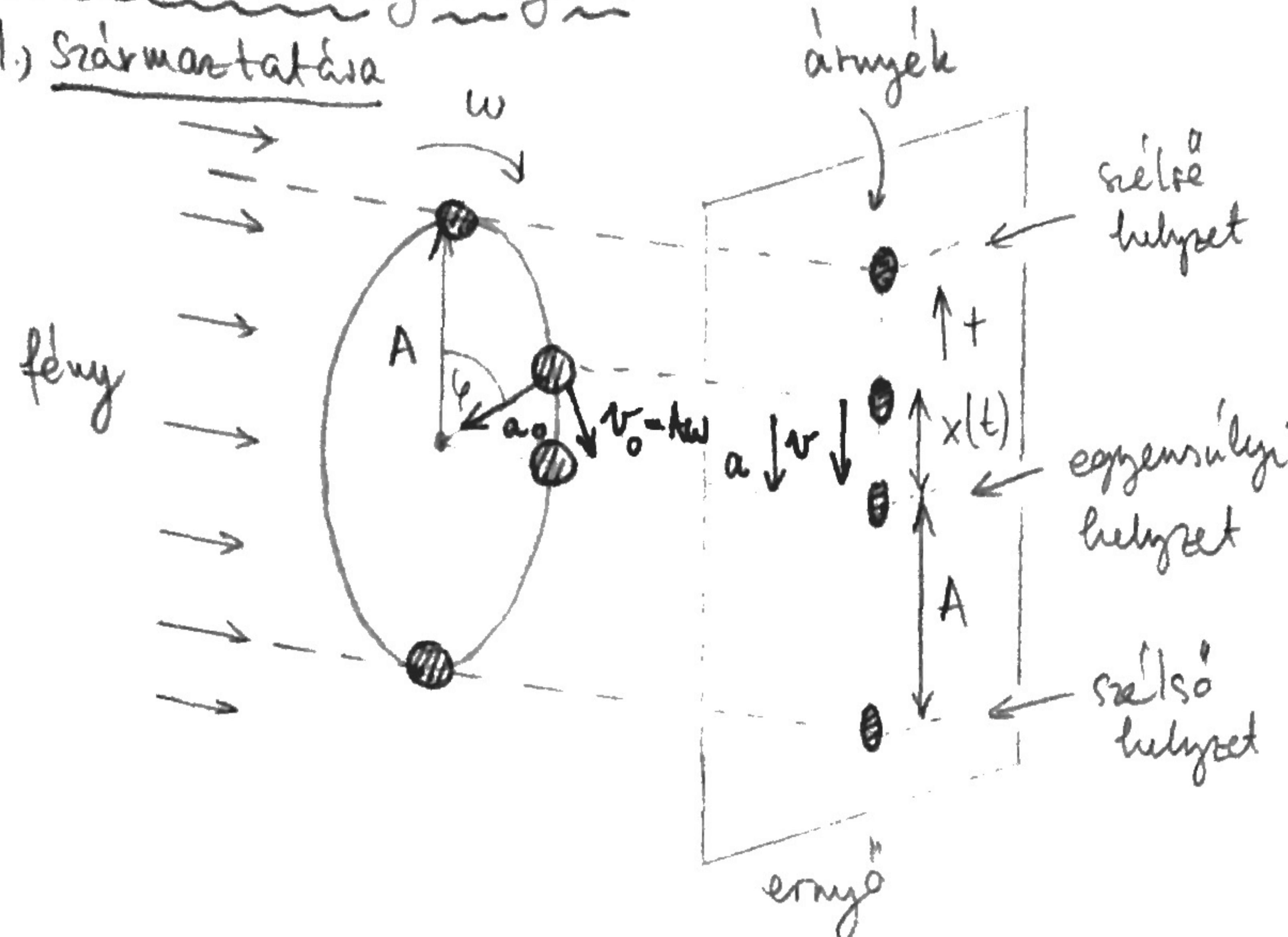


I.) Harmonikus rezgőmozgás:

1.) Származtatása



A körmozgás vektoreinek helyzete az idő függvényében:

$$x(t) = A \cos \varphi = A \cos(\omega t)$$

A körmozgás sebessége, gyorsulása:

$$v_0 = A \cdot \omega = \text{áll.}, \quad a_0 = A \omega^2 = \text{áll.}$$

Ezek vektorei:

$$v(t) = -A\omega \sin(\omega t)$$

$$a(t) = -A\omega^2 \cos(\omega t)$$

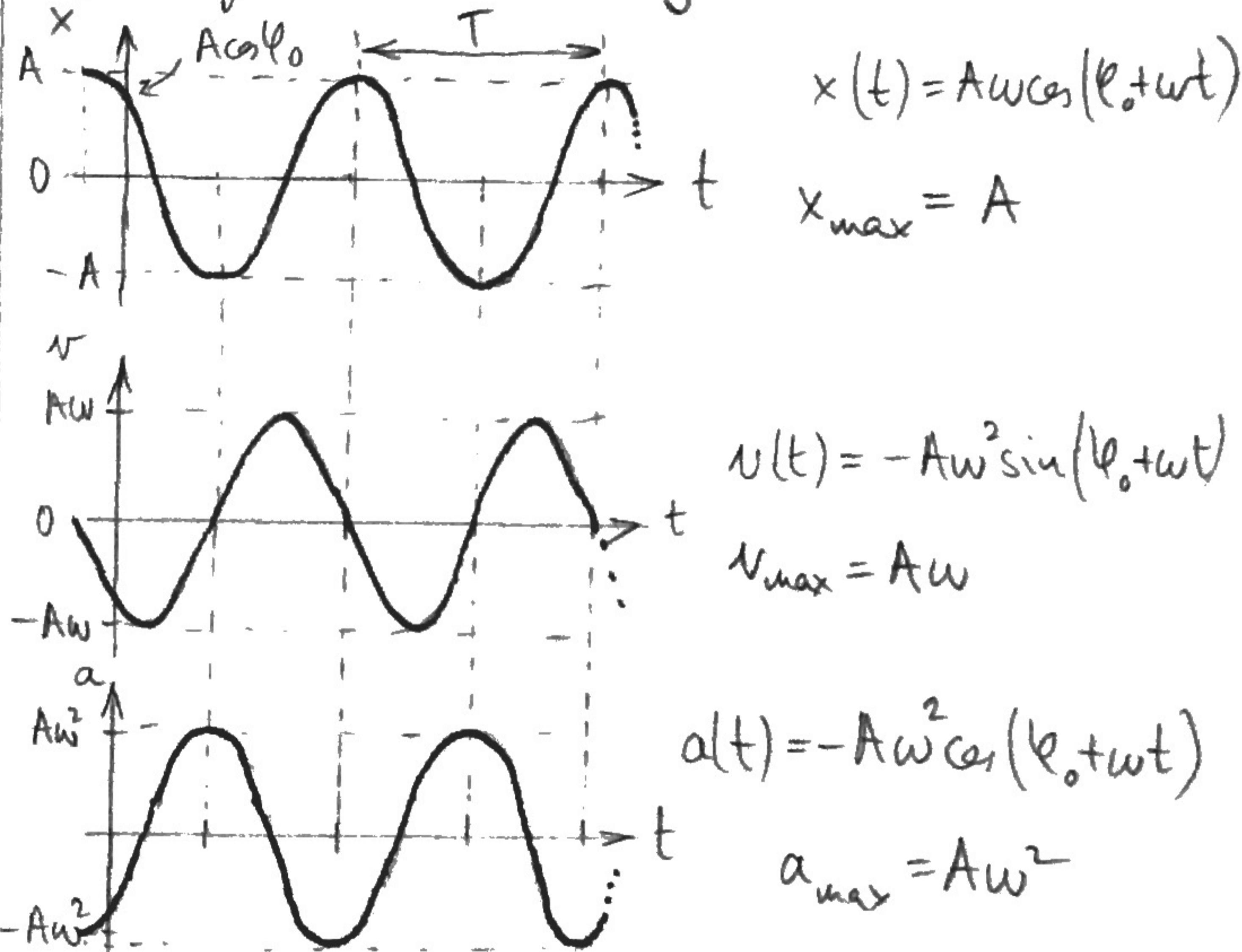
A fentit általánosítva:

$$x(t) = A \cos(\omega t + \varphi_0) \quad \text{kezdőfázis.}$$

2.) kinematikai mennyiségek

- periodusidő(t): az egyik szélső helyzetbe töltött két, egymásutáni érkezés közti idő.
- körfrekvencia: $\omega = \frac{2\pi}{T}, [\omega] = \frac{1}{s}$.
- frekvencia ("fordulatidő"): $f = \frac{\omega}{2\pi}, [f] = \text{Hz}$.
- amplitúda: az egyensúlyi és az egyik szélső helyzet távolsága: $A, [A] = \text{m}$.

3.) Hely, idő és sebesség az időben



4.) A rezgőmozgás dinamikai feltétele

$$\begin{aligned} x(t) &= A \cos(\varphi_0 + \omega t) \\ x(t) &= -a(t) \omega^2 \\ a(t) &= -A\omega^2 \cos(\varphi_0 + \omega t) \end{aligned} \quad (\text{ minden pillanatban})$$

Mindkét oldalt $\frac{m}{\omega^2}$ -tel osztva:

$$-\frac{m}{\omega^2} \cdot x(t) = m a(t)$$

$\underbrace{-\frac{m}{\omega^2}}_{F(t)} \rightarrow \omega = \sqrt{\frac{D}{m}}$

Éppen ilyen erő mozgatja az m tömegű, $D = \frac{m}{\omega^2}$ rugóllandóin testet.

5.) A rezgőmozgás energetikai viszonyai

mozgási energia: $E_{\text{kin}} = \frac{1}{2} m v^2 = \frac{1}{2} m A^2 \omega^2 \sin^2(\omega t + \varphi_0)$

pot. energia: $E_{\text{pot}} = \frac{1}{2} D x^2 = \frac{1}{2} D A^2 \cos^2(\omega t + \varphi_0)$

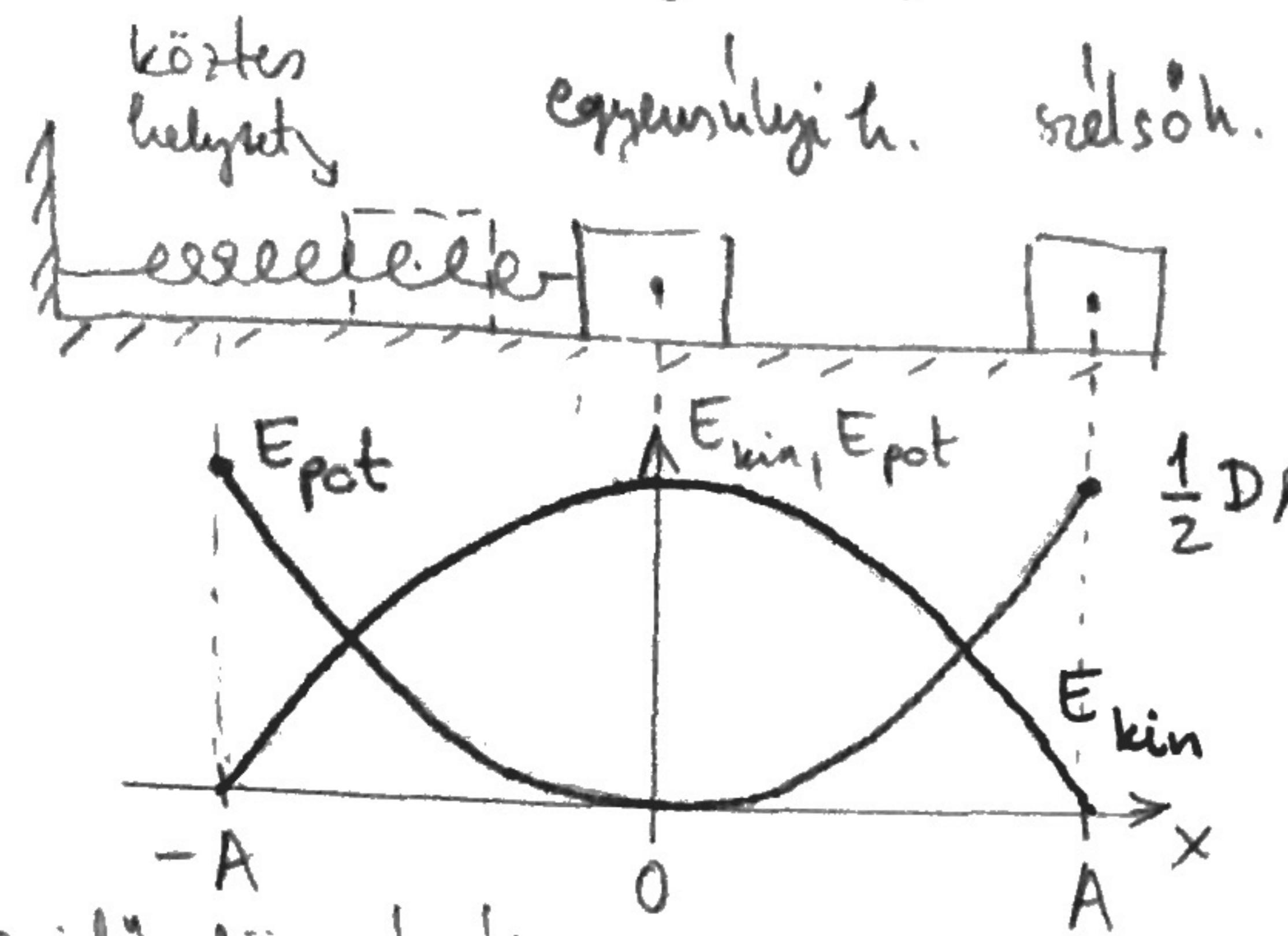
A mechanikai energia: $E_{\text{mech}} = E_{\text{kin}} + E_{\text{pot}}$.

Mivel $w = \sqrt{\frac{D}{m}}$:

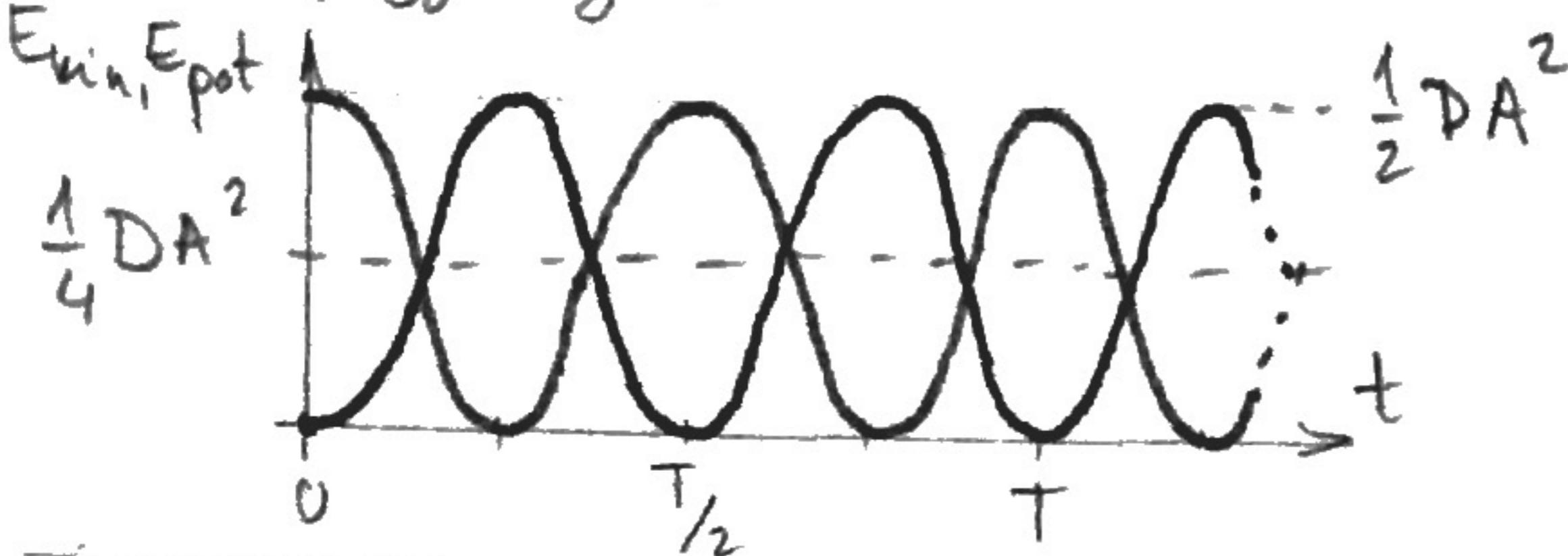
$$E_{\text{mech}} = \frac{1}{2} D A^2 [\sin^2(\omega t + \varphi_0) + \cos^2(\omega t + \varphi_0)] = \frac{1}{2} D A^2$$

$E_{\text{mech}} = \text{állandó}$ a mech. energiamegmaradásnak megfelelően.

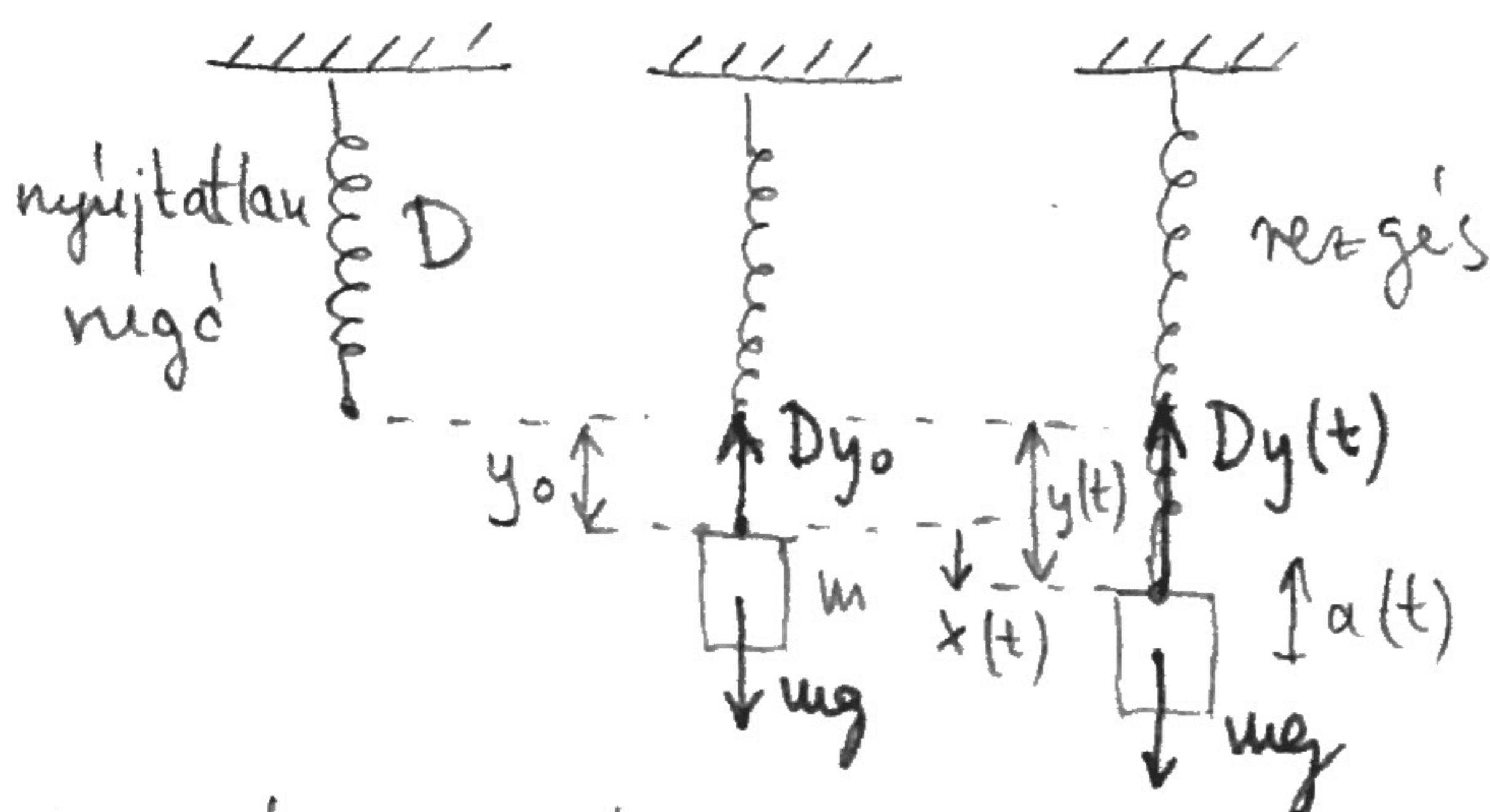
Energetika (folytatás)



Az idő függvényében:



7. Reszéges homogén erő téren



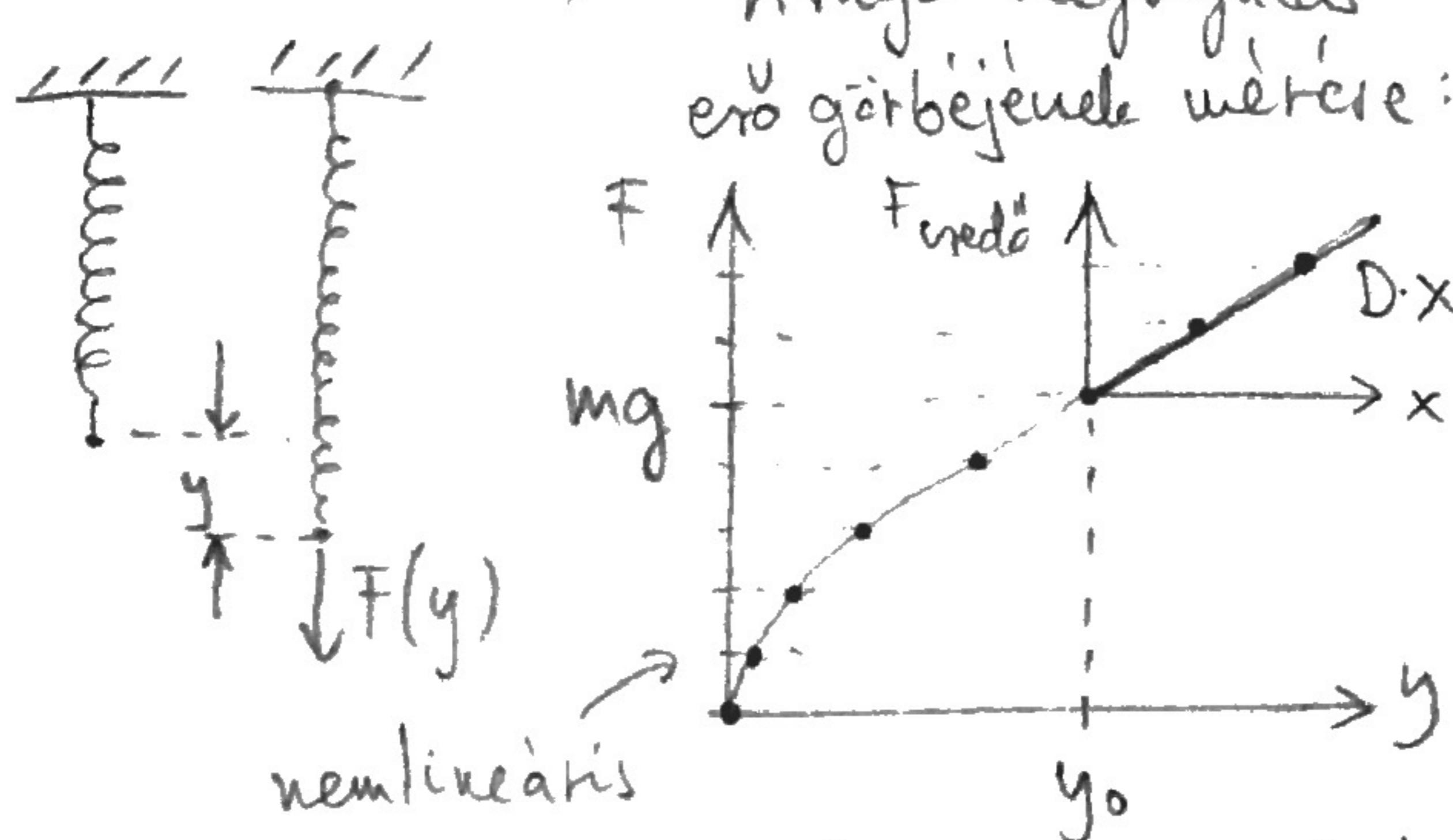
Mozgásegyenlet:

$$mg - Dy(t) = ma(t)$$

új változó bevezetése: $x(t) = y(t) - \frac{mg}{D}$.

x : elegendő helyzetből mért távolság.

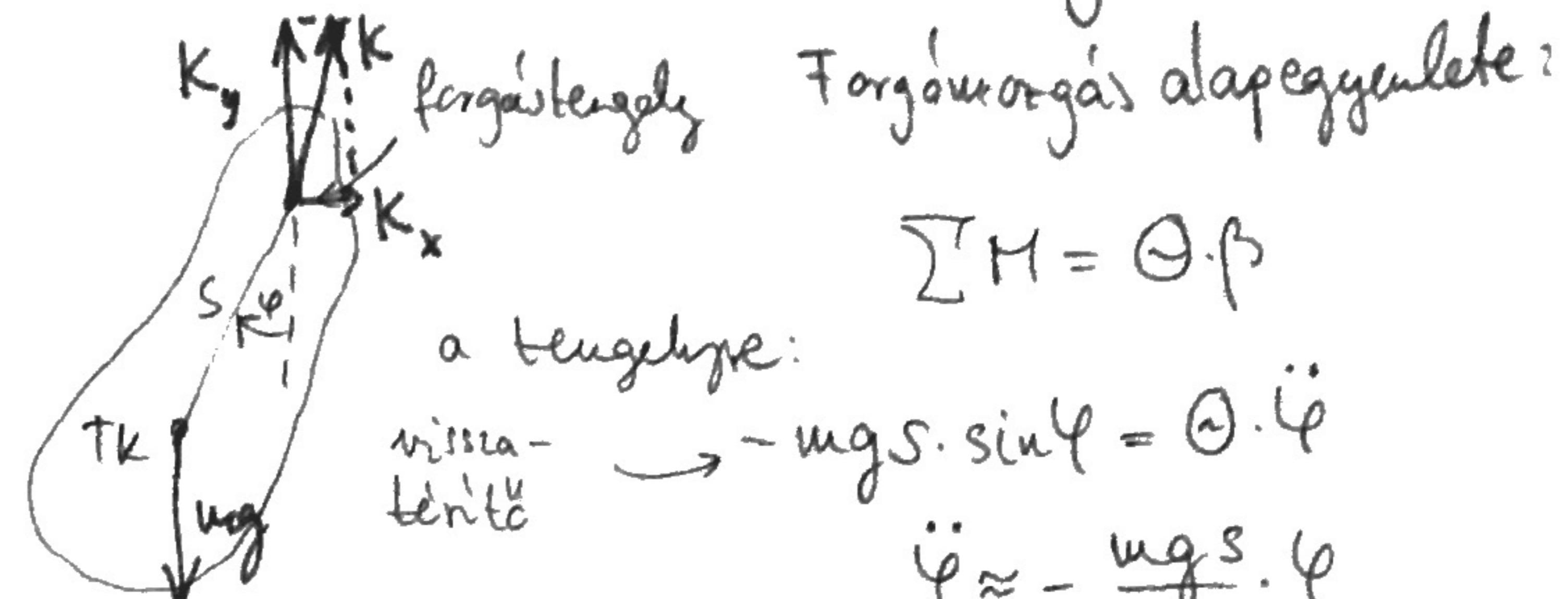
8. Kísérlet (mérés)



A „differenciális” rugóállandót kiemelik, abból a periodusidő kiszámolható: $T = 2\pi\sqrt{\frac{m}{D}}$.

Ezt stopperrel is megírva jó egyezést kapunk.

6. Fizikai és matematikai inga.



$$\sum M = \Theta \cdot \ddot{\theta}$$

a tengelyre:

$$-mgs \cdot \sin\theta = \Theta \cdot \ddot{\theta}$$

$$\ddot{\theta} \approx -\frac{mgs}{\Theta} \cdot \theta$$

analógia: $x(t) \leftrightarrow \theta(t)$
 $a(t) = \ddot{x}(t) \leftrightarrow \ddot{\theta}(t)$

$$\frac{a}{\omega^2} = \frac{mgs}{\Theta}$$

A periodusidő:

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \sqrt{\frac{\Theta}{mgs}}$$

Példák: a.) homogén rövid: $\Theta = \frac{1}{3}mL^2$, $S = \frac{L}{2}$, $T = 2\pi\sqrt{\frac{2L}{3g}}$
 b.) matematikai inga: $\Theta = mL^2$, $S = L$, $T = 2\pi\sqrt{\frac{L}{g}}$.

Ezzel a mozgásegyenlet:

$$mg - D \left[x(t) + \frac{mg}{D} \right] = ma(t)$$

Mivel $\ddot{y}(t) = \ddot{x}(t)$, ezért:

$$-Dx(t) = m\ddot{x}(t),$$

az a sima harmonikus rezgőmozgás egyenlete: $\omega = \sqrt{\frac{D}{m}}$, $T = 2\pi\sqrt{\frac{m}{D}}$.

A homogén erőtér (konstans erő) tekint csak eltolja az elegendő helyzetet, a mozgás jellegét nem változtatja meg.

9. Reszéges sínleddás hatása alatt.

- ① nyíltatlan helyzet A testet A₁-al jobbra kitérítjük. A balra induló mozgás egyszerűbbet:
 - ②
 - ③
 - ④
 - ⑤
- A testet A₁-al jobbra kitérítjük. A balra induló mozgás során az c.t. balra tolódik el, így: $A_1 = A_0 - y_0$. A jobbra induló mozgás során az c.t. jobbra tolódik el, így: $A_2 = A_0 - 2y_0$... stb.