

Лекция 5.

Движение твердого тела вокруг неподвижной точки

Пусть O – начало подвижного $(O, \vec{e}_\xi, \vec{e}_\eta, \vec{e}_\zeta)$ и неподвижного $(O, \vec{i}, \vec{j}, \vec{k})$ репера. Из формулы связи

$$\text{координат: } \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} p_{1,1} & p_{1,2} & p_{1,3} \\ p_{2,1} & p_{2,2} & p_{2,3} \\ p_{3,1} & p_{3,2} & p_{3,3} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \xi \\ \eta \\ \zeta \end{pmatrix} \quad \begin{pmatrix} \xi \\ \eta \\ \zeta \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} p_{1,1} & p_{2,1} & p_{3,1} \\ p_{1,2} & p_{2,2} & p_{3,2} \\ p_{1,3} & p_{2,3} & p_{3,3} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix}.$$

Можно выразить $p_{i,j}$ через углы Эйлера (которые известны из курса геометрии):

$$p_{1,1} = (\vec{e}_\xi, \vec{i}) = \cos\psi \cos\varphi - \sin\psi \cos\theta \sin\varphi,$$

$$p_{2,1} = (\vec{e}_\xi, \vec{j}) = -\cos\psi \sin\varphi - \sin\psi \cos\theta \cos\varphi,$$

$$p_{3,1} = (\vec{e}_\xi, \vec{k}) = \sin\psi \sin\theta,$$

$$p_{1,2} = (\vec{e}_\eta, \vec{i}) = \sin\psi \cos\varphi + \cos\psi \cos\theta \sin\varphi,$$

$$p_{2,2} = (\vec{e}_\eta, \vec{j}) = -\sin\psi \sin\varphi + \cos\psi \cos\theta \cos\varphi,$$

$$p_{3,2} = (\vec{e}_\eta, \vec{k}) = -\cos\psi \sin\theta,$$

$$p_{1,3} = (\vec{e}_\zeta, \vec{i}) = \sin\varphi \sin\theta,$$

$$p_{2,3} = (\vec{e}_\zeta, \vec{j}) = \cos\varphi \sin\theta,$$

$$p_{3,3} = (\vec{e}_\zeta, \vec{k}) = \cos\theta.$$

Теорема: Если $P = \begin{pmatrix} p_{1,1} & p_{1,2} & p_{1,3} \\ p_{2,1} & p_{2,2} & p_{2,3} \\ p_{3,1} & p_{3,2} & p_{3,3} \end{pmatrix}$, $P_1(\theta) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos\theta & -\sin\theta \\ 0 & \sin\theta & \cos\theta \end{pmatrix}$, $P_2(\psi) = \begin{pmatrix} \cos\psi & -\sin\psi & 0 \\ \sin\psi & \cos\psi & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$. Тогда $P = P_3(\varphi)P_2(\psi)P_1(\theta)$.

Нулевое перемещение тела - начальное и конечное положения каждой точки этого тела совпадают.

Теорема Эйлера — Даламбера: Для любого ненулевого перемещения Π твердого тела вокруг неподвижной точки существует единственная прямая l (ось вращения) такая, что перемещение Π можно представить как перемещение в результате поворота этого тела вокруг этой оси на некоторый угол α .

При существовании $\vec{\omega} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} (\overline{\Delta\varphi}/\Delta t)$, то прямая, проходящая через неподвижную точку O (вокруг которой движется точка M), параллельная этому вектору – *мгновенная угловая скорость тела в момент t* , а $\vec{\omega}$ – *мгновенной угловой скоростью в момент t* ($\overline{\Delta\varphi}$ – угол перемещения от начального состояния до конечного). Геометрическое место мгновенных осей вращения в неподвижном и подвижном реперах - *неподвижный аксоид* и *подвижный аксоид*.

Теорема (Пуансо): При движении твердого тела, имеющего неподвижную точку, подвижный аксоид катится без скольжения по неподвижному.

Проекции угловой скорости тела с неподвижной точкой:

$$\omega_x = \dot{\psi} \sin\varphi \sin\theta + \dot{\theta} \cos\varphi, \quad \omega_\xi = \dot{\varphi} \sin\psi \sin\theta + \dot{\theta} \cos\psi,$$

$$\omega_y = \dot{\psi} \cos\varphi \sin\theta - \dot{\theta} \sin\varphi, \quad \omega_\eta = -\dot{\varphi} \cos\psi \sin\theta + \dot{\theta} \sin\psi,$$

$$\omega_z = \dot{\psi} \cos\theta + \dot{\varphi}, \quad \omega_\zeta = \dot{\varphi} \cos\theta + \dot{\psi}.$$

Ускорение точек тела, имеющего неподвижную точку:

Продифференцируем формулу Эйлера: $\vec{w} = \vec{\varepsilon} \times \vec{r} + \vec{\omega} \times \vec{v} = \vec{\varepsilon} \times \vec{r} + \vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r})$, где $\vec{\varepsilon} = \dot{\vec{\omega}}$. Векторы $\vec{\varepsilon}$, $\vec{w}_1 = \vec{\varepsilon} \times \vec{r}$, $\vec{w}_2 = \vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r})$ - *угловое, вращательное и осеостремительное ускорения* тела соответственно. Далее можно получить следующие формулы: $\vec{w} = \vec{w}_1 + \vec{w}_2$, $\vec{w}_1 = \vec{\varepsilon} \times \vec{r}$, $\vec{w}_2 = -\omega^2 \vec{r}$

Скорость точек твердого тела в общем случае

Пусть $(O', \vec{i}, \vec{j}, \vec{k})$ – подвижный репер, $(O, \vec{e}_\xi, \vec{e}_\eta, \vec{e}_\zeta)$ – неподвижный репер, (ξ_0, η_0, ζ_0) – координаты точки

O' в неподвижном репере. Связь координат в разных реперах:
$$\begin{pmatrix} \xi \\ \eta \\ \zeta \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \xi_0 \\ \eta_0 \\ \zeta_0 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} p_{1,1} & p_{2,1} & p_{3,1} \\ p_{1,2} & p_{2,2} & p_{3,2} \\ p_{1,3} & p_{2,3} & p_{3,3} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix}.$$

Перемещение точки М $\Delta \vec{r} = \Delta \vec{r}_{O'} + \Delta(\vec{r} - \vec{r}_{O'})$, $\Delta \vec{r}_{O'} = \vec{v}_{O'} \Delta t + \vec{o}(\Delta t)$ при $\Delta t \rightarrow 0$ и $\Delta(\vec{r} - \vec{r}_{O'}) = \vec{\varphi}_{O'} \times (\vec{r} - \vec{r}_{O'})$ при $\Delta t \rightarrow 0$. Далее делим на Δt и переходим к пределу: $\vec{v} = \vec{v}_{O'} + \vec{\omega}_{O'} \times (\vec{r} - \vec{r}_{O'})$, где $\vec{\omega}_{O'} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} (\vec{\varphi}_{O'} / \Delta t)$ – мгновенная угловая скорость вращения тела вокруг точки O' , а \vec{v} и $\vec{v}_{O'}$ – скорости точек М и O' .

Теорема: Вектор $\vec{\omega}_{O'}$ не зависит от выбора полюса – точки O' . (Отсюда вектор $\vec{\omega}_{O'}$ можно обозначить $\vec{\omega}$ – угловая скорость твердого тела в общем случае. Получим формулу $\vec{v} = \vec{v}_{O'} + \vec{\omega} \times (\vec{r} - \vec{r}_{O'})$ – формула Эйлера в общем случае)

Следствие: Проекции скоростей любых двух различных точек абсолютно твердого тела на направление соединяющего их отрезка равны между собой.

Ускорение точек твердого тела в общем случае

Продифференцируем формулу Эйлера: $\vec{w} = \vec{w}_{O'} + \vec{\varepsilon} \times (\vec{r} - \vec{r}_{O'}) + \vec{\omega} \times (\vec{v} - \vec{v}_{O'})$, где $\vec{\varepsilon} = \dot{\vec{\omega}}$ – угловое ускорение твердого тела $\vec{r}_{O'}$ – радиус-вектор точки O' (полюс); $\vec{v}_{O'}$, $\vec{w}_{O'}$ – скорость и ускорение полюса.

Представим $(\vec{r} - \vec{r}_{O'}) = \vec{h} + \vec{\rho}$, где $\vec{h} = h \vec{\varepsilon}_\omega$, $h = (\vec{r} - \vec{r}_{O'}) \cdot \vec{\varepsilon}_\omega$, $\vec{\varepsilon}_\omega = \vec{\omega} \omega^{-1}$, а $\vec{\rho}$ – векторное удаление мгновенной оси вращения до точки М. По формуле Эйлера получаем: $\vec{v} - \vec{v}_{O'} = \vec{\omega} \times (\vec{r} - \vec{r}_{O'}) = \vec{\omega} \times \vec{\rho}$. Вспомогая, что $\vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{\rho}) = -\omega^2 \vec{\rho}$, получаем $\vec{w} = \vec{w}_{O'} + \vec{\varepsilon} \times (\vec{r} - \vec{r}_{O'}) + (-\omega^2 \vec{\rho})$. $\vec{w}_{O'}$ – ускорение полюса, $\vec{w}_{O'} + \vec{\varepsilon} \times (\vec{r} - \vec{r}_{O'})$ – вращательным ускорением, $-\omega^2 \vec{\rho}$ – осестремительным ускорением.