

# Tartók dinamikája

## BMEEOTMAS43

2 EA / évközi jegy

Németh Róbert  
Tartószerkezetek Mechanikája Tsz.

## Mit fogunk tanulni?

Alapfogalmak

Egyszabadságfokú rendszerek rezgései

Többszabadságfokú rendszerek rezgései

Rúdszerkezetek rezgése

Kontinuumok rezgése

# Mit fogunk tanulni?

## Alapfogalmak

### Egyszabadságfokú rendszer mechanikai rezgései:

szabadságfok

modell

merevség, helyettesítő merevség

tömeg

csillapítás

mozgás differenciálegyenlete

# Alapfogalmak – I.

## Bevezetés

Építőmérnöki szerkezetek terhei → általában álló teherként kezeljük

Valójában a terhek jó része mozog:

- hidakon átmenő (gyalogos-, jármű-) forgalom
- koncertterem közönsége
- szélteher
- gépek mozgó részei miatti terhek
- 
- 
- 
- stb.

## Mi változik emiatt?

Időfüggő elmozdulások → időfüggő alakváltozások → időfüggő igénybevételek

-Esetleg elegendő ezek maximumértéke.

Követelmények: teherbírasi, használhatósági, stabilitási követelmények

## Mit használunk? (≈ Előkövetelmények)

- Közönséges differenciálegyenletek (*homogén, inhomogén, lineáris, állandó együtthatójú, stb.*)
- Tartók elmozdulásainak számítása, mátrix-elmozdulásmódszer (*Tartók statikája I., Szilárdságtan*)
- Lineáris algebra (*lineáris egyenletrendszerek, sajátértékfeladat, sajátérték, sajátvektor*)
- Parciális differenciálegyenletek (*változók szétválasztása*)

## Alapfogalmak – II.

### Miben más a dinamikai vizsgálat az egyensúlyi helyzethez képest?

Emlékeztetőül a dinamika alaptörvénye:  $R = m \cdot a$

Nincs egyensúly  $\rightarrow$  a jobb oldal nem nulla.

Ennek oka lehet:

1. Statikus teher, stabil egyensúlyi helyzet  $\rightarrow$  a kitérített szerkezet visszatér az egyensúlyi állapotba.
  - Milyen gyorsan (mennyi idő alatt) tér vissza?
  - Mennyire megy túl az egyensúlyi helyzeten, mielőtt megáll?  
(Hogy aztán ebből a nem egyensúlyi, azaz kitérítettnek tekinthető helyzetből visszatérjen, s.í.t.)

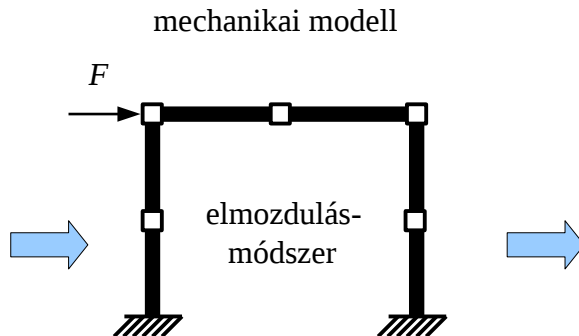
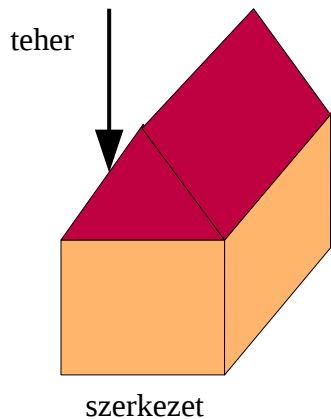
Az oda-vissza mozgás a *rezgés*.

A magára hagyott szerkezet rezgése a *szabadrezgés*.

A kitérés maximumának csökkenése a *csillapítás* hatása.

2. Időfüggő teher  $\rightarrow$  *gerjesztett rezgés*
  - Mi az elmozdulások, alakváltozások, igénybevételek időfüggése?
  - Mi az elmozdulások, alakváltozások, igénybevételek maximuma?

# A dinamika szerepe tartószerkezetek vizsgálatában - statika



matematikai modell

egyensúlyi egyenletek

$$\underline{\underline{K}}x = q$$

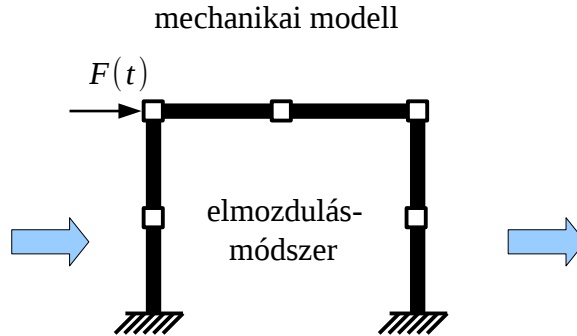
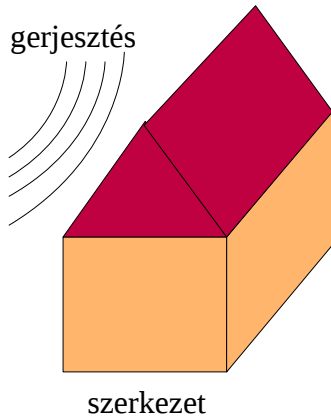
$$\underline{\underline{K}}u = q$$

matematikai megoldás

statikus teher okozta  
elmozdulások,  
alakváltozások,  
igénybevételek

formálisan:  $x = \underline{\underline{K}}^{-1}q$   
vagy  $u = \underline{\underline{K}}^{-1}q$

# A dinamika szerepe tartószerkezetek vizsgálatában



matematikai modell

mozgásegyenlet(ek)

$$m \ddot{x}(t) + c \dot{x}(t) + k x(t) = q(t)$$

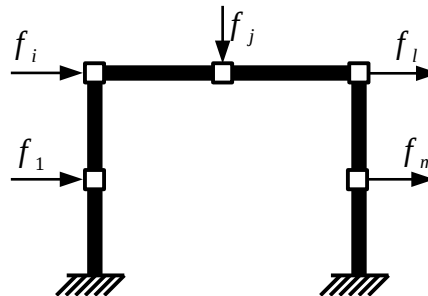
$$\underline{M} \ddot{\underline{x}}(t) + \underline{C} \dot{\underline{x}}(t) + \underline{K} \underline{x}(t) = \underline{q}(t)$$

$$\underline{M} \ddot{\underline{u}}(t) + \underline{C} \dot{\underline{u}}(t) + \underline{K} \underline{u}(t) = \underline{q}(t)$$

matematikai  
megoldás

egyanekkora elmozdulást, alakváltozást  
okozó statikus erők

$$f = k \cdot x \quad \underline{f} = \underline{K} \underline{x} \quad \underline{f} = \underline{K} \underline{u}$$



igénybevételek maximuma

+rezgés: előjel!

+anyagmodell (fáradás)

etc.

$x(t)$ , és  $x_{max}$

$\underline{x}(t)$ , és  $\underline{x}_{max}$

$\underline{u}(t)$ , és  $\underline{u}_{max}$

+ rezgés: előjel!

# Tartók dinamikája

## BMEEOTMAS43



# Mit fogunk tanulni?

## Alapfogalmak

### Egyszabadságfokú rendszer mechanikai rezgései:

szabadságfok

modell

merevség, helyettesítő merevség

tömeg

csillapítás

mozgás differenciálegyenlete

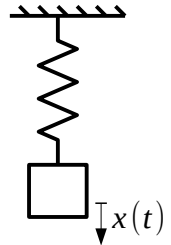
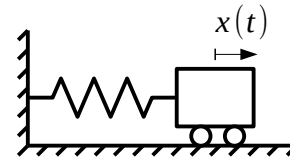
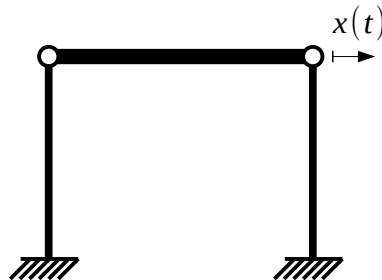
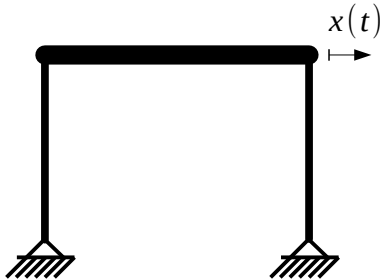
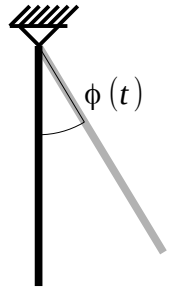
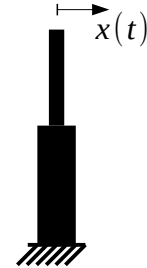
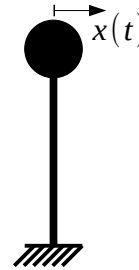
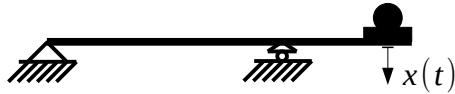
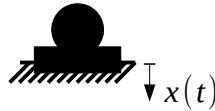
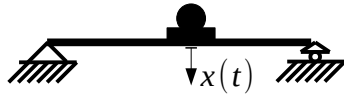
# Szabadságfok – I.

*Szabadságfok:*

azon skalárfüggvények minimális száma, mely elegendő a szerkezet pillanatnyi helyzetének megadására.

→ valamilyen hely-, vagy elmozdulás-koordináta.

Példák egyszabadságfokú szerkezetekre (mindig síkbeli feladat)



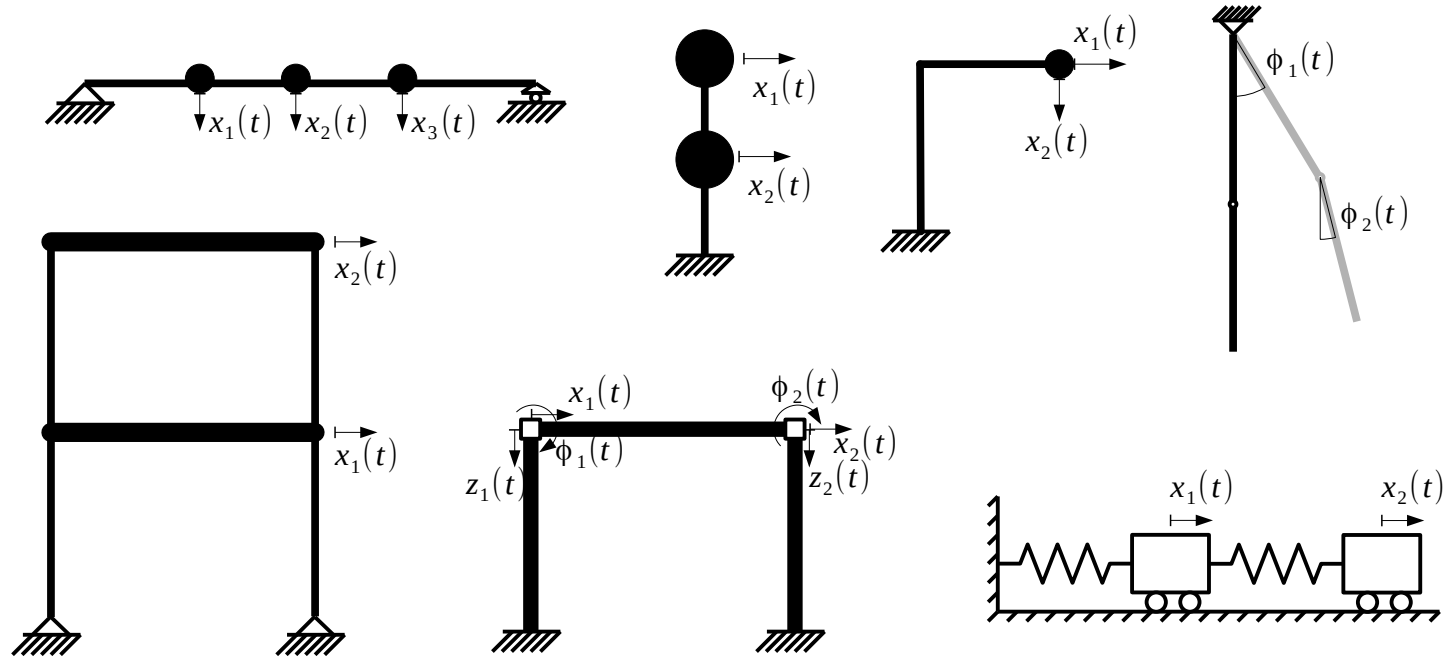
## Szabadságfok – II.

*Szabadságfok:*

azon skalárfüggvények minimális száma, mely elegendő a szerkezet pillanatnyi helyzetének megadására.

→ valamilyen hely-, vagy elmozdulás-koordináta.

Példák többszabadságfokú szerkezetekre



# Mit fogunk tanulni?

## Alapfogalmak

### Egyszabadságfokú rendszer mechanikai rezgései:

szabadságfok

modell

merevség, helyettesítő merevség

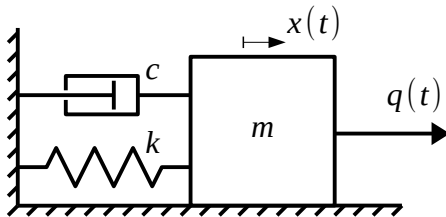
tömeg

csillapítás

mozgás differenciálegyenlete

# Egyszabadságfokú rendszer – modell és mozgásegyenlet

Modell

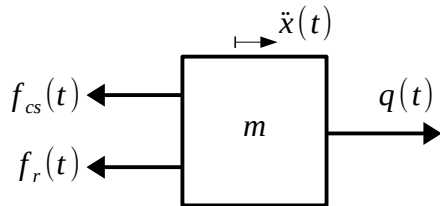


A modell elemei:  
tömeg  
merevség  
csillapítás  
gerjesztés (teher)

Hogyan számoljuk  $x(t)$ -t?

elmozdulás ( $x(t)$ )  
alakváltozás ( $u(t)$ )

Elkülönítés



Az elmozdulást az egyensúlyi helyzethez képest mérjük. Globális koordináta.

*sebesség:*

a helykoordináta idő szerinti első deriváltja

$$v(t) = \frac{dx(t)}{dt} = \dot{x}(t)$$

*gyorsulás:*

a helykoordináta idő szerinti második deriváltja

$$a(t) = \frac{d^2x(t)}{dt^2} = \ddot{x}(t)$$

N2:  $m \cdot \ddot{x}(t) = q(t) - f_r(t) - f_{cs}(t)$

$$m \cdot \ddot{x}(t) + f_{cs}(t) + f_r(t) = q(t)$$

# Tartók dinamikája

## BMEEOTMAS43

# Mit fogunk tanulni?

## Alapfogalmak

### Egyszabadságfokú rendszer mechanikai rezgései:

szabadságfok

modell

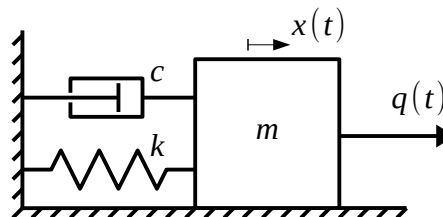
merevség, helyettesítő merevség

tömeg

csillapítás

mozgás differenciálegyenlete

Modell



$$m \cdot \ddot{x}(t) + f_{cs}(t) + f_r(t) = q(t)$$

# Egyszabadságfokú rendszer jellemzői – tömeg

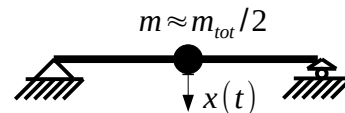
$$m \cdot \ddot{x}(t) + f_{cs}(t) + f_r(t) = q(t)$$

A szabadságfok elmozdulása nem mindig azonos a rugalmas szerkezet minden pontjának elmozdulásával → nem a teljes tömeg mozog azonos gyorsulással.  
A folytonos szerkezet tömegének csak egy része jelenik meg a modell tömegében.  
→ A teljes tömeg helyett egy *redukált* tömeget használunk.

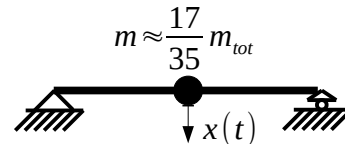
Példák a redukált tömegre:



naiv közelítés:  
szakaszok tömegeinek a fele a szakaszok végpontjaiba



pontosabb közelítés:  
hasonló rezgésjellemzők





# Mit fogunk tanulni?

## Alapfogalmak

### Egyszabadságfokú rendszer mechanikai rezgései:

szabadságfok

modell

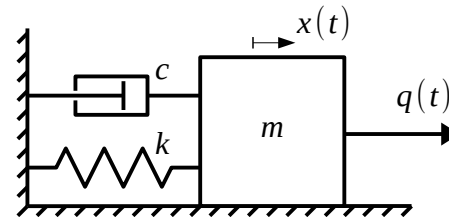
merevség, helyettesítő merevség

tömeg

csillapítás

mozgás differenciálegyenlete

Modell



$$m \cdot \ddot{x}(t) + f_{cs}(t) + f_r(t) = q(t)$$

# Egyszabadságfokú rendszer jellemzői – merevség I.

$$m \cdot \ddot{x}(t) + f_{cs}(t) + f_r(t) = q(t)$$

A rugalmas visszatérítő erő arányos a rugó megnyúlásával/rugalmas szerkezet alakváltozásával:  $u(t)$ .

Lineárisan rugalmas szerkezet: az arányossági tényező a *rugómerevség*:  $k$ .

$$f_r(t) = k \cdot u(t)$$

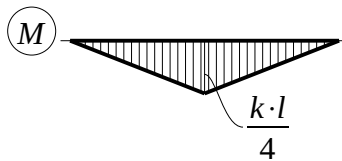
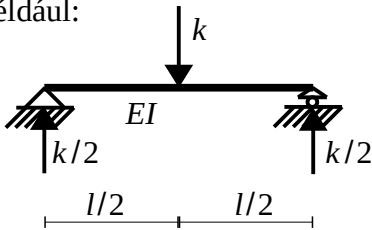
Ha a rugó másik vége (a támasz) nem mozog, akkor  $x(t) = u(t)$ .

$$f_r(t) = k \cdot x(t)$$

Rugómerevség fizikai jelentése: egységnyi elmozdulást létrehozó statikus erő.

Rugalmas szerkezeten *helyettesítő* vagy *ekvivalens rugómerevség* számítható a jelentés alapján:

Például:



The equivalent spring diagram shows a single spring with stiffness  $k$  supporting a load. The diagram is labeled with  $e$  at the left end.

$$\frac{k \cdot l^3}{48 EI} = 1 \rightarrow k = \frac{48 EI}{l^3}$$

Hátrány: paraméteres reakciók, igénybevételi ábrák, elmozdulások.

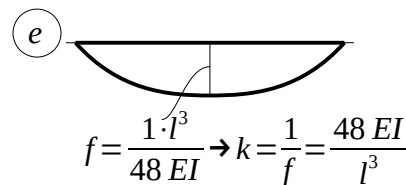
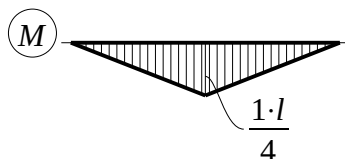
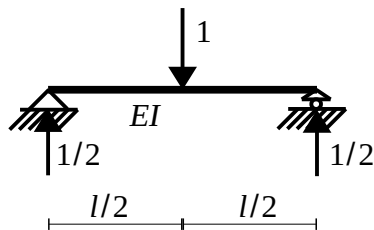
## Egyszabadságfokú rendszer jellemzői – merevség II.

$$m \cdot \ddot{x}(t) + f_{cs}(t) + f_r(t) = q(t)$$

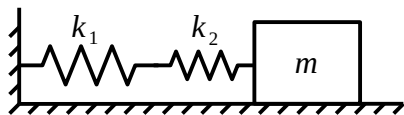
A helyettesítő vagy ekvivalens rugómerevség számítható az ellentettje alapján is.

Ez a szerkezet *hajlékonysága*, vagy *engedékenysége*.  $\rightarrow f = \frac{1}{k}$ , és így  $k = \frac{1}{f}$

Fizikai jelentése: egységnyi statikus erő által létrehozott elmozdulás.



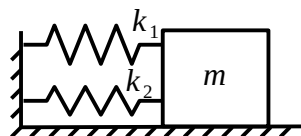
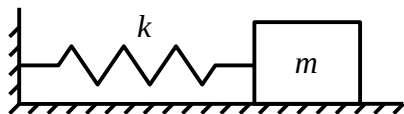
Sorba és párhuzamosan kapcsolt rugók helyettesítő merevsége



Soros kapcsolás  
rugóerők azonosak  
megnyúlások összeadódnak:

$$f = f_1 + f_2$$

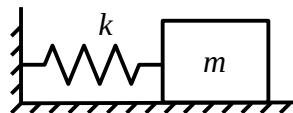
$$\frac{1}{k} = \frac{1}{k_1} + \frac{1}{k_2}$$



Párhuzamos kapcsolás  
rugóerők összeadódnak  
megnyúlások azonosak:

$$k = k_1 + k_2$$

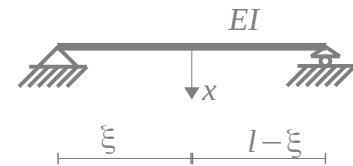
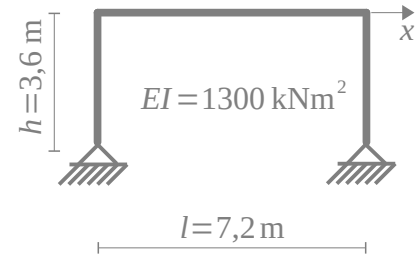
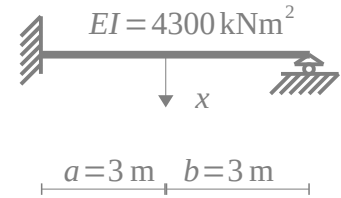
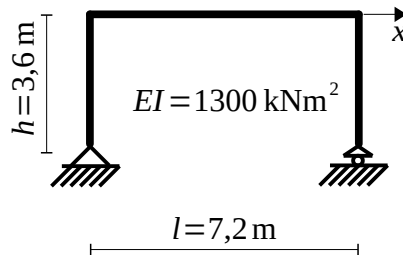
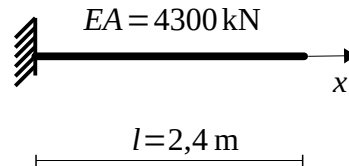
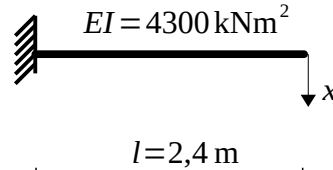
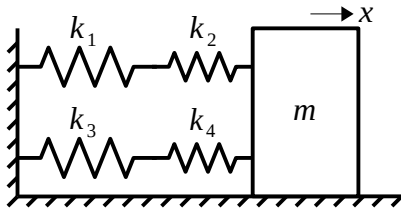
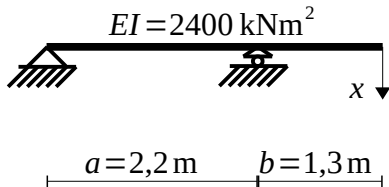
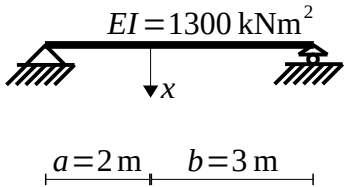
$$\frac{1}{f} = \frac{1}{f_1} + \frac{1}{f_2}$$



Ha nem lineárisan rugalmas a szerkezet, akkor a helyettesítő rugó sem lineáris  $\rightarrow$  a differenciálegyenlet is nemlineáris

# Egyszabadságfokú rendszer jellemzői – merevség HF

Számítsa ki az alábbi szerkezetek helyettesítő rugómerevségét!  
(Az  $x$  koordináta jelöli a szabadságfok helyét.)



# Mit fogunk tanulni?

## Alapfogalmak

### Egyszabadságfokú rendszer mechanikai rezgései:

szabadságfok

modell

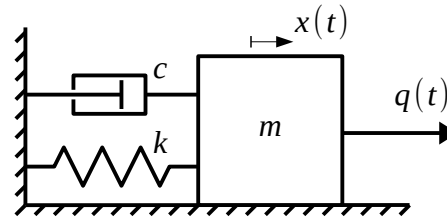
merevség, helyettesítő merevség

tömeg

csillapítás

mozgás differenciálegyenlete

Modell



$$m \cdot \ddot{x}(t) + f_{cs}(t) + f_r(t) = q(t)$$

# Egyszabadságfokú rendszer jellemzői – csillapítás

$$m \cdot \ddot{x}(t) + f_{cs}(t) + f_r(t) = q(t)$$

A mozgás miatti lassító erő, az alakváltozás sebességével ( $\dot{u}(t)$ ) ellenkező irányba hat

Sebességgel arányos csillapítás

Modell: viszkózus folyadékkal töltött hengerben mozgó dugattyú

Arányossági tényező:  $c \rightarrow f_{cs}(t) = c \cdot \dot{u}(t)$



Ha a rugó másik vége (a támasz) nem mozog, akkor  $x(t) = u(t) \rightarrow \dot{x}(t) = \dot{u}(t) \rightarrow f_{cs}(t) = c \cdot \dot{x}(t)$

Súrlódási erő miatti csillapítás

Modell: Coulomb – féle száraz súrlódás

A súrlódási erő mozgás esetén állandó nagyságú, iránya a mozgás irányával (a sebességgel) ellentétes:

$$f_{cs} = \mu \cdot m \cdot g \cdot \frac{|\dot{x}(t)|}{\dot{x}(t)} \quad (\text{a pozitív előjel esetén mutat balra, mint az elkülönítésen})$$

Így a mozgás diff. egyenlete:  $m \cdot \ddot{x}(t) + \mu \cdot m \cdot g \cdot \frac{|\dot{x}(t)|}{\dot{x}(t)} + k \cdot x(t) = q(t) \rightarrow$  ez már nemlineáris

# Mit fogunk tanulni?

## Alapfogalmak

### Egyszabadságfokú rendszer mechanikai rezgései:

szabadságfok

modell

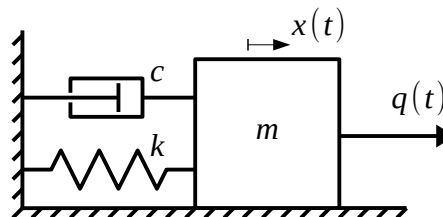
merevség, helyettesítő merevség

tömeg

csillapítás

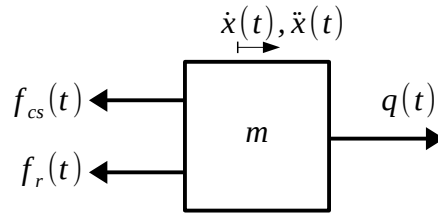
mozgás differenciálegyenlete

Modell



$$m \cdot \ddot{x}(t) + f_{cs}(t) + f_r(t) = q(t)$$

# Egyszabadságfokú rendszer mozgásának differenciálegyenlete



$$m \cdot \ddot{x}(t) + f_{cs}(t) + f_r(t) = q(t)$$

$$f_r(t) = k \cdot x(t)$$

$$f_{cs}(t) = c \cdot \dot{x}(t)$$

Behelyettesítés után a mozgás differenciálegyenlete:

$$m \cdot \ddot{x}(t) + c \cdot \dot{x}(t) + k \cdot x(t) = q(t)$$

közönséges, másodrendű, lineáris, állandó együtthatójú



# Rezgések osztályozása

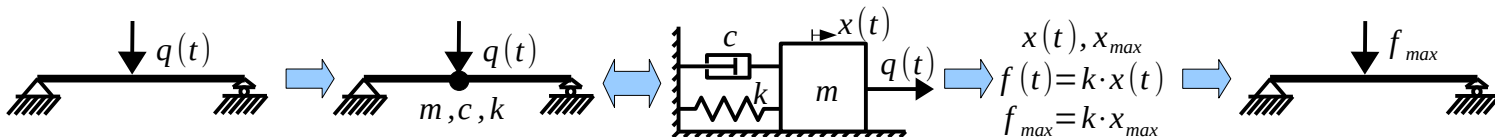
$$m \cdot \ddot{x}(t) + c \cdot \dot{x}(t) + k \cdot x(t) = q(t)$$

	$q(t) = 0$ szabadrezgés (homogén DE)	$q(t) \neq 0$ gerjesztett rezgés (inhomogén DE)
$c = 0$ csillapítatlan rendszer (hiányos DE)	csillapítatlan szabadrezgés $m \cdot \ddot{x}(t) + k \cdot x(t) = 0$	csillapítatlan, gerjesztett rezgés $m \cdot \ddot{x}(t) + k \cdot x(t) = q(t)$
$c > 0$ csillapított rendszer	csillapított szabadrezgés $m \cdot \ddot{x}(t) + c \cdot \dot{x}(t) + k \cdot x(t) = 0$	csillapított, gerjesztett rezgés $m \cdot \ddot{x}(t) + c \cdot \dot{x}(t) + k \cdot x(t) = q(t)$

A differenciálegyenlet  $x(t)$  megoldásának ki kell elégítenie a *kezdeti feltételeket* is.

Egy adott  $t_0$  pillanatban az elmozdulás és a sebesség értéke előírt:  $x_0$ , illetve  $v_0$ , azaz:

$$x(t_0) = x_0 \quad \dot{x}(t_0) = v_0$$



# Tartók dinamikája

## BMEEOTMAS43

## Mit fogunk tanulni?

Egyszabadságfokú rendszer mechanikai rezgései:

csillapítatlan rendszer szabadrezgése

# Rezgések osztályozása

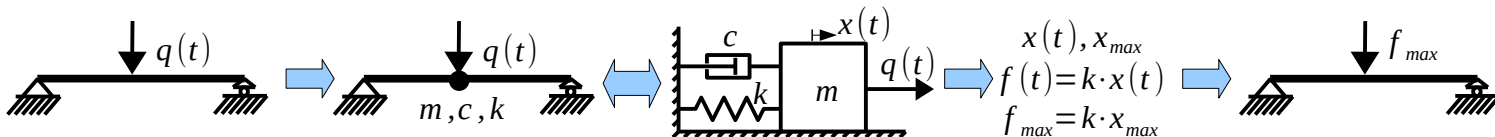
$$m \cdot \ddot{x}(t) + c \cdot \dot{x}(t) + k \cdot x(t) = q(t)$$

	$q(t) = 0$ szabadrezgés (homogén DE)	$q(t) \neq 0$ gerjesztett rezgés (inhomogén DE)
$c = 0$ csillapítatlan rendszer (hiányos DE)	csillapítatlan szabadrezgés $m \cdot \ddot{x}(t) + k \cdot x(t) = 0$	csillapítatlan, gerjesztett rezgés $m \cdot \ddot{x}(t) + k \cdot x(t) = q(t)$
$c > 0$ csillapított rendszer	csillapított szabadrezgés $m \cdot \ddot{x}(t) + c \cdot \dot{x}(t) + k \cdot x(t) = 0$	csillapított, gerjesztett rezgés $m \cdot \ddot{x}(t) + c \cdot \dot{x}(t) + k \cdot x(t) = q(t)$

A differenciálegyenlet  $x(t)$  megoldásának ki kell elégítenie a *kezdeti feltételeket* is.

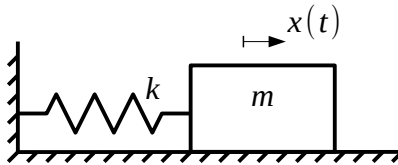
Egy adott  $t_0$  pillanatban az elmozdulás és a sebesség értéke előírt:  $x_0$ , illetve  $v_0$ , azaz:

$$x(t_0) = x_0 \quad \dot{x}(t_0) = v_0$$

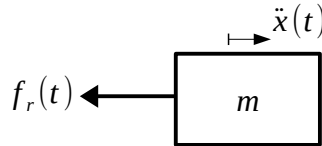


# Egyszabadságfokú csillapítatlan rendszer szabadrezgése – I.

Modell



Elkülönítés



$$N2: \quad m \cdot \ddot{x}(t) = -f_r(t)$$

$$m \cdot \ddot{x}(t) + k \cdot x(t) = 0$$

Keressük  $x(t)$ -t, ha  $x(t_0) = x_0$ , és  $\dot{x}(t_0) = v_0$ .

Megoldás

Keressük az általános megoldást az alábbi alakban:

$$x(t) = d \cdot e^{\lambda t}$$

$$\text{Így: } \ddot{x}(t) = d \cdot \lambda^2 \cdot e^{\lambda t}$$

$$\text{Behelyettesítve a DE-be: } m \cdot d \cdot \lambda^2 \cdot e^{\lambda t} + k \cdot d \cdot e^{\lambda t} = 0$$

$$\text{Amiből: } \lambda^2 = -\frac{k}{m}$$

$$\rightarrow \lambda_{1,2} = \pm \sqrt{-\frac{k}{m}} = \pm \sqrt{-1} \sqrt{\frac{k}{m}} = \pm i \sqrt{\frac{k}{m}}$$

Vezessük be az  $\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$  mennyiséget

Neve: *sajátkörfrekvencia* [rad/s]

$$\text{Így } \lambda_{1,2} = \pm i \omega_0 \text{ és } x(t) = d_1 \cdot e^{+i \omega_0 t} + d_2 \cdot e^{-i \omega_0 t}$$

$$\text{Euler: } e^{ix} = \cos(x) + i \cdot \sin(x)$$

$$\sin(-x) = -\sin(x)$$

$$\cos(-x) = \cos(x)$$

# Egyszabadságfokú csillapítatlan rendszer szabadrezgése – II.

$$m \cdot \ddot{x}(t) + k \cdot x(t) = 0$$

Az általános megoldás átírása:

$$\begin{aligned} x(t) &= d_1 \cdot (\cos(\omega_0 t) + i \sin(\omega_0 t)) + \\ &\quad + d_2 \cdot (\cos(-\omega_0 t) + i \sin(-\omega_0 t)) \\ &= (d_1 + d_2) \cos(\omega_0 t) + (i d_1 - i d_2) \sin(\omega_0 t) \\ &= \underline{A \cos(\omega_0 t) + B \sin(\omega_0 t)} \end{aligned}$$

A hely, a sebesség és a gyorsulás:

$$x(t) = A \cos(\omega_0 t) + B \sin(\omega_0 t)$$

$$\dot{x}(t) = -\omega_0 A \sin(\omega_0 t) + \omega_0 B \cos(\omega_0 t)$$

$$\ddot{x}(t) = -\omega_0^2 (A \cos(\omega_0 t) + B \sin(\omega_0 t))$$

$$\begin{aligned} \text{Ell. : } m(-\omega_0^2 (A \cos(\omega_0 t) + B \sin(\omega_0 t))) + \\ + k(A \cos(\omega_0 t) + B \sin(\omega_0 t)) = \\ = -m\omega_0^2 + k = -m \frac{k}{m} + k = 0 \end{aligned}$$

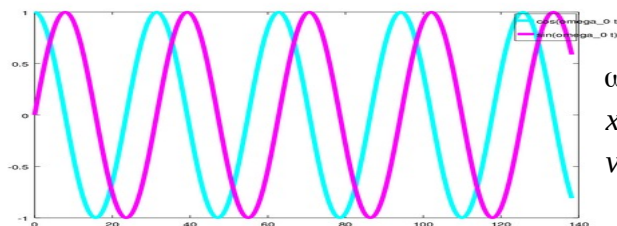
Kezdeti feltételek, ha  $t_0 = 0$ :

$$x_0 = A \cdot \cos 0 + B \cdot \sin 0 \rightarrow A = x_0$$

$$v_0 = -\omega_0 A \cdot \sin 0 + \omega_0 B \cdot \cos 0 \rightarrow B = \frac{v_0}{\omega_0}$$

A kezdeti feltételeket kielégítő megoldás:

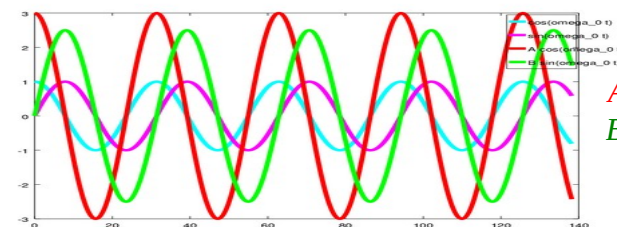
$$x(t) = x_0 \cdot \cos(\omega_0 t) + \frac{v_0}{\omega_0} \cdot \sin(\omega_0 t)$$



$$\omega_0 = 0,2 \text{ rad/s}$$

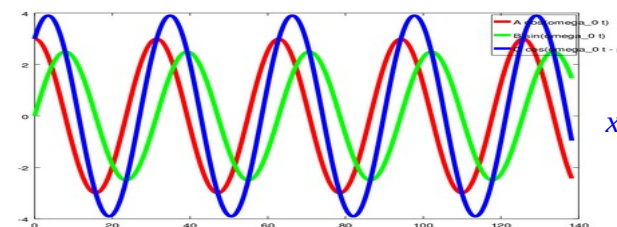
$$x_0 = 3 \text{ cm}$$

$$v_0 = 0,5 \text{ cm/s}$$



$$A = 3 \text{ cm}$$

$$B = 2,5 \text{ cm}$$



$$x(t)$$

# Egyszabadságfokú csillapítatlan rendszer szabadrezgése – III.

$$m \cdot \ddot{x}(t) + k \cdot x(t) = 0$$

Az általános megoldás átírása:

$$\begin{aligned} x(t) &= d_1 \cdot (\cos(\omega_0 t) + i \sin(\omega_0 t)) + \\ &\quad + d_2 \cdot (\cos(-\omega_0 t) + i \sin(-\omega_0 t)) \\ &= (d_1 + d_2) \cos(\omega_0 t) + (i d_1 - i d_2) \sin(\omega_0 t) \\ &= \underline{A \cos(\omega_0 t) + B \sin(\omega_0 t)} \end{aligned}$$

A hely, a sebesség és a gyorsulás:

$$\begin{aligned} x(t) &= A \cos(\omega_0 t) + B \sin(\omega_0 t) \\ \dot{x}(t) &= -\omega_0 A \sin(\omega_0 t) + \omega_0 B \cos(\omega_0 t) \\ \ddot{x}(t) &= -\omega_0^2 (A \cos(\omega_0 t) + B \sin(\omega_0 t)) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \text{Ell.} : m(-\omega_0^2 (A \cos(\omega_0 t) + B \sin(\omega_0 t))) + \\ + k(A \cos(\omega_0 t) + B \sin(\omega_0 t)) = \\ = -m\omega_0^2 + k = -m \frac{k}{m} + k = 0 \end{aligned}$$

Kezdeti feltételek, ha  $t_0 = 0$ :

$$x_0 = A \cdot \cos 0 + B \cdot \sin 0 \rightarrow A = x_0$$

$$v_0 = -\omega_0 A \cdot \sin 0 + \omega_0 B \cdot \cos 0 \rightarrow B = \frac{v_0}{\omega_0}$$

A kezdeti feltételeket kielégítő megoldás:

$$x(t) = x_0 \cdot \cos(\omega_0 t) + \frac{v_0}{\omega_0} \cdot \sin(\omega_0 t)$$

A két harmonikus függvény összege átírható

$$x(t) = C \cdot \cos(\omega_0 t - \phi_0)$$

ahol  $C$ : a rezgés *amplitúdója*

$\phi_0$ : a rezgés *kezdeti fázisszöge*

Trigonometriai azonosságok:

$$\begin{aligned} x(t) &= C \cdot \cos(\omega_0 t - \phi_0) \\ &= C \cdot \cos(-\phi_0) \cdot \cos(\omega_0 t) - C \cdot \sin(-\phi_0) \cdot \sin(\omega_0 t) \\ &= C \cdot \cos \phi_0 \cdot \cos(\omega_0 t) + C \cdot \sin \phi_0 \cdot \sin(\omega_0 t) \end{aligned}$$

$$\rightarrow A = C \cos \phi_0, B = C \sin \phi_0, C = \sqrt{A^2 + B^2}$$

Ebből a felírásból:

$$x_{max} = C$$

$$\dot{x}(t) = -\omega_0 C \sin(\omega_0 t - \phi_0) \rightarrow \dot{x}_{max} = \omega_0 C$$

$$\ddot{x}(t) = -\omega_0^2 C \cos(\omega_0 t - \phi_0) \rightarrow \ddot{x}_{max} = \omega_0^2 C$$

$$\ddot{x}(t) = -\omega_0^2 x(t)$$

# Egyszabadságfokú csillapítatlan rendszer szabadrezgése – IV.

$$m \cdot \ddot{x}(t) + k \cdot x(t) = 0$$

Az általános megoldás átírása:

$$\begin{aligned} x(t) &= d_1 \cdot (\cos(\omega_0 t) + i \sin(\omega_0 t)) + \\ &\quad + d_2 \cdot (\cos(-\omega_0 t) + i \sin(-\omega_0 t)) \\ &= (d_1 + d_2) \cos(\omega_0 t) + (i d_1 - i d_2) \sin(\omega_0 t) \\ &= \underline{A \cos(\omega_0 t) + B \sin(\omega_0 t)} \end{aligned}$$

A hely, a sebesség és a gyorsulás:

$$x(t) = A \cos(\omega_0 t) + B \sin(\omega_0 t)$$

$$\dot{x}(t) = -\omega_0 A \sin(\omega_0 t) + \omega_0 B \cos(\omega_0 t)$$

$$\ddot{x}(t) = -\omega_0^2 (A \cos(\omega_0 t) + B \sin(\omega_0 t))$$

$$\begin{aligned} \text{Ell. : } m(-\omega_0^2 (A \cos(\omega_0 t) + B \sin(\omega_0 t))) + \\ + k(A \cos(\omega_0 t) + B \sin(\omega_0 t)) = \\ = -m\omega_0^2 + k = -m \frac{k}{m} + k = 0 \end{aligned}$$

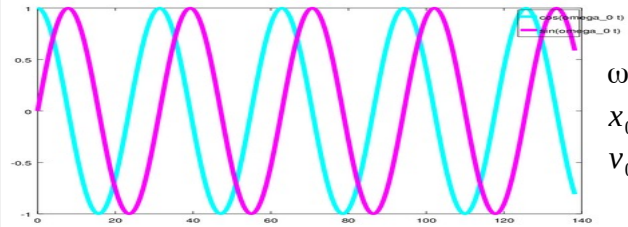
Kezdeti feltételek, ha  $t_0 = 0$ :

$$x_0 = A \cdot \cos 0 + B \cdot \sin 0 \rightarrow A = x_0$$

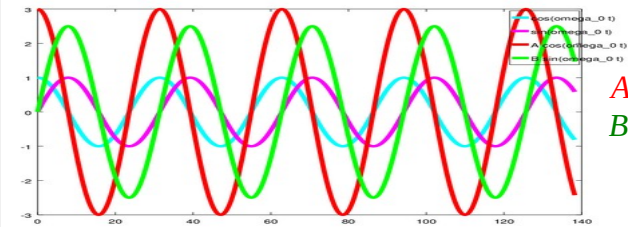
$$v_0 = -\omega_0 A \cdot \sin 0 + \omega_0 B \cdot \cos 0 \rightarrow B = \frac{v_0}{\omega_0}$$

A kezdeti feltételeket kielégítő megoldás:

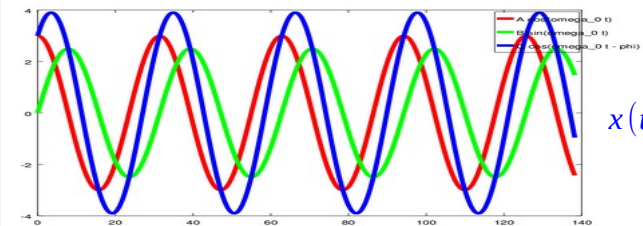
$$x(t) = x_0 \cdot \cos(\omega_0 t) + \frac{v_0}{\omega_0} \cdot \sin(\omega_0 t)$$



$$\begin{aligned} \omega_0 &= 0,2 \text{ rad/s} \\ x_0 &= 3 \text{ cm} \\ v_0 &= 0,5 \text{ cm/s} \end{aligned}$$



$$\begin{aligned} A &= 3 \text{ cm} \\ B &= 2,5 \text{ cm} \end{aligned}$$



$x(t)$

A két harmonikus függvény összege átírható

$$x(t) = C \cdot \cos(\omega_0 t - \phi_0)$$

ahol  $C$ : a rezgés *amplitúdója*

$\phi_0$ : a rezgés *kezdeti fázisszöge*

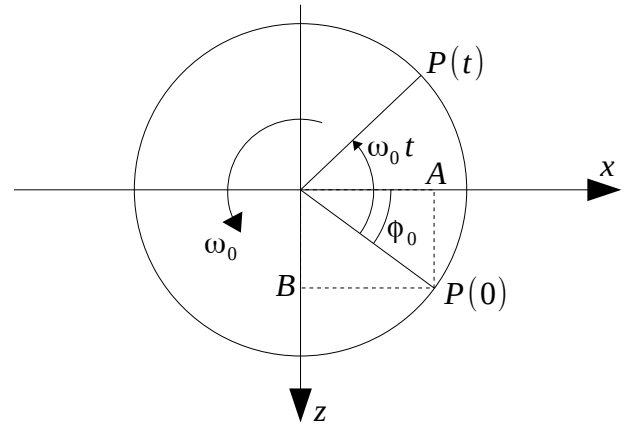
$$C = 3,905 \text{ cm}$$



## Miért sajátkörfrekvencia az $\omega_0$ ?

Az origó körül  $\omega_0$  szögsebességgel forgó merev test egy pontjának az egyik koordinátája megegyezik  $x(t)$ -vel.

$$x(t) = A \cos(\omega_0 t) + B \sin(\omega_0 t) = C \cdot \cos(\omega_0 t - \phi_0)$$



A csillapítatlan szabadrezgés *periódikus* azaz:

$$\exists T_0 > 0 \text{ amire } x(t) = x(t + T_0) \forall t$$

A legkisebb  $T_0$  neve a *periódusidő*, vagy *rezgésidő*.

A harmonikus  $x(t)$  függvényből:

$$T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0}$$

A periódusidő egy teljes rezgés megtételéhez szükséges idő.

A periódusidő inverze az egységnyi idő alatt megtett rezgések száma.

Ez a rezgés *sajátfrekvenciája* vagy *önrezgésszáma*.

$$n_0 = \frac{1}{T_0} = \frac{\omega_0}{2\pi}$$

(Mértékegysége [1/s]=Hz, Hertz → ezt halljuk)

# Egyszabadságfokú csillapítatlan rendszer szabadrezgése – VI.

$$m \cdot \ddot{x}(t) + k \cdot x(t) = 0$$

## Sajátkörfrekvencia közelítő számítása

Ha az önsúly hatására a szabadsági fok elmozdulása  $e_0$ , akkor a rugómerevség:  $k = \frac{m \cdot g}{e_0}$

Ezt behelyettesítve a sajátkörfrekvencia képletébe:  $\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}} = \sqrt{\frac{m \cdot g}{e_0 m}} = \sqrt{\frac{g}{e_0}}$

Az önrezgésszám pedig:  $n_0 = \frac{\sqrt{g}}{2\pi \sqrt{e_0}}$

A távolságokat cm-ben behelyettesítve (azaz  $g = 981 \text{ cm/s}^2$ -ből):

$$n_0 = \frac{4,985}{\sqrt{e_0}} \approx \frac{5}{\sqrt{e_0}}$$

Egyszerű, a hiba kb. 3‰, de  $e_0$ -t cm-ben kell behelyettesíteni!!!

A rugóerő (ami a rugóról a testre hat):

$$f_r(t) = k \cdot x(t) = k \left( x_0 \cdot \cos(\omega_0 t) + \frac{v_0}{\omega_0} \cdot \sin(\omega_0 t) \right)$$

a maximuma:  $f_{r,max} = k \cdot x_{max}$

a rugóra (rugalmas szerkezetre) ható erő ennek ellentettje

→ azonos nagyság, ellentétes irány

## Példa

Két végén megtámasztott acél cső sajátrezgésideje, ha adott:  $l = 1,2 \text{ m}$ ,  
 $\varphi = 3 \text{ cm}$  (külső átmérő),  $v = 2 \text{ mm}$ ,  
 $\rho = 7,85 \text{ g/cm}^3$ ,  $E = 210 \text{ GPa}$

## Megoldás

$$EI = E \cdot \frac{R^4 - B^4}{4} \pi = 3639 \text{ Nm}^2$$

$$k = \frac{48 EI}{l^3} = 101085 \text{ N/m}$$

$$m = \frac{17}{35} \cdot \rho \cdot l \cdot (R^2 - B^2) \pi = 1,657 \text{ kg}$$

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{101085}{1,657}} = 354,4 \text{ rad/s}$$

$$n_0 = 56,4 \text{ Hz}, \quad T_0 = 0,01773 \text{ s}$$

# Egyszabadságfokú rendszer jellemzői – sajátkörfrekvencia HF

Számítsa ki az alábbi szerkezetek sajátkörfrekvenciáját, önrezgésszámát, periódusidejét!  
(Az  $x$  koordináta jelöli a szabadságfok helyét.)

