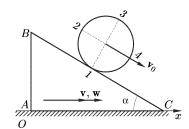
## Аналитическая механика

Задание 1. Неделя 3

**2.11.** Призма ABC движется поступательно вдоль оси Ox с ускорением  $\vec{w}$ , имея в данный момент скорость  $\vec{v}$ . По линии наибольшего ската BC призмы катится без скольжения цилиндр, скорость центра которого относительно призмы постоянна и равна  $\vec{v_0}$ . Радиус цилиндра R,  $\angle BCA = \alpha$ . Найти скорости и ускорения точек 1, 2, 3, 4 цилиндра в данный момент времени.



▶ В подвижной (штрихованной) системе отсчёта призмы цилиндр совершает мгновенное вращение вокруг точки 1:  $\vec{v}_1' = \bar{0}$ . Введём координатные оси: направление Ox уже задано, Oy направим вертикально вверх,  $\hat{z} = \hat{x} \times \hat{y}$ . Вез доказательства заявим, что угловая скорость цилиндра

$$\vec{\omega} = -\frac{v_0}{R}\hat{z}.\tag{1}$$

Скорости всех заданных точек найдутся по формуле Эйлера  $(\vec{v}_i' = \vec{\omega} \times \vec{r}_{1i})$ :

$$\vec{v}_2' = -\frac{v_0}{R}\hat{z} \times \begin{pmatrix} \sqrt{2}R\sin\left(\alpha - \frac{\pi}{4}\right) \\ \sqrt{2}R\cos\left(\alpha - \frac{\pi}{4}\right) \end{pmatrix} = \sqrt{2}v_0 \left[\cos\left(\alpha - \frac{\pi}{4}\right)\hat{x} - \sin\left(\alpha - \frac{\pi}{4}\right)\hat{y}\right]; \tag{2}$$

$$\vec{v}_3' = -\frac{v_0}{R}\hat{z} \times \begin{pmatrix} 2R\sin\alpha\\ 2R\cos\alpha\\ 0 \end{pmatrix} = 2v_0 \left[\cos\alpha \cdot \hat{x} - \sin\alpha \cdot \hat{y}\right]; \tag{3}$$

$$\vec{v}_4' = -\frac{v_0}{R}\hat{z} \times \begin{pmatrix} \sqrt{2}R\sin\left(\alpha + \frac{\pi}{4}\right) \\ \sqrt{2}R\cos\left(\alpha + \frac{\pi}{4}\right) \end{pmatrix} = \sqrt{2}v_0 \left[\cos\left(\alpha + \frac{\pi}{4}\right)\hat{x} - \sin\left(\alpha + \frac{\pi}{4}\right)\hat{y}\right]. \tag{4}$$

Переход к неподвижной системе отсчёта осуществляется легко и приятно:  $\vec{v_i} = \vec{v_i'} + \vec{v}$ .

$$\vec{v}_1 = v\hat{x}, \qquad v_1 = v; \tag{5}$$

$$\vec{v}_2 = \begin{pmatrix} v + v_0(\cos\alpha + \sin\alpha) \\ v_0(\cos\alpha - \sin\alpha) \\ 0 \end{pmatrix}, \qquad v_2 = \sqrt{v^2 + 2v_0^2 + 2vv_0(\cos\alpha + \sin\alpha)}; \qquad (6)$$

$$\vec{v}_3 = \begin{pmatrix} v + 2v_0 \cos \alpha \\ -2v_0 \sin \alpha \\ 0 \end{pmatrix}, \qquad v_3 = \sqrt{v^2 + 4v_0^2 + 4vv_0 \cos \alpha}; \tag{7}$$

$$\vec{v}_4 = \begin{pmatrix} v + v_0(\cos\alpha - \sin\alpha) \\ -v_0(\sin\alpha + \cos\alpha) \\ 0 \end{pmatrix} \qquad v_4 = \sqrt{v^2 + 2v_0^2 + 2vv_0(\cos\alpha - \sin\alpha)}. \tag{8}$$

Ускорение центра цилиндра в штрихованной системе равно нулю. Значит,  $\vec{w}_i' = \vec{\omega} \times \vec{\omega} \times \vec{r}_{0i}$ :

$$\vec{w}_1' = -\omega^2 R \left[ -\sin\alpha \cdot \hat{x} - \cos\alpha \cdot \hat{y} \right]; \tag{9}$$

$$\vec{w}_2' = -\omega^2 R \left[ -\cos\alpha \cdot \hat{x} + \sin\alpha \cdot \hat{y} \right]; \tag{10}$$

$$\vec{w}_3' = -\omega^2 R \left[ + \sin \alpha \cdot \hat{x} + \cos \alpha \cdot \hat{y} \right]; \tag{11}$$

$$\vec{w}_4' = -\omega^2 R \left[ +\cos\alpha \cdot \hat{x} - \sin\alpha \cdot \hat{y} \right]. \tag{12}$$

Аналогично, поскольку призма движется поступательно, всё очень приятно:

$$\vec{w}_1 = \begin{pmatrix} w + v_0^2 / R \cdot \sin \alpha \\ v_0^2 / R \cdot \cos \alpha \\ 0 \end{pmatrix}, \qquad w_1 = \sqrt{w^2 + \frac{v_0^4}{R^2} + \frac{2wv_0^2}{R} \sin \alpha}; \qquad (13)$$

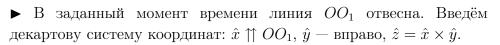
$$\vec{w}_2 = \begin{pmatrix} w + v_0^2 / R \cdot \cos \alpha \\ -v_0^2 / R \cdot \cos \alpha \\ 0 \end{pmatrix}, \qquad w_2 = \sqrt{w^2 + \frac{v_0^4}{R^2} + \frac{2wv_0^2}{R} \cos \alpha}; \qquad (14)$$

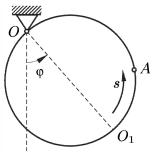
$$\vec{w}_3 = \begin{pmatrix} w - v_0^2 / R \cdot \sin \alpha \\ -v_0^2 / R \cdot \cos \alpha \end{pmatrix}, \qquad w_3 = \sqrt{w^2 + \frac{v_0^4}{R^2} - \frac{2wv_0^2}{R} \sin \alpha}; \qquad (15)$$

$$\vec{w_4} = \begin{pmatrix} w - v_0^2 / R \cdot \cos \alpha \\ -v_0^2 / R \cdot \sin \alpha \\ 0 \end{pmatrix}, \qquad w_4 = \sqrt{w^2 + \frac{v_0^4}{R^2} - \frac{2wv_0^2}{R} \cos \alpha}. \tag{16}$$

**Ответ:** (5) - (8), (13) - (16).

**2.14.** Круговое кольцо, точка O которого неподвижна, совершает колебания в своей плоскости по закону  $\varphi = \varphi_0 \sin \omega t$ . Радиус кольца равен R. Точка A движется по кольцу так, что  $s = at^2$ , где s — длина дуги  $O_1A$ . Найти скорость и ускорение точки A в момент времени  $t = \pi/\omega$ .





В системе отсчёта кольца

$$\begin{cases} x_A = R\left(1 + \cos\frac{s}{R}\right), \\ y_A = R\sin\frac{s}{R}. \end{cases}$$
 (17)

Дифференцируя эти выражения по времени, получим компоненты скорости и ускорения точки A в этой системе:

$$\begin{cases} \dot{x}_A = -\sin\frac{s}{R} \cdot 2at, \\ \dot{y}_A = \cos\frac{s}{R} \cdot 2at; \end{cases} \implies \begin{cases} \ddot{x}_A = -\cos\frac{s}{R} \cdot \frac{4a^2t^2}{R} - \sin\frac{s}{R} \cdot 2a, \\ \ddot{y}_A = -\sin\frac{s}{R} \cdot \frac{4a^2t^2}{R} + \cos\frac{s}{R} \cdot 2a. \end{cases}$$
(18)

Угловая скорость и угловое ускорение кольца

$$\vec{\Omega} = -\varphi_0 \omega \hat{z}; \tag{19}$$

$$\vec{\varepsilon} = +\varphi_0 \omega^2 \hat{z}. \tag{20}$$

Можем теперь применить теоремы о сложении скоростей и ускорений:

$$\vec{v}_A = \vec{\Omega} \times \vec{r}_A + \vec{v}_A' =$$

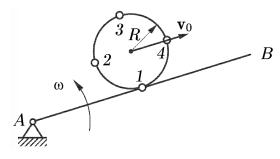
$$= -\varphi_0 \omega R \hat{z} \times \begin{pmatrix} 1 + \cos\frac{at^2}{R} \\ \sin\frac{at^2}{R} \\ 0 \end{pmatrix} + 2at \begin{pmatrix} -\sin\frac{at^2}{R} \\ \cos\frac{at^2}{R} \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} [\varphi_0 \omega R - \frac{2a\pi}{\omega}] \sin\frac{a\pi^2}{\omega^2 R} \\ -2\varphi_0 \omega R \cos^2\frac{a\pi^2}{2\omega^2 R} + \frac{2a\pi}{\omega} \cos\frac{a\pi^2}{\omega^2 R} \\ 0 \end{pmatrix}.$$
(21)

Примечание. Проверка совпадения модуля  $\vec{v}_A$  с ответом из задачника представляет собой весьма занимательное занятие. На сей раз с этим помогает справиться Wolfram Alpha. Для  $\vec{w}_A$  аналогичная проверка производиться не будет.

$$\vec{w}_{A} = \vec{\varepsilon} \times \vec{r}_{A} - \Omega^{2} \vec{r}_{A} + \vec{w}_{A}' + 2\vec{\Omega} \times \vec{v}_{A}' = \varphi_{0} \omega^{2} \hat{z} \times \begin{pmatrix} 1 + \cos \frac{at^{2}}{R} \\ \sin \frac{at^{2}}{R} \end{pmatrix} - \frac{1 + \cos \frac{at^{2}}{R}}{\sin \frac{at^{2}}{R}} \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} -\frac{4a^{2}t^{2}}{R} \cos \frac{at^{2}}{R} - 2a \sin \frac{at^{2}}{R} \\ -\frac{4a^{2}t^{2}}{R} \sin \frac{at^{2}}{R} + 2a \cos \frac{at^{2}}{R} \end{pmatrix} - 2\varphi_{0} \omega \hat{z} \times 2at \begin{pmatrix} -\sin \frac{at^{2}}{R} \\ \cos \frac{at^{2}}{R} \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -\varphi_{0}\omega^{2} \sin \frac{a\pi^{2}}{\omega^{2}R} - 2\varphi_{0}^{2}\omega^{2} \cos^{2} \frac{a\pi^{2}}{2\omega^{2}R} - \frac{4a^{2}t^{2}}{R} \cos \frac{at^{2}}{R} - 2a \sin \frac{at^{2}}{R} + 4\varphi_{0}\pi\omega a \cos \frac{a\pi^{2}}{\omega^{2}R} \\ 2\varphi_{0}\omega^{2} \cos^{2} \frac{a\pi^{2}}{2\omega^{2}R} - \varphi_{0}^{2}\omega^{2} \sin \frac{a\pi^{2}}{\omega^{2}R} - \frac{4a^{2}t^{2}}{R} \sin \frac{at^{2}}{R} + 2a \cos \frac{at^{2}}{R} + 4\varphi_{0}\pi\omega a \sin \frac{a\pi^{2}}{\omega^{2}R} \end{pmatrix}.$$

**Ответ:** (21), (22).

**3.22.** Диск радиуса R катится без скольжения по направляющей AB, вращающейся в вертикальной плоскости с постоянной угловой скоростью  $\omega$ . Найти скорости и ускорения точек 1,2,3,4 диска, если относительная скорость его центра постоянна и равна  $v_0$ . В начальный момент точка касания диска с направляющей совпадала с точкой A.



▶ В подвижной системе отсчёта направляющей скорости и ускорения указанных точек равны соответственно (см. задачу 2.11)

$$\vec{v}_i' = \vec{\Omega}' \times \vec{r}_{1i},\tag{23}$$

$$\vec{w}_i' = -\Omega^2 \vec{r}_{0i}; \tag{24}$$

где  $\Omega' = v_0/R$  — угловая скорость вращения диска.

Используем теоремы о сложении скоростей и ускорений:

$$\vec{v}_i = \vec{\omega} \times \vec{r}_{Ai} + \vec{v}_i' = \vec{\omega} \times \vec{r}_{A1} + \left(\vec{\omega} + \vec{\Omega}'\right) \times (\vec{r}_{0i} - \vec{r}_{01});$$
(25)

$$\vec{w}_i = \omega \times \omega \times \vec{r}_{Ai} + \vec{w}_i' + 2\vec{\omega} \times \vec{v}_i' = \underline{-\omega^2 \vec{r}_{A1} + (\omega - 2\Omega') \,\omega \vec{r}_{01}} - (\omega - \Omega')^2 \,\vec{r}_{0i}. \tag{26}$$

Зададимся целью получить ответы в адекватном виде. Для этого введём систему координат следующим образом:  $Ax \uparrow \uparrow AB$ ,  $Ay \perp AB$  и направлена вверх,  $\hat{z} = \hat{x} \times \hat{y}$ . В этой системе все нужные векторы имеют «красивый» вид:

$$\vec{\omega} = \omega \hat{z},\tag{27}$$

$$\vec{\Omega}' = -\frac{v_0}{R}\hat{z};\tag{28}$$

$$\vec{r}_{A1} = v_0 t \cdot \hat{x}; \tag{29}$$

$$\vec{r}_{01} = -R\hat{y},\tag{30}$$

$$\vec{r}_{02} = -R\hat{x},\tag{31}$$

$$\vec{r}_{03} = +R\hat{y},\tag{32}$$

$$\vec{r}_{04} = +R\hat{x}.\tag{33}$$

Осталось произвести вычисления по формулам (25) и (26). Например,

$$\vec{v}_1 = \omega v_0 t \cdot \hat{z} \times \hat{x} = \omega v_0 t \cdot \hat{y}; \tag{34}$$

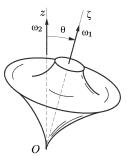
$$\vec{w}_1 = -\omega^2 v_0 t \cdot \hat{x} - \left(\omega - \frac{2v_0}{R}\right) \omega R \cdot \hat{y} + \left(\omega - \frac{v_0}{R}\right)^2 R \cdot \hat{y} = \begin{pmatrix} -\omega^2 v_0 t \\ v_0^2 / R \\ 0 \end{pmatrix}. \tag{35}$$

$$\vec{v}_3 = \omega v_0 t \cdot \hat{z} \times \hat{x} + 2(\omega R - v_0) \cdot \hat{z} \times \hat{y} = \begin{pmatrix} 2(v_0 - \omega R) \\ \omega v_0 t \\ 0 \end{pmatrix}; \tag{36}$$

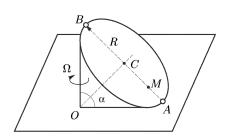
$$\vec{w}_{3} = -\omega^{2} v_{0} t \cdot \hat{x} - \left(\omega - \frac{2v_{0}}{R}\right) \omega R \cdot \hat{y} - \left(\omega - \frac{v_{0}}{R}\right)^{2} R \cdot \hat{y} = -\begin{pmatrix} \omega^{2} v_{0} t \\ 2\omega^{2} R - 4v_{0}\omega + \frac{v_{0}^{2}}{R} \\ 0 \end{pmatrix}.$$
(37)

- **4.4.** Юла вращается вокруг своей оси симметрии  $O\zeta$  с постоянной угловой скоростью  $\omega_1$ . Ось  $O\zeta$  равномерно вращается относительно вертикали Oz с угловой скоростью  $\omega_2$ , так что угол  $\theta$  остаётся постоянным (регулярная прецессия). Найти угловую скорость и угловое ускорение юлы относительно Oz.
- ► Результирующее вращение юлы происходит в данный момент времени с угловой скоростью и угловым ускорением





**4.34.** Круговой конус с прямым углом при вершине и радиусом основания, равным R, катится без скольжения по горизонтальной плоскости так, что скорость центра основания постоянна и равна v. Вдоль прямолинейного канала, проведённого из вершины O конуса в центр C его основания, равномерно движется точка со скоростью, также равной v. Определить ускорение этой точки в момент, когда она попадает в центр основания.



▶ Вопрос об угловых скоростях в такой системе ранее был решён на семинаре, поэтому заявим сразу, что в подвижной системе конус вращается с угловой скоростью  $\vec{\omega}'$  вокруг OC, а сама эта системе — с угловой скоростью  $\Omega$  вокруг OB, так что конус в неподвижной системе совершает мгновенное вращение вокруг OA с угловой скоростью  $\omega$ :

$$\vec{\omega} = \vec{\Omega} + \vec{\omega}'. \tag{38}$$

Найдём ускорение указанной точки, применив теорему о сложении ускорений:

$$\vec{w} = \vec{x}' + \vec{\Omega} \times \vec{\Omega} \times \overline{OC} + 2\vec{\Omega} \times \vec{v}'. \tag{39}$$

Введём систему координат:  $Ox \uparrow \uparrow OA$ ,  $Oy \uparrow \uparrow OB$ ,  $\hat{z} = \hat{x} \times \hat{y}$ . В таких координатах

$$\vec{w} = \begin{pmatrix} 0 \\ \Omega \\ 0 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 0 \\ \Omega \\ 0 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} R/\sqrt{2} \\ R/\sqrt{2} \\ 0 \end{pmatrix} + 2 \begin{pmatrix} 0 \\ \Omega \\ 0 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} v/\sqrt{2} \\ v/\sqrt{2} \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -\Omega^2 R/\sqrt{2} \\ 0 \\ -2\Omega v/\sqrt{2} \end{pmatrix}. \tag{40}$$

Выразим  $\Omega$  через скорость точки C:

$$\vec{v}_C = \Omega \times \overline{OC} = \begin{pmatrix} 0 \\ \Omega \\ 0 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} R/\sqrt{2} \\ R/\sqrt{2} \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ -\Omega R/\sqrt{2} \end{pmatrix} \implies v = \frac{\Omega R}{\sqrt{2}} \implies \Omega = \frac{\sqrt{2}v}{R}. \tag{41}$$

Подстановка (41) в (40) даёт

$$\vec{w} = -\begin{pmatrix} \sqrt{2} \\ 0 \\ 2 \end{pmatrix} \frac{v^2}{R}; \tag{42}$$

$$w = \frac{\sqrt{6}v^2}{R}. (43)$$

Otbet: 
$$\vec{w} = -\begin{pmatrix} \sqrt{2} \\ 0 \\ 2 \end{pmatrix} \frac{v^2}{R}$$
.