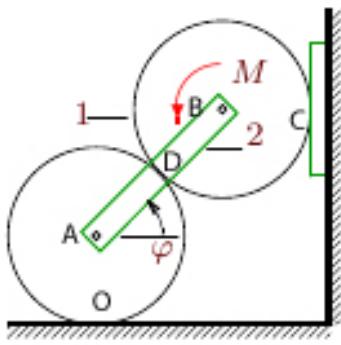


# Решение механической задачи с одной степенью свободы

30 июля 2009 г.



**30.7.** Оси цилиндров соединены спарником. Верхний цилиндр катится без проскальзывания по пластинке, скользящей по вертикальной плоскости. Нижний цилиндр находится в зацеплении с верхним и катится по горизонтальной поверхности. Радиусы цилиндров  $R$ . Масса верхнего цилиндра  $m_1$ , масса спарника  $m_2$ . К верхнему цилинду приложен момент  $M$ . Составить уравнение движения системы. За обобщенную координату принять угол поворота спарника  $\varphi$ .

## 1 Уравнение Лагранжа

Уравнение Лагранжа второго рода для заданной системы имеет вид:

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{\varphi}} - \frac{\partial L}{\partial \varphi} = \tilde{Q}. \quad (1)$$

Где  $L=T-\Pi$

Кинетическая энергия системы равна:

$$T = \frac{1}{2}m_1v_B^2 + \frac{1}{2}m_1v_D^2 + \frac{1}{2}J_B\omega_1^2 + \frac{1}{2}J_D\omega_2^2 \quad (2)$$

Потенциальная энергия системы равна:

$$\Pi = m_1g(R + 2R\sin\varphi) + m_2g(R + R\sin\varphi). \quad (3)$$

Рассмотрим граф

$$O \xrightarrow{\frac{\pi}{2}, R} A \xrightarrow{\varphi, 2R} B,$$

$$\begin{cases} v_{Bx} = v_{Ox} - R\omega_{3z} \sin \frac{\pi}{2} - 2R\dot{\varphi} \sin \varphi = 0, \\ v_{By} = v_{Oy} + R\omega_{3z} \cos \frac{\pi}{2} + 2R\dot{\varphi} \cos \varphi. \end{cases} \quad (4)$$

Откуда

$$\begin{cases} v_{By} = 2R\omega_{2z} \cos \varphi, \\ \omega_{3z} = -2\omega_{2z} \sin \varphi = -2\dot{\varphi} \sin \varphi. \end{cases} \quad (5)$$

Также рассмотрим граф

$$O \xrightarrow{\frac{\pi}{2}, R} A \xrightarrow{\varphi, R} D,$$

$$\begin{cases} v_{Dx} = v_{Ox} - R\omega_{3z} \sin \frac{\pi}{2} - R\dot{\varphi} \sin \varphi, \\ v_{Dy} = v_{Oy} + R\omega_{3z} \cos \frac{\pi}{2} + R\dot{\varphi} \cos \varphi, \end{cases} \quad (6)$$

Откуда

$$\begin{cases} v_D^2 = R^2 \omega_{3z}^2 + 2\omega_{2z}\omega_{3z}R^2 \sin \varphi + R^2 \omega_{2z}^2, \end{cases} \quad (7)$$

И график

$$O \xrightarrow{\frac{\pi}{2}, R} A \xrightarrow{\varphi, 2R} B \xrightarrow{0, R} C,$$

$$\begin{cases} v_{Cx} = v_{Ox} - R\omega_{3z} \sin \frac{\pi}{2} - 2R\dot{\varphi} \sin \varphi - R\omega_{1z} \sin 0 = 0, \\ v_{Cy} = v_{Oy} + R\omega_{3z} \cos \frac{\pi}{2} + 2R\dot{\varphi} \cos \varphi + R\omega_{1z} \cos 0, \end{cases} \quad (8)$$

Откуда

$$\begin{cases} v_C = R\omega_{1z} + 2\omega_{2z}R \cos \varphi, \end{cases} \quad (9)$$

Так как цилиндры 1 и 3 не проскальзывают, то возможно составить график, проходящий через точку их соприкосновения  $D$ :

$$A \xrightarrow{\varphi, 2R} B \xrightarrow{\pi + \varphi, R} D \xrightarrow{\pi + \varphi, R} A,$$

$$v_{Ax} = v_{Ax} - 2R\dot{\varphi} \sin(\varphi) - R\omega_{1z} \sin(\varphi + \pi) - R\omega_{3z} \sin(\varphi + \pi).$$

$$v_{Ay} = v_{Ay} + 2R\dot{\varphi} \cos(\varphi) + R\omega_{1z} \cos(\varphi + \pi) + R\omega_{3z} \cos(\varphi + \pi) = 0.$$

Откуда получаем, что:

$$\omega_{1z} = 2\dot{\varphi} - \omega_{3z}.$$

Таким образом угловые скорости:

$$\omega_{2z} = \dot{\varphi}.$$

$$\begin{aligned}\omega_{3z} &= -2\dot{\varphi} \sin \varphi. \\ \omega_{1z} &= 2\dot{\varphi}(1 - \sin \varphi)\end{aligned}$$

Кинетическая энергия после подстановок и преобразований принимает вид:

$$T = 2m_1\dot{\varphi}^2 R^2 \cos^2 \varphi + \frac{2}{3}m_2 R^2 \dot{\varphi}^2 + m_1 R^2 \dot{\varphi}^2 - m_1 R^2 \sin^2 \varphi \dot{\varphi}^2.$$

## 2 Вклад непотенциальных сил в обобщенную силу

Мощность неконсервативных сил:

$$N = (\vec{M}, \vec{\omega}_1) = M\omega_{1z}.$$

Откуда получаем:

$$\tilde{Q} = \frac{M\omega_{1z}}{\dot{\varphi}} = 2M(1 - \sin \varphi) \quad (10)$$

## 3 Составление уравнения Лагранжа

Составим L:

$$\begin{aligned}L = T - \Pi &= 2m_1\dot{\varphi}^2 R^2 \cos^2 \varphi + \frac{2}{3}m_2 R^2 \dot{\varphi}^2 + m_1 R^2 \dot{\varphi}^2 - \\ &- m_1 R^2 \sin^2 \varphi \dot{\varphi}^2 - (m_1 g(R + 2R \sin \varphi) + m_2 g(R + R \sin \varphi)).\end{aligned}$$

Уравнение Лагранжа второго рода для заданной системы имеет вид:

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{\varphi}} - \frac{\partial L}{\partial \varphi} = \tilde{Q}.$$

$$\begin{aligned}\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{\varphi}} &= 4m_1 R^2 (\cos \varphi)^2 \ddot{\varphi} - 4m_1 R^2 (\dot{\varphi})^2 \sin 2\varphi + \frac{4}{3}m_2 R^2 \ddot{\varphi} + 2m_1 R^2 \ddot{\varphi} - \\ &- \ddot{\varphi} 2m_1 R^2 (\sin \varphi)^2 - 2m_1 R^2 (\dot{\varphi})^2 \sin 2\varphi.\end{aligned}$$

$$\frac{\partial L}{\partial \varphi} = -2m_1 (\dot{\varphi})^2 R^2 \sin 2\varphi - m_1 R^2 (\dot{\varphi})^2 \sin 2\varphi - 2m_1 g R \cos \varphi - m_2 g R \cos \varphi$$

Таким образом уравнение Лагранжа имеет вид:

$$\begin{aligned}4m_1 R^2 (\cos \varphi)^2 \ddot{\varphi} - 3m_1 R^2 (\dot{\varphi})^2 \sin 2\varphi + \frac{4}{3}m_2 R^2 \ddot{\varphi} + 2m_1 R^2 \ddot{\varphi} - \ddot{\varphi} 2m_1 R^2 (\sin \varphi)^2 + \\ + 2m_1 g R \cos \varphi + m_2 g R \cos \varphi = 2M(1 - \sin \varphi)\end{aligned}$$