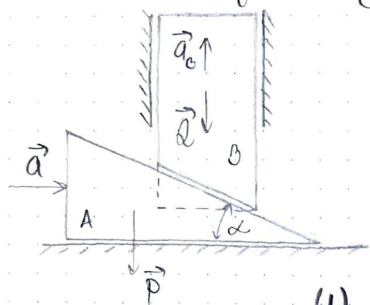


8.1. Килин А шенине \vec{P} клизи по хоризонталној равни убрзањем \vec{a} , при чему подине призму В шенине \vec{Q} која може да клизи дуж вертикалних вођица. Одредити убрзање центра масе система.



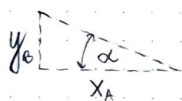
$$** \quad m\vec{a}_c = \sum m_i \vec{a}_i = m_A \vec{a}_A + m_B \vec{a}_B, \quad m_A = \frac{P}{g}, \quad m_B = \frac{Q}{g}, \quad m = \frac{P+Q}{g}$$

$$\frac{P+Q}{g} \vec{a}_c = \frac{P}{g} \vec{a} + \frac{Q}{g} \vec{a}_b \quad / \cdot g$$

$$(P+Q) \vec{a}_c = P \vec{a} + Q \vec{a}_b \quad / \cdot \vec{e} / \cdot \vec{j}$$

$$(1) \quad x: (P+Q) a_{cx} = Pa \Rightarrow \text{МОЖЕ ДА СЕ ОДРЕДИ } a_{cx}$$

$$(2) \quad y: (P+Q) a_{cy} = Q a_b \Rightarrow \text{МОЖЕ ДА СЕ ОДРЕДИ } a_{cy} \text{ ПРЕКО } a_b$$



БЕЗА ИЗМЕБУ a_b И a ←

$$\operatorname{tg} \alpha = \frac{y_B}{x_A} \Rightarrow y_B = x_A \operatorname{tg} \alpha \Rightarrow \dot{y}_B = \dot{x}_A \operatorname{tg} \alpha \Rightarrow a_b = a \operatorname{tg} \alpha$$

$$(1) \Rightarrow a_{cx} = \frac{P}{P+Q} a$$

$$(2) \Rightarrow a_{cy} = \frac{Q}{P+Q} a \operatorname{tg} \alpha$$

$$\left. \begin{array}{l} (1) \Rightarrow a_{cx} = \frac{P}{P+Q} a \\ (2) \Rightarrow a_{cy} = \frac{Q}{P+Q} a \operatorname{tg} \alpha \end{array} \right\} a_c = \frac{a}{P+Q} \sqrt{P^2 + Q^2 \operatorname{tg}^2 \alpha}$$

$$** \quad \text{СЛЕДИ ИЗ: } \vec{r}_c = \frac{1}{m} \sum_{i=1}^n m_i \vec{r}_i$$

$$m \vec{r}_c = \sum_{i=1}^n m_i \vec{r}_i \quad / \frac{d^2}{dt^2}$$

$$\boxed{m \vec{a}_c = \sum_{i=1}^n m_i \vec{a}_i}$$

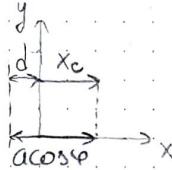
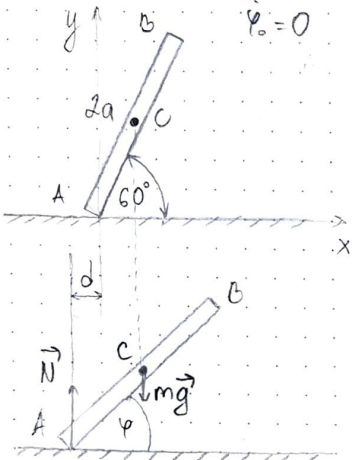
8.4. Хомотени штап АВ дужине $2a$ крајем А се слања на глатку хоризонталну раван. У почетном тренутку штап је мировао и са хоризонталном равни гради угао од 60° . Одредити:

- померање краја штапа А у зависности од угла φ који штап гради са хоризонталном.
- пуштању тачке В

$$m\vec{a}_c = m\vec{g} + \vec{N} / \cdot \vec{c} \Rightarrow \text{ТЕОРЕМА О КРЕТАЊУ СРЕДИШТА МАСА}$$

$$m\ddot{x}_c = 0 \Rightarrow \dot{x}_c = 0 \Rightarrow x_c = \text{const.} = \dot{x}_c(0) = 0 \Rightarrow x_c = \text{const.} \quad \left. \begin{array}{l} \text{*** } x_c = \text{const.} = x_c(0) = a \cos 60^\circ = \frac{1}{2}a \end{array} \right\} \text{***}$$

ЦЕНТАР МАСЕ ШТАПА СЕ НЕ ПОМЕРА У ХОРИЗОНТАЛНОМ ПРАВЦУ



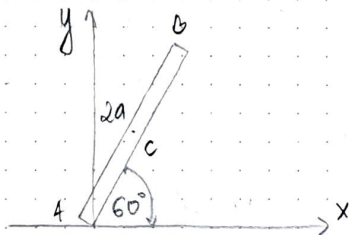
ОДРЕЂИВАЊЕ $x_A \Rightarrow$ I НАЧИН

$$d = a \cos \varphi - x_c$$

$$d = a \cos \varphi - \frac{1}{2}a, \quad \vec{x}_A = -\left(a \cos \varphi - \frac{1}{2}a\right) \cdot \vec{i}$$

ОДРЕЂИВАЊЕ ЛИНИЈЕ ПУТАЊЕ ТАЧКЕ В:

$$\left. \begin{array}{l} x_c = -d + 2a \cos \varphi = \frac{1}{2}a + a \cos \varphi \\ y_c = 2a \sin \varphi \end{array} \right\} \begin{array}{l} \frac{x_c - \frac{1}{2}a}{a} = \cos \varphi \\ \frac{y_c}{2a} = \sin \varphi \end{array} \Rightarrow \frac{\left(x_c - \frac{1}{2}a\right)^2}{a^2} + \frac{y_c^2}{(2a)^2} = 1 \Rightarrow \text{елипса}$$



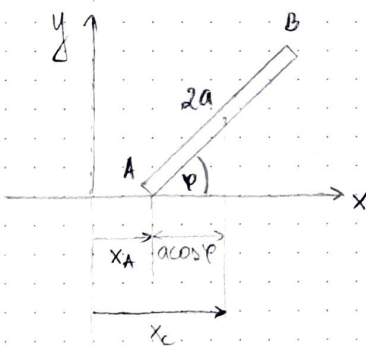
ОДРЕЂИВАЊЕ $x_A \Rightarrow$ II НАЧИН \Rightarrow ЈАКШИ?

* КРАЈ А ПОМЕРАНО НА ДЕСНО КАКО БИ ЦЕО ШТАП БИО НА ПОЗИТИВНОМ ДЕЛУ X-ОСЕ

$$x_c = x_A + a \cos \varphi \Rightarrow x_A = x_c - a \cos \varphi = \frac{1}{2}a - a \cos \varphi$$

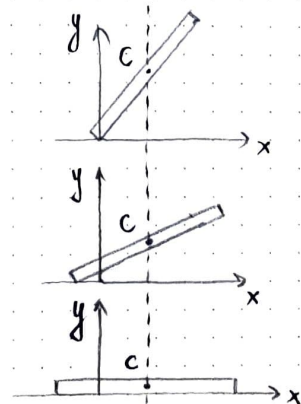
$$\vec{x}_A = \left(\frac{1}{2}a - a \cos \varphi\right) \vec{i} = -\left(a \cos \varphi - \frac{1}{2}a\right) \vec{i} \Rightarrow \text{ИСТИ РЕЗУЛТАТ}$$

Јер је израчунан смер померања

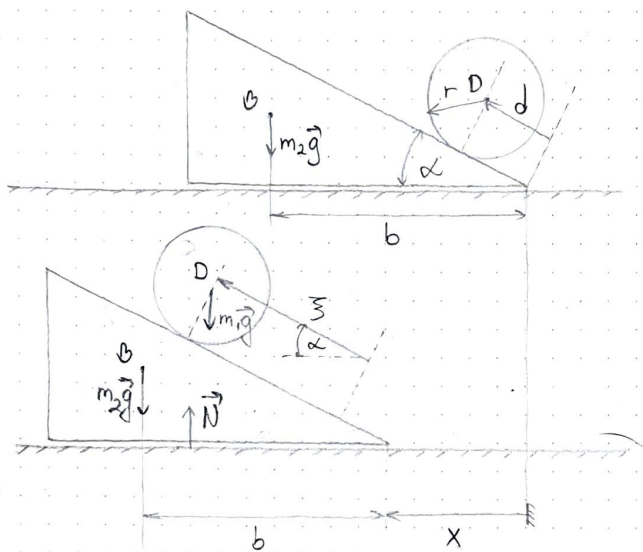


*** ПОШТО ЈЕ ТРЕЊЕ ЗАНЕМАРЕНО, ЦЕНТАР МАСЕ СЕ НЕ ПОМЕРА У ХОРИЗОНТАЛНОМ ПРАВЦУ

*** АКО ЈЕ НЕШТО КОНСТАНТНО, МОРА БИТИ ЈЕДНАКО СВОЈОЈ ВРЕДНОСТИ У ПОЧЕТНОМ ТРЕНУТКУ



8.6. Цилиндар D масе m_1 може да се котрља уз нагнутиу страну призму B масе m_2 . Одредити померање призме B по главној хоризонталној равни до тренутка кад цилиндар напусти 2 пута оброта од почетка кретања. У почетном тренутку систем је мировао.



$$\xi = 2 \cdot 2r\pi = 4r\pi$$

ПОШТО СЕ ЦИЛИНДАР КОТРЉА С ДЕСНА НА ЛЕВО И ПРИЗМУ ПОМЕРАНО НА ЛЕВО \Rightarrow ТАКО ЈЕ ЈЕДНОСТАВНИЈЕ ЈЕР СЕ ПОМЕРАЊА САБИРАЈУ

САМО СПОЉАШЊЕ СИЛЕ

$$** \quad m\vec{a}_c = m_1\vec{a}_0 + m_2\vec{a}_0 = (\vec{N} + m_1\vec{g} + m_2\vec{g}) / \cdot \vec{i}$$

$$m_1\ddot{x}_D + m_2\ddot{x}_B = 0$$

$$m_1\dot{x}_D + m_2\dot{x}_B = \text{const.} = m_1\dot{x}_D(0) + m_2\dot{x}_B(0) = 0 \Rightarrow \text{СИСТЕМ МИРУЈЕ У ПОЧ. ТР.}$$

$$m_1x_D + m_2x_B = \text{const.} = m_1x_D(0) + m_2x_B(0)$$

$$\text{СА СЛУКА} \quad x_B(0) = b, \quad x_B = b + x$$

$$x_D = x + (d + \xi)\cos\alpha = x + d\cos\alpha + 4r\pi\cos\alpha$$

$$x_B(0) = d\cos\alpha$$

$$m_1(x + d\cos\alpha + 4r\pi\cos\alpha) + m_2(b + x) = m_1d\cos\alpha + m_2b$$

$$x = - \frac{4m_1r\pi\cos\alpha}{m_1 + m_2}$$

\Rightarrow МИНУС ЈЕ ЗБОГ ПОГРЕШНОГ СМЕРА \Rightarrow ПРИЗМА СЕ ПОМЕРА НА ДЕСНО ЗА $|x|$

ПОКУШАЈТЕ ДА УРАДИТЕ ЗАДАТАК ТАКО ШТО ЋЕТЕ НА ПОЧЕТКУ ПОМЕРИТИ ПРИЗМУ НА ДЕСНО \Rightarrow ТЕМЕ

$$** \quad \text{СЛЕДИ ИЗ } m\vec{a}_c = \sum_{i=1}^n m_i\vec{a}_i$$

И ТЕОРЕМЕ О КРЕТАЊУ СРЕДИШТА НАСА

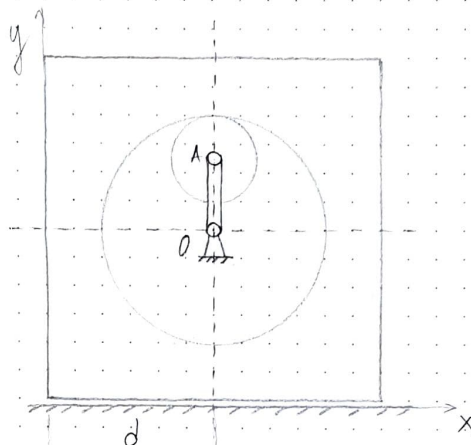
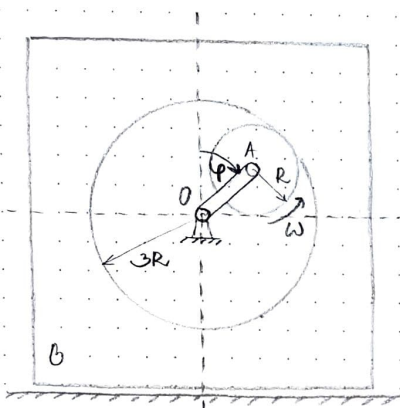
$$m\vec{a}_c = \vec{F}_R^s$$

ГЛАВНИ ВЕКТОР СПОЉАШЊИХ СИЛА

ЗАТО СЕ НЕ УЗИМА У ОБЗИР РЕАКЦИЈА ИЗМЕЂУ ЦИЛИНДРА И ПРИЗМЕ

8.14. Механизам приказан на слици постављен је на тачку хоризонталну равни. Хомогена плоча А тежине G_3 и полупречника R зглобно је везана за кривуу OA и коју се без клизања по унутрашњој кружној површи полупречника $3R$ константном угловном брзином ω у показаном смеру. Пенина хомогене криваје OA је G_2 , а кривачица B је G_1 . У почетном тренутку криваја OA заузима вертикални положај, а тело B мирује. Одредити:

- кретање тела B по хоризонталној равни
- реакцију хоризонталне подлоге
- ω из услова да не дође до одвајања кривачица од подлоге



$$x_1(0) = 0$$

$$x_2(0) = d$$

$$x_3(0) = d$$

$$\dot{x}_1(0) = 0$$

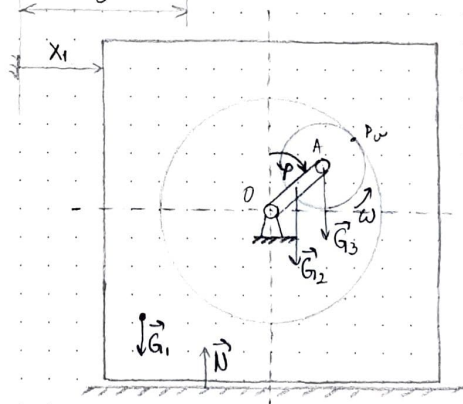
$$v_A = \overline{AP} \cdot \omega = R\omega$$

$$v_A = 2R\dot{\varphi}$$

$$\dot{\varphi} = \frac{\omega}{2} \Rightarrow \varphi = \frac{\omega t}{2}$$

$$\dot{x}_2(0) = \frac{R\omega}{2}$$

$$\dot{x}_3(0) = R\omega$$



! Све померамо на десно

$$x_2 = x_1 + d + R \sin \varphi$$

$$x_3 = x_1 + d + 2R \sin \varphi$$

$$\dot{x}_2 = \dot{x}_1 + \frac{1}{2} R \omega \cos \frac{\omega t}{2}$$

$$\dot{x}_3 = \dot{x}_1 + R \omega \cos \frac{\omega t}{2}$$

$$m \vec{a}_c = \frac{G_1}{g} \vec{a}_1 + \frac{G_2}{g} \vec{a}_2 + \frac{G_3}{g} \vec{a}_3 = \vec{G}_1 + \vec{G}_2 + \vec{G}_3 + \vec{N} \quad / \quad \vec{e} / \vec{j}$$

$$(1) \quad x: \quad \frac{G_1}{g} \ddot{x}_1 + \frac{G_2}{g} \ddot{x}_2 + \frac{G_3}{g} \ddot{x}_3 = 0 \quad / \cdot g$$

$$(2) \quad y: \quad \frac{G_1}{g} \ddot{y}_1 + \frac{G_2}{g} \ddot{y}_2 + \frac{G_3}{g} \ddot{y}_3 = N - G_1 - G_2 - G_3$$

$$(1) \Rightarrow G_1 \ddot{x}_1 + G_2 \ddot{x}_2 + G_3 \ddot{x}_3 = 0$$

$$G_1 \dot{x}_1 + G_2 \dot{x}_2 + G_3 \dot{x}_3 = \text{const.} = G_1 \dot{x}_1(0) + G_2 \dot{x}_2(0) + G_3 \dot{x}_3(0)$$

$$G_1 \dot{x}_1 + G_2 \dot{x}_1 + \frac{1}{2} R \omega G_2 \cos \frac{\omega t}{2} + G_3 \dot{x}_1 + R \omega G_3 \cos \frac{\omega t}{2} = \frac{1}{2} R \omega G_2 + R \omega G_3$$

$$\dot{x}_1 = \frac{\frac{1}{2} R \omega G_2 + R \omega G_3 - R \omega \left(\frac{1}{2} G_2 + G_3 \right) \cos \frac{\omega t}{2}}{G_1 + G_2 + G_3}$$

$$x_1 = \frac{G_2 + 2G_3}{2(G_1 + G_2 + G_3)} R \omega t - \frac{G_2 + 2G_3}{2(G_1 + G_2 + G_3)} R \omega \frac{2}{\omega} \left(\sin \frac{\omega t}{2} - 0 \right)$$

$$x_1 = \frac{G_2 + 2G_3}{G_1 + G_2 + G_3} R \left(\frac{1}{2} \omega t - \sin \frac{\omega t}{2} \right)$$

$$(2) \Rightarrow N = G_1 + G_2 + G_3 + \frac{G_2}{g} \ddot{y}_2 + \frac{G_3}{g} \ddot{y}_3$$

$$y_2 = d + R \cos \varphi = d + R \cos \frac{\omega t}{2} \Rightarrow \ddot{y}_2 = -\frac{1}{2} R \omega^2 \sin \frac{\omega t}{2} \Rightarrow \ddot{y}_2 = -\frac{1}{4} R \omega^2 \cos \frac{\omega t}{2}$$

$$y_3 = d + 2R \cos \varphi = d + 2R \cos \frac{\omega t}{2} \Rightarrow \ddot{y}_3 = -R \omega^2 \sin \frac{\omega t}{2} \Rightarrow \ddot{y}_3 = -\frac{1}{2} R \omega^2 \cos \frac{\omega t}{2}$$

$$N = G_1 + G_2 + G_3 - \frac{1}{4} \frac{R \omega^2 G_2}{g} \cos \frac{\omega t}{2} - \frac{1}{2} \frac{R \omega^2 G_3}{g} \cos \frac{\omega t}{2}$$

$$N = G_1 + G_2 + G_3 - \frac{1}{4} \frac{R \omega^2}{g} (G_2 + 2G_3) \cos \frac{\omega t}{2}$$

$N \geq 0 \Rightarrow$ УСЛОВ ДА НЕ ДОЂЕ ДО ОДБАЈАЊА КУБИСТА ОД ПОДЛОГЕ

$$G_1 + G_2 + G_3 - \frac{1}{4} \frac{R \omega^2}{g} (G_2 + 2G_3) \cos \frac{\omega t}{2} \geq 0$$

$$\omega^2 \leq \frac{G_1 + G_2 + G_3}{\frac{R}{4g} (G_2 + 2G_3) \cos \frac{\omega t}{2}}$$

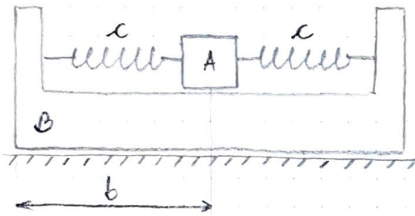
ω ТРЕБА ДА БУДЕ МАЊЕ ОД НАЈМАЊЕ ВРЕДНОСТИ ИЗРАЗА,

ТЈ. КАДА $\cos \frac{\omega t}{2}$ ИМА МАКСИМАЛНУ ВРЕДНОСТ

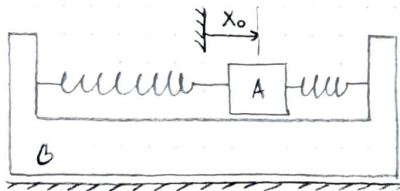
$$\frac{\omega t}{2} = 0 \Rightarrow \cos \frac{\omega t}{2} = 1$$

$$\omega^2 \leq \frac{G_1 + G_2 + G_3}{\frac{R}{4g} (G_2 + 2G_3)}$$

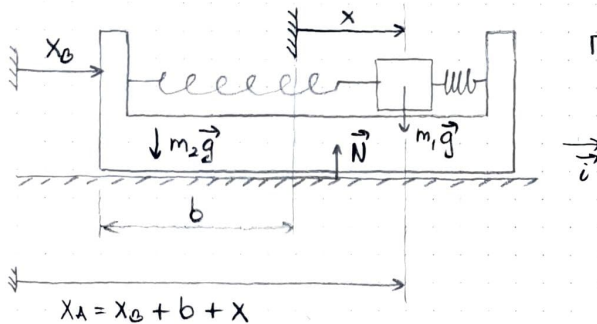
8.5. Тело А масе m_1 везано је за тело В масе m_2 помоћу две еластичне опруге једнаких крутоси c . Тело А може да клизи без ирења по телу В, а тело В клизи без ирења по хоризонталној равни. У почетном положају тело А повучено је за x_0 у десну страну од свог равнотежног положаја и пуштено да се креће без почетне брзине. Одредиши једначину кретања тела В ако је и оно у почетном тренутку мировало.



РАВНОТЕЖНИ
ПОЛОЖАЈ



ПОЧЕТНИ
ПОЛОЖАЈ



ПРОИЗВОЉНИ
ПОЛОЖАЈ

! КООРДИНАТА x СЕ МЕРИ
РАВНОТЕЖНОГ ПОЛОЖАЈА

! ЗАДАТАК САДРЖИ ДИНАМИКУ
РЕЛАТИВНОГ КРЕТАЊА ТАЧКЕ
КОЈА ОСЦИЛУЈЕ

$$x_A = x_0 + b + x$$

$$m \vec{a}_c = m_1 \vec{a}_A + m_2 \vec{a}_B = m_1 \vec{g} + m_2 \vec{g} + \vec{N} \quad \text{САМО СПОЗНАЊЕ СИЈЕ} \quad (m \vec{a}_c = \vec{F}_R^s)$$

$$m_1 \ddot{x}_A + m_2 \ddot{x}_B = 0$$

$$m_1 \dot{x}_A + m_2 \dot{x}_B = \text{const.} = m_1 \dot{x}_A(0) + m_2 \dot{x}_B(0) = 0$$

У ПОЧ. ТР. СИСТЕМ
ЈЕ МИРОВАО

$$m_1 x_A + m_2 x_B = \text{const.} = m_1 x_A(0) + m_2 x_B(0)$$

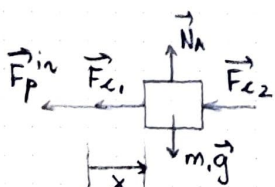
СА СЛИКЕ \Rightarrow $x_A(0) = b + x_0$, $x_A = x_0 + b + x$
 $x_B(0) = 0$

$$m_1(x_0 + b + x) + m_2 x_B = m_1(b + x_0) + 0$$

$$(m_1 + m_2) x_B = m_1(x_0 - x)$$

$$(1) \quad x_B = \frac{m_1}{m_1 + m_2} (x_0 - x)$$

РЕЛАТИВНО ОСЦИЛОВАЊЕ ТЕЛА А



$$\Rightarrow m_1 \vec{a}_r = m_1 \vec{g} + \vec{N}_A + \vec{F}_{c1} + \vec{F}_{c2} + \vec{F}_P^{\text{in}} \quad \text{РЕЛАТИВНО ОСЦИЛОВАЊЕ ТЕЛА А}$$

$$m_1 \ddot{x} = -F_{c1} - F_{c2} - F_P^{\text{in}}$$

$$m_1 \ddot{x} = -2cX - \left(-\frac{m_1^2}{m_1 + m_2} \ddot{x}\right)$$

$$\left(m_1 - \frac{m_1^2}{m_1 + m_2}\right) \ddot{x} + 2cX = 0$$

$$F_{c1} = -cX$$

$$F_{c2} = cX$$

$$F_P^{\text{in}} = m_1 \ddot{x}_B$$

$$\ddot{x}_B = -\frac{m_1}{m_1 + m_2} \ddot{x}$$

$$F_P^{\text{in}} = -\frac{m_1^2}{m_1 + m_2} \ddot{x}$$

$$\vec{F}_P^{\text{in}} = 0 \quad (\vec{\omega}_P = 0)$$

$$\frac{m_1^2 + m_1 m_2 - m_1^2}{m_1 + m_2} \ddot{x} + 2c x = 0 \quad / : \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2}$$

$$\ddot{x} + \underbrace{\frac{2c(m_1 + m_2)}{m_1 m_2}}_{\omega^2} x = 0$$

$$\ddot{x} + \omega^2 x = 0 \Rightarrow \lambda^2 + \omega^2 = 0 \Rightarrow \lambda_{1,2} = \pm i\omega$$

$$x = C_1 \cos \omega t + C_2 \sin \omega t$$

$$\dot{x} = -C_1 \omega \sin \omega t + C_2 \omega \cos \omega t$$

$$x_0 = C_1 \cos 0 + C_2 \sin 0 \Rightarrow x_0 = C_1$$

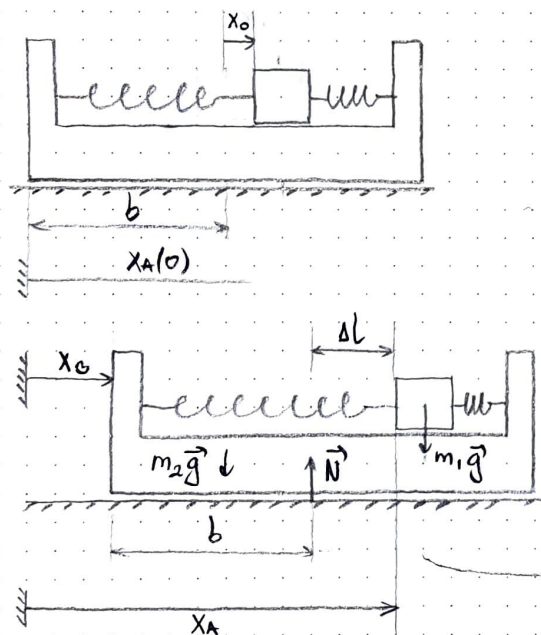
$$0 = -C_1 \omega \sin 0 + C_2 \omega \cos 0 \Rightarrow 0 = C_2 \omega \Rightarrow C_2 = 0$$

$$\left. \begin{array}{l} x = x_0 \cos \omega t \quad (2) \rightarrow (1) \end{array} \right\}$$

$$x_B = \frac{m_1}{m_1 + m_2} (x_0 - x_0 \cos \omega t)$$

$$x_B = \frac{m_1}{m_1 + m_2} x_0 \left[1 - \cos \left(\sqrt{\frac{2c(m_1 + m_2)}{m_1 m_2}} t \right) \right]$$

II НАЧИН \Rightarrow БЕЗ РЕЛАТИВНЕ КООРДИНАТЕ x И ИНЕРЦИЈАЛНЕ СИСТЕ



$$m \vec{a}_c = m_1 \vec{a}_A + m_2 \vec{a}_B = m_1 \vec{g} + m_2 \vec{g} + \vec{N} \quad / \cdot \vec{e}$$

$$m_1 \ddot{x}_A + m_2 \ddot{x}_B = 0$$

$$m_1 \dot{x}_A + m_2 \dot{x}_B = \text{const.} = m_1 \dot{x}_A(0) + m_2 \dot{x}_B(0)$$

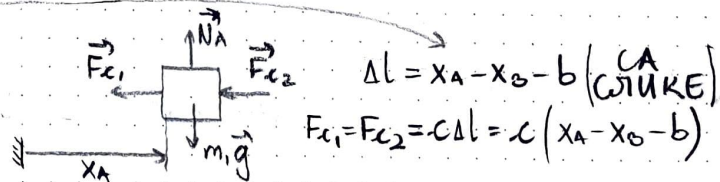
$$m_1 x_A + m_2 x_B = \text{const.} = m_1 x_A(0) + m_2 x_B(0)$$

$$x_A(0) = b + x_0$$

$$x_B(0) = 0$$

$$m_1 x_A + m_2 x_B = m_1 (b + x_0) + 0$$

$$(1) \quad x_B = \frac{m_1 (b + x_0 - x_A)}{m_2}, \quad x_A \Rightarrow \text{ОСЦИЛАЦИЈЕ ТЕСТА А}$$



$$m_1 \vec{a}_A = m_1 \vec{g} + \vec{N}_A + \vec{F}_{c1} + \vec{F}_{c2} \quad / \cdot \vec{e}$$

$$m_1 \ddot{x}_A = -F_{c1} - F_{c2} = -2c(x_A - x_B - b)$$

$$m_1 \ddot{x}_A + 2c \left(x_A - \frac{m_1 (b + x_0 - x_A)}{m_2} - b \right) = 0 \quad / : m_1$$

$$\ddot{x}_A + \frac{2c}{m_1} \left(\frac{m_2 x_A + m_1 x_A - m_1 b - m_1 x_0 - m_2 b}{m_2} \right) = 0$$

$$\ddot{x}_A + \underbrace{\frac{2c(m_1 + m_2)}{m_1 m_2}}_{\omega^2} x_A = \frac{2c(m_1 + m_2)}{m_1 m_2} b + \frac{2c}{m_2} x_0$$

$$\ddot{x}_A + \omega^2 x_A = \frac{2c(m_1 + m_2)}{m_1 m_2} b + \frac{2c}{m_2} x_0$$

$$\ddot{x}_A + \omega^2 x_A = 0 \Rightarrow \lambda^2 + \omega^2 = 0 \Rightarrow \lambda_{1,2} = \pm i\omega$$

$$x_{Ah} = c_1 \cos \omega t + c_2 \sin \omega t$$

$$x_{Ap} = A \Rightarrow \dot{x}_{Ap} = \ddot{x}_{Ap} = 0$$

$$0 + \omega^2 A = \underbrace{\frac{2c(m_1 + m_2)}{m_1 m_2}}_{\omega^2} b + \frac{2c}{m_2} x_0$$

$$\omega^2 A = \omega^2 b + \frac{2c}{m_2} x_0$$

$$A = b + \frac{2c}{m_2 \omega^2} x_0$$

$$x_A = c_1 \cos \omega t + c_2 \sin \omega t + b + \frac{2c}{m_2 \omega^2} x_0$$

$$\dot{x}_A = -c_1 \omega \sin \omega t + c_2 \omega \cos \omega t + 0$$

$$x_0 + b = c_1 + 0 + b + \frac{2c}{m_2 \omega^2} x_0 \Rightarrow c_1 = x_0 \left(1 - \frac{2c}{m_2 \omega^2} \right)$$

$$0 = 0 + c_2 \omega \Rightarrow c_2 = 0$$

$$x_A = x_0 \left(1 - \frac{2c}{m_2 \omega^2} \right) \cos \omega t + b + \frac{2c}{m_2 \omega^2} x_0 \quad (2) \rightarrow (1)$$

$$x_B = \frac{m_1}{m_2} \left[b + x_0 - x_0 \left(1 - \frac{2c}{m_2 \omega^2} \right) \cos \omega t - b - \frac{2c}{m_2 \omega^2} x_0 \right]$$

$$x_B = \frac{m_1}{m_2} \left[x_0 \left(1 - \frac{2c}{m_2 \omega^2} \right) - x_0 \left(1 - \frac{2c}{m_2 \omega^2} \right) \cos \omega t \right]$$

$$= \frac{m_1}{m_2} \left(1 - \frac{2c}{m_2 \omega^2} \right) x_0 (1 - \cos \omega t)$$

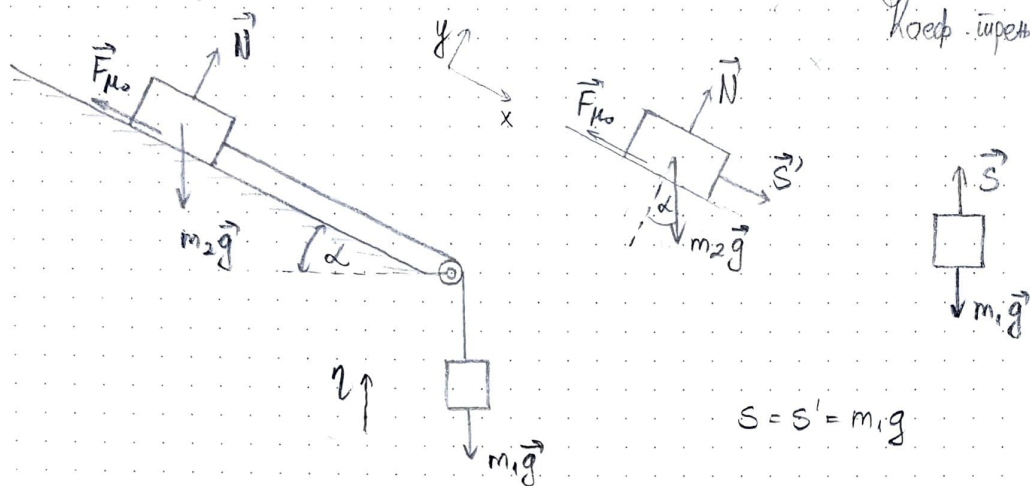
$$= \frac{m_1}{m_2} \left(1 - \frac{2c}{m_2 \frac{2c(m_1 + m_2)}{m_1 m_2}} \right) x_0 (1 - \cos \omega t)$$

$$x_B = \frac{m_1}{m_1 + m_2} x_0 \left[1 - \cos \left(\sqrt{\frac{2c(m_1 + m_2)}{m_1 m_2}} t \right) \right]$$

* ПОШЕ СЕ ПРИМЕТИТИ ДА ЈЕ РАЧУН МНОГО ЈЕДНОСТАВНИЈИ
КАДА СЕ КОРИСТИ РЕЛАТИВНА КООРДИНАТА x

* ЗАДАТАК:

Одредити однос маса тиреша (1) и теша (2) тако да систем мирује, ако је коеф. треша нулована $\mu_0 = \sqrt{3}$, а угао нагиба стрне равни $\alpha = 30^\circ$. Ако је однос маса $m_1 = 2m_2$, коликом брзином се креће и колики пут преше тело 2 након 4s? Коеф. треша при кретању је $\mu = \frac{\sqrt{3}}{2}$



$$\textcircled{I} \quad m_2 \vec{g} + \vec{F}_{\mu} + \vec{N} + \vec{S}' = 0 \quad / \cdot \vec{e} / \cdot \vec{f}$$

$$x: m_2 g \sin \alpha - F_{\mu} + S' = 0$$

$$y: -m_2 g \cos \alpha + N = 0$$

$$\Rightarrow N = m_2 g \cos \alpha \Rightarrow F_{\mu} = \mu_0 N = m_2 g \mu_0 \cos \alpha$$

$$m_2 g \sin \alpha - m_2 g \mu_0 \cos \alpha + m_1 g = 0 \quad / : g$$

$$m_1 = m_2 (\mu_0 \cos \alpha - \sin \alpha)$$

$$\frac{m_1}{m_2} = \mu_0 \cos \alpha - \sin \alpha = \sqrt{3} \cdot \frac{\sqrt{3}}{2} - \frac{1}{2} = 1$$

$m_1 = m_2 \Rightarrow$ СТАТИЧКА РАВНОТЕЖИЈА

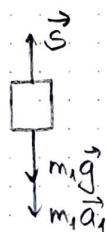
$$\textcircled{II} \quad m_2 \vec{a}_2 = m_2 \vec{g} + \vec{F}_{\mu} + \vec{N} + \vec{S}' \quad / \cdot \vec{e} / \cdot \vec{f}$$

$$x: m_2 \ddot{x}_2 = m_2 g \sin \alpha - F_{\mu} + S'$$

$$y: 0 = -m_2 g \cos \alpha + N$$

$$\Rightarrow N = m_2 g \cos \alpha \Rightarrow F_{\mu} = \mu N = \mu m_2 g \cos \alpha$$

$$m_1 = 2m_2, \quad \mu = \frac{\sqrt{3}}{2} \Rightarrow \text{КОЕФ. ТР. ПРИ КРЕТАЊУ}$$



$$m_1 \vec{a}_1 = m_1 \vec{g} + \vec{S} \quad / \cdot \vec{e} /$$

$$-m_1 \ddot{r}_1 = -m_1 g + S \Rightarrow S = S' = m_1 (g - \ddot{r}_1)$$

$$m_2 \ddot{x}_2 = m_2 g \sin \alpha - F_{\mu} + m_1 (g - \ddot{r}_1)$$

ПОШТО СУ ТЕЖИЈА ПОВЕЗАНА УНИТЕТОМ

$$v_1 = v_2 \Rightarrow \dot{r}_1 = \dot{x}_2 \Rightarrow \ddot{r}_1 = \ddot{x}_2$$

$$(m_1 + m_2) \ddot{x}_2 = \frac{1}{2} m_2 g + m_1 g - \mu m_2 g \cos \alpha$$

$$(2m_2 + m_2) \ddot{x}_2 = \frac{1}{2} m_2 g + 2m_2 g - \frac{3}{4} m_2 g \quad / : m_2$$

$$3 \ddot{x}_2 = \frac{7}{4} g \Rightarrow \ddot{x}_2 = \frac{7}{12} g$$

$$\int_0^t \ddot{x}_2 dt = \frac{7}{12} g \int_0^t dt \Rightarrow \dot{x}_2 = \frac{7}{12} g t$$

$$t_1 = 4s \Rightarrow \dot{x}_2(t_1) = \frac{7}{3} g \left[\frac{m}{s} \right]$$

$$\int_0^{x_2} \dot{x}_2 dx_2 = \frac{7}{12} g \int_0^t t dt \Rightarrow x_2 = \frac{7}{12} g \frac{t^2}{2} = \frac{7}{24} g t^2$$

$$t_2 = 4s \Rightarrow x_2(t_2) = \frac{14}{3} g \left[m \right]$$

! МЕЊА СЕ СИЈА С ЈЕРТЕРЕТ ИНА УБЕЗАНЈЕ