

Tartók dinamikája

BMEEOTMAS43

Németh Róbert

Tartószerkezetek Mechanikája Tsz.

Mit tanultunk eddig?

Keretszerkezetek merevségi és tömegmátrixai

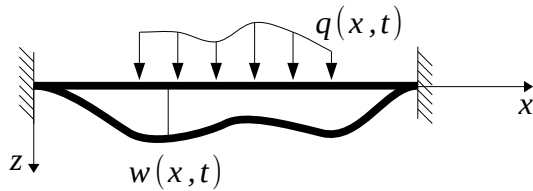
Mit fogunk tanulni ma?

Folytonos rúd rezgése

hajlítórengés differenciálegyenlete

hajlítórengés: szabadrengés, rengésalakok

Folytonos rúd hajlítórezgése – differenciálegyenlet I.



Adott:

EI : hajlítómerevség

μ : fajlagos tömeg

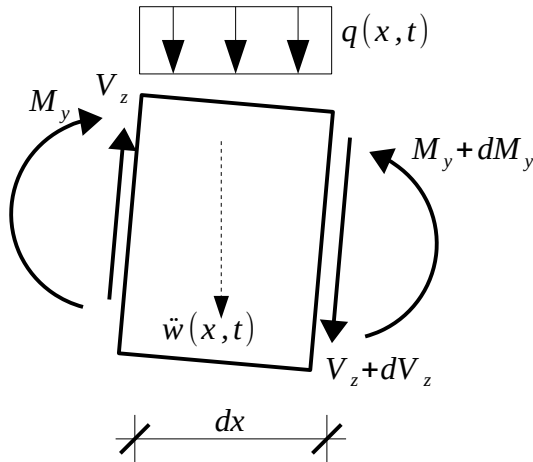
L : hossz

$q(x, t)$: teher

Keressük:

$w(x, t)$: elmozdulásfüggvény

Egy elemi (dx) hosszúságú darab elkülönítése:



Feltételezéseink:

- Kis elmozdulások elve
- Euler-Bernoulli gerenda
- A keresztmetszet elfordulási tehetetlenségét elhanyagoljuk

Newton második törvénye:

$$-V_z + (V_z + dV_z) + q(x, t) \cdot dx = \mu dx \cdot \ddot{w}(x, t)$$

$$+dV_z + q(x, t) \cdot dx = \mu dx \cdot \ddot{w}(x, t)$$

$$\frac{dV_z}{dx} + q(x, t) = \mu \ddot{w}(x, t)$$

$$V_z'(x, t) + q(x, t) = \mu \ddot{w}(x, t)$$

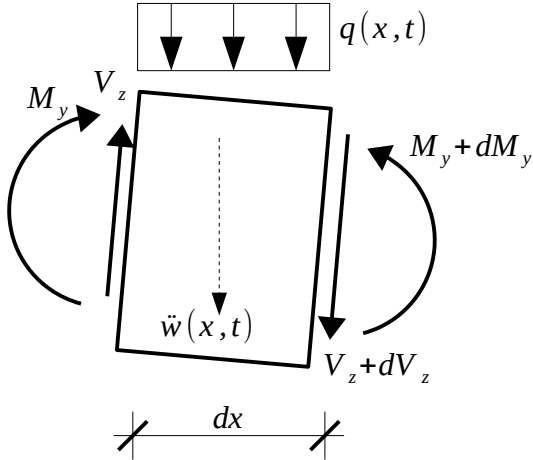
A nyíróerők és hajlítónyomatékok is hely- és időfüggők, a teljes jelölésük: $V_z(x, t)$, $M_y(x, t)$, illetve $V_z(x + dx, t)$, $M_y(x + dx, t)$

Folytonos rúd hajlítózregése – differenciálegyenlet II.

Feltételezéseink:

- A keresztmetszet elfordulási tehetetlenségét elhanyagoljuk

Egy elemi (dx) hosszúságú darab elkülönítése:



A perdülettételből nyomatéki egyensúlyi egyenlet lesz:

$$-M_y - V_z dx + (M_y + dM_y) + q(x,t) \cdot dx \cdot \frac{dx}{2} = 0$$

$$-V_z dx + dM_y = 0$$

$$\rightarrow V_z = \frac{dM_y}{dx}$$

$$\frac{dV_z}{dx} + q(x,t) = \mu \ddot{w}(x,t)$$

$$\frac{d^2 M_y}{dx^2} + q(x,t) = \mu \ddot{w}(x,t)$$

$$M_y''(x,t) + q(x,t) = \mu \ddot{w}(x,t)$$

Anyagegyenlet:

$$M_y(x,t) = EI_y \cdot \kappa_y(x,t) \left\{ M_y(x,t) = -EI_y \cdot w''(x,t) \right.$$

Geom. egyenlet:

$$\kappa_y(x,t) = -w''(x,t)$$

$$-EI w''''(x,t) + q(x,t) = \mu \ddot{w}(x,t)$$

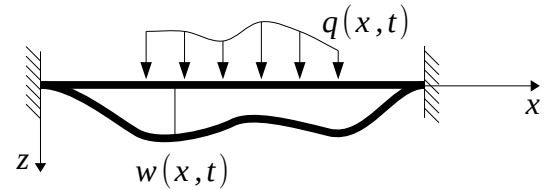
$$EI w''''(x,t) + \mu \ddot{w}(x,t) = q(x,t)$$

parciális differenciálegyenlet (van benne x és t szerinti derivált is)

Folytonos rúd hajlítózregése – differenciálegyenlet III.

$$EI w''''(x,t) + \mu \ddot{w}(x,t) = q(x,t)$$

parciális differenciálegyenlet (van benne x és t szerinti derivált is)



A megoldás itt is két részből áll:

1. A homogén differenciálegyenlet: $EI w''''(x,t) + \mu \ddot{w}(x,t) = 0$

A kontinuum *szabadrezgése*.

Megoldásként kapjuk a sajátkörfrekvenciákat, sajátrezgésalakokat.

A $w(x,t)$ végtelen sok pont elmozdulását adja meg

→ végtelen szabadsági fok

→ végtelen számú sajátkörfrekvencia, sajátrezgésalakok

2. Az inhomogén differenciálegyenlet: $EI w''''(x,t) + \mu \ddot{w}(x,t) = q(x,t)$

A kontinuum *gerjesztett rezgése*.

Partikuláris megoldás.

A teljes megoldást a végtelen sok sajátrezgésalakból képzett összeg hozzáadásával kapjuk. Ezek együtthatóit a végtelen sok kezdeti feltételből számíthatjuk.

Tartók dinamikája

BMEEOTMAS43

Németh Róbert

Tartószerkezetek Mechanikája Tsz.

Mit tanultunk eddig?

Keretszerkezetek merevségi és tömegmátrixai

Mit fogunk tanulni ma?

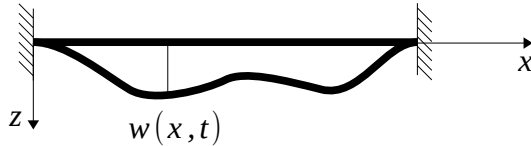
Folytonos rúd rezgése

hajlítórengés differenciálegyenlete

hajlítórengés: szabadrengés, rengésalakok

Folytonos rúd hajlítózregése – szabadrezgés I.

$$EI w''''(x,t) + \mu \ddot{w}(x,t) = q(x,t)$$



szabadrezgés \rightarrow nincs teher $\rightarrow q(x,t)=0$

homogén diff. egy.: $EI w''''(x,t) + \mu \ddot{w}(x,t) = 0$

Időben másodrendű \rightarrow várhatóan harmonikus rezgés lesz

Keressük a megoldást

egy ismeretlen helyfüggő tag, és

egy harmonikus időfüggő tag szorzataként:

$$w(x,t) = \hat{w}(x) \cdot \cos(\omega_0 t)$$

A parciális deriváltak egyszerűek:

$$w''''(x,t) = \hat{w}''''(x) \cdot \cos(\omega_0 t)$$

$$\ddot{w}(x,t) = \hat{w}(x) \cdot (-\omega_0^2) \cdot \cos(\omega_0 t)$$

Az időfüggő tag lehetne más harmonikus fv. is,

pl.: $\sin(\omega_0 t)$, $\cos(\omega_0 t - \phi_0)$, stb.

Behelyettesítve a differenciálegyenletbe:

$$EI \hat{w}''''(x) \cdot \cos(\omega_0 t) + \mu \hat{w}(x) \cdot (-\omega_0^2) \cdot \cos(\omega_0 t) = 0 \quad /: \cos(\omega_0 t)$$

$$EI \hat{w}''''(x) - \mu \omega_0^2 \hat{w}(x) = 0$$

Ha ez valakit emlékeztet az

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

hasonló, de

□ negyedrendű és

□ kivonás van az összeadás helyett

A homogén parciális DE-ből
homogén közönséges DE lett.

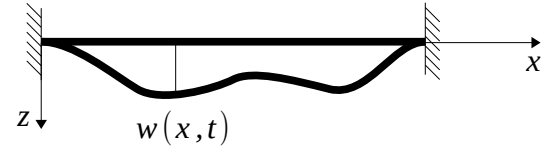
Folytonos rúd hajlítórezgése – szabadrezgés II.

$$EI \hat{w}''''(x) - \mu \omega_0^2 \hat{w}(x) = 0$$

Az alakfüggvény differenciálegyenletének *általános* megoldása:

$$\hat{w}(x) = A \sin(\lambda x) + B \cos(\lambda x) + C \sinh(\lambda x) + D \cosh(\lambda x)$$

A harmonikus tagokon belül a λ (frekvenciaparaméter) a hosszmenti oda-vissza változás gyakoriságával függ össze.



Ennek első, második, harmadik, negyedik deriváltjai:

$$\hat{w}'(x) = \lambda^1 \cdot (+A \cos(\lambda x) - B \sin(\lambda x) + C \cosh(\lambda x) + D \sinh(\lambda x))$$

$$\hat{w}''(x) = \lambda^2 \cdot (-A \sin(\lambda x) - B \cos(\lambda x) + C \sinh(\lambda x) + D \cosh(\lambda x))$$

$$\hat{w}'''(x) = \lambda^3 \cdot (-A \cos(\lambda x) + B \sin(\lambda x) + C \cosh(\lambda x) + D \sinh(\lambda x))$$

$$\hat{w}''''(x) = \lambda^4 \cdot (+A \sin(\lambda x) + B \cos(\lambda x) + C \sinh(\lambda x) + D \cosh(\lambda x)) = \lambda^4 \cdot \hat{w}(x)$$

Ha $\hat{w}(x)$ egy megoldás, akkor annak bármely skalárszorosa is az, mint a sajátvektoroknál.

A négy paraméter (A, B, C, D) egymáshoz viszonyított aránya számít. (Ez is egyértelműsíthető: függvény normája.)

Visszahelyettesítve:

$$EI \cdot \lambda^4 \cdot \hat{w}(x) - \mu \omega_0^2 \hat{w}(x) = 0 \rightarrow \frac{EI}{\mu} \cdot \lambda^4 = \omega_0^2 \rightarrow \omega_0 = \lambda^2 \sqrt{\frac{EI}{\mu}}$$

Mennyi $A, B, C, D, \lambda, \omega_0$?

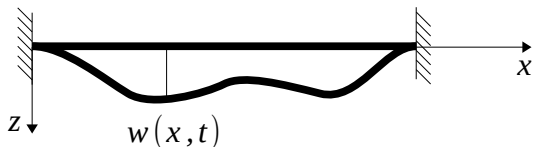
$\left. \begin{array}{l} \text{Nagyobb } \lambda \\ \text{(sűrűbben változó alak)} \end{array} \right\} \rightarrow \left\{ \begin{array}{l} \text{Nagyobb sajátkörfrekvencia} \\ \text{(gyorsabban változó rezgés)} \\ \text{rövidebb periódusidő} \end{array} \right.$

Attól függ.

Folytonos rúd hajlítózregése – szabadrezgés peremfeltételek I.

$$\omega_0 = \lambda^2 \sqrt{\frac{EI}{\mu}}$$

Befogott-befogott gerenda:



Eltolódások és elfordulások a gerenda végeinél előírtak:

$$w(0, t) = w(L, t) = 0$$

$$w'(0, t) = w'(L, t) = 0$$

Mivel $w(x, t) = \hat{w}(x) \cos(\omega_0 t)$, és a peremfeltételeknek minden t -re teljesülniük kell:

$$\hat{w}(0) = \hat{w}(L) = 0$$

$$\hat{w}'(0) = \hat{w}'(L) = 0$$

A feltételezett alakot behelyettesítve:

$$\hat{w}(0) = +A \sin(\lambda \cdot 0) + B \cos(\lambda \cdot 0) + C \sinh(\lambda \cdot 0) + D \cosh(\lambda \cdot 0) = 0$$

$$\hat{w}'(0) = \lambda \cdot (+A \cos(\lambda \cdot 0) - B \sin(\lambda \cdot 0) + C \cosh(\lambda \cdot 0) + D \sinh(\lambda \cdot 0)) = 0$$

$$\hat{w}(L) = +A \sin(\lambda L) + B \cos(\lambda L) + C \sinh(\lambda L) + D \cosh(\lambda L) = 0$$

$$\hat{w}'(L) = \lambda \cdot (+A \cos(\lambda L) - B \sin(\lambda L) + C \cosh(\lambda L) + D \sinh(\lambda L)) = 0$$

$$\sin(0) = \sinh(0) = 0$$

és

$$\cos(0) = \cosh(0) = 1$$

Mátrix-alakban:

$$\begin{bmatrix} 0 & 1 & 0 & 1 \\ \lambda & 0 & \lambda & 0 \\ \sin(\lambda L) & \cos(\lambda L) & \sinh(\lambda L) & \cosh(\lambda L) \\ \lambda \cos(\lambda L) & -\lambda \sin(\lambda L) & \lambda \cosh(\lambda L) & \lambda \sinh(\lambda L) \end{bmatrix} \begin{bmatrix} A \\ B \\ C \\ D \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}$$

Frekvenciamátrix

Az általános megoldás paramétereinek arányait a peremfeltételek függvényében meghatározó egyenletrendszer együtthatómátrixa

Homogén, lineáris egyenletrendszer
4 egyenlet, 5 ismeretlen

Nemtriviális megoldás léteének feltétele, hogy az együtthatómátrix

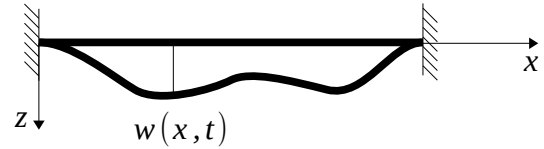
- szinguláris
- sorai lineárisan összefüggők
- determinánsa zérus

Folytonos rúd hajlítózregése – szabadrezgés peremfeltételek II.

$$\omega_0 = \lambda^2 \sqrt{\frac{EI}{\mu}}$$

Befogott-befogott gerenda:

$$\begin{bmatrix} 0 & 1 & 0 & 1 \\ \lambda & 0 & \lambda & 0 \\ \sin(\lambda L) & \cos(\lambda L) & \sinh(\lambda L) & \cosh(\lambda L) \\ \lambda \cos(\lambda L) & -\lambda \sin(\lambda L) & \lambda \cosh(\lambda L) & \lambda \sinh(\lambda L) \end{bmatrix} \begin{bmatrix} A \\ B \\ C \\ D \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}$$



A determináns kifejtve:

$$\det(F) = 2 \cdot \lambda^2 \cdot (1 - \cos(\lambda L) \cdot \cosh(\lambda L)) = 0$$

Ennek első megoldásai:

i	0	1	2	3	4	5	...
λ_i	0	$\frac{4,73}{L}$	$\frac{7,86}{L}$	$\frac{10,98}{L}$	$\frac{14,15}{L}$	$\frac{17,29}{L}$...
	(triv.)						

← végtelen sok, ahogy vártuk

A számlálók rendre $(2i+1)\pi$ közelében vannak. (Egy nagyobb, egy kisebb.)

A kapcsolódó sajátkörfrekvenciák, periódusidők:

i	1	2	3	4	5	...
λ_i	$\frac{4,73}{L}$	$\frac{7,86}{L}$	$\frac{10,98}{L}$	$\frac{14,15}{L}$	$\frac{17,29}{L}$...
ω_{0i}	$22,4 \sqrt{\frac{EI}{\mu L^4}}$	$61,8 \sqrt{\frac{EI}{\mu L^4}}$	$120,6 \sqrt{\frac{EI}{\mu L^4}}$	$200,2 \sqrt{\frac{EI}{\mu L^4}}$	$298,9 \sqrt{\frac{EI}{\mu L^4}}$...
T_{0i}	$0,0447 \sqrt{\frac{\mu L^4}{EI}}$	$0,0162 \sqrt{\frac{\mu L^4}{EI}}$	$0,0083 \sqrt{\frac{\mu L^4}{EI}}$	$0,0050 \sqrt{\frac{\mu L^4}{EI}}$	$0,0033 \sqrt{\frac{\mu L^4}{EI}}$...

Folytonos rúd hajlítózregése – szabadrezgés körfrekvenciái

$$\omega_0 = \lambda^2 \sqrt{\frac{EI}{\mu}}$$

A múlt órai példánk numerikus eredményei a hajlítózregésekre:

$$\begin{aligned}
 N=2 \quad \Omega &= \langle 15,603 \quad 56,256 \rangle & EI &= 100 \text{ kNm}^2 \\
 N=3 \quad \Omega &= \langle 15,545 \quad 42,859 \quad 130,247 \quad 151,737 \rangle & L &= 4,8 \text{ m} \\
 N=4 \quad \Omega &= \langle 15,374 \quad 43,381 \quad 84,743 \quad 218,388 \quad 265,156 \quad 308,835 \rangle & \mu &= 400 \text{ kg/m} \\
 N=5 \quad \Omega &= \langle 15,330 \quad 42,658 \quad 86,229 \quad 140,911 \quad 339,550 \quad 375,270 \quad 463,823 \quad 520,455 \rangle \\
 N=6 \quad \Omega &= \langle 15,321 \quad 42,329 \quad 84,592 \quad 144,102 \quad 211,406 \quad 482,082 \quad 528,409 \quad 596,410 \quad 727,317 \quad 777,986 \rangle
 \end{aligned}$$

A folytonos rúd alapján számítható sajátkörfrekvenciák:

$$N = \infty \quad \Omega = \langle 15,37 \quad 42,41 \quad 82,76 \quad 137,4 \quad 205,1 \quad \sim 286 \quad \dots \rangle$$

A kapcsolódó sajátkörfrekvenciák, periódusidők:

i	1	2	3	4	5	...
λ_i	$\frac{4,73}{L}$	$\frac{7,86}{L}$	$\frac{10,98}{L}$	$\frac{14,15}{L}$	$\frac{17,29}{L}$	$\dots \sim \frac{(2i+1)\pi}{2L}$
ω_{0i}	$22,4 \sqrt{\frac{EI}{\mu L^4}}$	$61,8 \sqrt{\frac{EI}{\mu L^4}}$	$120,6 \sqrt{\frac{EI}{\mu L^4}}$	$200,2 \sqrt{\frac{EI}{\mu L^4}}$	$298,9 \sqrt{\frac{EI}{\mu L^4}}$...
T_{0i}	$0,0447 \sqrt{\frac{\mu L^4}{EI}}$	$0,0162 \sqrt{\frac{\mu L^4}{EI}}$	$0,0083 \sqrt{\frac{\mu L^4}{EI}}$	$0,0050 \sqrt{\frac{\mu L^4}{EI}}$	$0,0033 \sqrt{\frac{\mu L^4}{EI}}$...

Folytonos rúd hajlítózregése – szabadrezgés rezgésalakok

Az i -edik alakhoz tartozó λ_i ismeretében A_i, B_i, C_i, D_i aránya számítható.

Normálni az

$$\int_0^L \hat{w}_i(x) \hat{w}_i(x) dx = 1$$

vagy

$$\int_0^L \mu \hat{w}_i(x) \hat{w}_i(x) dx = 1$$

feltétellel lehet.

Sajátalakok ortogonalitása:

ha $i \neq j$:

$$\int_0^L \hat{w}_i(x) \hat{w}_j(x) dx = 0$$

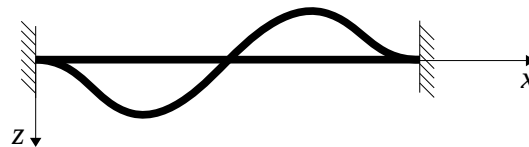
A szabadrezgés teljes megoldása a rezgésalakokkal:

$$w(x, t) = \sum_{i=1}^{\infty} \hat{w}_i(x) \cdot (a_i \cos(\omega_{0,i} t) + b_i \sin(\omega_{0,i} t))$$

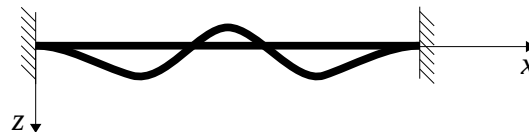
$$\lambda_1, \omega_{0,1}, T_{0,1} \rightarrow \hat{w}_1(x)$$



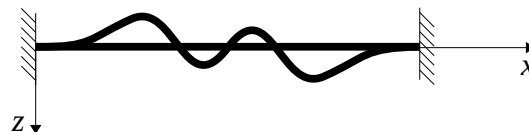
$$\lambda_2, \omega_{0,2}, T_{0,2} \rightarrow \hat{w}_2(x)$$



$$\lambda_3, \omega_{0,3}, T_{0,3} \rightarrow \hat{w}_3(x)$$



$$\lambda_4, \omega_{0,4}, T_{0,4} \rightarrow \hat{w}_4(x)$$



A λ frekvenciaparaméter a zérushelyek/inflexiók gyakoriságára utal.

Tartók dinamikája

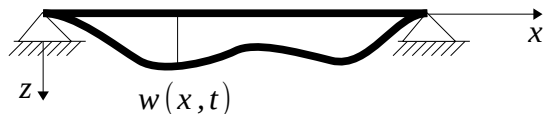
BMEEOTMAS43

Németh Róbert

Tartószerkezetek Mechanikája Tsz.

Folytonos rúd hajlítózregése – példa I.

Csuklós-csuklós gerenda:



Eltolódások és hajlítónyomatékok a gerenda végeinél előírtak:
 $w(0, t) = w(L, t) = 0$
 $M(0, t) = M(L, t) = 0$

Mivel $M(x, t) = -EI w''(x, t)$ és $w(x, t) = \hat{w}(x) \cos(\omega_0 t)$, és a peremfeltételeknek minden t -re teljesülniük kell:

$$\hat{w}(0) = \hat{w}(L) = 0$$

$$\hat{w}''(0) = \hat{w}''(L) = 0$$

A feltételezett alakot behelyettesítve:

$$\hat{w}(0) = +A \sin(\lambda \cdot 0) + B \cos(\lambda \cdot 0) + C \sinh(\lambda \cdot 0) + D \cosh(\lambda \cdot 0) = 0$$

$$\hat{w}''(0) = \lambda^2 \cdot (-A \sin(\lambda \cdot 0) - B \cos(\lambda \cdot 0) + C \sinh(\lambda \cdot 0) + D \cosh(\lambda \cdot 0)) = 0$$

$$\hat{w}(L) = +A \sin(\lambda L) + B \cos(\lambda L) + C \sinh(\lambda L) + D \cosh(\lambda L) = 0$$

$$\hat{w}''(L) = \lambda^2 \cdot (-A \sin(\lambda L) - B \cos(\lambda L) + C \sinh(\lambda L) + D \cosh(\lambda L)) = 0$$

$$\sin(0) = \sinh(0) = 0$$

és

$$\cos(0) = \cosh(0) = 1$$

Mátrix-alakban:

$$\begin{bmatrix} 0 & 1 & 0 & 1 \\ 0 & -\lambda^2 & 0 & \lambda^2 \\ \sin(\lambda L) & \cos(\lambda L) & \sinh(\lambda L) & \cosh(\lambda L) \\ -\lambda^2 \sin(\lambda L) & -\lambda^2 \cos(\lambda L) & \lambda^2 \sinh(\lambda L) & \lambda^2 \cosh(\lambda L) \end{bmatrix} \begin{bmatrix} A \\ B \\ C \\ D \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}$$

Homogén, lineáris egyenletrendszer
 4 egyenlet, 5 ismeretlen

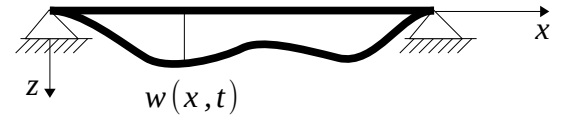
Nemtriviális megoldás létének feltétele, hogy az együtthatómátrix

- szinguláris
- sorai lineárisan összefüggők
- determinánsa zérus

A frekvenciamátrix determinánsa kifejtve:

$$\det(\mathbf{F}) = 4 \lambda^3 \sin(\lambda L) \sinh(\lambda L) = 0$$

Folytonos rúd hajlítózregése – példa II.



A frekvenciamátrix determinánása kifejtve:

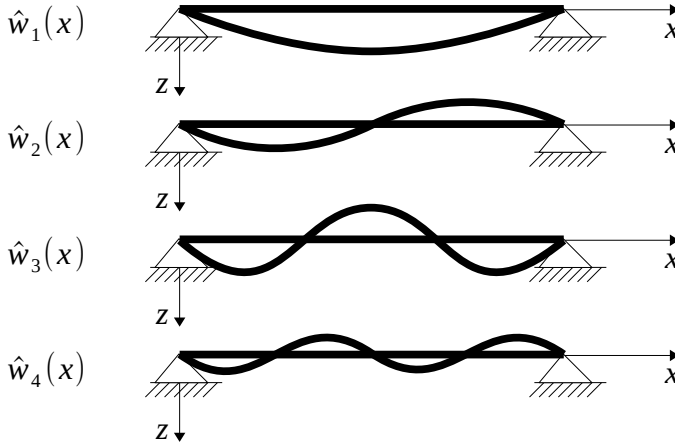
$$\det(\mathbf{F}) = 4\lambda^3 \sin(\lambda L) \sinh(\lambda L) = 0 \quad \rightarrow \sin(\lambda L) = 0 \rightarrow \lambda_i L = i \cdot \pi \rightarrow \lambda_i = \frac{i \cdot \pi}{L}$$

Az i -edik alak egyenlete:

$$\begin{bmatrix} 0 & 1 & 0 & 1 \\ 0 & -1 & 0 & 1 \\ 0 & \cos(i\pi) & \sinh(i\pi) & \cosh(i\pi) \\ 0 & -\cos(i\pi) & \sinh(i\pi) & \cosh(i\pi) \end{bmatrix} \begin{bmatrix} A_i \\ B_i \\ C_i \\ D_i \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}$$

Csak A_i különbözhet zérustól.

↓
csak szinuszos alakok



A sajátkörfrekvenciák i^2 szerint növekednek.

A periódusidők $\frac{1}{i^2 \pi^2}$ szerint változnak

$$\omega_{0,i} = i^2 \pi^2 \sqrt{\frac{EI}{\mu L^4}}$$

$$T_{0,i} = \frac{1}{i^2 \pi^2} \sqrt{\frac{\mu L^4}{EI}}$$

Folytonos rúd hajlítózregése – példa III.

$$\omega_{0,i} = i^2 \pi^2 \sqrt{\frac{EI}{\mu L^4}}$$

A csuklós-csuklós gerendát diszkrétizáltuk többszabadságfokúként.

Az akkori sajátkörfrekvenciák:

$$1 \text{ sz.f. esetén: } \omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}} = \sqrt{96} \sqrt{\frac{EI}{\mu l^4}} = 9,798 \sqrt{\frac{EI}{m_{\text{tot}} l^3}}$$

$$2 \text{ sz.f. esetén: } \mathbf{\Omega} = \sqrt{\frac{EI}{m_{\text{tot}} l^3}} \begin{bmatrix} 9,859 & & & \\ & 38,184 & & \\ & & & \\ & & & \end{bmatrix}$$

$$3 \text{ sz.f. esetén: } \mathbf{\Omega} = \sqrt{\frac{EI}{m_{\text{tot}} l^3}} \begin{bmatrix} 9,867 & & & & \\ & 39,19 & & & \\ & & & & \\ & & & & \\ & & & & 83,21 \end{bmatrix}$$

A folytonos gerenda rezgését számolva: $\mathbf{\Omega} = \sqrt{\frac{EI}{m_{\text{tot}} l^3}} \begin{bmatrix} 9,870 & & & & & \\ & 39,48 & & & & \\ & & 88,83 & & & \\ & & & 157,9 & & \\ & & & & \ddots & \end{bmatrix}$