

Lukács Árpád

11⁰⁰Induivalók:

gyakorlat honlapja:

<http://www.rmki.kfki.hu/~arpi/teaching/2010elufiz1/>követelmények

- bejárás

- házi feladatok leadása (1/2 kell, ± 1 jegy)

- lesz 2 zárthelyi; előreláthatóan

az előadás első felében,

április 29-én

és

május 13-án

- a gyakorlati jegy a 2 zh jegyeiből lesz,
 ± 1 jegy a HF-ek szerint. A gyak. teljesítéséhez
mindkét zh ≥ 2 kell. Egyből lehet javítani
év végén (javítózh).

tematika: kb. mint az előadás tematikája
(ameddig eljutunk)

irodalom: Budó A.: Mechanika

Nagy K. (szerk.): Elnéleti fizikai példatár 1.

1. Anyagi pont mozgásának leírása

Leírás adott vonalkoordinátási rendszerben

helyvektor: • a kiválasztott origóból mutat a pontra, amelynek a mozgását le kívánjuk írni
• az időtől függ

→ ez egy vektor-skalar-függvény (v.ö.: görvék)

a paraméter: idő (nem irányított - fontos különbség a kisvö. társas síkmozgásakor)

A vektor megadása: koordinátákkal

pl. dekartesi koordinátákkal

$$\underline{r}(t) = \begin{pmatrix} x(t) \\ y(t) \\ z(t) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} x_1(t) \\ x_2(t) \\ x_3(t) \end{pmatrix} \quad \text{kétféle lehetséges jelölés}$$

a koordinátaközegelyek irányába mutató egységvektorok:

$$\underline{i}, \underline{j}, \underline{k} \quad \text{vagy} \quad \underline{e}_1, \underline{e}_2, \underline{e}_3$$

így

$$\begin{aligned} \underline{r}(t) &= x(t) \cdot \underline{i} + y(t) \cdot \underline{j} + z(t) \cdot \underline{k} \\ &= x_1(t) \underline{e}_1 + x_2(t) \underline{e}_2 + x_3(t) \underline{e}_3 \end{aligned}$$

sebesség a helyvektor idő szerinti deriváltja

- 2 -

$$\Delta \underline{r} := \underline{r}(t + \Delta t) - \underline{r}(t)$$

Δt : tetsz. kis időtartam

$$\underline{v}(t) = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \underline{r}}{\Delta t} = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{\underline{r}(t+h) - \underline{r}(t)}{h}$$

$$= \frac{d \underline{r}(t)}{dt} = \dot{\underline{r}}(t) = \begin{pmatrix} \dot{x}(t) \\ \dot{y}(t) \\ \dot{z}(t) \end{pmatrix}$$

● nagysága : $v(t) = |\underline{v}(t)| = \sqrt{\dot{x}^2(t) + \dot{y}^2(t) + \dot{z}^2(t)}$

gyorsulás képezése hasonlóan

$$\underline{a}(t) = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \underline{v}(t)}{\Delta t} = \frac{d \underline{v}(t)}{dt} = \dot{\underline{v}}(t) = \ddot{\underline{r}}(t)$$

Példa :

$$\underline{r}(t) = \begin{pmatrix} x_0 + v_{x0} t + \frac{1}{2} a_x t^2 \\ y_0 + v_{y0} t + \frac{1}{2} a_y t^2 \\ z_0 + v_{z0} t + \frac{1}{2} a_z t^2 \end{pmatrix}$$

$$\underline{v}(t) = \dot{\underline{r}}(t) = \begin{pmatrix} v_{x0} + a_x t \\ v_{y0} + a_y t \\ v_{z0} + a_z t \end{pmatrix}$$

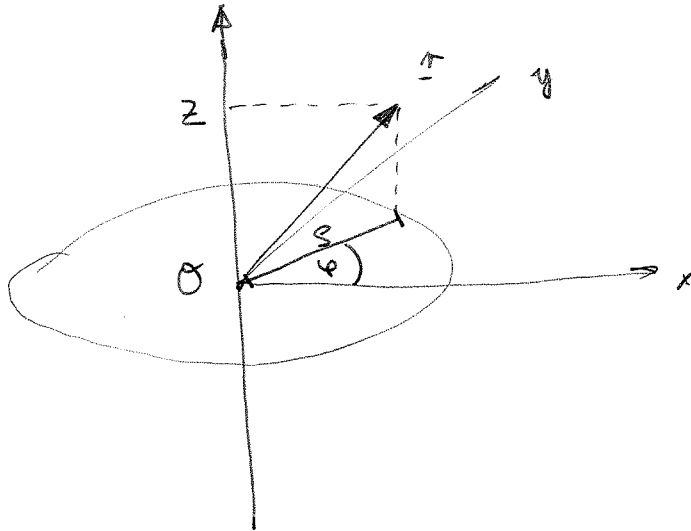
$$\underline{a}(t) = \dot{\underline{v}}(t) = \ddot{\underline{r}}(t) = \begin{pmatrix} a_x \\ a_y \\ a_z \end{pmatrix}$$

→ ez az egyenletesen gyorsuló test

áttérés hengerkoordinátákra:

$$\left. \begin{array}{l} x(t) \\ y(t) \\ z(t) \end{array} \right\} \text{Descartes-féle koord. (deklaráció)} \longleftrightarrow \text{hengerkoord.} \left\{ \begin{array}{l} \rho(t) \\ \varphi(t) \\ z(t) \end{array} \right.$$

áttérési szabály:



$$\left. \begin{array}{l} x = \rho \cdot \cos \varphi \\ y = \rho \cdot \sin \varphi \\ z = z \end{array} \right\} \underline{r}(t) = \begin{pmatrix} \rho \cos \varphi \\ \rho \sin \varphi \\ z \end{pmatrix} = \rho \cos \varphi \cdot \underline{i} + \rho \sin \varphi \cdot \underline{j} + z \underline{k}$$

illeszkedő egységvektorok levezetése

$$\underline{e}_\rho = \frac{1}{\left| \frac{\partial \underline{r}}{\partial \rho} \right|} \frac{\partial \underline{r}}{\partial \rho} = \cos \varphi \cdot \underline{i} + \sin \varphi \cdot \underline{j} = \begin{pmatrix} \cos \varphi \\ \sin \varphi \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$\underline{e}_\varphi = \frac{1}{\left| \frac{\partial \underline{r}}{\partial \varphi} \right|} \frac{\partial \underline{r}}{\partial \varphi} = -\sin \varphi \cdot \underline{i} + \cos \varphi \cdot \underline{j} = \begin{pmatrix} -\sin \varphi \\ \cos \varphi \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$\underline{e}_z = \underline{k}$$

sebesség számitása: fontos figyelembe venni, hogy az előbb definiált egységvektorok helyfüggők \rightarrow összetett fv. deriválása

$$\underline{r}(t) = s(t) \underline{e}_s + z(t) \underline{e}_z$$

\uparrow
 $\underline{e}_\varphi(s, \varphi)$

sebesség

$$\dot{\underline{r}}(t) = \dot{s}(t) \underline{e}_s + s(t) \dot{\underline{e}}_s + \dot{z}(t) \underline{e}_z$$

!

$$\dot{\underline{e}}_s = \underbrace{\frac{\partial \underline{e}_s}{\partial s}}_0 \dot{s} + \frac{\partial \underline{e}_s}{\partial \varphi} \dot{\varphi} + \underbrace{\frac{\partial \underline{e}_s}{\partial z}}_0 \dot{z}$$

$$\frac{\partial \underline{e}_s}{\partial \varphi} = \begin{pmatrix} -\sin \varphi \\ \cos \varphi \\ 0 \end{pmatrix} = \underline{e}_\varphi$$

$$\text{így } \underline{v}(t) = \dot{\underline{r}}(t) = \dot{s}(t) \underline{e}_s + s(t) \dot{\varphi}(t) \underline{e}_\varphi + \dot{z}(t) \underline{e}_z$$

$$v^2(t) = |\underline{v}(t)|^2 = \dot{s}^2 + s^2 \dot{\varphi}^2 + \dot{z}^2$$

mi. $\underline{e}_s, \underline{e}_\varphi, \underline{e}_z$ ortonormáltak

gyorulás teljesen hasonlóan, mi.

$$\frac{\partial \underline{e}_\varphi}{\partial s} = 0 \quad \frac{\partial \underline{e}_\varphi}{\partial \varphi} = \frac{\partial}{\partial \varphi} \begin{pmatrix} -\sin \varphi \\ \cos \varphi \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -\cos \varphi \\ -\sin \varphi \\ 0 \end{pmatrix} = -\underline{e}_s$$

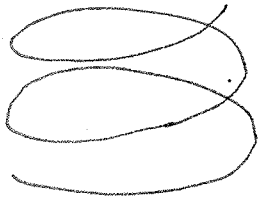
igaz

$$\underline{a}(t) = \underline{\dot{v}}(t) = \underline{\ddot{r}}(t) = \ddot{z}(t) \underline{e}_z + \ddot{\varphi}(t) \underline{e}_s + 2\dot{\varphi}\dot{\varphi} \underline{e}_\varphi + g \ddot{\varphi}(t) \underline{e}_\varphi - g \dot{\varphi}^2 \underline{e}_s$$

2. Példa ív hossz - számításra

spirális

$$\underline{r}(t) = \begin{pmatrix} R \cos \omega t \\ R \sin \omega t \\ v_z t \end{pmatrix}$$



ív hossz = ?

$$ds = v(t) dt$$

$$\underline{v}(t) = \underline{\dot{r}}(t) = \begin{pmatrix} -R\omega \sin \omega t \\ R\omega \cos \omega t \\ v_z \end{pmatrix}$$

$$v^2(t) = |\underline{v}(t)|^2 = R^2 \omega^2 (\underbrace{\sin^2 \omega t + \cos^2 \omega t}_1) + v_z^2 = R^2 \omega^2 + v_z^2$$

$$ds = \sqrt{R^2 \omega^2 + v_z^2}$$

$$s(t) = s(0) + \int_0^t ds = s(0) + \int_0^t v(t) ds = \underline{s(0) + \sqrt{R^2 \omega^2 + v_z^2} t}$$

3. Anyagi pont dinamikája

EZ MÁR NEM
VOLT!

-4-

előadásban szerepeltek a Newton-axiómák

itt most a végeredményként kaptuk alakot, a mozgásegyenletet fogjuk felhasználni:

a testet leírja: $\underline{r}(t)$ vektor-skalár-függvény

kinematika: $\underline{r}(t) - \dot{\underline{r}}(t) = \underline{r}(t) - \ddot{\underline{r}}(t) = \underline{a}(t)$

kapcsolata

dinamika

$$\boxed{m \underline{a} = \underline{F}}$$

mozgásegyenlet

$$m \ddot{\underline{r}} = \underline{F}$$

és az erőtől függően kifejezhető: $\underline{F} = \underline{F}(\underline{r}, \dot{\underline{r}}, t)$

egy differenciálegyenlet (rendszer)

koordinátákban:

$$m \ddot{x} = F_x$$

$$m \ddot{y} = F_y$$

$$m \ddot{z} = F_z$$

három változó,

másodrendű

differenciálegyenlet-rsa.

$3 \times 2 = 6$ kezdeti adat szükséges (kezdőfeltételek), pl.

$$t = t_0\text{-ban} \quad \underline{r}(t_0) = \underline{r}_0 \quad \dot{\underline{r}}(t_0) = \dot{\underline{r}}_0$$

Specialis eset: ha $\underline{F} = \underline{F}(t)$ csak az idő függvénye
("adott külső" erő hatás alatt mozgás test)

$$m \underline{\ddot{x}}(t) = \underline{F}(t)$$

$$\underline{\ddot{x}}(t) = \frac{1}{m} \underline{F}(t) = \underline{f}(t)$$

ezt az egyenletet integráljuk:

$$\underline{\dot{x}}(t) = \underbrace{\underline{\dot{x}}(t_0)}_{\underline{v}_0} + \int_{t_0}^t \underline{f}(t') dt'$$

és is egy hasonló tp. differenciálegyenlet; integráljuk

$$\begin{aligned} \underline{x}(t) &= \underbrace{\underline{x}(t_0)}_{\underline{x}_0} + \int_{t_0}^t \underline{\dot{x}}(t') dt' \\ &= \underline{x}_0 + \underbrace{\int_{t_0}^t \underline{v}_0 dt'}_{\underline{v}_0(t-t_0)} + \int_{t_0}^t dt' \int_{t_0}^{t'} dt'' \underline{f}(t'') \end{aligned}$$

Példa: "ferdelejtés" - gravitációs térben mozgás leírása
↑
állandó

$$\underline{F} = m \underline{g} \Rightarrow \underline{g} = -g \underline{e}_z = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ -g \end{pmatrix}$$

$$\underline{f} = \frac{1}{m} \underline{F} = \underline{g} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ -g \end{pmatrix}$$

○ a differenciálegyenlet:

$$m \underline{\ddot{r}} = m \underline{g}$$

$$\underline{\ddot{r}} = \underline{g}$$

koordinátákban

$$\ddot{x} = 0$$

$$\ddot{y} = 0$$

$$\ddot{z} = -g$$

} →

$$\dot{x}(t) = v_{x0} + 0$$

$$\dot{y}(t) = v_{y0} + 0$$

$$\dot{z}(t) = v_{z0} + \int_{t_0}^t (-g) dt'$$

$$= v_{z0} - g(t-t_0)$$

$$x(t) = x_0 + \int_{t_0}^t v_{x0} dt' = x_0 + v_{x0}(t-t_0)$$

$$= y_0 + v_{y0}(t-t_0)$$

$$y(t)$$

$$z(t) = z_0 + \int_{t_0}^t (v_{z0} - g(t'-t_0)) dt'$$

$$= z_0 + v_{z0}(t-t_0) - \frac{1}{2} g(t-t_0)^2$$

Milyen görbe ez?

a koordinátáiról + alkalmasan választva

$$x_0 = y_0 = z_0 = 0$$

$$v_{y_0} = 0 \quad \text{(irány)}$$

$$v_{t_0} = 0 \quad \text{(sebesség)}$$

$$x(t) = v_{x_0} (t - t_0)$$

$$z(t) = -\frac{1}{2} g (t - t_0)^2$$

$$(t - t_0)^2 = \left(\frac{x(t)}{v_{x_0}} \right)^2 = -\frac{2z(t)}{g}$$

azaz

$$\frac{2z(t)}{g} + \left(\frac{x(t)}{v_{x_0}} \right)^2 = 0$$

ez egy parabola egyenlete.