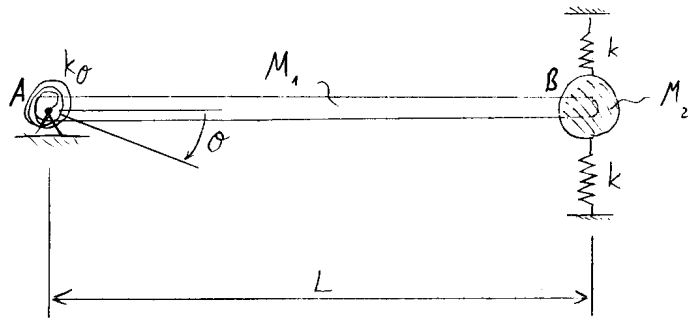


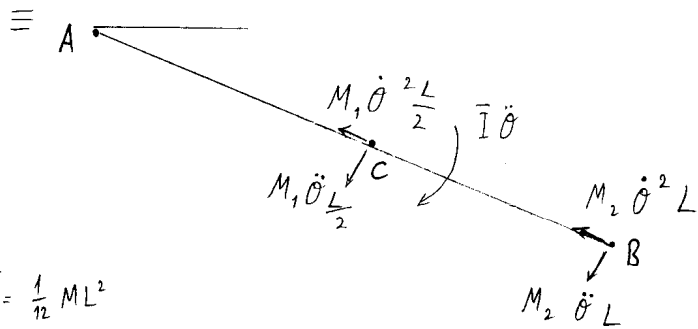
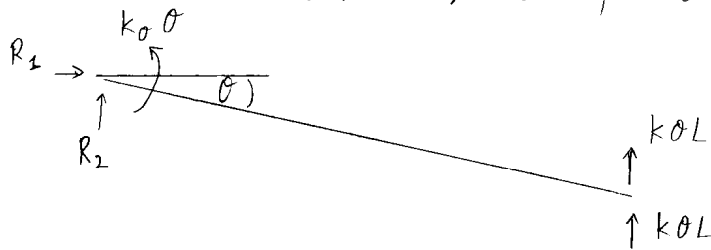
תורת התנודות – פתרון תרגיל מס' 1



(1)

הנחה - הזווית קטנה, כלומר \vec{g} כל קרוב ל...
 $\theta \ll 1$ ולכן $\sin \theta \approx \theta$, $\cos \theta \approx 1$

(2)



$$\bar{I} = \frac{1}{12} ML^2$$

$$\begin{aligned} \vec{a}_B &= \vec{a}_A + \ddot{\theta} \times \vec{AB} + \dot{\theta} \times (\dot{\theta} \times \vec{AB}) = \\ &= 0 + \ddot{\theta} L + \dot{\theta}^2 L \\ \vec{a}_C &= \ddot{\theta} \frac{L}{2} + \dot{\theta}^2 \frac{L}{2} \end{aligned}$$

: \oplus A $\dot{\varphi} > 0$ k_{UNN} k_{SD}

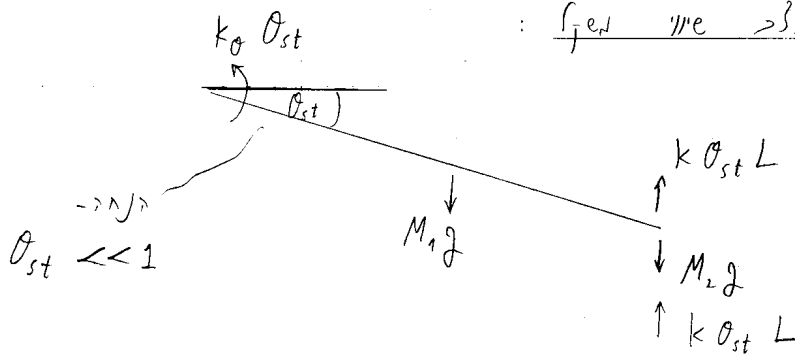
$$2k\theta L^2 + k_0 \theta = -M_1 \ddot{\theta} \left(\frac{L}{2}\right)^2 - M_2 \ddot{\theta} L^2 - I \ddot{\theta}$$

$$\ddot{\theta} (M_2 L^2 + M_1 \frac{L^2}{4} + I) + \theta (2kL^2 + k_0) = 0$$

$$\omega_n = \sqrt{\frac{2kL^2 + k_0}{M_2 L^2 + M_1 \frac{L^2}{4} + I}} \quad : \text{w3v 22}$$

! $k_0 \dot{\varphi} \rightarrow v$ (\rightarrow)

: f_{jed} $w_e > 3d$



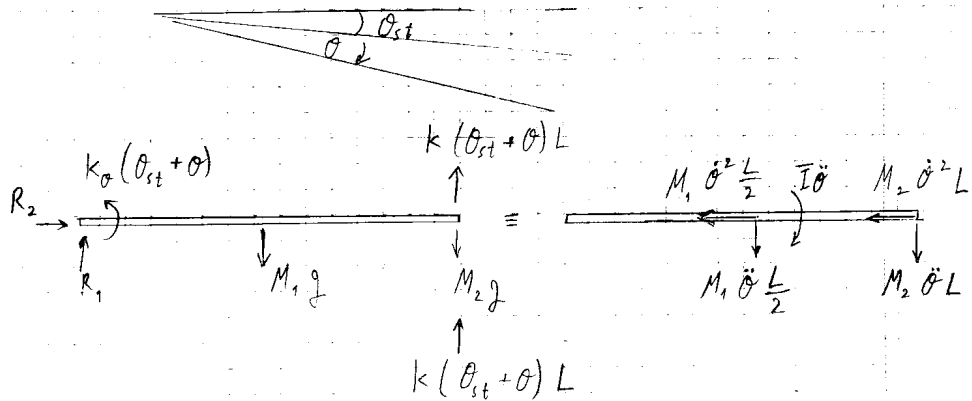
$$\sum M_A = 0$$

: \oplus A $\dot{\varphi} > 0$ k_{UNN} k_{SD}

$$-M_2 g - M_1 g \frac{L}{2} + 2k \theta_{st} L^2 + k_0 \theta_{st} = 0$$

$$\Rightarrow \boxed{\theta_{st} = \frac{M_1 g \frac{L}{2} + M_2 g L}{2kL^2 + k_0}}$$

כדי שיהיה שיווי משקל חייבים להוסיף את המומנטים:



$\dot{\theta}_{st} = \ddot{\theta}_{st} = 0$ - כלומר -

אם $\theta > 0$ אז $\theta_{st} > 0$

$$k_{\theta} (\theta_{st} + \theta) - M_1 g \frac{L}{2} - M_2 g L + 2k (\theta_{st} + \theta) L^2 = -M_1 \ddot{\theta} \left(\frac{L}{2}\right)^2 - M_2 \ddot{\theta} L^2 - I \ddot{\theta}$$

כדי שיהיה שיווי משקל חייבים להוסיף את המומנטים:

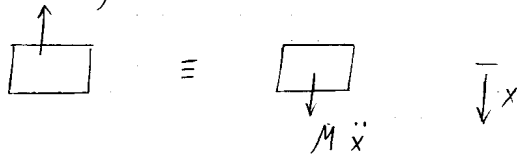
$$\ddot{\theta} \left(M_1 \frac{L^2}{4} + M_2 L^2 + I \right) + \theta \left(k_{\theta} + 2kL^2 \right) = 0$$

$M_1 = 0$ - כלומר $k_{\theta} \rightarrow \infty$ כלומר $\theta_{st} = 0$
 כלומר E - כלומר I - כלומר k
 I - כלומר k
 $k_{\theta} \rightarrow \infty$ כלומר $\theta_{st} = 0$
 כלומר k

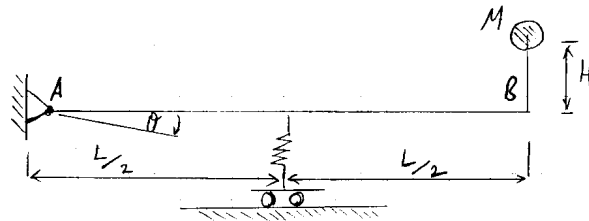


$$\Delta = \frac{PL^3}{3EI} \Rightarrow P = \left(\frac{3EI}{L^3} \right) \Delta = k_{eff}$$

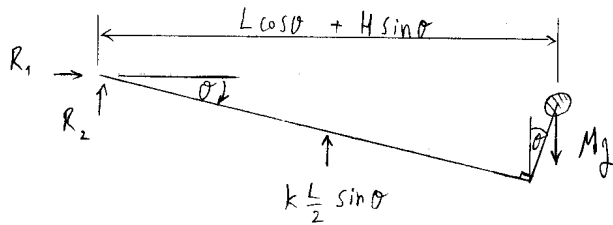
$$(k+k+k_{eff})x : \text{Gef. } \dots \dots \dots \sqrt{\dots} \dots$$



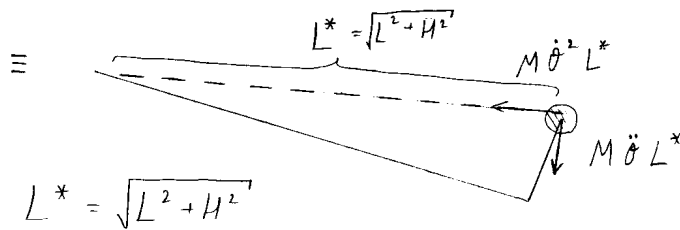
$$\Rightarrow M \ddot{x} + (2k + k_{eff}) x = 0$$



(2)



(k)



$$L^* = \sqrt{L^2 + H^2}$$

: (+) A ... > 0 ...

$$\left(k \frac{L}{2} \sin \theta\right) \cdot \left(\frac{L}{2} \cos \theta\right) - Mg(L \cos \theta + H \sin \theta) = -M \ddot{\theta} L^{*2}$$

$$M \ddot{\theta} L^{*2} + k \frac{L^2}{4} \sin \theta \cos \theta - Mg(L \cos \theta + H \sin \theta)$$

$$\theta = \theta_{st} + \theta_1$$

$$\sin \theta \approx \theta, \quad \cos \theta \approx 1 \quad \leftarrow \text{für } \theta \text{ klein} \quad (\rightarrow)$$

$$M \ddot{\theta} (L^2 + H^2) + k \frac{L^2}{4} \theta - M g (L + H \theta) = 0$$

- für $\ddot{\theta}_{st} = 0$ bzw. $\dot{\theta} = 0$, stellen wir θ_{st} ein

$$k \frac{L^2}{4} \theta_{st} - M g (L + H \theta_{st}) = 0 \quad \Rightarrow \quad \theta_{st} = \frac{M g L}{k \frac{L^2}{4} - M g H}$$

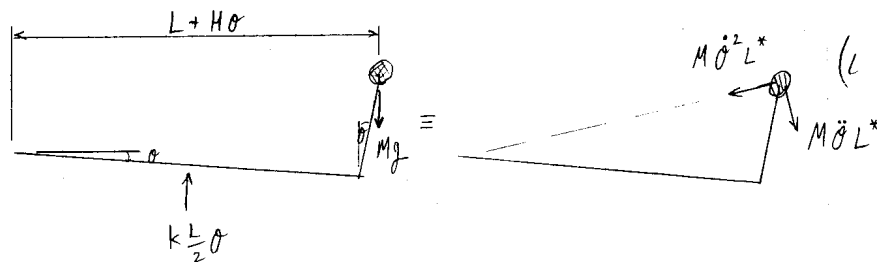
$$M \ddot{\theta}_1 (L^2 + H^2) + k \frac{L^2}{4} (\theta_{st} + \theta_1) - M g (L + H (\theta_{st} + \theta_1)) = 0$$

$$M \ddot{\theta}_1 (L^2 + H^2) + (k \frac{L^2}{4} - M g H) \theta_1 + (k \frac{L^2}{4} \theta_{st} - M g L - M g H \theta_{st}) = 0$$

$$k \frac{L^2}{4} \theta_{st} - M g L - M g H \theta_{st} = (k \frac{L^2}{4} - M g H) \cdot \frac{M g L}{k \frac{L^2}{4} - M g H} - M g L = 0$$

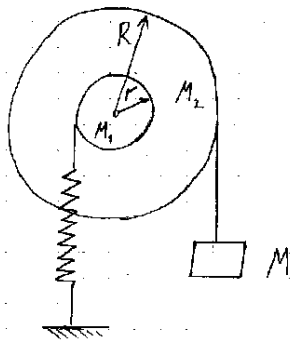
$$\Rightarrow \quad M \ddot{\theta}_1 (L^2 + H^2) + (k \frac{L^2}{4} - M g H) \theta_1 = 0$$

$$\omega_n^2 = \frac{k \frac{L^2}{4} - M g H}{M (L^2 + H^2)}$$

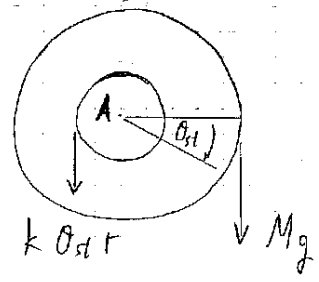


bilanzieren wir die Kräfte, \Rightarrow in \rightarrow stellen wir θ_{st} ein
 $H \theta$ \rightarrow θ_{st}

(3)



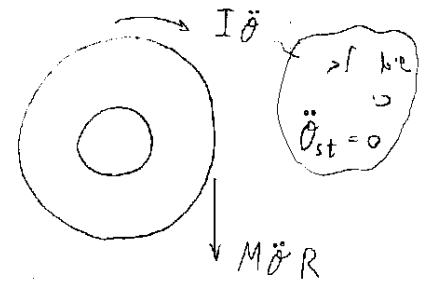
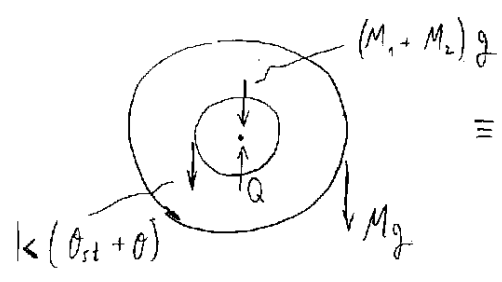
: Sjed we > 3,1 (1)



$$\sum M_A = M_g R - k \theta_{st} r^2 = 0$$

$$\Rightarrow \theta_{st} = \frac{M_g R}{k r^2}$$

: n' l? . > 3,1 > 3,1 (2)



$$I = \frac{M_1 r^2}{2} + \frac{M_2 R^2}{2}$$

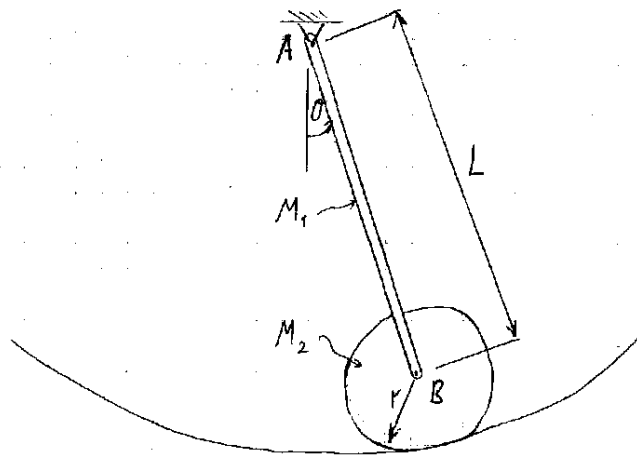
: (+) A slip \Rightarrow $\dot{\theta}_{st} > 0$ $\dot{\theta} > 0$

$$MgR - k(\theta_{st} + \theta)r^2 = M\ddot{\theta}R^2 + I\ddot{\theta}$$

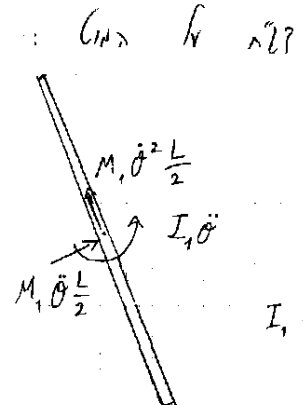
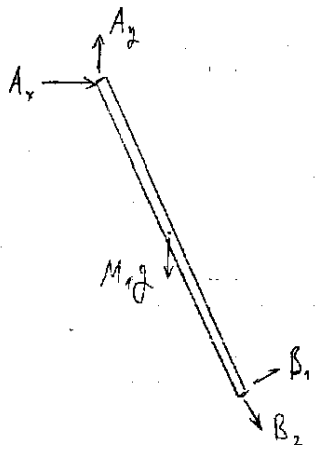
$$\cancel{MgR} - \cancel{k r^2 \theta_{st}} - k r^2 \theta = M\ddot{\theta}R^2 + I\ddot{\theta}$$

$$(MR^2 + I)\ddot{\theta} + kr^2\theta = 0$$

$$\omega_n = \sqrt{\frac{kr^2}{MR^2 + I}}$$



(4)



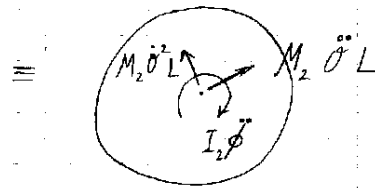
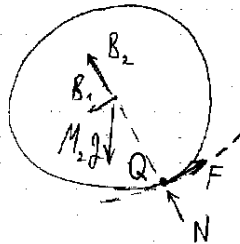
$$I_1 = \frac{1}{12} M_1 L^2$$

: \odot A נרשק > 0 כלומר > 0

$$-M_1 g \frac{L}{2} \sigma + B_1 L = I_1 \ddot{\sigma} + M_1 \ddot{\sigma} \left(\frac{L}{2}\right)^2$$

$$\odot \ddot{\sigma} \left(I_1 + M_1 \frac{L^2}{4} \right) + M_1 g \frac{L}{2} \sigma - B_1 L = 0$$

: נרשק נ א"ל



$$L\sigma = R\phi$$

: נרשק - כל נר

$$(L\ddot{\sigma} = R\ddot{\phi} \quad - \text{כל } \rho \text{ (1)})$$

כל נרשק נרשק Q נר > 0 כלומר > 0

: \odot (כל נר)

$$-B_1 r + M_2 g r \sigma = -I_2 \ddot{\phi} - M_2 \ddot{\sigma} L r$$

$$B_1 = -M_2 g \sigma - \frac{I_2}{r} \ddot{\phi} - M_2 \ddot{\sigma} L =$$

$$= -M_2 g \sigma - \frac{I_2}{r} \frac{L}{R} \ddot{\sigma} - M_2 \ddot{\sigma} L$$

: נרשק \odot נרשק > B1 -f כלומר > 0

$$\ddot{\sigma} \left(I_1 + M_1 \frac{L^2}{4} \right) + M_1 g \frac{L}{2} \sigma + M_2 g \sigma L + \frac{I_2 L^2}{r R} \ddot{\sigma} + M_2 \ddot{\sigma} L^2 = 0$$

$$\boxed{\ddot{\sigma} \left(\frac{r}{L} I_1 + M_1 \frac{Lr}{4} + \frac{L}{R} I_2 + M_2 L r \right) + \sigma \left(M_1 g \frac{r}{2} + M_2 g r \right) = 0}$$

$$W_n = \sqrt{\frac{M_1 g \frac{r}{2} + M_2 g r}{\frac{r}{L} I_1 + M_1 \frac{Lr}{4} + \frac{L}{R} I_2 + M_2 Lr}}$$

(5) את ההזזה של המסה ניתן לפרק לסכום של שתי הזזות: x_1 - הזזה שנגרמת עקב התנועה של מרכז הקורה ו x_2 - הזזה שנגרמת עקב התארכות או התקצרות של הקפיץ.

ניתן למצוא בספרות את שקיעת מרכז הקורה $x_1 = \frac{Fl^3}{192EI}$, תזוזת הקפיץ מתוארת על ידי נוסחה

$$x_2 = \frac{F}{k} \quad \text{הבאה:}$$

$$x = x_1 + x_2 = \frac{Fl^3}{192EI} + \frac{F}{k} \Rightarrow x \left(\frac{192kEI}{192EI + kl^3} \right) = F$$

נחליף את הכח F בכוח דינמי $-m\ddot{x}$ ונקבל את משוואת התנועה:

$$m\ddot{x} + x \left(\frac{192kEI}{192EI + kl^3} \right) = 0$$