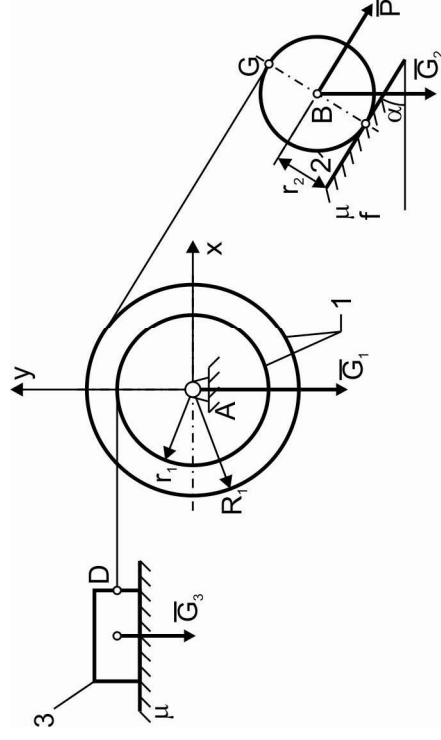


Przykład 3

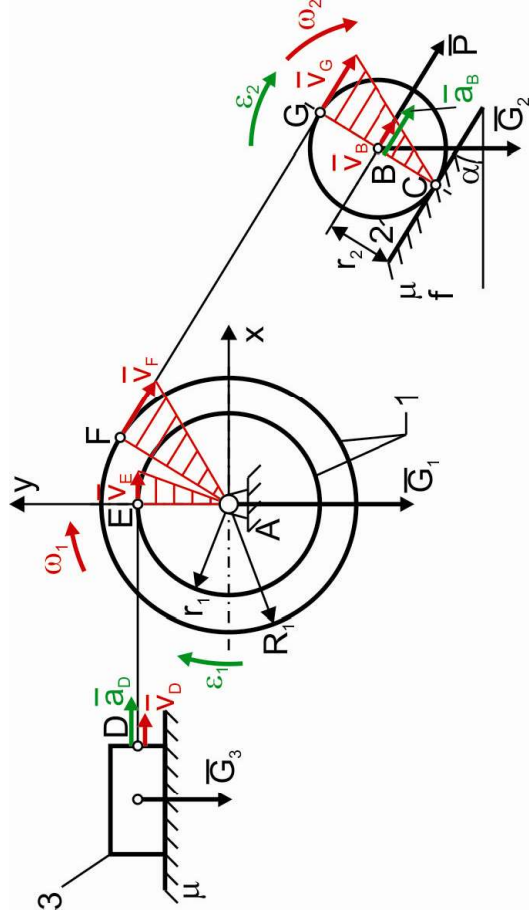
Dla układu mechanicznego pokazanego na rysunku, wyznaczyć kinematyczne parametry ruchu krążka 1 stosując zasadę równowagi kinostatycznej. Znane są promienie krążków r_1 [m], R_1 [m], r_2 [m], promień bezwładności krążka 1 $i_A^{(1)} = r_1$ [m], współczynnik tarcia suchego μ , współczynnik tarcia toczenia f [m], kąt pochylenia równi α [rad], wartość siły P [N] oraz ciężary członów G_1 [N], G_2 [N], G_3 [N].



Kinematyka układu.

- 1 – bryła w ruchu obrotowym,
- 2 – bryła w ruchu płaskim,
- 3 – bryła w ruchu postępowym.

Nie znamy prędkości żadnej bryły ani żadnego punktu układu. Ale założymy np. prędkość kątową krążka 1.



Z rozkładu prędkości układu wynika, że wszystkie charakterystyczne prędkości poszczególnych punktów i brył w układzie można wyrazić w funkcji prędkości ω_1 następująco:

$$v_D = v_E = r_1 \cdot \omega_1$$

$$v_G = v_F = R_1 \cdot \omega_1$$

$$v_G = 2 \cdot r_2 \cdot \omega_2 \Rightarrow \omega_2 = \frac{R_1}{2 \cdot r_2} \cdot \omega_1$$

(p3.1)

$$v_B = \frac{1}{2} \cdot R_1 \cdot \omega_1$$

Z kolei przyspieszenia poszczególnych punktów i brył to

$$a_D = r_1 \cdot \varepsilon_1$$

$$\varepsilon_2 = \frac{R_1}{2 \cdot r_2} \cdot \varepsilon_1$$

$$a_B = \frac{1}{2} \cdot R_1 \cdot \varepsilon_1$$

(p3.2)

gdzie $\varepsilon_1 = \dot{\omega}_1$ to przyspieszenie katowe krążka 1.

W celu opisanie dynamiki układu przy pomocy zasady równowagi kinetostatycznej, układa się równania równowagi kinetostatycznej osobno dla każdej bryły. W tym celu najpierw wprowadza się wszystkie siły prawdziwe oraz siły fikcyjne (tzw. siły bezwładności) i twierdzi się, że są one w równowadze. Wprowadzone siły pokazano na poniższym rysunku.

b) siły fikcyjne

Bryła 1 jest w ruchu obrotowym względem punktu A, który jest jej środkiem masy. Redukcja sił bezwładności bryły 1 do punktu A daje

$$\bar{\mathbf{B}}_A = -m_1 \cdot \bar{\mathbf{a}}_A = 0 \quad (\text{p3.3})$$

Ponieważ punkt A jest nieruchomy, oraz moment główny sił bezwładności

$$\begin{aligned} \bar{\mathbf{H}}_A &= -I_A \cdot \boldsymbol{\varepsilon}_1 \\ \mathbf{H}_A &= I_A \cdot \boldsymbol{\varepsilon}_1 = \frac{G_1}{g} \cdot \left(i_A^{(1)}\right)^2 \cdot \boldsymbol{\varepsilon}_1 \end{aligned} \quad (\text{p3.4})$$

Bryła 2 jest w ruchu płaskim, a punkt B to jej środek masy. Siły bezwładności działające na bryłę 2 wynoszą

$$\begin{aligned} \bar{\mathbf{B}}_B &= -m_2 \cdot \bar{\mathbf{a}}_B \\ \mathbf{B}_B &= m_2 \cdot \mathbf{a}_B \end{aligned} \quad (\text{p3.5})$$

Uwzględniając zależności kinematyczne, wartość tych sił to

$$\mathbf{B}_B = \frac{1}{2} \cdot \frac{G_2}{g} \cdot R_1 \cdot \boldsymbol{\varepsilon}_1 \quad (\text{p3.6})$$

Moment główny sił bezwładności to

$$\begin{aligned}\bar{H}_B &= -I_B \cdot \bar{\varepsilon}_2 \\ H_B &= I_B \cdot \varepsilon_2\end{aligned}\tag{p3.7}$$

a po uwzględnieniu zależności kinematycznych wartość tego momentu to

$$H_B = I_B \cdot \varepsilon_2 = \frac{G_2}{2 \cdot g} \cdot r_2^2 \cdot \frac{R_1}{2 \cdot r_2} \cdot \varepsilon_1 = \frac{G_2}{4 \cdot g} \cdot r_2 \cdot R_1 \cdot \varepsilon_1\tag{p3.8}$$

Bryła 3 jest w ruchu postępowym z przyspieszeniem środka masy H równym $\bar{a}_H = \bar{a}_D$. Siły bezwładności działające na bryłę to

$$\begin{aligned}\bar{B}_H &= -m_3 \cdot \bar{a}_H \\ B_H &= m_3 \cdot a_H\end{aligned}\tag{p3.9}$$

a po uwzględnieniu zależności kinematycznych siły te mają wartość

$$B_H = \frac{G_3}{g} \cdot r_1 \cdot \varepsilon_1\tag{p3.10}$$

Równania równowagi kinetostaticznej bryły 1:

$$X_A - S_2 + S_1 \cdot \cos \alpha = 0 \quad (\text{p3.11})$$

$$Y_A - S_1 \cdot \sin \alpha - G_1 = 0 \quad (\text{p3.12})$$

$$S_1 \cdot R_1 - S_2 \cdot r_1 - H_A = 0 \quad (\text{p3.13})$$

Równania równowagi kinetostaticznej bryły 2:

$$P + G_2 \cdot \sin \alpha - T_j - S'_1 - B_B = 0 \quad (\text{p3.14})$$

$$N_j - G_2 \cdot \cos \alpha = 0 \quad (\text{p3.15})$$

$$T_j \cdot r_2 - N_j \cdot f - S'_1 \cdot r_2 - H_B = 0 \quad (\text{p3.16})$$

Równania równowagi kinetostaticznej bryły 3:

$$S'_2 - T_K - B_H = 0 \quad (\text{p3.17})$$

$$N_K - G_3 = 0 \quad (\text{p3.18})$$

Siła tarcia rozwiniętego w punkcie K to

$$T_k = \mu \cdot N_k \quad (\text{p3.19})$$

Siły reakcji lin spełniają zależności

$$\begin{aligned} S_1 &= S'_1 \\ S_2 &= S'_2 \end{aligned} \quad (\text{p3.20})$$

Rozwiązanie równań (p3.4 – p3.20) daje

$$\varepsilon_1 = \frac{\frac{1}{2} P \cdot R_1 + \frac{1}{2} \cdot G_2 \cdot \left(\sin \alpha - \cos \alpha \cdot \frac{f}{r_2} \right) \cdot R_1 - \mu \cdot G_3 \cdot r_1}{G_1 \cdot (i_A^{(1)})^2 + \frac{3}{8} \cdot G_2 \cdot R_1^2 + G_3 \cdot r_1^2} \cdot g = \varepsilon = \text{const} \quad (\text{p3.21})$$

Całkując dwukrotnie powyższe równanie z zerowymi warunkami początkowymi otrzymano prędkość kątową i kąt obrotu krążka 1

$$\omega_1 = \int_0^t \varepsilon_1 \cdot dt = \varepsilon \cdot t \quad (\text{p3.22})$$

$$\varphi_1 = \int_0^t \omega_1 \cdot dt = \frac{1}{2} \varepsilon \cdot t^2 \quad (\text{p3.23})$$