

Fizika mérnök informatikusoknak 1.

FBNxE-1

Mechanika 5. előadás

Dr. Geretovszky Zsolt

2010. október 6.

Ismétlés

Megmaradó mennyiségek

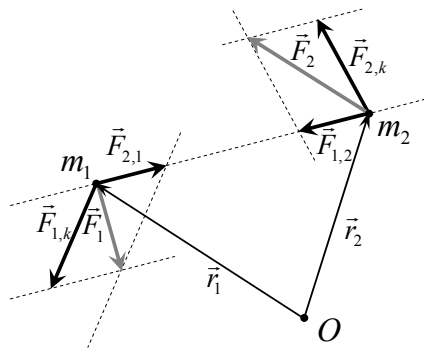
– Tömegpont esetén

- Impulzus: $\vec{I} \equiv m\vec{v}$
 - impulzustétel és az impulzus megmaradásának tétele
- Impulzusmomentum: $\vec{N} \equiv \vec{r} \times \vec{I} = \vec{r} \times m\vec{v}$
 - impulzusmomentum tétel és az impulzusmomentum megmaradásának tétele
- Energia
 - munkatétel, energiafajták, mechanikai energia megmaradásának tétele

– Pontrendszer esetén

- A pontrendszer impulzusa: $\vec{I} \equiv \sum_{i=1}^n \vec{I}_i = \sum_{i=1}^n m_i \vec{v}_i$
 - impulzustétel, tömegközéppont mozgásának tétele és az impulzus megmaradásának tétele (külső erők!)
- A pontrendszer impulzusmomentuma: $\vec{N} \equiv \sum_{i=1}^n \vec{N}_i = \sum_{i=1}^n \vec{r}_i \times \vec{I}_i = \sum_{i=1}^n \vec{r}_i \times m_i \vec{v}_i$
 - impulzusmomentum tétel és az impulzusmomentum megmaradásának tétele (külső erők!)
- Energia
 - munkatétel pontrendszerre (külső és belső erők!)

Az impulzusmomentum tétel származtatása



$\vec{F}_{1,k}$ és $\vec{F}_{2,k}$ a pontrendszeren kívülről származó külső erők

$\vec{F}_{1,2}$ és $\vec{F}_{2,1}$ a pontrendszer pontjai között ható, N-III axiómáját kielégítő belső erők

A mozgásegyenleteket balról vektoriálisan szorozva \vec{r}_i -vel:

az 1. tömegpontra: $\vec{r}_1 \times \vec{F}_{1,k} + \vec{r}_1 \times \vec{F}_{2,1} = \frac{d\vec{N}_1}{dt}$

a 2. tömegpontra: $\vec{r}_2 \times \vec{F}_{2,k} + \vec{r}_2 \times \vec{F}_{1,2} = \frac{d\vec{N}_2}{dt}$

a pontrendszerre: $\vec{r}_1 \times \vec{F}_{1,k} + \vec{r}_2 \times \vec{F}_{2,k} + \vec{r}_1 \times \vec{F}_{2,1} + \vec{r}_2 \times \vec{F}_{1,2} = \frac{d\vec{N}_1}{dt} + \frac{d\vec{N}_2}{dt} = \frac{d}{dt} \sum_{i=1}^2 \vec{N}_i \equiv \frac{d\vec{N}}{dt}$

ahol $\vec{N} = \sum_{i=1}^2 \vec{N}_i$ a pontrendszer (teljes) impulzusmomentuma

N-III axiómája értelmében $\vec{F}_{1,2} = -\vec{F}_{2,1} \longrightarrow \sum_{i=1}^2 \vec{r}_i \times \vec{F}_{i,k} + (\vec{r}_1 - \vec{r}_2) \times \vec{F}_{2,1} = \frac{d\vec{N}}{dt}$

A bal oldalon szereplő második tag 0, mert az $\vec{r}_1 - \vec{r}_2$ vektor m_2 -ből m_1 -be mutat, azaz párhuzamos $\vec{F}_{2,1}$ -gyel.

$$\sum_{i=1}^n \vec{r}_i \times \vec{F}_{i,k} = \sum_{i=1}^n \vec{M}_i = \frac{d\vec{N}}{dt}$$

Egy pontrendszer impulzusnyomatékának idő szerinti differenciálhányadosa egyenlő a rendszerre ható **külső** erők forgatónyomatékainak eredőjével.

$$v_1' = \frac{m_1 - m_2}{m_1 + m_2} v_1 + \frac{2m_2}{m_1 + m_2} v_2$$

$$v_2' = \frac{m_2 - m_1}{m_1 + m_2} v_2 + \frac{2m_1}{m_1 + m_2} v_1$$

Rugalmas ütközés

(Kísérlet: kiskocsi rugalmas ütközése légpárnás sínen)

Film: 700/65)

1) Mozdó kocsi ütközik azonos tömegű álló kocsinak:

$$m_1 = m_2 = m \quad v_1 = \text{áll.} \quad \longrightarrow \quad v_1' = 0$$

$$v_2 = 0 \quad \longrightarrow \quad v_2' = v_1$$

2) Mozdó kocsi ütközik többszörös (k-szoros) tömegű álló kocsinak:

$$m_1 = m \quad v_1 = \text{áll.} \quad \longrightarrow \quad v_1' = -\frac{k-1}{k+1} v_1$$

$$m_2 = k \cdot m \quad v_2 = 0 \quad \longrightarrow \quad v_2' = \frac{2}{k+1} v_1$$

3) Többszörös (k-szoros) mozdó kocsi ütközik álló kocsinak:

$$m_1 = k \cdot m \quad v_1 = \text{áll.} \quad \longrightarrow \quad v_1' = \frac{k-1}{k+1} v_1$$

$$m_2 = m \quad v_2 = 0 \quad \longrightarrow \quad v_2' = \frac{2 \cdot k}{k+1} v_1$$

4) Mozdó kocsi ütközik leszorított kocsinak:

$$m_1 = m \quad v_1 = \text{áll.} \quad \longrightarrow \quad v_1' = -v_1$$

$$m_2 = \infty \quad v_2 = 0 \quad \longrightarrow \quad v_2' = 0$$

Az időadatok a 0,6m út megtételéhez szükséges időt mutatják.

| | | | | |
|----------------|-------------|----------|----------|--------------|
| $m_1=m; m_2=m$ | 1. kocsi | | 2. kocsi | |
| | előtt | után | előtt | után |
| t[s] | $t_1=1,149$ | áll | áll | $t'_2=1,151$ |
| v[m/s] | $v_1=0,522$ | $v'_1=0$ | $v_2=0$ | $v'_2=0,521$ |

| | | | | |
|-----------------|-------------|---------------|----------|--------------|
| $m_1=m; m_2=2m$ | 1. kocsi | | 2. kocsi | |
| | előtt | után | előtt | után |
| t[s] | $t_1=0,817$ | $t'_1=2,566$ | áll | $t'_2=1,293$ |
| v[m/s] | $v_1=0,734$ | $v'_1=-0,234$ | $v_2=0$ | $v'_2=0,464$ |

| | | | | |
|-----------------|-------------|---------------|----------|--------------|
| $m_1=m; m_2=3m$ | 1. kocsi | | 2. kocsi | |
| | előtt | után | előtt | után |
| t[s] | $t_1=0,929$ | $t'_1=2,014$ | áll | $t'_2=2,021$ |
| v[m/s] | $v_1=0,646$ | $v'_1=-0,298$ | $v_2=0$ | $v'_2=0,297$ |

| | | | | |
|-----------------|-------------|---------------|----------|--------------|
| $m_1=2m; m_2=m$ | 1. kocsi | | 2. kocsi | |
| | előtt | után | előtt | után |
| t[s] | $t_1=1,127$ | $t'_1=3,485$ | áll | $t'_2=0,865$ |
| v[m/s] | $v_1=0,532$ | $v'_1=+0,172$ | $v_2=0$ | $v'_2=0,694$ |

| | | | | |
|-----------------|-------------|---------------|----------|--------------|
| $m_1=3m; m_2=m$ | 1. kocsi | | 2. kocsi | |
| | előtt | után | előtt | után |
| t[s] | $t_1=1,411$ | $t'_1=2,867$ | áll | $t'_2=0,958$ |
| v[m/s] | $v_1=0,425$ | $v'_1=+0,210$ | $v_2=0$ | $v'_2=0,626$ |

Rugalmatlan ütközés

Rugalmatlan ütközés (impulzus megmarad, mech. energia nem):

(Kísérlet: rugalmatlan ütközés légpárnás sínen
Film: 700/68)

$$(m_1 + m_2)v' = m_1v_1 + m_2v_2 \quad \longrightarrow \quad v' = \frac{m_1v_1 + m_2v_2}{m_1 + m_2}$$

(Kísérlet: ballisztikus inga

<http://www.youtube.com/watch?v=oNGm4mVWMuY>

Lövedék
 m, v

Inga
 $M, V = 0$

Az ütközés során csak belső erők lépnek fel, az impulzus tehát megmarad

$$mv + M \cdot 0 = (m + M)V' \quad V' = \frac{m}{m + M}v$$

Az inga kilendülése során a mechanikai energia megmarad.

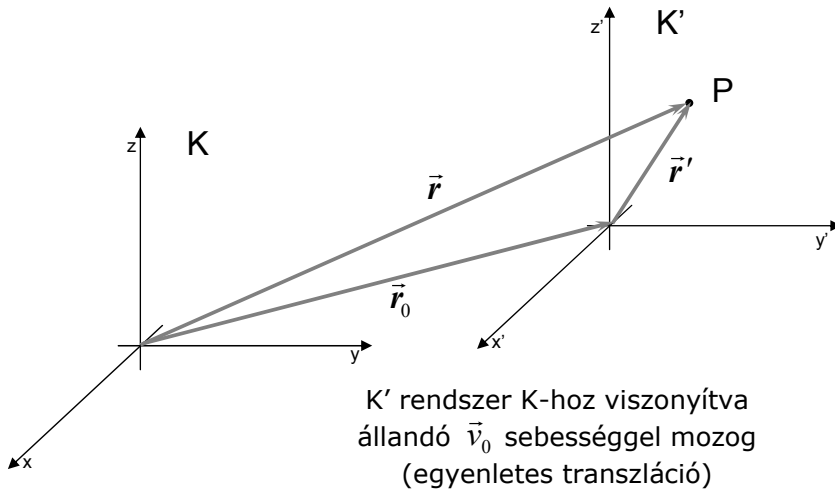
$$\frac{1}{2}(m + M)V'^2 + (m + M)g \cdot 0 = \frac{1}{2}(m + M)v^2 + (m + M)g \cdot h \quad h = \frac{V'^2}{2g}$$

s így a lövedék sebessége $v = \frac{m + M}{m} \sqrt{2gh}$

Egymáshoz képest mozgó vonatkoztatási rendszerek 1.

(Kísérletek: függőleges hajítás 1) állandó sebességű, illetve 2) gyorsuló kiskocsin

Film: TÁMOP 51:05-, 52:01-)



$$\begin{aligned}\vec{r}_0 &= \vec{v}_0 \cdot t + \vec{r}_{00} \\ \vec{r} &= \vec{r}' + \vec{r}_0 = \vec{r}' + \vec{v}_0 \cdot t + \vec{r}_{00} \\ \frac{d\vec{r}}{dt} &= \frac{d\vec{r}'}{dt} + \vec{v}_0 \\ \vec{v} &= \vec{v}' + \vec{v}_0 \\ \frac{d\vec{v}}{dt} &= \frac{d\vec{v}'}{dt} + 0 \\ \vec{a} &= \vec{a}'\end{aligned}$$

Egyenletes transzlációt végző rendszerek esetén
a test gyorsulása nem függ a rendszertől
a test tömege sem függ a rendszertől
az erők sem függenek a vonatkoztatási rendszerről, azaz

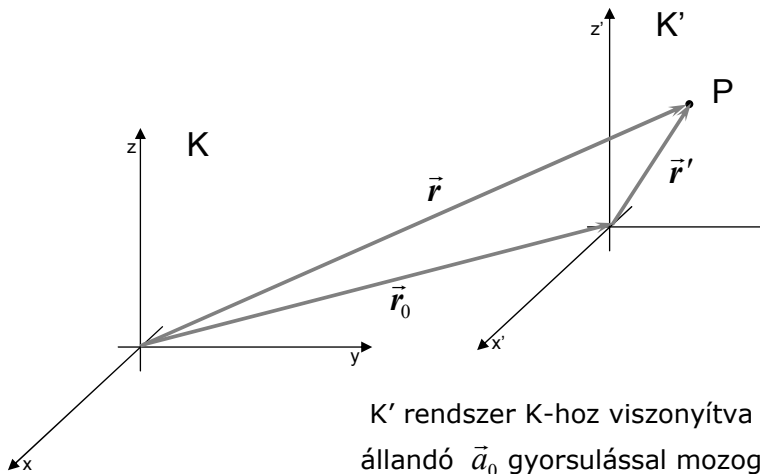
a két rendszerben azonos a tömegpont mozgásegyenlete:

$$\sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m\vec{a} = m \frac{d^2 \vec{r}}{dt^2} \qquad \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m\vec{a}' = m \frac{d^2 \vec{r}'}{dt^2}$$

Galilei-féle relativitási elv:

Az egymáshoz képest EVEM-t végző koordinátarendszerek a mechanikai jelenségek leírása szempontjából ekvivalensek.

Egymáshoz képest mozgó vonatkoztatási rendszerek 2.



$$\vec{r}_0 = \vec{r}_{00} + \vec{v}_0 \cdot t + \frac{\vec{a}_0}{2} t^2$$

$$\vec{r} = \vec{r}' + \vec{r}_0 = \vec{r}' + \vec{r}_{00} + \vec{v}_0 \cdot t + \frac{\vec{a}_0}{2} t^2$$

$$\frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{d\vec{r}'}{dt} + \vec{v}_0 + \vec{a}_0 \cdot t$$

$$\vec{v} = \vec{v}' + \vec{v}_0 + \vec{a}_0 \cdot t$$

$$\frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d\vec{v}'}{dt} + \vec{a}_0$$

$$\vec{a} = \vec{a}' + \vec{a}_0$$

$$m\vec{a} - m\vec{a}_0 = m\vec{a}' \rightarrow \sum \vec{F}_i - m\vec{a}_0 = m\vec{a}'$$

Gyorsuló translációt végző rendszerek:

Ha egy inerciarendszerhez képest a_0 gyorsulású EVEV mozgást végző koordináta-rendszerben akarjuk alkalmazni a dinamika alapegyenletét, akkor az inerciarendszerben is fellépő erőkhöz hozzá kell adnunk egy ún. tehetetlenségi erőt is:

$$F_{tehetetlen} = -ma_0$$

m : a test tömege

a_0 : a K' rendszer gyorsulása!!!

Gyorsuló translációt végző rendszerek

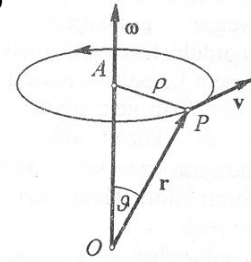
Példák és alkalmazások:

- 1) Gyorsuló kocsi asztalán levő golyó
- 2) Jobbra gyorsuló kiskocsin az embernek jobbra kell dőlnie, hogy el ne essen.
- 3) Mit mér a mérleg egy gyorsuló liftben?

Egymáshoz képest mozgó vonatkoztatási rendszerek 3.

Idézzük fel, hogy szögsebesség vektor mennyiség

$$v_y = x\omega, \quad v_x = -y\omega, \quad \vec{v} = \vec{\omega} \times \vec{r}$$



Forgó koordináta-rendszerek:

Egy inerciarendszerhez képest ω szögsebességgel *forgó* rendszerben az m tömegű anyagi pontra az inerciarendszerben is ható erőkhöz hozzá kell adnunk a következő két tehetetlenségi erőt is:

$$\vec{F}_{centrifugális} = m\vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r}) \quad \text{Minden forgó rendszerben fellép.}$$

$$\vec{F}_{Coriolis} = 2 \cdot m \cdot \vec{v} \times \vec{\omega} \quad \text{Akkor lép fel, ha a test a } \textit{forgó rendszerben} \text{ még mozog is.}$$