi_0$  - значение угла поворота тела при  $t = 0$ .

Уравнение равнопеременного вращения ( $\varepsilon = const$ ):

$$\varphi = \varphi_0 + \omega_0 t \pm \frac{\varepsilon t^2}{2},$$

где  $\varphi_0$  и  $\omega_0$  - значения угла поворота тела и угловой скорости при  $t = 0$ .

Отсюда можно получить уравнение угловой скорости  $\dot{\varphi} = \omega = \omega_0 \pm \varepsilon t$  (при равноускоренном вращении берется знак «плюс»; при равнозамедленном – знак «минус»).

Определение скорости и ускорения точки вращающегося тела.

Любая точка тела, кроме неподвижных точек, лежащих на оси вращения, при вращении тела движется по окружности. Расстояние  $S$  (дуговая координата точки  $M$ ) и угол поворота тела  $\varphi$  (рис.10.8) связаны равенством:  $S = R\varphi$ .

Если задано уравнение вращательного движения тела  $\varphi = \varphi(t)$ , то можно оперировать функцией времени  $S = S(t)$ , что дает возможность сразу получить формулы для определения скорости и ускорения точки  $M$  при естественном способе задания ее движения:

$$v = |\dot{S}| = R|\dot{\varphi}| = R\omega, \quad a = \sqrt{a_n^2 + a_\tau^2},$$

где  $a_n = \frac{v^2}{R} = \omega^2 R = a^u$  - *центростремительное ускорение* (так называется нормальное ускорение точки, принадлежащей вращающемуся телу);  $a_\tau = |\ddot{S}| = R|\ddot{\varphi}| = R\varepsilon = a^{sp}$  - *вращательное ускорение*, (так называется касательное ускорение точки вращающегося тела).

Окончательная формула ускорения:

$$a = \sqrt{(R\omega^2)^2 + (R\varepsilon)^2} = R\sqrt{\omega^4 + \varepsilon^2}.$$

Из рис.10.8 видно, что  $\operatorname{tg} \alpha = \frac{a^{sp}}{a^u} = \frac{R\varepsilon}{R\omega^2} = \frac{\varepsilon}{\omega^2}$  ( $\alpha$  - угол между

ускорением  $\vec{a}$  и радиусом окружности точки  $M$ ).

Для теоретических выводов часто используются векторные выражения скорости и ускорения точки вращающегося тела (рис.10.3)  $\vec{v} = \vec{\omega} \times \vec{r}$  (формула Эйлера).

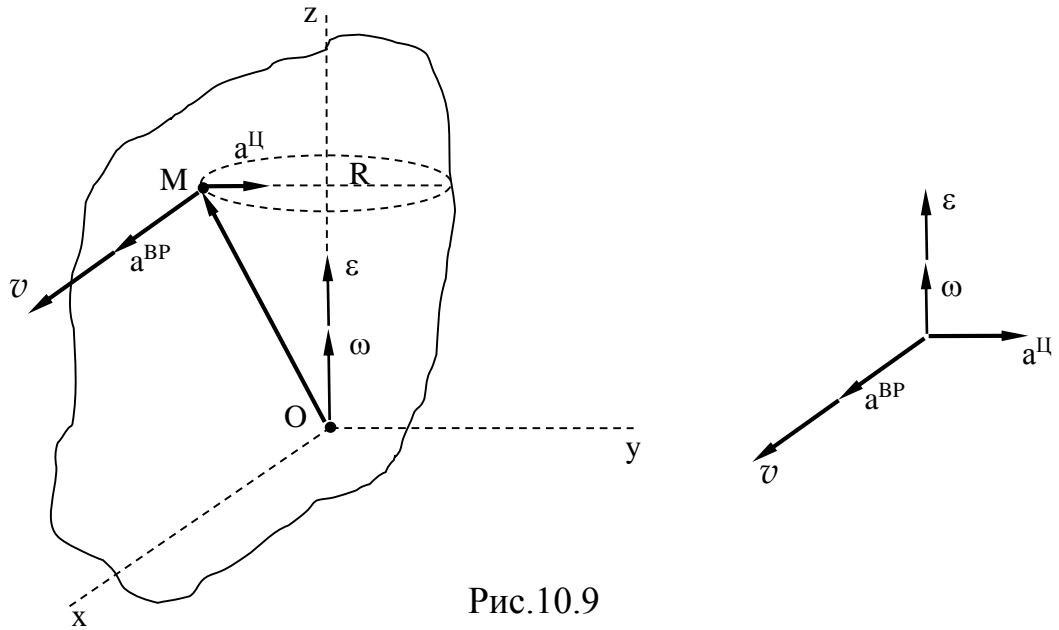


Рис.10.9

Модуль вектора  $\vec{v}$ :  $v = \omega \cdot r \sin \left( \hat{\vec{\omega}}, \hat{\vec{r}} \right) = \omega R$ ; направление вектора, равного векторному произведению  $\vec{\omega}$  на  $\vec{r}$ , совпадает с направлением скорости точки  $M$ . Таким образом, убеждаемся в справедливости формулы Эйлера.

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d\vec{\omega}}{dt} \times \vec{r} + \vec{\omega} \times \frac{d\vec{r}}{dt} = \vec{\epsilon} \times \vec{r} + \vec{\omega} \times \vec{v}.$$

Первое слагаемое совпадает с вращательным ускорением, так как  $\epsilon \cdot r \sin \left( \hat{\vec{\epsilon}}, \hat{\vec{r}} \right) = \epsilon R$ , а второе слагаемое совпадает с центростремительным ускорением, так как  $\omega \cdot v \sin 90^\circ = \omega^2 R$  (направления векторов также проверяются по правилу векторного произведения). Таким образом, получаем:

$$\vec{a}^{sp} = \vec{\epsilon} \times \vec{r} \quad \text{и} \quad \vec{a}^y = \vec{\omega} \times \vec{v}.$$

