

① Példák a Lagrange-féle tárgyalásra

- tömegpont mozgása potenciális erő hatása alatt:

$$L = K - V = \frac{1}{2} m |\dot{x}|^2 - V(x)$$

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = m \dot{x} \quad \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = m \ddot{x} \quad \frac{\partial L}{\partial x} = -\nabla V$$

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = \frac{\partial L}{\partial x}$$

$$m \ddot{x} = -\nabla V = \underline{F}$$

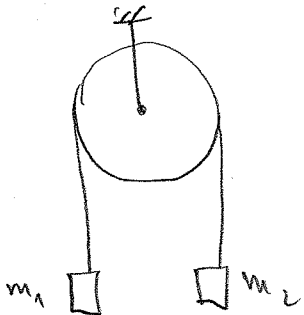
Hamilton-fü: $H = \underline{p} \dot{x} - L = \frac{p^2}{m} - \left[\frac{1}{2} m \left| \frac{p}{m} \right|^2 - V(x) \right]$

$$\underline{p} = \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = m \dot{x} \quad \dot{x} = \frac{p}{m}$$

$$= \frac{p^2}{2m} + V(x)$$

$$\left. \begin{aligned} \dot{x} - \frac{\partial H}{\partial p} &= \frac{p}{m} \\ \dot{p} - \frac{\partial H}{\partial x} &= -\nabla V \end{aligned} \right\} \text{kanonikus egyenletek}$$

- az Atwood-féle ejtőgép



$$L = K - V$$

$$K = K_1 + K_2 = \frac{1}{2} m \dot{z}_1^2 + \frac{1}{2} m \dot{z}_2^2$$

$$V = \underbrace{m_1 g z_1}_{V_1} + \underbrace{m_2 g z_2}_{V_2}$$

kényszer: $z_1 + z_2 = 0$
 $z_2 = -z_1$

et belevia:

$$L = \frac{1}{2} (m_1 + m_2) \dot{z}_1^2 - (m_1 - m_2) g z_1$$

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{z}_1} = \boxed{(m_1 + m_2) \ddot{z}_1} \stackrel{!}{=} \frac{\partial L}{\partial z_1} = \boxed{-(m_1 - m_2) g}$$

2. HF1 megoldás

$$L = e^{\alpha t} \left(\frac{1}{2} m \dot{x}^2 - \frac{m\omega_0^2}{2} x^2 \right)$$

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = e^{\alpha t} m \dot{x} \quad \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = e^{\alpha t} m \ddot{x} + \alpha e^{\alpha t} m \dot{x}$$

$$\frac{\partial L}{\partial x} = -e^{\alpha t} m \omega_0^2 x$$

Euler-Lagrange-egy: $\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} - \frac{\partial L}{\partial x} = 0$

$$e^{\alpha t} m \ddot{x} + \alpha e^{\alpha t} m \dot{x} + m \omega_0^2 x e^{\alpha t} = 0 \quad / e^{-\alpha t}$$

$$m \ddot{x} + m \alpha \dot{x} + m \omega_0^2 x = 0 \quad / \frac{1}{m}$$

$$\boxed{\ddot{x} + \alpha \dot{x} + \omega_0^2 x = 0}$$

Hamilton-f. kistámoldsa:

$$H = p \dot{x} - L$$

$$p = \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = e^{\alpha t} m \dot{x} \quad \rightarrow \quad \dot{x} = e^{-\alpha t} \frac{p}{m}$$

$$H = e^{-\alpha t} \frac{p^2}{m} - e^{\alpha t} \left(\frac{1}{2} m e^{-2\alpha t} \frac{p^2}{m} - \frac{m\omega_0^2}{2} x^2 \right)$$

$$= e^{-\alpha t} \frac{p^2}{2m} + e^{\alpha t} \frac{m\omega_0^2}{2} x^2$$

$$\dot{x} = \frac{\partial H}{\partial p} = e^{-\alpha t} \frac{p}{m}$$

$$\dot{p} = -\frac{\partial H}{\partial x} = -e^{\alpha t} m \omega_0^2 x$$

$$p = e^{\alpha t} m \dot{x}$$

$$\dot{p} = e^{\alpha t} m \ddot{x} + \alpha m e^{\alpha t} \dot{x}$$

$$\dot{p} - e^{\alpha t} m \omega_0^2 x =$$

$$= e^{\alpha t} (m \ddot{x} + \alpha m \dot{x} + m \omega_0^2 x)$$

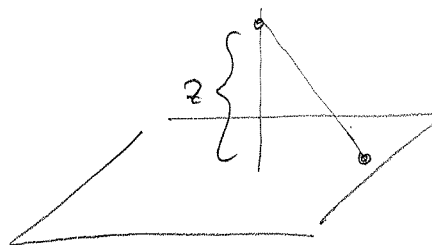
3. Gömbi inga

-2-

$$L = K - V$$

$$K = \frac{1}{2} m (\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2)$$

$$V = -m g z$$



kényszerfeltétel: $x^2 + y^2 + z^2 = l^2$

tudjuk, hogy $z > 0$, z kifejezhető

$$z^2 = l^2 - x^2 - y^2$$

$$z = \sqrt{l^2 - x^2 - y^2}$$

$$\dot{z} = \frac{\partial z}{\partial x} \dot{x} + \frac{\partial z}{\partial y} \dot{y} = - \frac{x\dot{x} + y\dot{y}}{\sqrt{l^2 - x^2 - y^2}}$$

$$\frac{\partial z}{\partial x} = \frac{1}{2\sqrt{l^2 - x^2 - y^2}} (-2x) = - \frac{x}{\sqrt{l^2 - x^2 - y^2}}$$

errel

$$L = \frac{1}{2} m (\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \frac{(x\dot{x} + y\dot{y})^2}{l^2 - x^2 - y^2}) + m g \sqrt{l^2 - x^2 - y^2}$$

an Euler-Lagrange-egyenletek invariáns rendszerű deriválással (gyakorló HF!)

kis rezgések: sorfejtés kvadrátikus rendig:

$$L \approx \frac{1}{2} m (\dot{x}^2 + \dot{y}^2) + m g l - m \frac{g}{l} \left(\frac{x^2}{2} + \frac{y^2}{2} \right)$$

azonos mozgásegyenlet:

$$L' = \frac{1}{2} m (\dot{x}^2 + \dot{y}^2) - \frac{1}{2} m \frac{g}{l} (x^2 + y^2)$$

Euler-Lagrange:

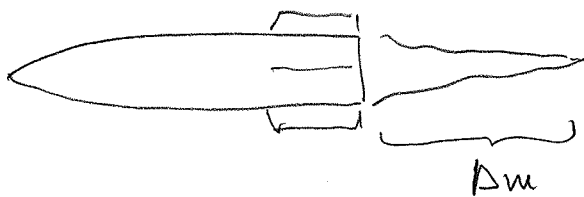
$$\left. \begin{aligned} m\ddot{x} + m \frac{g}{l} x &= 0 \\ m\ddot{y} + m \frac{g}{l} y &= 0 \end{aligned} \right\} \text{rezgés}$$

4. Rakéta mozgása

Rakéta tömege üzemanyaggal feltöltve m , üresen m_0 , időegység alatt $-\dot{m} = \text{áll.}$ tömegű égéstermék hagyja el a rakétát V sebességgel. Hogy függ a rakéta sebessége az időtől?

Megoldás, impulzusmegmaradás:

$p = \text{áll.} \Rightarrow \Delta t$ idő alatt nem változik



$$t\text{-ben: } p = m \cdot v$$

$$t + \Delta t: \quad \underbrace{(m - \Delta m)}_{|\dot{m}| \Delta t} \underbrace{(v + \Delta v)}_{\dot{v} \Delta t} + \underbrace{\Delta m}_{\dot{m} \Delta t} \underbrace{w}_{v - V}$$

$\Delta t \rightarrow 0$: Δt^2 -es tagokat elhagyjuk

$$m \dot{v} = m \dot{v} + \dot{m} \Delta t v + m \dot{v} \Delta t + (-\dot{m} \Delta t) (v - V) + \dots$$

Δt -vel osztva:

$$\dot{m} v + m \dot{v} - \dot{m} (v - V) = 0$$

$$0 = m \dot{v} - \dot{m} V$$

$$\dot{v} = -V \frac{\dot{m}}{m} \Rightarrow v(t) = v_0 - \int_0^t V \frac{\dot{m}}{m} dt = v_0 - V \int_{m_0}^{m(t)} \frac{dm}{m} = v_0 - V \log \frac{m(t)}{m_0}$$

és tudjuk: $m(t) = m_0 + \dot{m} t$

$\dot{m} < 0$ áll.

$m(t) < m_0$, a log. negatív

-3-

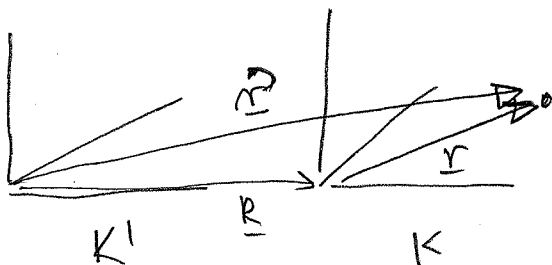
$$v(t) > v_0$$

5. A sígsebesség vektora

$$\underline{\omega} = ?$$

ha adott a két K.R. - t

összekapcsoló forgásmátrix



Megoldás:
$$\underline{r}' = \underline{A} \underline{r} + \underline{R}$$

ahol $\underline{A}(t)$ forgásmátrix

$\underline{R}(t)$ K' origójából K origójába mutat

$$\underbrace{\underline{r}'}_{\underline{v}'(t)} = \underbrace{\underline{A}}_{\underline{A}(t)} \underbrace{\underline{r}}_{\underline{v}(t)} + \underbrace{\underline{R}}_{\underline{V}(t)}$$

előadáson volt:
$$\underline{v}' = \underline{\omega} \times \underline{r} + \underline{A} \underline{v} + \underline{V}$$

mi lehet a kapcsolat?

Mit tud egy forgásmátrix? Meghatározza a sígvektorokat \rightarrow a skalárszorzatot is:

$$\underbrace{(\underline{A} \underline{x}) \cdot (\underline{A} \underline{y})}_{\underline{x} \cdot \underline{y}}$$

$$(\underline{A} \underline{x})^T (\underline{A} \underline{y})$$

$$\underline{x}^T \underline{A}^T \underline{A} \underline{y}$$

$$\left. \begin{array}{l} \underline{x} \cdot \underline{y} \\ \underline{x}^T \underline{A}^T \underline{A} \underline{y} \end{array} \right\} \Leftrightarrow \boxed{\underline{A}^T \underline{A} = \underline{1}}$$

deriválva:

$$\underline{\dot{A}}^T \underline{A} + \underline{A}^T \underline{\dot{A}} = 0$$

$$\left(\underline{\dot{A}}^T \underline{A} \right)^T = \underline{A}^T \underline{\dot{A}}$$

$$\Rightarrow \text{a } \underline{\underline{\Omega}} = \underline{\dot{A}} \underline{A}^T \text{ mátrix antiszimmetrikus}$$

visszatérve:

$$\underline{\dot{r}}' = \underline{\dot{A}} \underline{r} + \underline{A} \underline{\dot{r}} + \underline{V}$$

$$\underline{r}' = \underline{A} \underline{r} + \underline{R} \quad \rightarrow \quad \underline{r} = \underline{A}^T (\underline{r}' - \underline{R})$$

$$\underline{\dot{r}}' = \underline{\dot{A}} \underline{A}^T \underline{r}' + \underline{A} \underline{\dot{r}} + \underline{V} - \underline{\dot{A}} \underline{A}^T \underline{R}$$

ha az adott pillanatban a két k.r. origója egybeesik $\underline{R}(t) = 0$

$$\underline{\dot{r}}' = \underbrace{\underline{\dot{A}} \underline{A}^T}_{\underline{\underline{\Omega}}} \underline{r}' + \underline{A} \underline{\dot{r}}$$

de hogy lesz ebből

$$\underline{r}' = \underline{\omega} \times \underline{r} + \underline{v}$$

ha a tengelyek is épp egybeesnek $\underline{A} = 1$ az adott pillanatban

$$\underline{\omega} \times \underline{r}' = \begin{pmatrix} \omega_x \\ \omega_y \\ \omega_z \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} x' \\ y' \\ z' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \omega_y z' - \omega_z y' \\ \omega_z x' - \omega_x z' \\ \omega_x y' - \omega_y x' \end{pmatrix}$$

lineáris leképezés: felírható a mátrixa

$$\underline{\omega} \times \underline{r}' = \begin{pmatrix} 0 & -\omega_z & \omega_y \\ \omega_z & 0 & -\omega_x \\ -\omega_y & \omega_x & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x' \\ y' \\ z' \end{pmatrix}$$

épp egy antiszim. mátrix! ez lesz $\underline{\underline{\Omega}}$