

Tartók dinamikája

BMEEOTMAS43

Németh Róbert

Tartószerkezetek Mechanikája Tsz.

Mit fogunk tanulni ma?

Keretek rezgései

Keretek számítása (tömegmátrix, kompilálás, rugalmas megtámasztás)

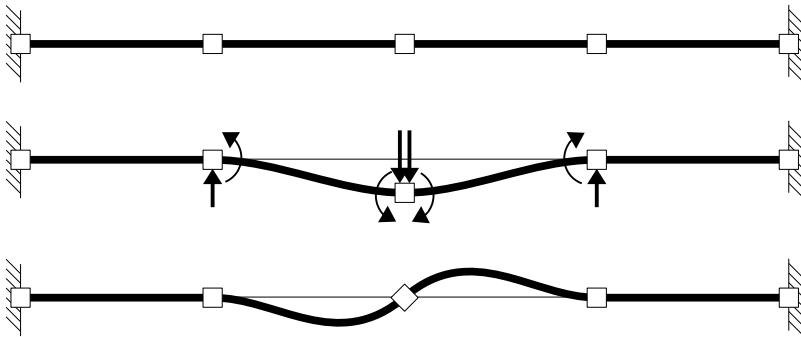
Végeselem módszer

Dinamikai vizsgálat mátrix-elmozdulásmódszerrel – merevségi mátrix I.

A Tartók statikája I.-II.-ben tanult merevségi mátrix fizikai jelentése ugyanaz.

Előállításában azonban mindig *elemenként* történik, amit a kompilálás követ.

Az elemekre bontás miatt egy szabadságfokra csak a kapcsolódó elemek szabadságfokainak elmozdulása miatt adódik erő, távolabbi elemek távolabbi csomópontjai miatt nem.



Ennek az elvnek a hatása keretek számítására:

Az ij -elem elemi merevségi mátrixa lokális koordináta-rendszerben előállítható.

Ez a \mathbf{K}_{ij}^{lok} mátrix a végpontok lokális elmozdulásából számítja a végpontokra ható erőket, nyomatékokat a lokális koordináta-rendszerben.

Az elem lokális koordináta-rendszeréből át kell forgatni a globális rendszerbe.

A globális koordináta-rendszerbe forgatott \mathbf{K}_{ij}^{gl} mátrixokból kompiláljuk a szerkezet merevségi mátrixát.

Dinamikai vizsgálat mátrix-elmozdulásmódszerrel – merevségi mátrix II.

A módszer előnyei:

- + a merevségi mátrix kompilálható, elemenként, egyszerűen állítható elő
- + A mátrix sávós szerkezetű lesz, sok zérus elemmel

Hátrányok

- a csomponkénti szabadságfokok száma megnövekszik: eltolódások + elfordulás
- sok szabadságfok → nagy mátrixok → a sajátértékfeladat megoldása nehezebb

Egy elem (ij) merevségi mátrixa a *lokális* koordinátarendszerben:



A \mathbf{K}_{ij}^{lok} elemi merevségi mátrix megadja, hogy az elemvégekre mekkora erőket/nyomatékokat kell működtetni, hogy az \mathbf{u}_{ij}^{lok} elmozdult alakot kapjuk:

$$\mathbf{f}_{ij}^{lok} = \begin{bmatrix} \mathbf{f}_i^{lok} \\ \mathbf{f}_j^{lok} \end{bmatrix} = \mathbf{K}_{ij}^{lok} \mathbf{u}_{ij}^{lok}$$

Az elem elmozdulásvektora:

$$\mathbf{u}_{ij}^{lok} = \begin{bmatrix} \mathbf{u}_i^{lok} \\ \mathbf{u}_j^{lok} \end{bmatrix}$$

Az elemvég elmozdulásvektorai:

$$\mathbf{u}_i^{lok} = \begin{bmatrix} u_i \\ w_i \\ \varphi_{iy} \end{bmatrix}, \mathbf{u}_j^{lok} = \begin{bmatrix} u_j \\ w_j \\ \varphi_{jy} \end{bmatrix}$$

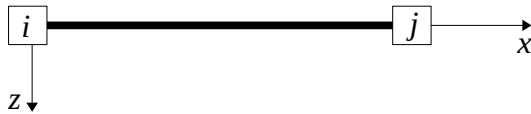
Az elemvégre ható erők:

$$\mathbf{f}_i^{lok} = \begin{bmatrix} F_{xi} \\ F_{zi} \\ M_{iy} \end{bmatrix}, \mathbf{f}_j^{lok} = \begin{bmatrix} F_{xj} \\ F_{zj} \\ M_{jy} \end{bmatrix}$$

Dinamikai vizsgálat mátrix-elmozdulásmódszerrel – merevségi mátrix III.

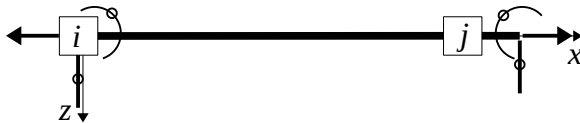
Az elemi merevségi mátrix tehát 6×6 -os, de felírható ún. *blokkos* alakban is:

$$\mathbf{f}_{ij}^{lok} = \begin{bmatrix} F_{xi} \\ F_{zi} \\ M_{iy} \\ F_{xj} \\ F_{zj} \\ M_{jy} \end{bmatrix} = \mathbf{K}_{ij}^{lok} \cdot \begin{bmatrix} u_i \\ w_i \\ \varphi_{iy} \\ u_j \\ w_j \\ \varphi_{jy} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} | & | & | & | & | & | \\ | & | & | & | & | & | \\ | & | & | & | & | & | \\ | & | & | & | & | & | \\ | & | & | & | & | & | \\ | & | & | & | & | & | \end{bmatrix} \begin{bmatrix} u_i \\ w_i \\ \varphi_{iy} \\ u_j \\ w_j \\ \varphi_{jy} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \mathbf{K}_{ij}^{lok,AA} & \mathbf{K}_{ij}^{lok,AB} \\ \mathbf{K}_{ij}^{lok,BA} & \mathbf{K}_{ij}^{lok,BB} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} u_i \\ w_i \\ \varphi_{iy} \\ u_j \\ w_j \\ \varphi_{jy} \end{bmatrix}$$



Egy oszlop jelentése most is a szokásos:
Mekkora erőket/nyomatékokat kell működtetnünk, hogy egységnyi elmozdulást kapjunk a megfelelő szabadságfokon?

Például a negyedik oszlop $\rightarrow u_j$
(a végcsomópont (j))
eltolódása x -irányba (u)



$$\mathbf{k}_4 = \begin{bmatrix} -\frac{EA}{l} \\ 0 \\ 0 \\ \frac{EA}{l} \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}$$

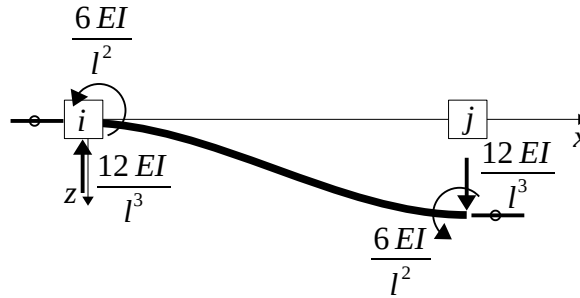
Dinamikai vizsgálat mátrix-elmozdulásmódszerrel – merevségi mátrix IV.

Például az ötödik oszlop $\rightarrow w_j$

(a végcsomópont (j))
eltolódása z -irányba (w)



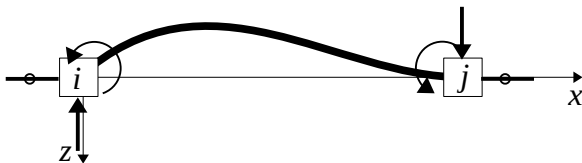
Pl. Tartók statikája I.-ből:



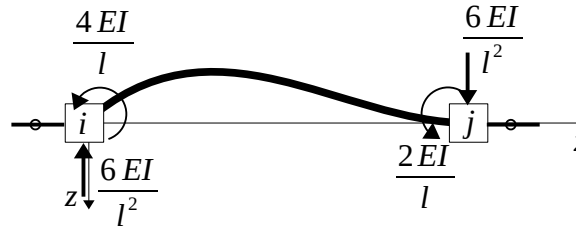
$$k_5 = \begin{bmatrix} 0 \\ -\frac{12EI}{l^3} \\ \frac{6EI}{l^2} \\ 0 \\ \frac{12EI}{l^3} \\ \frac{6EI}{l^2} \end{bmatrix}$$

Például a harmadik oszlop $\rightarrow \varphi_{iy}$

(a kezdő (i))
csomópont elfordulása (φ)
az y -tengely körül)

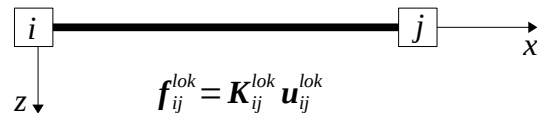


Pl. Tartók statikája I.-ből:



$$k_3 = \begin{bmatrix} 0 \\ -\frac{6EI}{l^2} \\ \frac{4EI}{l} \\ 0 \\ \frac{6EI}{l^2} \\ \frac{2EI}{l} \end{bmatrix}$$

Dinamikai vizsgálat merevségi mátrixa – jellemzők



$$\begin{bmatrix} F_{xi} \\ F_{zi} \\ M_{iy} \\ F_{xj} \\ F_{zj} \\ M_{jy} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{EA}{l} & & & & & \\ & \frac{12EI}{l^3} & \frac{6EI}{l^2} & & & \\ & \frac{6EI}{l^2} & \frac{4EI}{l} & & & \\ -\frac{EA}{l} & & & \frac{EA}{l} & & \\ & \frac{12EI}{l^3} & \frac{6EI}{l^2} & & & \\ & \frac{6EI}{l^2} & \frac{2EI}{l} & & & \end{bmatrix} \begin{bmatrix} u_i \\ w_i \\ \varphi_{iy} \\ u_j \\ w_j \\ \varphi_{jy} \end{bmatrix}$$

Mértékegységek:

$$\begin{array}{ll} EA: & \text{kN} \\ EI: & \text{kNm}^2 \\ l: & \text{m} \end{array} \quad \begin{array}{ll} u, w: & \text{m} \\ \varphi: & \text{rad} \\ F: & \text{kN} \\ M: & \text{kNm} \end{array}$$

$$\begin{bmatrix} \text{kN} \\ \text{kN} \\ \text{kNm} \\ \text{kN} \\ \text{kN} \\ \text{kNm} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \text{kN/m} & & & & & \\ & \text{kN/m} & \text{kN} & & & \\ & \text{kN} & \text{kNm} & & \text{kN/m} & \text{kN} \\ \text{kN/m} & & & \text{kN/m} & & \\ & \text{kN/m} & \text{kN} & & \text{kN/m} & \text{kN} \\ & \text{kN} & \text{kNm} & & \text{kN} & \text{kNm} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \text{m} \\ \text{m} \\ \text{rad} \\ \text{m} \\ \text{m} \\ \text{rad} \end{bmatrix}$$

Főátlóban pozitív számok!

Az elemi merevségi mátrixot egyensúlyi alapon is számíthatjuk, ezért:

□ az 1. és 4. sorban szerepelnek az x irányú erők.

□ a 2. és 5. sorban szerepelnek a z irányú erők.

Ezek összege külön-külön nullát kell adjon (1. sor + 4. sor, illetve 2. sor + 5. sor).

□ a j csomópont körül forgatnak a 3. és 6. sor nyomatékai, valamint a 2. sor erői l karral pozitív irányba.

Az összes nyomatéknak nullát kell adnia (2. sor l -szerese + 3. sor + 6. sor).

A 2., 3., 5., 6. sorok fenti tulajdonságaiból következően: 5. sor l -szerese = 3. sor + 6. sor.

Dinamikai vizsgálat mátrix-elmozdulásmódszerrel – merevségi mátrix V.

A merevségi mátrix transzformálása lokálisból globális koordinátarendszerbe

$$\mathbf{K}_{ij}^{gl} = \begin{bmatrix} \mathbf{T}_{ij} & 0 \\ 0 & \mathbf{T}_{ij} \end{bmatrix} \mathbf{K}_{ij}^{lok} \begin{bmatrix} \mathbf{T}_{ij}^T & 0 \\ 0 & \mathbf{T}_{ij}^T \end{bmatrix}$$

A transzformáció blokkonként is elvégezhető:
$$\mathbf{K}_{ij}^{gl} = \begin{bmatrix} \mathbf{T}_{ij} \mathbf{K}_{ij}^{lok, AA} \mathbf{T}_{ij}^T & \mathbf{T}_{ij} \mathbf{K}_{ij}^{lok, AB} \mathbf{T}_{ij}^T \\ \mathbf{T}_{ij} \mathbf{K}_{ij}^{lok, BA} \mathbf{T}_{ij}^T & \mathbf{T}_{ij} \mathbf{K}_{ij}^{lok, BB} \mathbf{T}_{ij}^T \end{bmatrix}$$

Amikor jobbról szorozzuk a globális elmozdulással, akkor \mathbf{T}_{ij}^T -vel való szorzás lokális elmozdulást számít, amiből \mathbf{K}_{ij}^{lok} blokkja erőt számol a lokális rendszerben, amit a \mathbf{T}_{ij} -vel való szorzás átszámít a globális krsz.-be.

Merevségi mátrix kompilálása

Mint a diszkrét rugós modellnél, itt is az egyes elemek merevségi mátrixaiból állíthatjuk elő a szerkezet merevségi mátrixát, de most az egyes csomópontok 3×3 -as blokkjait kell összegezni a kezdetben nullákkal feltöltött \mathbf{K} mátrixban.

A $\mathbf{K}_{ij}^{gl} = \begin{bmatrix} \mathbf{K}_{ij}^{gl, AA} & \mathbf{K}_{ij}^{gl, AB} \\ \mathbf{K}_{ij}^{gl, BA} & \mathbf{K}_{ij}^{gl, BB} \end{bmatrix}$ blokkstruktúra esetén:

- $\mathbf{K}_{ij}^{gl, AA}$ -t az i, i -blokkhoz adjuk,
- $\mathbf{K}_{ij}^{gl, AB}$ -t az i, j -blokkhoz adjuk,
- $\mathbf{K}_{ij}^{gl, BA}$ -t a j, i -blokkhoz adjuk,
- $\mathbf{K}_{ij}^{gl, BB}$ -t a j, j -blokkhoz adjuk.

Tartók dinamikája

BMEEOTMAS43

Németh Róbert

Tartószerkezetek Mechanikája Tsz.

Mit fogunk tanulni ma?

Keretek rezgései

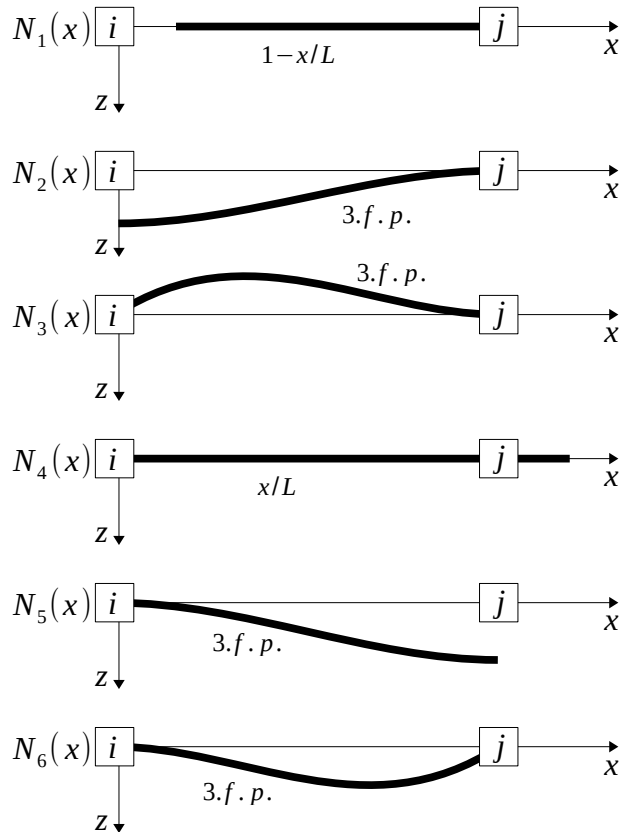
Keretek számítása (tömegmátrix, kompilálás, rugalmas megtámasztás)

Végeselem módszer

Dinamikai vizsgálat végeelemmésszerrel – alakfüggvények

$$\mathbf{u}_{ij}^{lok} = \begin{bmatrix} \mathbf{u}_i^{lok} \\ \mathbf{u}_j^{lok} \end{bmatrix}, \mathbf{u}_i^{lok} = \begin{bmatrix} u_i \\ w_i \\ \varphi_{iy} \end{bmatrix}, \mathbf{u}_j^{lok} = \begin{bmatrix} u_j \\ w_j \\ \varphi_{jy} \end{bmatrix}$$

A merevségi mátrix előállításának automatizálásához felsoroljuk az egyes oszlopok alakjait:



Az elem teljes elmozdulása ezeknek a függvényeknek a lineáris kombinációja:

$$u(x) = u_i \cdot N_1(x) + u_j \cdot N_4(x)$$

$$w(x) = w_i \cdot N_2(x) + \varphi_{iy} \cdot N_3(x) + w_j \cdot N_5(x) + \varphi_{jy} \cdot N_6(x)$$

De elegánsabb úgy írni, hogy:

$$\begin{bmatrix} u(x) \\ w(x) \end{bmatrix} = \mathbf{N}(x) \cdot \mathbf{u}_{ij}^{lok}$$

ahol $\mathbf{N}(x)$ a *bázisfüggvények* mátrixa:

$$\mathbf{N}(x) = \begin{bmatrix} N_1(x) & 0 & 0 & N_4(x) & 0 & 0 \\ 0 & N_2(x) & N_3(x) & 0 & N_5(x) & N_6(x) \end{bmatrix}$$

Az $N_k(x)$ függvények pedig a *bázisfüggvények*.

- egy szabadságfok helyén 1, a többi helyén zérus
- kellően folytonos
- előállítási technikái itt nem a feladatunk

Dinamikai vizsgálat végelelemmódszerrel – mátrixok

Vezessük be az L ún. operátormátrixot :

$$L = \begin{bmatrix} \frac{d()}{dx} & 0 \\ 0 & \frac{d^2()}{dx^2} \end{bmatrix}$$

Operátor: amit mögé írunk, azzal csinál valamit.

Az L mátrixot alkalmazva a bázisfüggvények mátrixára a kapott mátrix az alakváltozások mátrixa ($B(x)$):

$$B(x) = L N(x) = \begin{bmatrix} \frac{d()}{dx} & 0 \\ 0 & \frac{d^2()}{dx^2} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} N_1(x) & 0 & 0 & N_4(x) & 0 & 0 \\ 0 & N_2(x) & N_3(x) & 0 & N_5(x) & N_6(x) \end{bmatrix} =$$
$$= \begin{bmatrix} \frac{dN_1(x)}{dx} & 0 & 0 & \frac{dN_4(x)}{dx} & 0 & 0 \\ 0 & \frac{d^2N_2(x)}{dx^2} & \frac{d^2N_3(x)}{dx^2} & 0 & \frac{d^2N_5(x)}{dx^2} & \frac{d^2N_6(x)}{dx^2} \end{bmatrix}$$

Vezessük be a D ún. keresztmetszeti merevségi mátrixot :

$$D = \begin{bmatrix} EA & 0 \\ 0 & EI \end{bmatrix}$$

Dinamikai vizsgálat végelelemmódszerrel – merevségi mátrix

Az elemi merevségi mátrix így előállítható az alábbi formulával:

$$\mathbf{K}_{ij}^{loc} = \int_L \mathbf{B}^T(x) \mathbf{D} \mathbf{B}(x) dx$$

Az integrálást a mátrixszorzaton belül elemenként lehet végrehajtani, de ez alapvetően a program dolga. (Persze ha nekünk kell megírni a programot akkor ez már nem ilyen egyértelmű.)

Például: a második sor ötödik oszlopában az elem*:

$$\begin{aligned} K_{ij,2,5}^{loc} &= \int_L \left(0 \cdot EA \cdot 0 + \frac{d^2 N_2(x)}{dx^2} \cdot EI \cdot \frac{d^2 N_5(x)}{dx^2} \right) dx = \\ &= EI \int_L \frac{d^2 N_2(x)}{dx^2} \cdot \frac{d^2 N_5(x)}{dx^2} dx \end{aligned}$$

A virtuális elmozdulások tétele alapján látható be, hogy ez valóban éppen a keresett elmozdulásrendszer mellett a keresett reakcióerő.

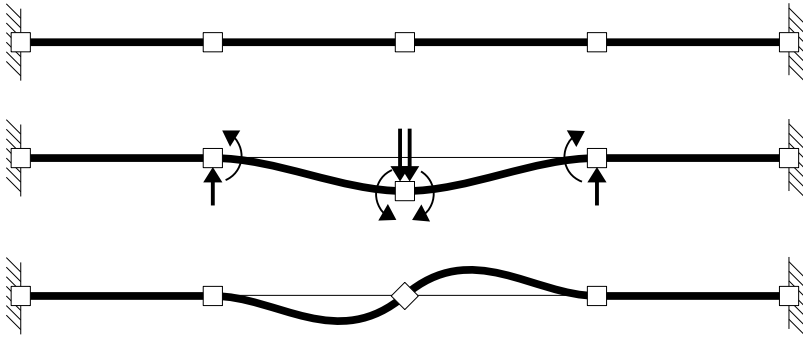
$$\mathbf{K}_{ij}^{lok} = \begin{bmatrix} \frac{EA}{l} & & & & -\frac{EA}{l} \\ & \frac{12EI}{l^3} & -\frac{6EI}{l^2} & & -\frac{12EI}{l^3} & \frac{6EI}{l^2} \\ & -\frac{6EI}{l^2} & \frac{4EI}{l} & & \frac{6EI}{l^2} & \frac{2EI}{l} \\ -\frac{EA}{l} & & & & \frac{EA}{l} & \\ & -\frac{12EI}{l^3} & \frac{6EI}{l^2} & & \frac{12EI}{l^3} & \frac{6EI}{l^2} \\ & -\frac{6EI}{l^2} & \frac{2EI}{l} & & \frac{6EI}{l^2} & \frac{4EI}{l} \end{bmatrix}$$

A fenti elv más szerkezetnél is használható (pl. tárcsa, lemez), csak más lesz:

- a végeelem
- a csomóponti elmozdulások vektora
- a bázisfüggvények, és azok mátrixa
- az operátormátrix
- a keresztmetszeti merevség mátrixa

* Egy mátrixszorzat eredményének a k, l eleme (azaz a k -adik sor, l -edik oszlop eleme a szorzat első mátrixának k -adik sorából a közbenső mátrixokból és az utolsó mátrix l -edik oszlopából képzett szorzattal egyenlő

Dinamikai vizsgálat merevségi mátrixa – összefoglalás



Az elem elmozdulásvektora:

$$\mathbf{u}_{ij}^{lok} = \begin{bmatrix} \mathbf{u}_i^{lok} \\ \mathbf{u}_j^{lok} \end{bmatrix}$$

Az elemvég elmozdulásvektorai:

$$\mathbf{u}_i^{lok} = \begin{bmatrix} u_i \\ w_i \\ \varphi_{iy} \end{bmatrix}, \mathbf{u}_j^{lok} = \begin{bmatrix} u_j \\ w_j \\ \varphi_{jy} \end{bmatrix}$$

Az elemvégre ható erők:

$$\mathbf{f}_i^{lok} = \begin{bmatrix} F_{xi} \\ F_{zi} \\ M_{iy} \end{bmatrix}, \mathbf{f}_j^{lok} = \begin{bmatrix} F_{xj} \\ F_{zj} \\ M_{jy} \end{bmatrix}$$

$$\begin{bmatrix} u(x) \\ w(x) \end{bmatrix} = \mathbf{N}(x) \cdot \mathbf{u}_{ij}^{lok}$$

$$\mathbf{N}(x) = \begin{bmatrix} N_1(x) & 0 & 0 & N_4(x) & 0 & 0 \\ 0 & N_2(x) & N_3(x) & 0 & N_5(x) & N_6(x) \end{bmatrix}$$

$$\mathbf{L} = \begin{bmatrix} \frac{d(\cdot)}{dx} & 0 \\ 0 & \frac{d^2(\cdot)}{dx^2} \end{bmatrix} \quad \mathbf{B}(x) = \mathbf{L} \mathbf{N}(x) \quad \mathbf{D} = \begin{bmatrix} EA & 0 \\ 0 & EI \end{bmatrix}$$

$$\mathbf{K}_{ij}^{loc} = \int_L \mathbf{B}^T(x) \mathbf{D} \mathbf{B}(x) dx$$

$$\text{Krsz.-transzformáció: } \mathbf{K}_{ij}^{gl} = \begin{bmatrix} \mathbf{T}_{ij} \mathbf{K}_{ij}^{lok, AA} \mathbf{T}_{ij}^T & \mathbf{T}_{ij} \mathbf{K}_{ij}^{lok, AB} \mathbf{T}_{ij}^T \\ \mathbf{T}_{ij} \mathbf{K}_{ij}^{lok, BA} \mathbf{T}_{ij}^T & \mathbf{T}_{ij} \mathbf{K}_{ij}^{lok, BB} \mathbf{T}_{ij}^T \end{bmatrix} \rightarrow \text{Kompilálás}$$

Tartók dinamikája

BMEEOTMAS43

Németh Róbert

Tartószerkezetek Mechanikája Tsz.

Mit tanultunk eddig?

Egy- és többszabadságfokú rendszer mechanikai rezgései

Keretszerkezetek merevségi mátrixa

Mi lesz még?

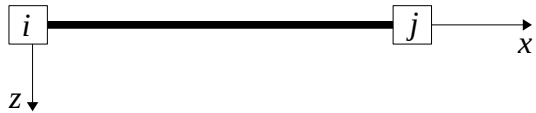
Keretszerkezetek számítása

Keretek számítása (tömegmátrix, rugalmas megtámasztás)

Példák

Dinamikai vizsgálat tömegmátrixa – diagonál tömegmátrix

Az elem elmozdulásvektora:



Legyen az l hosszúságú elem fajlagos
fajlagos tömege: μ .

$$\mathbf{u}_{ij}^{lok} = \begin{bmatrix} \mathbf{u}_i^{lok} \\ \mathbf{u}_j^{lok} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} u_i \\ w_i \\ \Phi_{iy} \\ u_j \\ w_j \\ \Phi_{jy} \end{bmatrix}$$



Az eltolódási szabadságfokokhoz az elem tömegének fele tartozik: $m_{ix} = m_{iz} = m_{jx} = m_{jz} = \frac{\mu l}{2}$

Az elfordulási szabadságfokokra nyomatéki egyenletet írunk \rightarrow perdülettétel a csomópontra
Az ehhez tartozó tehetetlenség a tehetetlenségi nyomaték.

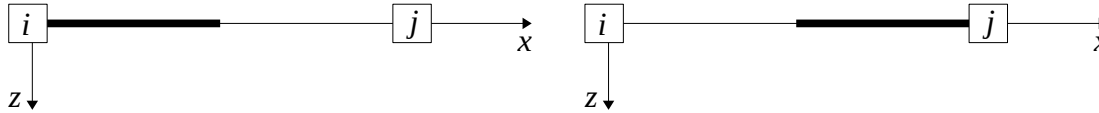
A rúd végi forgástengelyre ez a tömeg-szer-hossznégyszet-per-három, azaz a fél elemre: $I_{iy} = I_{jy} = \frac{1}{3} \frac{\mu l}{2} \left(\frac{l}{2} \right)^2 = \frac{\mu l^3}{24}$

$$\mathbf{M}_{ij}^{lok} = \mu l \begin{bmatrix} 1/2 & & & & & \\ & 1/2 & & & & \\ & & l^2/24 & & & \\ \hline & & & 1/2 & & \\ & & & & 1/2 & \\ & & & & & l^2/24 \end{bmatrix}$$

Ez a tömegmátrix a globális koordináta-
rendszerbe forgatáskor sem változik:

$$\mathbf{M}_{ij}^{gl} = \mathbf{M}_{ij}^{lok}$$

Dinamikai vizsgálat tömegmátrixa – majdnem diagonál tömegmátrix



Az elem elmozdulásvektora:

$$\mathbf{u}_{ij}^{lok} = \begin{bmatrix} \mathbf{u}_i^{lok} \\ \mathbf{u}_j^{lok} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} u_i \\ w_i \\ \varphi_{iy} \\ u_j \\ w_j \\ \varphi_{jy} \end{bmatrix}$$

A fél rúdelem haladó mozgásakor (w_i, w_j) perdülete is van a csomópontra.

A fél rúdelem elfordulásakor ($\varphi_{iy}, \varphi_{jy}$) a súlypontjának haladó mozgása is van.

$$\mathbf{M}_{ij}^{lok} = \mu l \begin{bmatrix} 1/2 & & & & & \\ & 1/2 & -l/8 & & & \\ & -l/8 & l^2/24 & & & \\ \hline & & & 1/2 & & \\ & & & & 1/2 & l/8 \\ & & & & l/8 & l^2/24 \end{bmatrix}$$

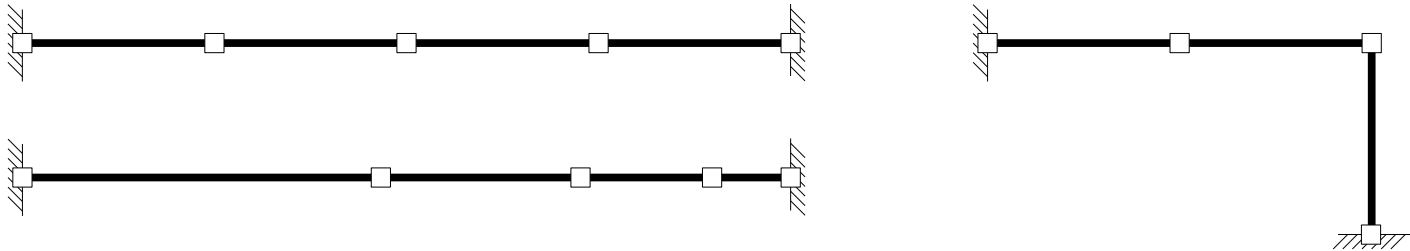
Ezt a tömegmátrixot transzformálni kell:

(Ezt is lehet blokkonként)

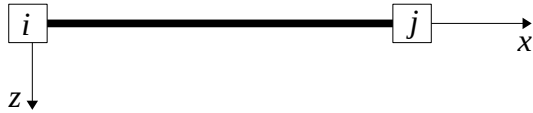
$$\mathbf{M}_{ij}^{gl} = \begin{bmatrix} \mathbf{T}_{ij} \mathbf{M}_{ij}^{lok, AA} \mathbf{T}_{ij}^T & \mathbf{T}_{ij} \mathbf{M}_{ij}^{lok, AB} \mathbf{T}_{ij}^T \\ \mathbf{T}_{ij} \mathbf{M}_{ij}^{lok, BA} \mathbf{T}_{ij}^T & \mathbf{T}_{ij} \mathbf{M}_{ij}^{lok, BB} \mathbf{T}_{ij}^T \end{bmatrix}$$

Csak a 3×3 -as főátló-blokkok lesznek zérustól különbözők.

A főátlón kívüli tagok a kompilálás után kiesnek, ha a csomópontokhoz kapcsolódó rúdelem-felek súlypontja a csomópontba esik.



Dinamikai vizsgálat tömegmátrixa – konzisztens tömegmátrix



Az elem elmozdulásvektora:

$$\mathbf{u}_{ij}^{lok} = \begin{bmatrix} \mathbf{u}_i^{lok} \\ \mathbf{u}_j^{lok} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} u_i \\ w_i \\ \varphi_{iy} \\ u_j \\ w_j \\ \varphi_{jy} \end{bmatrix}$$

A bázisfüggvények mátrixával:

$$\mathbf{N}(x) = \begin{bmatrix} N_1(x) & 0 & 0 & N_4(x) & 0 & 0 \\ 0 & N_2(x) & N_3(x) & 0 & N_5(x) & N_6(x) \end{bmatrix}$$

$$\mathbf{M}_{ij}^{loc} = \int_L \mu \mathbf{N}^T(x) \mathbf{N}(x) dx$$

Konzisztens tömegmátrix:

A merevségi mátrixhoz használt bázisfüggvényeket alkalmazzuk a tömegmátrixhoz is.

$$\mathbf{M}_{ij}^{lok} = \mu l \begin{bmatrix} 1/3 & & & 1/6 & & \\ & 13/35 & -11l/210 & & 9/70 & 13l/420 \\ & -11l/210 & l^2/105 & & -13l/420 & l^2/140 \\ 1/6 & & & 1/3 & & \\ & 9/70 & -13l/420 & & 13/35 & 11l/210 \\ & 13l/420 & l^2/140 & & 11l/210 & l^2/105 \end{bmatrix}$$

Ezt a tömegmátrixot transzformálni kell:

(Ezt is lehet blokkonként)

$$\mathbf{M}_{ij}^{gl} = \begin{bmatrix} \mathbf{T}_{ij} \mathbf{M}_{ij}^{lok, AA} \mathbf{T}_{ij}^T & \mathbf{T}_{ij} \mathbf{M}_{ij}^{lok, AB} \mathbf{T}_{ij}^T \\ \mathbf{T}_{ij} \mathbf{M}_{ij}^{lok, BA} \mathbf{T}_{ij}^T & \mathbf{T}_{ij} \mathbf{M}_{ij}^{lok, BB} \mathbf{T}_{ij}^T \end{bmatrix}$$

Tartók dinamikája

BMEEOTMAS43

Németh Róbert

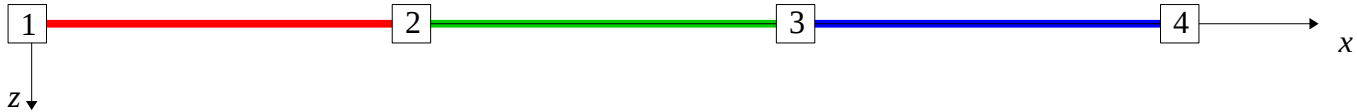
Tartószerkezetek Mechanikája Tsz.

Példa – Gerenda normál és hajlítózregése I.

$L = 4,8\text{ m}$ hosszú rúd, fajlagos tömege: $\mu = 400\text{ kg/m}$,

normálmerevsége: $EA = 15000\text{ kN}$, hajlítómerevsége $EI = 100\text{ kNm}^2$

Állítsuk elő a teljes szerkezet merevségi és tömegmátrixát, ha 3 elemre bontjuk a rudat!



Mindegyik elem azonos (hosszúságú, anyagú, merevségű) $\rightarrow \mathbf{K}_{12}^{lok} = \mathbf{K}_{23}^{lok} = \mathbf{K}_{34}^{lok}$ és $\mathbf{M}_{12}^{lok} = \mathbf{M}_{23}^{lok} = \mathbf{M}_{34}^{lok}$

$$\mathbf{M}_{ij}^{loc} = 10^{-3} \cdot \begin{bmatrix} 213 & 0 & 0 & 106 & 0 & 0 \\ 0 & 237 & -54 & 0 & 82 & 31 \\ 0 & -54 & 15 & 0 & -32 & 11 \\ 106 & 0 & 0 & 213 & 0 & 0 \\ 0 & 82 & -32 & 0 & 237 & 53 \\ 0 & 31 & 11 & 0 & 53 & 15 \end{bmatrix}, \quad \mathbf{K}_{ij}^{loc} = \begin{bmatrix} 9375 & 0 & 0 & -9375 & 0 & 0 \\ 0 & 292 & -235 & 0 & -293 & -235 \\ 0 & -235 & 250 & 0 & 234 & 125 \\ -9375 & 0 & 0 & 9375 & 0 & 0 \\ 0 & -293 & 234 & 0 & 292 & 234 \\ 0 & -235 & 125 & 0 & 234 & 250 \end{bmatrix}$$

Példa – Gerenda normál és hajlítózésgése I.

$L = 4,8\text{ m}$ hosszú rúd, fajlagos tömege: $\mu = 400\text{ kg/m}$,

normálmerevsége: $EA = 15000\text{ kN}$, hajlítómerevsége $EI = 100\text{ kNm}^2$

Állítsuk elő a teljes szerkezet merevségi és tömegmátrixát, ha 3 elemre bontjuk a rudat!



Mindegyik elem azonos (hosszúságú, anyagú, merevségű) $\rightarrow \mathbf{K}_{12}^{lok} = \mathbf{K}_{23}^{lok} = \mathbf{K}_{34}^{lok}$ és $\mathbf{M}_{12}^{lok} = \mathbf{M}_{23}^{lok} = \mathbf{M}_{34}^{lok}$

Mindegyik elem a globális krsz.-ben azonos módon áll \rightarrow nem szükséges transzformálni:

$$\mathbf{K}_{ij}^{lok} = \mathbf{K}_{ij}^{gl} \text{ és } \mathbf{M}_{ij}^{lok} = \mathbf{M}_{ij}^{gl}$$

$$\mathbf{M}_{ij}^{gl} = 10^{-3} \cdot \begin{bmatrix} 213 & 0 & 0 & 106 & 0 & 0 \\ 0 & 237 & -54 & 0 & 82 & 31 \\ 0 & -54 & 15 & 0 & -32 & 11 \\ 106 & 0 & 0 & 213 & 0 & 0 \\ 0 & 82 & -32 & 0 & 237 & 53 \\ 0 & 31 & 11 & 0 & 53 & 15 \end{bmatrix}, \quad \mathbf{K}_{ij}^{gl} = \begin{bmatrix} 9375 & 0 & 0 & -9375 & 0 & 0 \\ 0 & 292 & -235 & 0 & -293 & -235 \\ 0 & -235 & 250 & 0 & 234 & 125 \\ -9375 & 0 & 0 & 9375 & 0 & 0 \\ 0 & -293 & 234 & 0 & 292 & 234 \\ 0 & -235 & 125 & 0 & 234 & 250 \end{bmatrix}$$

Példa – Gerenda normál és hajlítózsgése II.

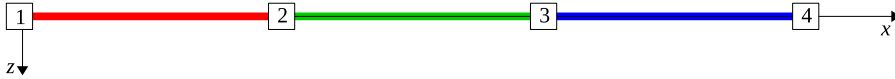


$$\mathbf{K}_{ij}^{gl} = \begin{bmatrix} 9375 & 0 & 0 & -9375 & 0 & 0 \\ 0 & 292 & -235 & 0 & -293 & -235 \\ 0 & -235 & 250 & 0 & 234 & 125 \\ -9375 & 0 & 0 & 9375 & 0 & 0 \\ 0 & -293 & 234 & 0 & 292 & 234 \\ 0 & -235 & 125 & 0 & 234 & 250 \end{bmatrix}$$

Merevségi mátrix kompilálása:

$$\mathbf{K}^{all} = \begin{array}{c} \begin{array}{ccc|ccc|ccc|ccc} \boxed{1} & & & \boxed{2} & & & \boxed{3} & & & \boxed{4} & & & \\ \hline 9375 & 0 & 0 & -9375 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & \\ 0 & 292 & -235 & 0 & -293 & -235 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & \\ 0 & -235 & 250 & 0 & 234 & 125 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & \\ \hline -9375 & 0 & 0 & 18750 & 0 & 0 & -9375 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & \\ 0 & -293 & 234 & 0 & 585 & 0 & 0 & -293 & -235 & 0 & 0 & 0 & \\ 0 & -235 & 125 & 0 & 0 & 500 & 0 & 234 & 125 & 0 & 0 & 0 & \\ \hline 0 & 0 & 0 & -9375 & 0 & 0 & 18750 & 0 & 0 & -9375 & 0 & 0 & \\ 0 & 0 & 0 & 0 & -293 & 234 & 0 & 585 & 0 & 0 & -293 & -235 & \\ 0 & 0 & 0 & 0 & -235 & 125 & 0 & 0 & 500 & 0 & 234 & 125 & \\ \hline 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & -9375 & 0 & 0 & 9375 & 0 & 0 & \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & -293 & 234 & 0 & 292 & 234 & \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & -235 & 125 & 0 & 234 & 250 & \end{array} \end{array} \begin{array}{l} \boxed{1} \\ \boxed{2} \\ \boxed{3} \\ \boxed{4} \end{array}$$

Példa – Gerenda normál és hajlítózregzése III.

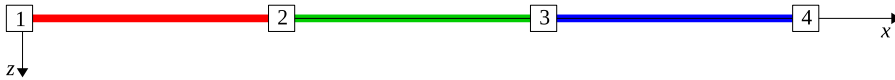


$$M_{ij}^{el} = 10^{-3} \cdot \begin{bmatrix} 213 & 0 & 0 & 106 & 0 & 0 \\ 0 & 237 & -54 & 0 & 82 & 31 \\ 0 & -54 & 15 & 0 & -32 & 11 \\ 106 & 0 & 0 & 213 & 0 & 0 \\ 0 & 82 & -32 & 0 & 237 & 53 \\ 0 & 63 & 11 & 0 & 53 & 15 \end{bmatrix}$$

Tömegmátrix kompilálása:

$$M^{all} = 10^{-3} \cdot \begin{array}{c|ccc|ccc|ccc|ccc} & \boxed{1} & & \boxed{2} & & \boxed{3} & & \boxed{4} & & & & & & \\ \hline \boxed{1} & 213 & 0 & 0 & 106 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ & 0 & 237 & -54 & 0 & 82 & 31 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ & 0 & -54 & 15 & 0 & -32 & 11 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ \hline \boxed{2} & 106 & 0 & 0 & 426 & 0 & 0 & 106 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ & 0 & 82 & -32 & 0 & 475 & 0 & 0 & 82 & 31 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ & 0 & 31 & 11 & 0 & 0 & 31 & 0 & -32 & 11 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ \hline \boxed{3} & 0 & 0 & 0 & 106 & 0 & 0 & 426 & 0 & 0 & 106 & 0 & 0 & 0 \\ & 0 & 0 & 0 & 0 & 82 & -32 & 0 & 475 & 0 & 0 & 82 & 31 & 0 \\ & 0 & 0 & 0 & 0 & 31 & 11 & 0 & 0 & 31 & 0 & -32 & 11 & 0 \\ \hline \boxed{4} & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 106 & 0 & 0 & 213 & 0 & 0 & 0 \\ & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 82 & -32 & 0 & 237 & 53 & 0 \\ & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 31 & 11 & 0 & 53 & 15 & 0 \end{array}$$

Példa – Gerenda támaszai I.



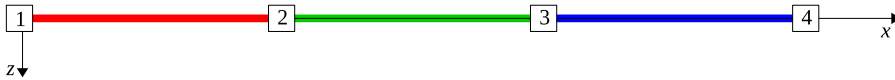
Merev befogás mindkét végén: a megtámasztott szabadságfokok elmozdulása 0.

- a nekik megfelelő oszlopok nullával szorzódnak
- a nekik megfelelő sorokban a reakció lesz az ismeretlen
- az egyenletrendszer redukálható

$$\begin{array}{|c|c|c|c|} \hline \times & \times & \times & \times \\ \hline \times & \times & \times & \times \\ \hline \times & \times & \times & \times \\ \hline \times & \times & \times & \times \\ \hline \end{array} \cdot \begin{array}{c} 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{array} + \begin{array}{|c|c|c|c|} \hline \times & \times & \times & \times \\ \hline \times & \times & \times & \times \\ \hline \times & \times & \times & \times \\ \hline \times & \times & \times & \times \\ \hline \end{array} \cdot \begin{array}{c} 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{array} = \begin{array}{c} r_x=? \\ r_y=? \\ m_r=? \\ r_x=? \\ r_y=? \\ m_r=? \end{array}$$

$$\begin{array}{|c|c|} \hline \times & \times \\ \hline \times & \times \\ \hline \end{array} \cdot \begin{array}{c} \ddot{u}_2 \\ \ddot{u}_3 \end{array} + \begin{array}{|c|c|} \hline \times & \times \\ \hline \times & \times \\ \hline \end{array} \cdot \begin{array}{c} u_2 \\ u_3 \end{array} = \begin{array}{c} q_2 \\ q_3 \end{array}$$

Példa – Gerenda támaszai I.



Merev befogás mindkét végen: a megtámasztott szabadságfokok elmozdulása 0.

- a nekik megfelelő oszlopok nullával szorzódnak
- a nekik megfelelő sorokban a reakció lesz az ismeretlen
- az egyenletrendszer redukálható

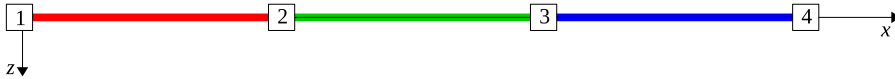
$$\begin{array}{|c|c|c|c|} \hline & & & \\ \hline & & & \\ \hline & \mathbf{M}^{all} & & \\ \hline & & & \\ \hline & & & \\ \hline \end{array} \cdot \ddot{\mathbf{x}}(t) + \begin{array}{|c|c|c|c|} \hline & & & \\ \hline & & & \\ \hline & \mathbf{K}^{all} & & \\ \hline & & & \\ \hline & & & \\ \hline \end{array} \cdot \mathbf{x}(t) = \mathbf{q}(t)$$

$$\begin{array}{|c|c|} \hline & \\ \hline \mathbf{M} & \\ \hline \end{array} \cdot \begin{array}{|c|} \hline \ddot{u}_2 \\ \hline \ddot{u}_3 \\ \hline \end{array} + \begin{array}{|c|c|} \hline & \\ \hline \mathbf{K} & \\ \hline \end{array} \cdot \begin{array}{|c|} \hline u_2 \\ \hline u_3 \\ \hline \end{array} = \begin{array}{|c|} \hline q_2 \\ \hline q_3 \\ \hline \end{array}$$

$$\mathbf{M} \ddot{\mathbf{u}}(t) + \mathbf{K} \mathbf{u}(t) = \mathbf{q}(t)$$

Innen a szokott módon számolható.

Példa – Gerenda támaszai II.



$$K = \begin{bmatrix} \boxed{2} & & \boxed{3} \\ 18750 & 0 & 0 & -9375 & 0 & 0 \\ 0 & 585 & 0 & 0 & -293 & -235 \\ 0 & 0 & 500 & 0 & 234 & 125 \\ -9375 & 0 & 0 & 18750 & 0 & 0 \\ 0 & -293 & 234 & 0 & 585 & 0 \\ 0 & -235 & 125 & 0 & 0 & 500 \\ \boxed{2} & & \boxed{3} \end{bmatrix}$$

$$M = 10^{-3} \cdot \begin{bmatrix} \boxed{2} & & \boxed{3} \\ 426 & 0 & 0 & 106 & 0 & 0 \\ 0 & 475 & 0 & 0 & 82 & 31 \\ 0 & 0 & 31 & 0 & -32 & 11 \\ 106 & 0 & 0 & 426 & 0 & 0 \\ 0 & 82 & -32 & 0 & 475 & 0 \\ 0 & 31 & 11 & 0 & 0 & 31 \\ \boxed{2} & & \boxed{3} \end{bmatrix}$$

A szabadrezgés (az általánosított sajátértékfeladat) megoldásai:

$$\Omega = \langle 15,545 \quad 42,859 \quad 130,247 \quad 132,583 \quad 151,737 \quad 296,464 \rangle$$

$$V = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 & 0,968 & 0 & -1,250 \\ -0,907 & 1,067 & 0,463 & 0 & -0,406 & 0 \\ 0,593 & 0,571 & -3,473 & 0 & -5,281 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0,968 & 0 & 1,250 \\ -0,907 & -1,067 & -0,463 & 0 & -0,406 & 0 \\ -0,593 & 0,571 & -3,473 & 0 & 5,281 & 0 \end{bmatrix}$$

hajlító rezgések

normál rezgések

Példa – Elemméret, elemszám hatása

Hajlítórezgések sajátkörfrekvenciái az elemszám függvényében:

$N=2$	$\Omega = \langle$	15,603	56,256	\rangle															
$N=3$	$\Omega = \langle$	15,545	42,859	130,247	151,737	\rangle													
$N=4$	$\Omega = \langle$	15,374	43,381	84,743	218,388	265,156	308,835	\rangle											
$N=5$	$\Omega = \langle$	15,330	42,658	86,229	140,911	339,550	375,270	463,823	520,455	\rangle									
$N=6$	$\Omega = \langle$	15,321	42,329	84,592	144,102	211,406	482,082	528,409	596,410	727,317	777,986	\rangle							

A sajátkörfrekvenciák első fele hihető, a magasabb tagok még messze nem.

Ennek oka: a bázisfüggvények legfeljebb harmadfokú függvények, ilyen alakokkal próbáljuk leírni a tényleges rezgésalakot. Ez egy geometriai kényszer, ami merevíti a ténylegeshez képest a szerkezetet → magasabb sajátkörfrekvenciák.

Mekkora elemméretet használjunk?

A figyelembe vehető sajátkörfrekvenciák a gerjesztés körfrekvenciáját követni tudják. Különben lehet, hogy éppen a rezonáns rezgésmódot hagyjuk ki.

A magasabb értékekre semmi szükség:

□ pontatlan

□ tszf. rendszerben a hatása egyre csökken.

Általánosított sajátértékfeladat redukált megoldása

Ha az N szabadságfokú rendszerben csak n sajátvektort és sajátkőrfrekvenciát határozunk meg:

$$\mathbf{V} = \begin{bmatrix} \mathbf{v}_1 & \mathbf{v}_2 & \dots & \mathbf{v}_N \\ & \text{és} & & \end{bmatrix} \quad \text{helyett} \quad \mathbf{V}_n = \begin{bmatrix} \mathbf{v}_1 & \mathbf{v}_2 & \dots & \mathbf{v}_n \\ & \text{és} & & \end{bmatrix}$$

$$\mathbf{\Omega} = \langle \omega_{0,1} \quad \omega_{0,2} \quad \dots \quad \omega_{0,N} \rangle \quad \mathbf{\Omega}_n = \langle \omega_{0,1} \quad \omega_{0,2} \quad \dots \quad \omega_{0,n} \rangle$$

De az ortogonalitási és normáltsági tulajdonságok megmaradnak:

$$\mathbf{V}_n^T \mathbf{M} \mathbf{V}_n = \mathbf{E}$$

$$\mathbf{V}_n^T \mathbf{K} \mathbf{V}_n = \mathbf{\Omega}_n$$

A modálanalízis során csak közelítő megoldást kapunk: $\mathbf{x}(t) \approx \mathbf{V}_n \mathbf{y}_n(t)$

$$\text{A mozgásegyenlet: } \mathbf{V}_n^T \mathbf{M} \mathbf{V}_n \ddot{\mathbf{y}}_n(t) + \mathbf{V}_n^T \mathbf{K} \mathbf{V}_n \mathbf{y}_n(t) = \mathbf{V}_n^T \mathbf{q}(t)$$

$$\text{Most is szétesik (az első } n \text{ alakra): } \mathbf{E} \ddot{\mathbf{y}}_n(t) + \mathbf{\Omega}_n^2 \mathbf{y}_n(t) = \mathbf{f}_n(t)$$

$$\ddot{y}_i(t) + \omega_{0,i}^2 y_i(t) = f_i(t)$$

Támaszrezgés esetén a mutatóvektort a teljes szerkezeten számoljuk, így: $\mathbf{m} = \mathbf{M}_b \mathbf{i}$

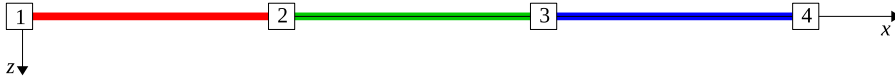
A modális részvétel is változatlan: $\Gamma_i = \mathbf{v}_i^T \mathbf{m}$, ezeket egy vektorba gyűjtve:

$$\mathbf{\Gamma}_n = \begin{bmatrix} \Gamma_1 \\ \Gamma_2 \\ \vdots \\ \Gamma_n \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \mathbf{v}_1^T \mathbf{m} \\ \mathbf{v}_2^T \mathbf{m} \\ \vdots \\ \mathbf{v}_n^T \mathbf{m} \end{bmatrix} = \mathbf{V}_n^T \mathbf{m} = \mathbf{V}_n^T \mathbf{M}_b \mathbf{i}$$

Az n rezgésalakkal figyelembe vett *hatékonytömeg*:

$$m_{eff} = \sum_{i=1}^n \Gamma_i^2 = \mathbf{\Gamma}_n^T \mathbf{\Gamma}_n = \mathbf{i}^T \mathbf{M}_b^T \mathbf{V}_n \mathbf{V}_n^T \mathbf{M}_b \mathbf{i}$$

Gerenda rugalmas megtámasztása

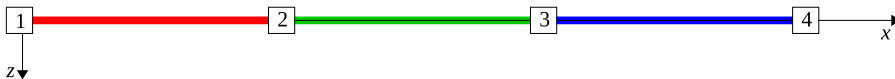


A teljes merevségi mátrix főátlójában a rugalmasan megtámasztott szabadságfokok elemeihez kell hozzáadni a rugómerevséget:

- merev támasz esetén egy numerikusan *kellően nagy merevségű* rugóval támasztjuk meg
- nem kell megkülönböztetni a külső- és belső csomópontokat, szabadságfokokat
- a merev támasz esetén nagyobb lesz az egyenletrendszer (de úgylis csak az első néhány sajátrezgésalakot használjuk)

$$\begin{bmatrix} & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \end{bmatrix} \cdot \ddot{\mathbf{x}}(t) + \begin{bmatrix} +\rho_1 & & & \\ +\rho_2 & & & \\ +\rho_3 & & & \\ & & & +\rho_4 \\ & & & +\rho_5 \\ & & & +\rho_6 \end{bmatrix} \cdot \mathbf{x}(t) = \mathbf{q}(t)$$

Gerenda rugalmas megtámasztása – példa



A korábban már kompilált mátrixok első 6 sajátkörfrekvenciája a rugómerevség függvényében:

$\rho=0$	$\Omega_6 = \left(\begin{array}{cccccc} 0 & 0 & 0 & 14,83 & 43,84 & 117,59 \end{array} \right)$
$\rho=10$	$\Omega_6 = \left(\begin{array}{cccccc} 2,99 & 3,22 & 5,75 & 17,17 & 45,38 & 118,16 \end{array} \right)$
$\rho=100$	$\Omega_6 = \left(\begin{array}{cccccc} 7,48 & 15,44 & 28,44 & 54,20 & 122,2 & 147,98 \end{array} \right)$
$\rho=1000$	$\Omega_6 = \left(\begin{array}{cccccc} 13,38 & 32,75 & 61,30 & 81,33 & 134,92 & 178,74 \end{array} \right)$
$\rho=10000$	$\Omega_6 = \left(\begin{array}{cccccc} 15,28 & 41,59 & 82,93 & 126,43 & 128,01 & 194,82 \end{array} \right)$
$\rho=100000$	$\Omega_6 = \left(\begin{array}{cccccc} 15,51 & 42,73 & 124,22 & 129,93 & 149,35 & 278,25 \end{array} \right)$
$\rho=\infty$	$\Omega_6 = \left(\begin{array}{cccccc} 15,55 & 42,86 & 130,25 & 132,58 & 151,74 & 296,46 \end{array} \right)$

Túl kicsi rugómerevség \rightarrow a merevtest-szerű mozgás dominál

Mennyi az elegendő merevség a merev támasz modellezésére?

☐ Elsősorban szerkezetfüggő (még csak nem is a főátló értékeitől).

☐ A merevtest-szerű rezgés frekvenciája legyen nagyságrendekkel nagyobb az első sajátkörfrekvenciánál.

Tartók dinamikája

BMEEOTMAS43

Németh Róbert

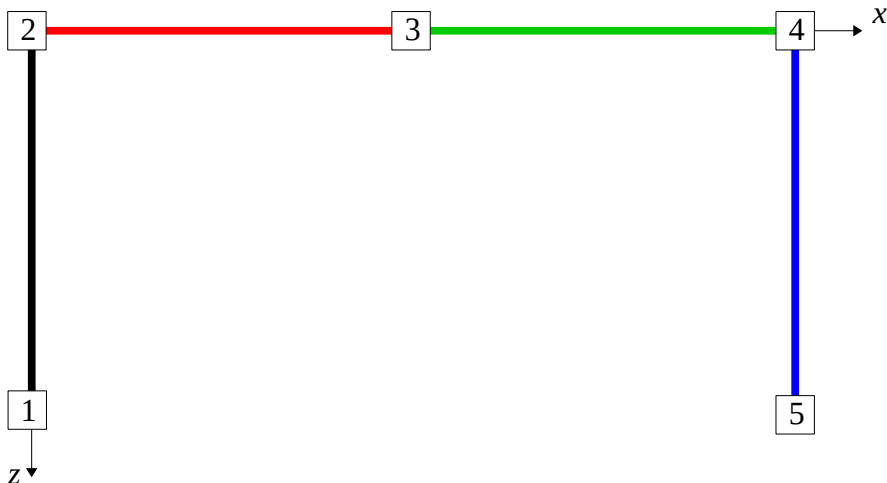
Tartószerkezetek Mechanikája Tsz.

Példa – Keret rezgése, elemi mátrixok a lokális krsz.-ben

$L = 8$ m hosszú, $H = 4$ m magas keret, fajlagos tömege: $\mu = 400$ kg/m,

normálmerevsége: $EA = 12000$ kN, hajlítómerevsége $EI = 200$ kNm²

Állítsuk elő a teljes szerkezet merevségi és tömegmátrixát, ha 4 elemre bontjuk a keretet!



Mindegyik elem azonos
(hosszúságú, anyagú, merevségű):

$$\mathbf{K}_{12}^{lok} = \mathbf{K}_{23}^{lok} = \mathbf{K}_{34}^{lok} = \mathbf{K}_{45}^{lok}$$

és

$$\mathbf{M}_{12}^{lok} = \mathbf{M}_{23}^{lok} = \mathbf{M}_{34}^{lok} = \mathbf{M}_{45}^{lok}$$

$$\mathbf{K}_{ij}^{lok} = \begin{bmatrix} 3000 & 0 & 0 & -3000 & 0 & 0 \\ 0 & 37,5 & -75 & 0 & -37,5 & -75 \\ 0 & -75 & 200 & 0 & 75 & 100 \\ -3000 & 0 & 0 & 3000 & 0 & 0 \\ 0 & -37,5 & 75 & 0 & 37,5 & 75 \\ 0 & -75 & 100 & 0 & 75 & 200 \end{bmatrix}, \quad \mathbf{M}_{ij}^{lok} = 10^{-3} \cdot \begin{bmatrix} 533 & 0 & 0 & 267 & 0 & 0 \\ 0 & 594 & -335 & 0 & 206 & 198 \\ 0 & -335 & 244 & 0 & -198 & 183 \\ 267 & 0 & 0 & 533 & 0 & 0 \\ 0 & 206 & -198 & 0 & 594 & 335 \\ 0 & 198 & 183 & 0 & 335 & 244 \end{bmatrix}$$

Példa – Keret rezgése, elemi mátrixok a globális krsz.-ben

A vízszintes elemek a globális krsz.-rel azonosan állnak

→ nem szükséges transzformálni:

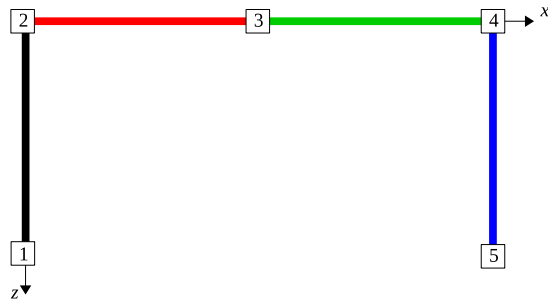
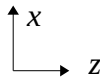
$$\mathbf{K}_{23}^{gl} = \mathbf{K}_{34}^{gl} = \mathbf{K}_{ij}^{lok} \quad \text{és} \quad \mathbf{M}_{23}^{gl} = \mathbf{M}_{34}^{gl} = \mathbf{M}_{ij}^{lok}$$

A függőleges elemek álljanak azonos módon:

1-2 és 5-4 elem lesz, de a lokális krsz. azonosan áll

→ csak egy transzformáció kell

viszont az utolsó elemnél $i=5$ és $j=4$!



A transzformáció eredménye:

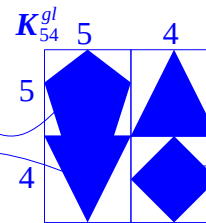
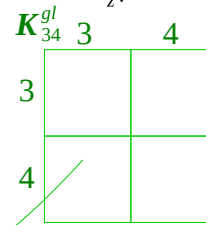
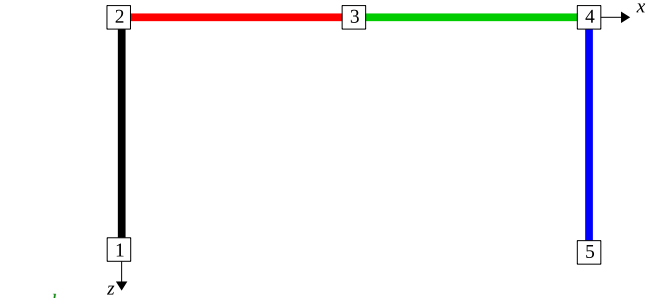
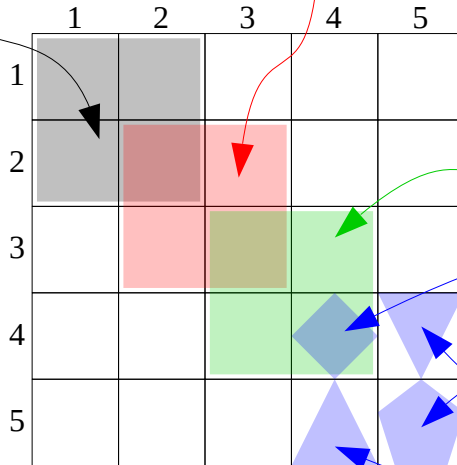
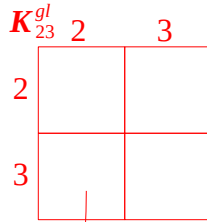
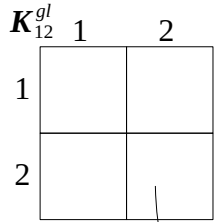
$$\mathbf{K}_{12}^{gl} = \begin{bmatrix} 37,5 & 0 & -75 & -37,5 & 0 & -75 \\ 0 & 3000 & 0 & 0 & -3000 & 0 \\ -75 & 0 & 200 & 75 & 0 & 100 \\ -37,5 & 0 & 75 & 37,5 & 0 & 75 \\ 0 & -3000 & 0 & 0 & 3000 & 0 \\ -75 & 0 & 100 & 75 & 0 & 200 \end{bmatrix}, \quad \mathbf{M}_{12}^{gl} = 10^{-3} \cdot \begin{bmatrix} 594 & 0 & -335 & 206 & 0 & 198 \\ 0 & 533 & 0 & 0 & 267 & 0 \\ -335 & 0 & 244 & -198 & 0 & 183 \\ 206 & 0 & -198 & 594 & 0 & 335 \\ 0 & 267 & 0 & 0 & 533 & 0 \\ 198 & 0 & 183 & 335 & 0 & 244 \end{bmatrix}$$

Lépésenként:

- fel kellett cserélni az x és z irányú elmozdulásokat és azaz az 1. és 2. sort, a 4. és 5. sort, az 1. és 2. oszlopot végül a 4. és 5. oszlopot
- az így kapott z irány a globálissal ellenkező irányú:
 - 1-gyel szorozni kell a 2. és 5. sort, majd a 2. és 5. oszlopot

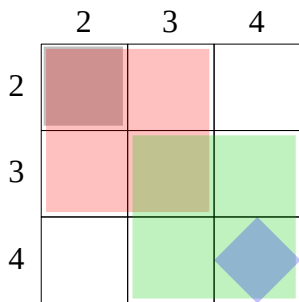
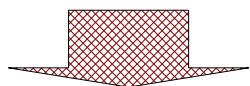
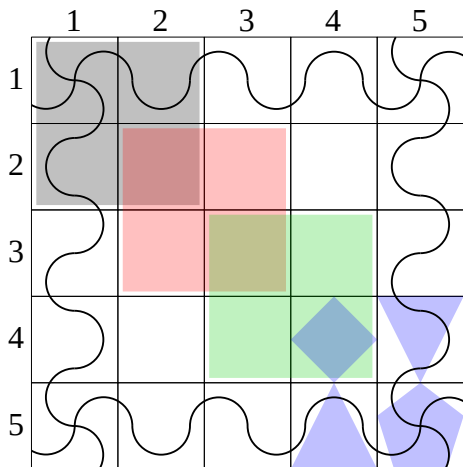
Példa – Keret rezgése, kompilálás

A teljes szerkezet mátrixainak kompilálása:

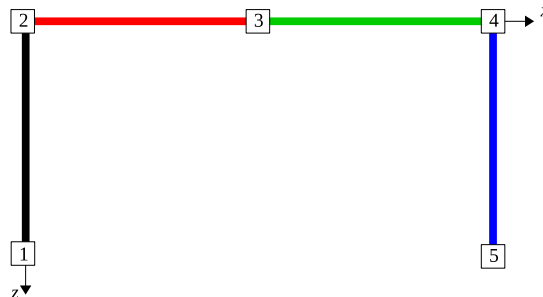


Példa – Keret rezgése, peremfeltételek, sajátértékfeladat

Peremfeltételek, például befogott-befogott oszloptalpak:



A 2 és 4 csomópont között nincs elem → a 2,4 és a 4,2 blokkok üresen maradtak.



A maradék mátrixokból: $\Omega_n = \langle 3,22 \quad 5,77 \quad 26,77 \quad 29,55 \quad \dots \rangle$

$$V_n = \begin{bmatrix} -0.9973 & -0.0046 & -0.0273 & 0.1051 & \dots \\ 0.0022 & -0.0103 & 0.0770 & 0.2001 & \dots \\ 0.2062 & 0.2116 & 0.2741 & -1.0000 & \dots \\ -1.0000 & -0.0001 & -0.0333 & 0.1341 & \dots \\ 0.0000 & -1.0000 & 0.0000 & -0.0001 & \dots \\ -0.1016 & 0.0000 & 1.0000 & 0.7788 & \dots \\ -0.9973 & 0.0045 & -0.0273 & 0.1051 & \dots \\ -0.0023 & -0.0103 & -0.0771 & -0.2002 & \dots \\ 0.2062 & -0.2117 & 0.2741 & -1.0000 & \dots \end{bmatrix}$$

HF: hogy néznek ki ezek az alakok?