

# 1. Morsás hiperbolikus fixpont körről

legyen  $x^* = 0$  a potenciál maximuma; ekkor közelítően

$$V(x) \approx V_0 - \frac{1}{2} kx^2$$

$$E = \frac{1}{2} m \dot{x}^2 + V(x) = \text{all.}$$

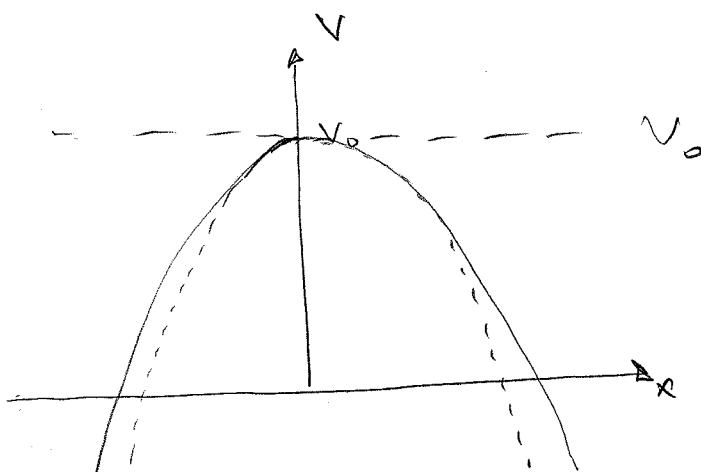
azaz

$$\text{all.} = E - V_0 \approx \frac{1}{2} m \dot{x}^2 - \frac{1}{2} kx^2$$

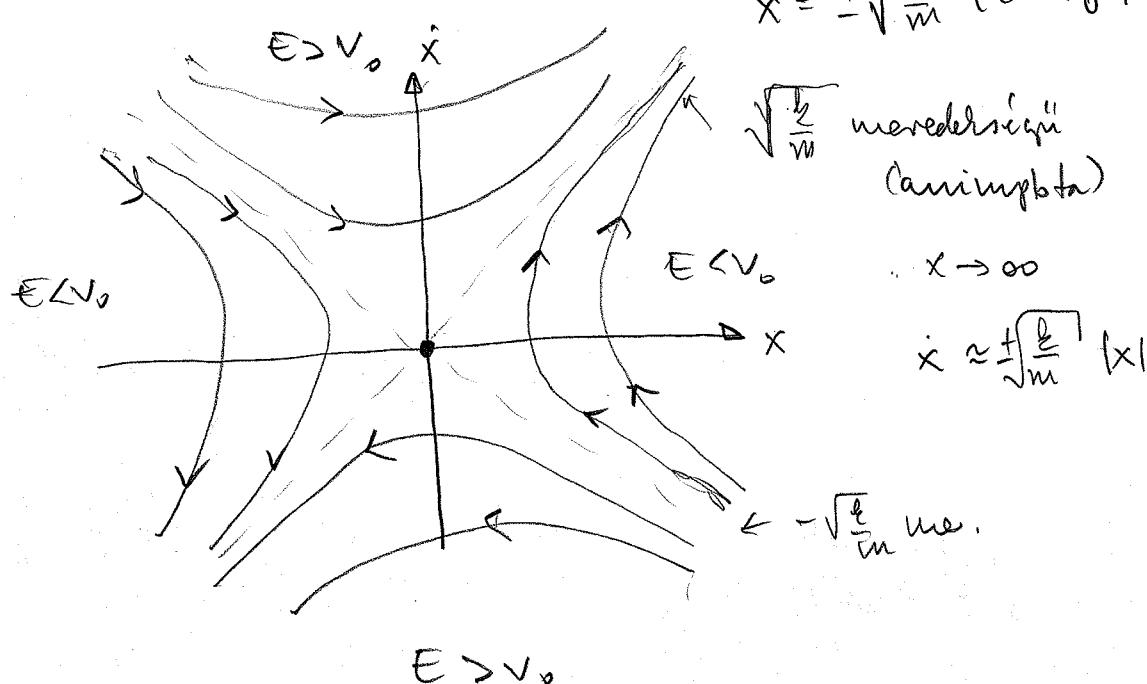
tehát

$$\underbrace{\frac{1}{2} m \dot{x}^2 - \frac{1}{2} kx^2}_{\approx E - V_0} = \text{all.}$$

a egy hiperbola szegmense;  $E$  felében hiperbolasík



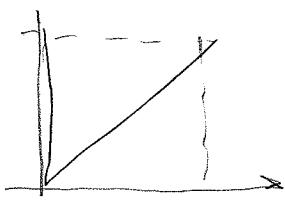
$$\dot{x} = \pm \sqrt{\frac{2}{m} (E - V_0 + \frac{1}{2} kx^2)}$$



## 2. Még egy példa periódusidostránszakasra

Elm. Fiz. Pt. 8. 3. a) és b)

a)



$$x_1 = 0 \quad x_2 = \frac{E}{F}$$

$$V(x) = \begin{cases} 0 & x < 0 \\ Fx & x \geq 0 \end{cases}$$

periódusido:

$$T = 2 \int_{x_1}^{x_2} \frac{dx}{\sqrt{\frac{2}{m}(E-V(x))}} = 2 \int_0^{\frac{E}{m}} \frac{dx}{\sqrt{\frac{2}{m}(E-Fx)}} =$$

$$\xi = \frac{2}{m}(E-Fx) \quad d\xi = -\frac{2F}{m} dx \quad \leftarrow \text{meg kell oldani}$$

$$= 2 \int_{\xi_1}^{\xi_2} \frac{d\xi / \frac{2F}{m}}{\sqrt{\xi}} = \frac{2Em}{F} \int_0^{2Em} \frac{d\xi}{2\sqrt{\xi}}$$

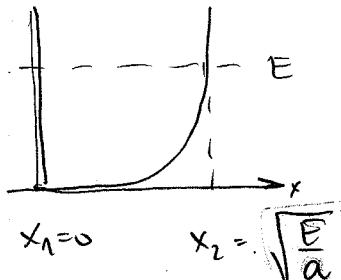
$$\xi_1 = \frac{2}{m}(E-Fx_1) = \frac{2E}{m}$$

$$\xi_2 = \frac{2}{m}(E-Fx_2) = 0$$

$$\frac{1}{2\sqrt{\xi}} = \sqrt{\xi}^{-1}$$

$$= \frac{2m}{F} \left[ \sqrt{\xi} \right]_0^{2Em} = \frac{2m}{F} \sqrt{\frac{2E}{m}} = \frac{2\sqrt{2Em}}{F}$$

b.)



$$x_1 = 0 \quad x_2 = \sqrt{\frac{E}{a}}$$

$$V(x) = \begin{cases} 0 & x < 0 \\ ax^2 & x \geq 0 \end{cases}$$

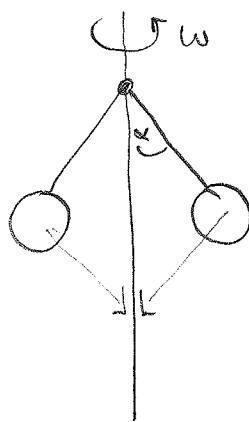
$$x_2 = \sqrt{\frac{E}{a}} \quad x_1 = 0$$

$$T = 2 \int_{x_1}^{x_2} \frac{dx}{\sqrt{\frac{2}{m}(E-ax^2)}} = 2\sqrt{\frac{E}{a}} \int_0^1 \frac{d\xi}{\sqrt{\frac{2E}{m}(1-\xi^2)}} =$$

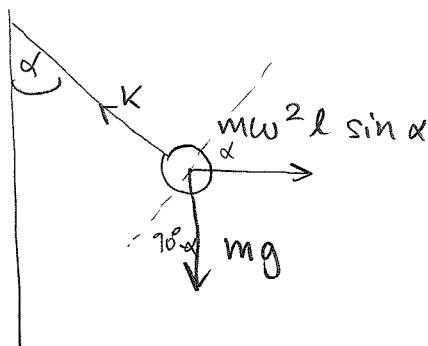
$\kappa = x_2 \xi$  hely.

$$= \sqrt{\frac{2m}{a}} \int_0^1 \frac{d\xi}{\sqrt{1-\xi^2}} = \sqrt{\frac{2m}{a}} \left[ \arcsin \xi \right]_0^1 = \sqrt{\frac{2m}{a}} \frac{\pi}{2} = \pi \sqrt{\frac{m}{2a}}$$

### 3.) A centrifugal regulator



a fele, forgó koordinátarendszerben:



Tehetsük a rendszert a vele együttforgó ( $w$  sebessége) koord-rendszerben, és bontsuk fel az erőket tangenciális és radialis részre. A működéshez a radialis rész hatázza a hengeresét, így az az esetben alkalmaz a hengeres "neglect" elvét:

$$0 = mg \cos \alpha + m w^2 l \cos \alpha - K$$

a tangenciális rész pedig a működés leírására

$$m l \ddot{\alpha} = m w^2 l \sin \alpha \cos \alpha - mg \sin \alpha$$

\* egyszerűsítve:  $\ddot{\alpha} = 0$

$$m w^2 l \sin \alpha \cos \alpha = mg \sin \alpha$$

$$\rightarrow \boxed{m w^2 l \cos \alpha_1 = mg}$$

$$\cos \alpha_1 = \frac{g}{lw^2}$$

$$\alpha_1 = \arccos \frac{g}{lw^2}$$

$$\text{ha } lw^2 > g \quad (\text{bútorban csak } \alpha_1 = 0)$$

- stabilitásvizsgálat: inkább fel a linearizált egyenleteket

$\alpha_1 = 0$  körről:  $\alpha$  kicsi

$$m l \ddot{\alpha} = m \omega^2 l \sin \alpha \cos \alpha - mg \sin \alpha$$

$$\sin \alpha \approx \alpha + \mathcal{O}(\alpha^2)$$

$$\cos \alpha \approx 1 - \mathcal{O}(\alpha^2)$$

$$m l \ddot{\alpha} = m \omega^2 l \alpha - mg \alpha = m(\omega^2 l - g) \alpha$$

az egyenletőség negatív, ha  $\omega^2 l < g$ , ehhez stabil

pozitív, ha  $\omega^2 l > g$  instabil

$$\alpha_2 = \arccos \frac{g}{\omega^2} \text{ körről}$$

$$\begin{aligned} \text{"negatív": } \Omega^2 &= \frac{m(\omega^2 l - g)}{m l} = \omega^2 - \frac{g}{l} \\ T &= \frac{2\pi}{\Omega} \end{aligned}$$

$$T \rightarrow \infty, \text{ ha } \omega^2 \rightarrow \frac{g}{l} - 0$$

$$m l \ddot{\alpha} = m \omega^2 l \sin \alpha \cos \alpha - mg \sin \alpha$$

ahol megjelenik a másik

$$\sin \alpha \approx \sin \alpha_2 + \cos \alpha_2 (\alpha - \alpha_2) + \mathcal{O}(\alpha - \alpha_2^2)$$

$$\cos \alpha \approx \cos \alpha_2 - \sin \alpha_2 (\alpha - \alpha_2) + \mathcal{O}(\alpha - \alpha_2^2)$$

$$\alpha - \alpha_2 =: \beta \quad \dot{\beta} = \dot{\alpha} \quad \ddot{\beta} = \ddot{\alpha}$$

$$m l \ddot{\beta} = \overbrace{m \omega^2 l \sin \alpha_2 \cos \alpha_2 - mg \sin \alpha_2}^0$$

$$+ m \omega^2 l \cos^2 \alpha_2 \beta - m \omega^2 l \sin^2 \alpha_2 \beta$$

$$- mg \cos \alpha_2 \beta \geq 0$$

$$m \omega^2 l \sin \alpha_2 \cos \alpha_2 = mg \sin \alpha_2$$

ez stabil

$$m \omega^2 l \cos^2 \alpha_2 = mg \cos \alpha_2$$

reagenci frekvencia:  $\Omega$

$$\Omega = \frac{m\omega^2 l}{m^2} \sin^2 \alpha_2 = \omega^2 \sin^2 \alpha_2 =$$

$$= \omega^2 \left(1 - \cos^2 \alpha_2\right) = \omega^2 \left(1 - \frac{g^2}{l^2 \omega^4}\right)$$

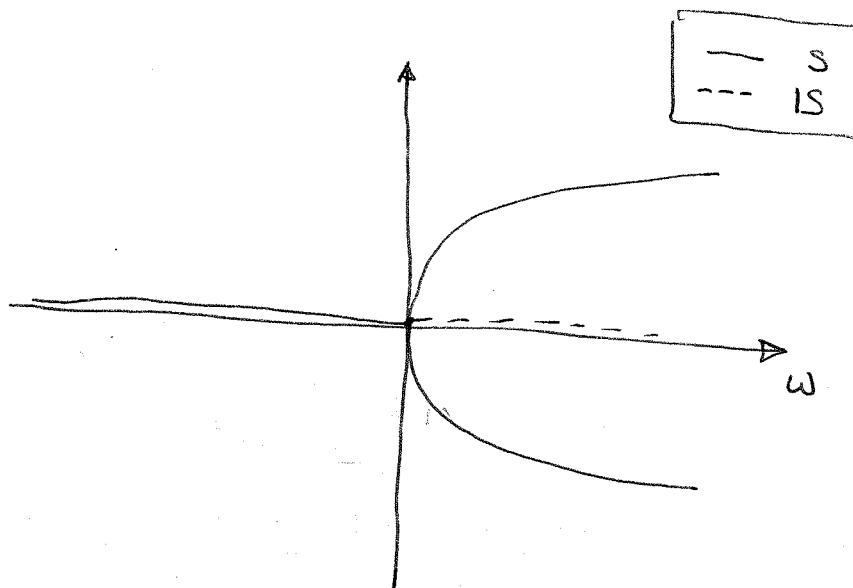
$$= \omega^2 - \frac{g^2}{l^2 \omega^2}$$

$$T = \frac{2\pi}{\Omega} = \frac{2\pi}{\sqrt{\omega^2 - g^2/l^2 \omega^2}}$$

mi leor len  $\Omega = 0$  ( $T \rightarrow \infty$ )?

ha  $\omega$   $\omega^2 = \frac{g^2}{l^2 \omega^2}$   $\omega^4 = \frac{g^2}{l^2}$   
 $\omega^2 = \frac{g}{l}$

épp, amikor megoldunk a  $\omega$   
 egyenletet



#### 4) HF1 megoldása

$$v_0 = ?$$

$\uparrow v_0$   
 $\downarrow v_1$

test működésessége:

$$m \ddot{z} = -mg - mk|z|\dot{z}$$

a működésességet a felfelé irányban:

$$\ddot{z} = -g - k z^2$$

a sebességre ( $z = v$ ) felirva

$$\ddot{v} = -g - k v^2 \quad \text{szérválantható}$$

$$-\frac{dv}{g + kv^2} = dt$$

$$t - t_0 = -\frac{1}{k} \int \frac{dv}{v^2 + a^2} = -\frac{1}{k} \sqrt{\frac{k}{g}} \arctg \frac{v}{\sqrt{k}}$$

$$a^2 = g/k \quad v_0 = \sqrt{\frac{g}{k}}$$

$$z = v = \sqrt{\frac{g}{k}} \operatorname{tg} \left[ -\sqrt{kg} t + \arctg \sqrt{\frac{k}{g}} v_0 \right]$$

$z$  negatív:  $t = 0$  -ban  $z = 0$

$$z = \int v dt$$

$$\operatorname{tg} \alpha = \frac{\sin \alpha}{\cos \alpha} = -\frac{(\cos \alpha)'}{\cos \alpha}$$

$\rightarrow \int \operatorname{tg} \alpha = \ln \operatorname{tg} \alpha$ , ezt kell alkalmazni, helyettesítés

$$z = \frac{1}{k} \log \frac{\cos(-t\sqrt{kg} + \arctg v_0 \sqrt{\frac{k}{g}})}{\cos(\arctg \sqrt{\frac{k}{g}} v_0)}$$

legnagyobb magasság: ahol  $v = 0$

$$t = \frac{1}{\sqrt{kg}} \arctg \sqrt{\frac{k}{g}} v_0$$

$$z_{\max} = -\frac{1}{k} \log \cos(\arctg \sqrt{\frac{k}{g}} v_0) = \frac{1}{k} \log \left( \sqrt{1 + \frac{g}{k} v_0^2} \right)$$

ebből a magasságból esik a test rössze, ebből  
a mozgáságyenlet

$$\ddot{z} = -g + k\dot{z}^2$$

itt is nétrálunkunk, a  $v = \dot{z}$  változó bevezetésével:

$$\ddot{v} = -g + k v^2$$

$$\frac{dv}{k v^2 - g} = dt$$

$$\frac{1}{k} \frac{dv}{v^2 - a^2} = dt$$

$$\frac{1}{k} \underbrace{\int \frac{dv}{v^2 - a^2}}_{-\frac{1}{2a} \ln \frac{a+v}{a-v}} = t - t_0$$

$$a = \sqrt{\frac{g}{k}}$$

$$\int \frac{dx}{a^2 - x^2} = \frac{1}{2a}$$

$$\ln \frac{a+x}{a-x}$$

$$0 < |x| < a$$

$$-\frac{1}{2k} \sqrt{\frac{k}{g}} \ln \frac{\sqrt{g/k} + v}{\sqrt{g/k} - v} = t - t_0$$

$t=0$  lehet,  
amikor áll

$$t_0 = 0$$

$$-\ln \frac{\sqrt{g/k} + v}{\sqrt{g/k} - v} = 2 \underbrace{\sqrt{\frac{g}{k}}}_{\sqrt{gk}} (t - t_0)$$

$$-\frac{\sqrt{g/k} + v}{\sqrt{g/k} - v} = e^{-2\sqrt{g/k}(t-t_0)}$$

$$-\sqrt{g/k} + v = \sqrt{g/k} e^{-2\sqrt{g/k}(t-t_0)} + v$$

$$-2\sqrt{g/k}(t-t_0)$$

$$\sqrt{g/k} + v = \sqrt{g/k} e^{-\frac{\sqrt{gk}}{k}(t-t_0)} - v e^{-\frac{\sqrt{gk}}{k}(t-t_0)}$$

$$v(1 + e^{\frac{\sqrt{gk}}{k}(t-t_0)}) = \sqrt{g/k} (e^{\frac{\sqrt{gk}}{k}(t-t_0)} - 1)$$

$$v = \frac{e^{\frac{\sqrt{gk}}{k}(t-t_0)} - 1}{e^{\frac{\sqrt{gk}}{k}(t-t_0)} + 1}$$

$$= -\sqrt{\frac{g}{k}} \operatorname{th}(\sqrt{\frac{gk}{k}}(t-t_0))$$

$t_0 = 0$  vallanta

erstes Integral,  $z = \int v dt$

$$\operatorname{th} = \frac{du}{ch} = \frac{ch}{ch} \rightarrow \ln ch$$

$$z = z_{\max} - \frac{1}{k} \ln ch \sqrt{gk} t$$

bedenkt:  $z = 0$  - bau,  $z_{\max} = \frac{1}{k} \ln \sqrt{1 + \frac{k}{g} v_0^2}$

$$ch \sqrt{gk} t = \sqrt{1 + \frac{g}{k} v_0^2}$$

$$t_1 = \frac{1}{\sqrt{gk}} \operatorname{arch} \frac{e^{kz_{\max}}}{\sqrt{1 + \frac{k}{g} v_0^2}}$$

dekor

$$v_1 = -\sqrt{\frac{g}{k}} \operatorname{th} \left( \sqrt{\frac{gk}{k}} \frac{1}{\sqrt{gk}} \operatorname{arch} e^{kz_{\max}} \right)$$

$$\operatorname{th} \operatorname{arch} y = \frac{\sqrt{y^2 - 1}}{y}$$

end

$$v_1 = -\sqrt{\frac{g}{k}} \frac{\sqrt{e^{2kz_{\max}} - 1}}{e^{kz_{\max}}} = -v_0 \sqrt{\frac{g}{g + kv_0^2}}$$

$$e^{kz_{\max}} = \sqrt{1 + \frac{k}{g} v_0^2}$$

$$\frac{\sqrt{1 + \frac{k}{g} v_0^2} - 1}{\sqrt{1 + \frac{k}{g} v_0^2}} = \pm \sqrt{\frac{\frac{k}{g} v_0^2}{1 + \frac{k}{g} v_0^2}}$$

$$v_1 = -\sqrt{\frac{g}{k}} \sqrt{\frac{\frac{k}{g} v_0^2}{1 + \frac{k}{g} v_0^2}} = -\sqrt{\frac{v_0^2}{1 + \frac{k}{g} v_0^2}} = -\sqrt{\frac{g v_0^2}{g + k v_0^2}}$$

