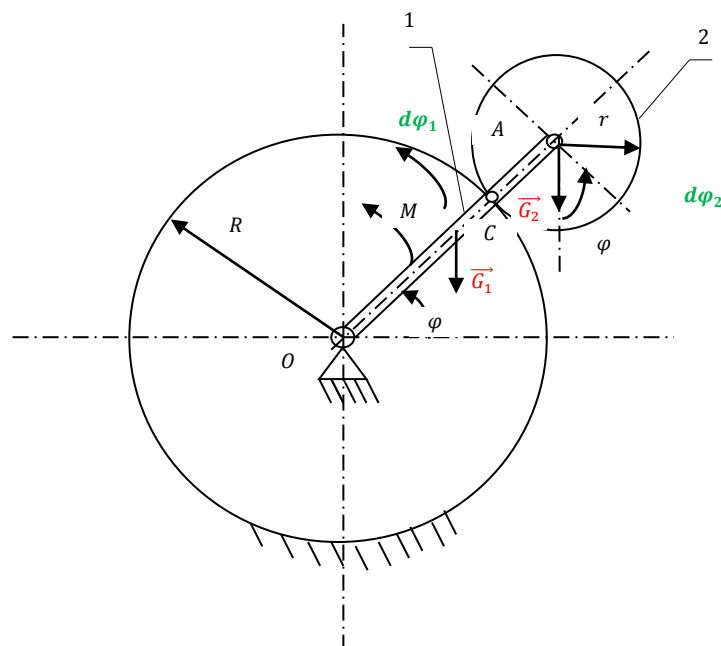


Materiał ćwiczeniowy opracowany przez Pana inż. Wojciecha Czapłę w ramach zadań zaliczeniowych z mechaniki analitycznej

Zad. 1. Zastosowanie równań Lagrange'a II rodzaju w opisie dynamiki układów o jednym stopniu swobody

Po nieruchomym kole leżącym w płaszczyźnie poziomej o promieniu R , toczy się bez poślizgu, jednorodna tarcza o promieniu r i masie m_2 poruszana korbą $|OA|$. Tarcza obraca się wokół nieruchomego punktu O pod wpływem działania pary sił o momencie M .



Dane: m_1, m_2, r, R, M

Obliczyć przyspieszenie kątowe korby o masie m_1 , zakładając ją jako pręt jednorodny.

Rozwiązanie:

- Wybieramy współzrzedną uogólnioną.

$$\begin{cases} q_1 = \varphi_1 \\ \dot{q}_1 = \dot{\varphi}_1 \end{cases}$$

- Wykorzystujemy postać równania Lagrange'a II rodzaju w polu niezachowawczym, tzn.

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial E}{\partial \dot{\varphi}_1} \right) - \left(\frac{\partial E}{\partial \varphi_1} \right) = Q_j \text{ (jako } E \text{ oznaczono energię kinetyczną)}$$

- Obliczamy energię kinetyczną całego układu.

$$E = E^{(1)} + E^{(2)}$$

Korba (1) porusza się ruchem obrotowym względem punktu O, więc jej energia kinetyczna wynosi:

$$E^{(1)} = \frac{1}{2} \cdot I_o \cdot \dot{\varphi}_1^2$$

Tarcza porusza się ruchem płaskim, więc jej energia kinetyczna wynosi:

$$E^{(2)} = \frac{1}{2} \cdot m_2 \cdot v_A^2 + \frac{1}{2} \cdot I_A \cdot \dot{\varphi}_2^2$$

$$E = \frac{1}{2} \cdot I_o \cdot \dot{\varphi}_1^2 + \frac{1}{2} \cdot m_2 \cdot v_A^2 + \frac{1}{2} \cdot I_A \cdot \dot{\varphi}_2^2$$

4. Obliczamy masowe momenty bezwładności I_o, I_A

Do wyznaczenia I_o korzystamy z tw. Steinera.

$$I_o = \frac{m_1(R+r)^2}{12} + m_1 \cdot \frac{(R+r)^2}{2} = \frac{m_1(R+r)^2}{3}$$

$$I_A = \frac{1}{2} \cdot m_2 \cdot r^2$$

5. Uzależniamy kąt obrotu tarczy φ_2 od kąta obrotu korby φ_1

$$v_A = (R+r) \cdot \dot{\varphi}_1$$

$$v_A = r \cdot \dot{\varphi}_2$$

$$\dot{\varphi}_2 = \frac{v_A}{r} = \frac{R+r}{r} \cdot \dot{\varphi}_1$$

6. Podstawiamy dane do równania energii.

$$E = \frac{1}{2} \cdot I_o \cdot \dot{\varphi}_1^2 + \frac{1}{2} \cdot m_2 \cdot v_A^2 + \frac{1}{2} \cdot I_A \cdot \dot{\varphi}_2^2 =$$

$$\frac{1}{2} \cdot \frac{m_1(R+r)^2}{3} \cdot \dot{\varphi}_1^2 + \frac{1}{2} \cdot m_2 \cdot (R+r)^2 \cdot \dot{\varphi}_1^2 + \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{2} \cdot m_2 \cdot r^2 \cdot \left(\frac{R+r}{r}\right)^2 \cdot \dot{\varphi}_1^2 =$$

$$= \frac{1}{6} \cdot m_1(R+r)^2 \cdot \dot{\varphi}_1^2 + \frac{3}{4} \cdot m_2 \cdot (R+r)^2 \cdot \dot{\varphi}_1^2$$

7. Obliczamy pochodne występujące w równaniu Lagrange'a.

$$\frac{\partial E}{\partial \dot{\varphi}_1} = \frac{1}{3} \cdot m_1(R+r)^2 \cdot \dot{\varphi}_1 + \frac{3}{2} \cdot m_2 \cdot (R+r)^2 \cdot \dot{\varphi}_1$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial E}{\partial \dot{\varphi}_1} \right) = \frac{1}{3} \cdot m_1(R+r)^2 \cdot \ddot{\varphi}_1 + \frac{3}{2} \cdot m_2 \cdot (R+r)^2 \cdot \ddot{\varphi}_1$$

$$\frac{\partial E}{\partial \varphi_1} = 0$$

8. Wyznaczamy siłę uogólnioną Q.

$$Q \cdot \delta\varphi_1 = \delta l$$

Obliczamy pracę wirtualną:

$$\delta l = \delta l^{(1)} + \delta l^{(2)}$$

$$\delta l^{(1)} = \sum_{i=1}^n M_o(\vec{P}_i) \cdot \delta \varphi_1 = \left(M - \frac{R+r}{2} \cdot G_1 \cdot \cos(\varphi) \right) \cdot \delta \varphi_1$$

$$\delta l^{(2)} = \sum_{i=1}^n M_c(\vec{P}_i) \cdot \delta \varphi_2 = (-r \cdot G_2 \cdot \cos(\varphi)) \cdot \delta \varphi_2$$

Ponieważ:

$$\dot{\varphi}_2 = \frac{v_A}{r} = \frac{R+r}{r} \cdot \dot{\varphi}_1$$

To:

$$d\varphi_2 = \frac{R+r}{r} \cdot d\varphi_1$$

$$\delta l = \delta l^{(1)} + \delta l^{(2)} = \left(M - \frac{R+r}{2} \cdot G_1 \cdot \cos(\varphi) \right) \cdot \delta \varphi_1 + (-r \cdot G_2 \cdot \cos(\varphi)) \cdot \delta \varphi_2 =$$

$$\left(M - \frac{R+r}{2} \cdot G_1 \cdot \cos(\varphi) \right) \cdot \delta \varphi_1 + (-r \cdot G_2 \cdot \cos(\varphi)) \cdot \frac{R+r}{r} \cdot d\varphi_1 =$$

$$M \cdot \delta \varphi_1 - \frac{R+r}{2} \cdot G_1 \cdot \cos(\varphi) \cdot \delta \varphi_1 - G_2 \cdot \cos(\varphi) \cdot (R+r) \cdot d\varphi_1$$

$$Q \cdot \delta \varphi_1 = \left(M - \frac{R+r}{2} \cdot G_1 \cdot \cos(\varphi) - G_2 \cdot (R+r) \cdot \cos(\varphi) \right) \cdot d\varphi_1$$

$$Q = M - \frac{R+r}{2} \cdot G_1 \cdot \cos(\varphi) - G_2 \cdot (R+r) \cdot \cos(\varphi)$$

9. Wynikowe równanie ruchu ma postać:

$$\left(\frac{1}{3} \cdot m_1 \cdot (R+r)^2 + \frac{3}{2} \cdot m_2 \cdot (R+r)^2 \right) \cdot \ddot{\varphi}_1 = M - \frac{R+r}{2} \cdot G_1 \cdot \cos(\varphi) - G_2 \cdot (R+r) \cdot \cos(\varphi)$$

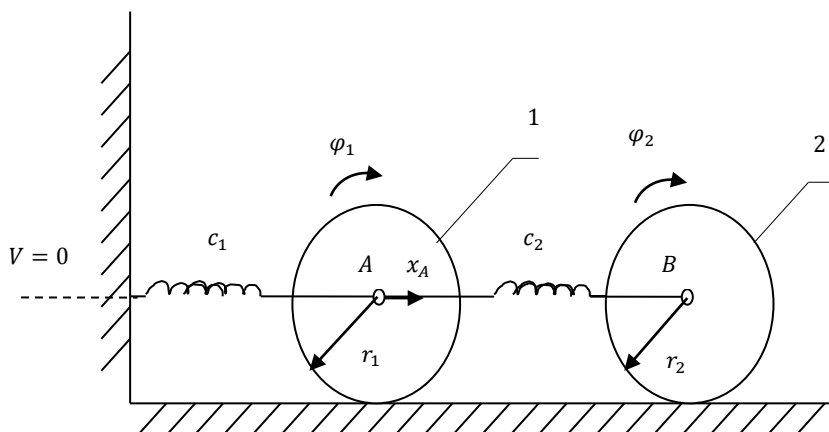
$$\ddot{\varphi}_1 = \frac{M - \frac{R+r}{2} \cdot G_1 \cdot \cos(\varphi) - G_2 \cdot (R+r) \cdot \cos(\varphi)}{\frac{1}{3} \cdot m_1 \cdot (R+r)^2 + \frac{3}{2} \cdot m_2 \cdot (R+r)^2} \frac{m}{s^2}$$

10. Wnioski:

$$\text{Dla } \varphi = \frac{\pi}{2} \quad Q = M$$

Drgania o dwóch stopniach swobody

Zad.2 Korzystając z równań Lagrange'a wyprowadzić różniczkowe równania ruchu



Dane do zadania: c_1, c_2, m_1, m_2

1. Wybieramy współrzędne uogólnione (można wybrać także inaczej – tzn. x_1 i x_2).

$$\begin{cases} q_1 = x_A \\ \dot{q}_1 = \dot{x}_A \\ q_2 = \varphi_2 \\ \dot{q}_2 = \dot{\varphi}_2 \end{cases}$$

2. Wykorzystujemy postać równania Lagrange'a II rodzaju w polu zachowawczym, tzn

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial W}{\partial \dot{q}_j} \right) - \left(\frac{\partial W}{\partial q_j} \right) &= 0 \\ \left\{ \begin{aligned} \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial W}{\partial \dot{x}_A} \right) - \left(\frac{\partial W}{\partial x_A} \right) &= 0 \\ \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial W}{\partial \dot{\varphi}_2} \right) - \left(\frac{\partial W}{\partial \varphi_2} \right) &= 0 \end{aligned} \right. &= 0 \end{aligned}$$

3. W to tzw. potencjał kinetyczny, który definiowany jest następująco:

$$W = E - V$$

4. Obliczamy sumaryczną energię kinetyczną całego układu:

$$E = E^{(1)} + E^{(2)}$$

$$E^{(1)} = \frac{1}{2} \cdot m_1 \cdot \dot{x}_A^2 + \frac{1}{2} \cdot I_A \cdot \dot{\varphi}_1^2 = \frac{1}{2} \cdot m_1 \cdot \dot{x}_A^2 + \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{2} \cdot m_1 \cdot r_1^2 \cdot \frac{\dot{x}_A^2}{r_1^2} = \frac{3}{4} \cdot m_1 \cdot \dot{x}_A^2$$

$$\begin{aligned} E^{(2)} &= \frac{1}{2} \cdot m_2 \cdot \dot{x}_B^2 + \frac{1}{2} \cdot I_B \cdot \dot{\varphi}_2^2 = \frac{1}{2} \cdot m_2 \cdot \dot{\varphi}_2^2 \cdot r_2^2 + \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{2} \cdot m_2 \cdot r_2^2 \cdot \dot{\varphi}_2^2 \\ &= \frac{3}{4} \cdot m_2 \cdot r_2^2 \cdot \dot{\varphi}_2^2 \end{aligned}$$

$$E = E^{(1)} + E^{(2)} = \frac{3}{4} \cdot m_1 \cdot \dot{x}_A^2 + \frac{3}{4} \cdot m_2 \cdot r_2^2 \cdot \dot{\varphi}_2^2$$

5. Obliczamy sumaryczną energię potencjalną całego układu:

Całkowita energia potencjalna układu jest sumą energii potencjalnej pochodzącej od mas i sprężyn. W naszym zadaniu mamy jedynie energie pochodzące od sprężyn.

$$V = V^{(1)} + V^{(2)}$$

$$V^{(1)} = 0 - \text{energia potencjalna pochodząca od mas}$$

$$V^{(2)} = \frac{1}{2} \cdot c_1 \cdot x_A^2 + \frac{1}{2} \cdot c_2 \cdot (x_B - x_A)^2$$

$$V = V^{(1)} + V^{(2)} = \frac{1}{2} \cdot c_1 \cdot x_A^2 + \frac{1}{2} \cdot c_2 \cdot (x_B - x_A)^2$$

6. Podstawiamy dane do potencjału kinetycznego.

$$W = E - V = \frac{3}{4} \cdot m_1 \cdot \dot{x}_A^2 + \frac{3}{4} \cdot m_2 \cdot r_2^2 \cdot \dot{\varphi}_2^2 - \frac{1}{2} \cdot c_1 \cdot x_A^2 - \frac{1}{2} \cdot c_2 \cdot (x_B - x_A)^2$$

7. Wyznaczamy zależności kinematyczne.

a) $\dot{x}_A = \omega_1 \cdot r_1$

b) $\dot{x}_B = \dot{\varphi}_2 \cdot r_2$, więc:

$$x_B = \varphi_2 \cdot r_2, \text{ przy zerowych warunkach początkowych}$$

8. Korzystając z wyznaczonych zależności kinematycznych podstawiamy do równania potencjału kinetycznego

$$W = E - V = \frac{3}{4} \cdot m_1 \cdot \dot{x}_A^2 + \frac{3}{4} \cdot m_2 \cdot r_2^2 \cdot \dot{\varphi}_2^2 - \frac{1}{2} \cdot c_1 \cdot x_A^2 - \frac{1}{2} \cdot c_2 \cdot (\varphi_2 \cdot r_2 - x_A)^2$$

9. W powyższym równaniu pozostały jedynie współrzędne uogólnione, więc możemy przystąpić do obliczania pochodnych do równań Lagrange'a.

$$\frac{\partial W}{\partial \dot{x}_A} = \frac{3}{2} \cdot m_1 \cdot \dot{x}_A$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial W}{\partial \dot{x}_A} \right) = \frac{3}{2} \cdot m_1 \cdot \ddot{x}_A$$

$$\frac{\partial W}{\partial x_A} = -c_1 \cdot x_A + c_2 \cdot \varphi_2 \cdot r_2 + c_2 \cdot x_A = c_2 \cdot \varphi_2 \cdot r_2 - c_1 \cdot x_A - c_2 \cdot x_A$$

$$\frac{3}{2} \cdot m_1 \cdot \ddot{x}_A - c_2 \cdot \varphi_2 \cdot r_2 + c_1 \cdot x_A + c_2 \cdot x_A = 0$$

$$\frac{3}{2} \cdot m_1 \cdot \ddot{x}_A - c_2 \cdot \varphi_2 \cdot r_2 + (c_1 + c_2) \cdot x_A = 0$$

$$\frac{\partial W}{\partial \dot{\varphi}_2} = \frac{3}{2} \cdot m_2 \cdot r_2^2 \cdot \dot{\varphi}_2$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial W}{\partial \dot{\varphi}_2} \right) = \frac{3}{2} \cdot m_2 \cdot r_2^2 \cdot \ddot{\varphi}_2$$

$$\frac{\partial W}{\partial \varphi_2} = -c_2 \cdot r_2^2 \cdot \varphi_2 + c_2 \cdot x_A \cdot r_2$$

$$\frac{3}{2} \cdot m_2 \cdot r_2^2 \cdot \ddot{\varphi}_2 + c_2 \cdot r_2^2 \cdot \varphi_2 - c_2 \cdot x_A \cdot r_2 = 0$$

10. Szukany układ równań różniczkowych ruchu dla przyjętych współrzędnych przedstawia się następująco:

$$\begin{cases} \frac{3}{2} \cdot m_1 \cdot \ddot{x}_A - c_2 \cdot \varphi_2 \cdot r_2 + (c_1 + c_2) \cdot x_A = 0 \\ \frac{3}{2} \cdot m_2 \cdot r_2^2 \cdot \ddot{\varphi}_2 + c_2 \cdot r_2^2 \cdot \varphi_2 - c_2 \cdot x_A \cdot r_2 = 0 \end{cases}$$

$$\begin{cases} \frac{3}{2} \cdot m_1 \cdot \ddot{x}_A - c_2 \cdot \varphi_2 \cdot r_2 + (c_1 + c_2) \cdot x_A = 0 \\ \frac{3}{2} \cdot m_2 \cdot r_2 \cdot \ddot{\varphi}_2 + c_2 \cdot r_2 \cdot \varphi_2 - c_2 \cdot x_A = 0 \end{cases}$$

$$\begin{cases} \frac{3}{2} \cdot m_1 \cdot \ddot{x}_A - c_2 \cdot \varphi_2 \cdot r_2 + (c_1 + c_2) \cdot x_A = 0 \\ \frac{3}{2} \cdot m_2 \cdot r_2 \cdot \ddot{\varphi}_2 + c_2 \cdot (r_2 \cdot \varphi_2 - x_A) = 0 \end{cases}$$