

Többszabadságfokú rendszerek mechanikai rezgései

Szabadrezgés

Többszabadságfokú, lineárisan rugalmas, csillapítatlan rendszer mozgásegyenlete

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

$\underline{x}(t)$: szabadságfokok elmozdulásainak vektora (elmozdulásvektor)
 $N \times 1$

$\ddot{\underline{x}}(t)$: szabadságfokok gyorsulásainak vektora (gyorsulásvektor)
 $N \times 1$

$\underline{\underline{M}}$: tömegmátrix (egyelőre diagonálmátrix a szabadságfokok tömegével/tehetetlenségével)
 $N \times N$

$\underline{\underline{K}}$: merevségi mátrix
 $N \times N$

oszlop fizikai jelentése: egyetlen szf. egységnyi elmozdításához szükséges erők

$\underline{q}(t)$: szabadságfokokra ható külső erők vektora
 $N \times 1$

$$\underline{x}(t) = ?$$

kezdeti feltételek:

$$\underline{x}(0) = \underline{x}_0, \dot{\underline{x}}(0) = \underline{v}_0$$

Többszabadságfokú, lineárisan rugalmas,
csillapítatlan rendszer mozgásegyenlete

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

szabadrezgés:

$$q(t) \equiv 0$$

$$\underline{\underline{M}} \ddot{x}(t) + \underline{\underline{K}} x(t) = 0$$

homogén mátrix-differenciálegyenlet

gerjesztett rezgés:

$$q(t) \neq 0$$

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

inhomogén mátrix-differenciálegyenlet

Többszabadságfokú, lineárisan rugalmas, csillapítatlan rendszer mozgásegyenlete

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

Megoldás:

$$x(t) = x_g(t) + x_h(t)$$

$x_g(t)$: az $\underline{\underline{M}} \ddot{x}(t) + \underline{\underline{K}} x(t) = q(t)$ egy partikuláris megoldása

$x_h(t)$: az $\underline{\underline{M}} \ddot{x}(t) + \underline{\underline{K}} x(t) = 0$ kiegészítő differenciál-egyenlet általános megoldása



szabad paraméterek



kezdeti feltételek

Többszabadságfokú rendszerek mechanikai rezgései

Szabadrezgés

Szabadrezgés általános megoldása

$$\underline{\underline{M}} \ddot{\underline{x}}(t) + \underline{\underline{K}} \underline{x}(t) = \underline{0}$$

Keressük a megoldást $\underline{x}_h(t) = \underline{v} \cdot h(t)$ alakban!

$h(t)$ harmonikus függvény ω_0 körfrekvenciával:

$$h(t) = a \cos(\omega_0 t) + b \sin(\omega_0 t)$$

\underline{v} : időfüggetlen vektor

a szabadságfokok elmozdulásainak egymáshoz képesti arányát írja le

Triviális megoldás: $\underline{x}_h(t) \equiv 0 \rightarrow$ nem érdekel minket

akár azért, mert $\underline{v} = \underline{0}$, akár azért, mert $a = b = 0$.

Szabadrezgés általános megoldása

$$\underline{\underline{M}} \ddot{\underline{x}}(t) + \underline{\underline{K}} \underline{x}(t) = \underline{0}$$

Keressük a megoldást $\underline{x}_h(t) = \underline{v} \cdot h(t)$ alakban!

$h(t)$ harmonikus függvény ω_0 körfrekvenciával:

$$h(t) = a \cos(\omega_0 t) + b \sin(\omega_0 t)$$

\underline{v} : időfüggetlen vektor

a szabadságfokok elmozdulásainak egymáshoz képesti arányát írja le

$$\underline{x}_h(t) = \underline{v} \cdot (a \cos(\omega_0 t) + b \sin(\omega_0 t))$$

Szabadrezgés általános megoldása

$$\underline{\underline{M}} \ddot{\underline{x}}(t) + \underline{\underline{K}} \underline{x}(t) = \underline{0}$$

$$\underline{x}_h(t) = \underline{v} \cdot (a \cos(\omega_0 t) + b \sin(\omega_0 t)) = \underline{v} \cdot h(t)$$

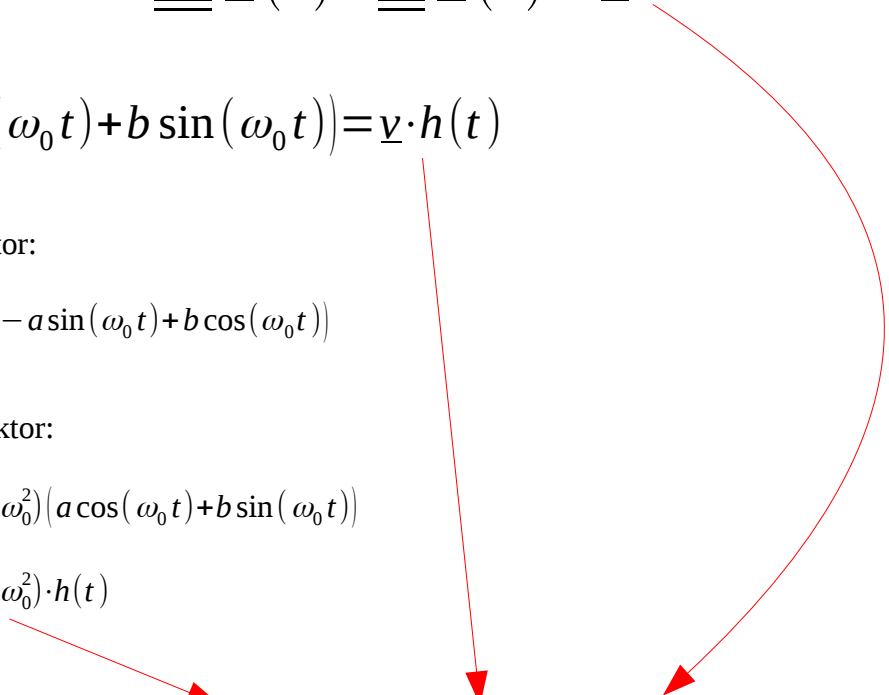
sebességvektor:

$$\dot{\underline{x}}_h(t) = \underline{v} \cdot \omega_0 (-a \sin(\omega_0 t) + b \cos(\omega_0 t))$$

gyorsulásvektor:

$$\ddot{\underline{x}}_h(t) = \underline{v} \cdot (-\omega_0^2) (a \cos(\omega_0 t) + b \sin(\omega_0 t))$$

$$\ddot{\underline{x}}_h(t) = \underline{v} \cdot (-\omega_0^2) \cdot h(t)$$

$$\underline{\underline{M}} \underline{v} (-\omega_0^2) h(t) + \underline{\underline{K}} \underline{v} h(t) = \underline{0}$$


Szabadrezgés általános megoldása

$$\underline{\underline{M}} \ddot{\underline{x}}(t) + \underline{\underline{K}} \underline{x}(t) = \underline{0}$$

$$\underline{\underline{M}} \underline{v}(-\omega_0^2)h(t) + \underline{\underline{K}} \underline{v}h(t) = \underline{0}$$

$$\underline{\underline{M}} \underline{v}(-\omega_0^2) + \underline{\underline{K}} \underline{v} = \underline{0}$$

$$(-\omega_0^2) \underline{\underline{M}} \underline{v} + \underline{\underline{K}} \underline{v} = \underline{0}$$

$$\underline{\underline{K}} \underline{v} - \omega_0^2 \underline{\underline{M}} \underline{v} = \underline{0}$$

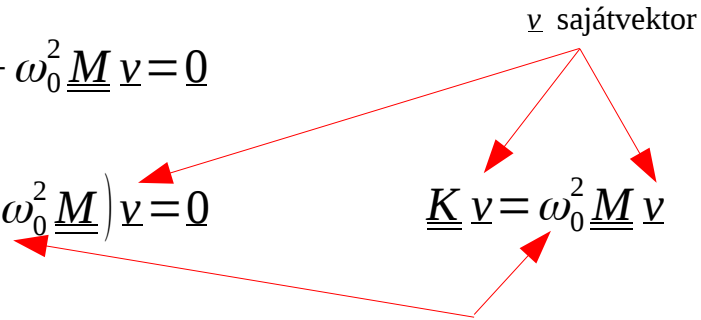
$$(\underline{\underline{K}} - \omega_0^2 \underline{\underline{M}}) \underline{v} = \underline{0}$$

$$\underline{\underline{K}} \underline{v} = \omega_0^2 \underline{\underline{M}} \underline{v}$$

\underline{v} sajátvektor

Általánosított sajátértékfeladat

ω_0^2 : sajátérték



Szokásos sajátértékfeladat:

$$(\underline{\underline{A}} - \lambda \underline{\underline{I}}) \underline{\underline{v}} = \underline{\underline{0}}$$

$$\underline{\underline{A}} \underline{\underline{v}} = \lambda \underline{\underline{v}}$$

Általánosított sajátértékfeladat

$$(\underline{\underline{K}} - \omega_0^2 \underline{\underline{M}}) \underline{\underline{v}} = \underline{\underline{0}}$$

$$\underline{\underline{K}} \underline{\underline{v}} = \omega_0^2 \underline{\underline{M}} \underline{\underline{v}}$$

Szabadrezgés általános megoldása

$$\underline{\underline{M}} \ddot{\underline{x}}(t) + \underline{\underline{K}} \underline{x}(t) = \underline{0}$$

$$\left(\underline{\underline{K}} - \omega_0^2 \underline{\underline{M}} \right) \underline{v} = \underline{0}$$

Nemtriviális megoldás akkor létezik, ha:

az együtthatómátrix sorai, oszlopai lineárisan nem függetlenek

az együtthatómátrix szinguláris

az együtthatómátrix determinánsa nulla

$\left(\underline{\underline{K}} - \omega_0^2 \underline{\underline{M}} \right)$ főátlójában N -szer fordul elő ω_0^2 .

$\left(\underline{\underline{K}} - \omega_0^2 \underline{\underline{M}} \right)$ determinánsa ω_0^2 -ben N -edfokú polinom lesz.

A $\det\left(\underline{\underline{K}} - \omega_0^2 \underline{\underline{M}}\right) = 0$ egyenletnek tipikusan N megoldása lesz ω_0^2 -re. (Stabil szerkezetnél mindegyik pozitív.)

Rendezzük ezeket a gyököket nagyság szerint sorba:

$$0 \leq \omega_{01}^2 \leq \omega_{02}^2 \leq \dots \leq \omega_{0N}^2$$

Szabadrezgés általános megoldása

$$\underline{\underline{M}} \ddot{\underline{x}}(t) + \underline{\underline{K}} \underline{x}(t) = \underline{\underline{0}}$$

$$\left(\underline{\underline{K}} - \omega_0^2 \underline{\underline{M}} \right) \underline{v} = \underline{\underline{0}}$$

Rendezzük ezeket a gyököket nagyság szerint sorba:

$$0 \leq \omega_{01}^2 \leq \omega_{02}^2 \leq \dots \leq \omega_{0N}^2$$

A megoldások pozitív négyzetgyökeit nevezzük a szerkezet sajátkörfrekvenciáinak:

$$0 \leq \omega_{01} \leq \omega_{02} \leq \dots \leq \omega_{0N}$$

A továbbiakban feltételezzük, hogy nincsenek köztük többszörös gyökök:

$$0 < \omega_{01} < \omega_{02} < \dots < \omega_{0N}$$

Tanulság: többszabadságfokú szerkezetnek annyi sajátkörfrekvenciája van, ahány szabadságfoka.

Mindegyik ω_{0j} sajátkörfrekvenciához más $(\underline{\underline{K}} - \omega_{0j}^2 \underline{\underline{M}})$ együtthatómátrix ($j = 1, \dots, N$), tehát más \underline{v}_j sajátvektor tartozik.

Többszabadságfokú rendszerek mechanikai rezgései

Szabadrezgés

Szabadrezgés általános megoldása

$$\underline{\underline{M}} \ddot{\underline{x}}(t) + \underline{\underline{K}} \underline{x}(t) = \underline{0}$$

$$\left(\underline{\underline{K}} - \omega_0^2 \underline{\underline{M}} \right) \underline{v} = \underline{0}$$

Rendezzük ezeket a gyököket nagyság szerint sorba:

$$\omega_{01}^2 \leq \omega_{02}^2 \leq \dots \leq \omega_{0N}^2$$

A megoldások pozitív négyzetgyökeit nevezzük a szerkezet sajátkörfrekvenciáinak:

$$0 \leq \omega_{01} \leq \omega_{02} \leq \dots \leq \omega_{0N}$$

A továbbiakban feltételezzük, hogy nincsenek köztük többszörös gyökök:

$$0 < \omega_{01} < \omega_{02} < \dots < \omega_{0N}$$

Tanulság: többszabadságfokú szerkezetnek annyi sajátkörfrekvenciája van, ahány szabadságfoka.

Mindegyik ω_{0j} sajátkörfrekvenciához más $(\underline{\underline{K}} - \omega_{0j}^2 \underline{\underline{M}})$ együtthatómátrix ($j = 1, \dots, N$), tehát más \underline{v}_j sajátvektor tartozik.

Szabadrezgés általános megoldása

$$\underline{\underline{M}} \ddot{\underline{x}}(t) + \underline{\underline{K}} \underline{x}(t) = \underline{0}$$

Minden $j=1, \dots, N$ -re meg kell határozni egy \underline{v}_j sajátvektort:

$$(\underline{\underline{K}} - \omega_{0j}^2 \underline{\underline{M}}) \underline{v}_j = \underline{0}$$

Ennek az egyenletrendszernek létezik nemtriviális megoldása, hiszen ω_{0j} -t úgy határoztuk meg, hogy az együttható mátrix szinguláris legyen.

Viszont éppen emiatt van végtelen sok megoldása, mert egy \underline{v}_j sajátvektor bármilyen skalárszorosa is sajátvektor:

$$(\underline{\underline{K}} - \omega_{0j}^2 \underline{\underline{M}}) (\alpha \underline{v}_j) = \alpha (\underline{\underline{K}} - \omega_{0j}^2 \underline{\underline{M}}) \underline{v}_j = \alpha \underline{0} = \underline{0}$$

Kézi számítás:

					v_1	=	0
					v_2		0
					v_3		0
					v_4		0
					v_5		0

Szabadrezgés általános megoldása

$$\underline{\underline{M}} \ddot{\underline{x}}(t) + \underline{\underline{K}} \underline{x}(t) = \underline{0}$$

Minden $j=1, \dots, N$ -re meg kell határozni egy \underline{v}_j sajátvektort:

$$(\underline{\underline{K}} - \omega_{0j}^2 \underline{\underline{M}}) \underline{v}_j = \underline{0}$$

Ennek az egyenletrendszernek létezik nemtriviális megoldása, hiszen ω_{0j} -t úgy határoztuk meg, hogy az együttható mátrix szinguláris legyen.

Viszont éppen emiatt van végtelen sok megoldása, mert egy \underline{v}_j sajátvektor bármilyen skalárszorosa is sajátvektor:

$$(\underline{\underline{K}} - \omega_{0j}^2 \underline{\underline{M}}) (\alpha \underline{v}_j) = \alpha (\underline{\underline{K}} - \omega_{0j}^2 \underline{\underline{M}}) \underline{v}_j = \alpha \underline{0} = \underline{0}$$

Kézi számítás:

					v_1	=	0
					1		0
					v_3		0
					v_4		0
					v_5		0

Vegyük fel az egyik elemet egy tetszőleges értékre!

Szabadrezgés általános megoldása

$$\underline{\underline{M}} \ddot{\underline{x}}(t) + \underline{\underline{K}} \underline{x}(t) = \underline{0}$$

Minden $j=1, \dots, N$ -re meg kell határozni egy \underline{v}_j sajátvektort:

$$(\underline{\underline{K}} - \omega_{0j}^2 \underline{\underline{M}}) \underline{v}_j = \underline{0}$$

Ennek az egyenletrendszernek létezik nemtriviális megoldása, hiszen ω_{0j} -t úgy határoztuk meg, hogy az együttható mátrix szinguláris legyen.

Viszont éppen emiatt van végtelen sok megoldása, mert egy \underline{v}_j sajátvektor bármilyen skalárszorosa is sajátvektor:

$$(\underline{\underline{K}} - \omega_{0j}^2 \underline{\underline{M}}) (\alpha \underline{v}_j) = \alpha (\underline{\underline{K}} - \omega_{0j}^2 \underline{\underline{M}}) \underline{v}_j = \alpha \underline{0} = \underline{0}$$

Kézi számítás:

	v_1	=	0
	1		0
	v_3		0
	v_4		0
	v_5		0

$N-1$ egyenletből számítsuk ki a hiányzó elemeket!

Szabadrezgés általános megoldása

$$\underline{\underline{M}} \ddot{\underline{x}}(t) + \underline{\underline{K}} \underline{x}(t) = \underline{0}$$

Minden $j=1, \dots, N$ -re meg kell határozni egy \underline{v}_j sajátvektort:

$$(\underline{\underline{K}} - \omega_{0j}^2 \underline{\underline{M}}) \underline{v}_j = \underline{0}$$

Ennek az egyenletrendszernek létezik nemtriviális megoldása, hiszen ω_{0j} -t úgy határoztuk meg, hogy az együttható mátrix szinguláris legyen.

Viszont éppen emiatt van végtelen sok megoldása, mert egy \underline{v}_j sajátvektor bármilyen skalárszorosa is sajátvektor:

$$(\underline{\underline{K}} - \omega_{0j}^2 \underline{\underline{M}}) (\alpha \underline{v}_j) = \alpha (\underline{\underline{K}} - \omega_{0j}^2 \underline{\underline{M}}) \underline{v}_j = \alpha \underline{0} = \underline{0}$$

Kézi számítás:

<table border="1"><tr><td></td><td></td><td></td><td></td></tr><tr><td></td><td></td><td></td><td></td></tr><tr><td></td><td></td><td></td><td></td></tr><tr><td></td><td></td><td></td><td></td></tr><tr><td></td><td></td><td></td><td></td></tr></table>																					$\underline{v}_1 =$	<table border="1"><tr><td>0</td></tr><tr><td>1</td></tr><tr><td>0</td></tr><tr><td>0</td></tr><tr><td>0</td></tr></table>	0	1	0	0	0
0																											
1																											
0																											
0																											
0																											

Az N -edik egyenlettel ellenőrizhetjük az eddigi számítást. (ω_{0j} -t is!)

Szabadrezgés általános megoldása

$$\underline{\underline{M}} \ddot{\underline{x}}(t) + \underline{\underline{K}} \underline{x}(t) = \underline{0}$$

Minden $j=1, \dots, N$ -re meg kell határozni egy \underline{v}_j sajátvektort:

$$(\underline{\underline{K}} - \omega_{0j}^2 \underline{\underline{M}}) \underline{v}_j = \underline{0}$$

Ennek az egyenletrendszernek létezik nemtriviális megoldása, hiszen ω_{0j} -t úgy határoztuk meg, hogy az együttható mátrix szinguláris legyen.

Viszont éppen emiatt van végtelen sok megoldása, mert egy \underline{v}_j sajátvektor bármilyen skalárszorosa is sajátvektor:

$$(\underline{\underline{K}} - \omega_{0j}^2 \underline{\underline{M}}) (\alpha \underline{v}_j) = \alpha (\underline{\underline{K}} - \omega_{0j}^2 \underline{\underline{M}}) \underline{v}_j = \alpha \underline{0} = \underline{0}$$

Kézi számítás:

					v_1	=	0
					0		0
					1		0
					v_4		0
					v_5		0

Ha baj van (nullával kellene osztani), akkor a kiválasztott elem 0 lenne és helyette másikat kell választani.

Szabadrezgés általános megoldása

$$\underline{\underline{M}} \ddot{\underline{x}}(t) + \underline{\underline{K}} \underline{x}(t) = \underline{0}$$

Minden $j=1, \dots, N$ -re meg kell határozni egy \underline{v}_j sajátvektort:

$$(\underline{\underline{K}} - \omega_{0j}^2 \underline{\underline{M}}) \underline{v}_j = \underline{0}$$

A számolt \underline{v}_j nem egyértelmű (nem *egy*).

Tegyük egyértelművé: normáljuk a tömegmátrixra!

Def.: Tömegmátrixra normált sajátvektor azt jelenti, hogy \underline{v}_j -t úgy skálázzuk, hogy

$$\underline{v}_j^T \underline{\underline{M}} \underline{v}_j = 1 \text{ legyen.}$$

Egy kézi számításból kapott $\underline{v}_{j,\kappa}$ esetén a skálázás:

$$\underline{v}_j = \frac{1}{\sqrt{\underline{v}_{j,\kappa}^T \underline{\underline{M}} \underline{v}_{j,\kappa}}} \underline{v}_{j,\kappa}$$

$$\text{Biz.: } \underline{v}_j^T \underline{\underline{M}} \underline{v}_j = \left(\frac{1}{\sqrt{\underline{v}_{j,\kappa}^T \underline{\underline{M}} \underline{v}_{j,\kappa}}} \underline{v}_{j,\kappa}^T \right) \underline{\underline{M}} \left(\frac{1}{\sqrt{\underline{v}_{j,\kappa}^T \underline{\underline{M}} \underline{v}_{j,\kappa}}} \underline{v}_{j,\kappa} \right) = \frac{1}{\underline{v}_{j,\kappa}^T \underline{\underline{M}} \underline{v}_{j,\kappa}} \underline{v}_{j,\kappa}^T \underline{\underline{M}} \underline{v}_{j,\kappa} = 1$$

Szabadrezgés általános megoldása

$$\underline{\underline{M}} \ddot{\underline{x}}(t) + \underline{\underline{K}} \underline{x}(t) = \underline{0}$$

Minden $j=1, \dots, N$ -re meg kell határozni egy \underline{v}_j sajátvektort:

$$(\underline{\underline{K}} - \omega_{0j}^2 \underline{\underline{M}}) \underline{v}_j = \underline{0}$$

A számolt \underline{v}_j nem egyértelmű (nem *egy*).

Úgy is lehetne egyértelmű, hogy a hossza lenne 1:

$$\underline{v}_j^T \underline{v}_j = 1$$

Úgy is lehetne egyértelmű, hogy a legnagyobb abszolútértékű eleme lenne 1.

De a tömegmátrixra normálnak lesz később komoly haszna.

Szabadrezgés általános megoldása

$$\underline{\underline{M}} \ddot{\underline{x}}(t) + \underline{\underline{K}} \underline{x}(t) = \underline{0}$$

A feltételezett $\underline{x}_h(t) = \underline{v} \cdot h(t)$ alakban nem egyetlen \underline{v} vektor és egyetlen $h(t)$ harmonikus függvény van, hanem N ilyen megoldás lineáris kombinációja lesz:

$$\underline{x}_h(t) = \sum_{j=1}^N \underline{v}_j \cdot (a_j \cos(\omega_{0j} t) + b_j \sin(\omega_{0j} t))$$

A sebességvektor pedig:

$$\dot{\underline{x}}_h(t) = \sum_{j=1}^N \underline{v}_j \cdot \omega_{0j} (-a_j \sin(\omega_{0j} t) + b_j \cos(\omega_{0j} t))$$

Kezdeti feltételek

$$\underline{x}_h(t) = \sum_{j=1}^N \underline{v}_j \cdot (a_j \cos(\omega_{0j}t) + b_j \sin(\omega_{0j}t))$$

$$\dot{\underline{x}}_h(t) = \sum_{j=1}^N \underline{v}_j \cdot \omega_{0j} (-a_j \sin(\omega_{0j}t) + b_j \cos(\omega_{0j}t))$$

A $t=0$ pillanatban megadott \underline{x}_0 és \underline{v}_0 kezdeti kitéréseket és sebességeket az általános megoldással összevetve két lineáris egyenletrendszert kapunk:

$$\underline{x}_0 = \sum_{j=1}^N \underline{v}_j a_j$$

$$\underline{v}_0 = \sum_{j=1}^N \underline{v}_j \omega_{0j} b_j$$

A kezdeti feltételek kielégítéséhez ezeket kell megoldani a_j és b_j paraméterekre.

Rezgésalakok, rezgésmódok

$$\underline{x}_h(t) = \sum_{j=1}^N \underline{v}_j \cdot (a_j \cos(\omega_{0j} t) + b_j \sin(\omega_{0j} t))$$

Ha olyanok a kezdeti feltételek, hogy csak egyetlen j értékhez tartoznak nem zérus a_j , b_j paraméterek, a többihez pedig nullák, azaz

$$\underline{x}_h(t) = \underline{v}_j \cdot (a_j \cos(\omega_{0j} t) + b_j \sin(\omega_{0j} t))$$

akkor a mozgás egy ω_{0j} körfrekvenciájú harmonikus rezgés lesz,

melynek során a szerkezet alakját a \underline{v}_j vektor határozza meg a harmonikus függvényvel skálázva.

Emiatt a \underline{v}_j sajátvektorokra sajátalakként, rezgésalakként, illetve rezgésmódként is hivatkozunk.

A j -edik rezgésmód sajátkörfrekvenciája ω_{0j} , a periódusideje pedig $T_{0j} = \frac{2\pi}{\omega_{0j}}$.

A legnagyobb periódusidő a legkisebb sajátkörfrekvenciához tartozik

$$T_{01} = \frac{2\pi}{\omega_{01}}$$

Ezt hívjuk a szerkezet alapperiódusának.

Rezgésalakok, rezgésmódok, modálanalízis

Ahogy a sajátvektorok az N -dimenziós tér egy bázisát alkotják, bármely $\underline{x}(t)$ vektor felírható a rezgésmódok lineáris kombinációjaként:

$$\underline{x}(t) = \sum_{j=1}^N \underline{v}_j \cdot y_j(t)$$

Az erre épülő eljárásokat hívjuk modálanalízisnek. Az $y_j(t)$ függvények az ún. modális koordináták.

Szokás a sajátvektorokat egy modális mátrixba: $\underline{V} = [\underline{v}_1 \quad \underline{v}_2 \quad \dots \quad \underline{v}_N]$

a modális koordinátákat pedig egy vektorba gyűjteni: $\underline{y}(t) = \begin{bmatrix} y_1(t) \\ y_2(t) \\ \vdots \\ y_N(t) \end{bmatrix}$

Ezekkel a jelölésekkel modálanalízis esetén:

$$\underline{x}(t) = \underline{V} \underline{y}(t)$$

Ennek felhasználásához tekintsük át a sajátvektorok három tulajdonságát!

Többszabadságfokú rendszerek mechanikai rezgései

Szabadrezgés

Sajátvektorok tulajdonságai 1.

A \underline{v}_j tömegmátrixra normált sajátvektor az ω_{0j} sajátkörfrekvenciával kielégíti a

$$\underline{K}\underline{v}_j = \omega_{0j}^2 \underline{M}\underline{v}_j$$

egyenletet.

Szorozzuk be mindkét oldalt balról \underline{v}_j transzponáltjával:

$$\underline{v}_j^T \underline{K} \underline{v}_j = \omega_{0j}^2 \underline{v}_j^T \underline{M} \underline{v}_j$$

A jobb oldalon a $\underline{v}_j^T \underline{M} \underline{v}_j$ tag a tömegmátrixra normáltság miatt 1, így:

$$\underline{v}_j^T \underline{K} \underline{v}_j = \omega_{0j}^2$$

Sajátvektorok tulajdonságai 2.

Tekintsünk két eltérő rezgésalakot, j -t és k -t ($j \neq k$)!

A \underline{v}_j tömegmátrixra normált sajátvektor az ω_{0j} sajátkörfrekvenciával kielégíti a

$$\underline{K}\underline{v}_j = \omega_{0j}^2 \underline{M}\underline{v}_j$$

egyenletet.

Szorozzuk be mindkét oldalt balról \underline{v}_k transzponáltjával, illetve \underline{v}_j transzponáltjával:

$$\underline{v}_k^T \underline{K} \underline{v}_j = \omega_{0j}^2 \underline{v}_k^T \underline{M} \underline{v}_j$$

A \underline{v}_k tömegmátrixra normált sajátvektor az ω_{0k} sajátkörfrekvenciával kielégíti a

$$\underline{K}\underline{v}_k = \omega_{0k}^2 \underline{M}\underline{v}_k$$

egyenletet.

A \underline{K} és \underline{M} mátrixok szimmetrikusak, így: $\underline{v}_k^T \underline{K} \underline{v}_j = \underline{v}_j^T \underline{K} \underline{v}_k$ és $\underline{v}_k^T \underline{M} \underline{v}_j = \underline{v}_j^T \underline{M} \underline{v}_k$

amit behelyettesítve: $\underline{v}_k^T \underline{K} \underline{v}_j = \omega_{0k}^2 \underline{v}_k^T \underline{M} \underline{v}_j$

Vonjuk ki a két egyenletet egymásból:

$$0 = \omega_{0j}^2 \underline{v}_k^T \underline{M} \underline{v}_j - \omega_{0k}^2 \underline{v}_k^T \underline{M} \underline{v}_j$$

$$0 = (\omega_{0j}^2 - \omega_{0k}^2) \underline{v}_k^T \underline{M} \underline{v}_j$$

Mivel $j \neq k$, ezért $\omega_{0j} \neq \omega_{0k}$, így a szorzat második tényezőjének kell nullának lennie:

$$\underline{v}_k^T \underline{M} \underline{v}_j = 0$$

A rezgésmódok ezen tulajdonságára azt mondjuk, hogy a sajátvektorok ortogonálisak a tömegmátrixra.

Sajátvektorok tulajdonságai 3.

Tekintsünk két eltérő rezgéalakot, j -t és k -t ($j \neq k$)!

Előbb már láttuk, hogy

$$\underline{v}_k^T \underline{K} \underline{v}_j = \omega_{0j}^2 \underline{v}_k^T \underline{M} \underline{v}_j$$

továbbá a sajátvektorok tömegmátrixra való ortogonalitása miatt:

$$\underline{v}_k^T \underline{M} \underline{v}_j = 0$$

Ezt felhasználva az egyenlet jobb oldalán:

$$\underline{v}_k^T \underline{K} \underline{v}_j = 0$$

A rezgésmódok ezen tulajdonságára azt mondjuk, hogy a sajátvektorok ortogonálisak a merevségi mátrixra.

Sajátvektorok tulajdonságai - összegzés

A tömegmátrixra normáltságot és az előbb megismert három tulajdonságot úgy is írhatjuk, hogy:

$$\underline{V}^T \underline{M} \underline{V} = \underline{I} \quad \text{és} \quad \underline{V}^T \underline{K} \underline{V} = \underline{\Omega}^2$$

(Hármas mátrixszorzat j, k -eleme:

az első mátrix j -edik sora szorozva a középső mátrixszal, majd az utolsó mátrix k -edik oszlopával.)

$$\underline{v}_j^T$$

$$\underline{v}_k$$

$\underline{V}^T \underline{M} \underline{V}$: főátlón kívül 0 a tömegmátrixra ortogonális tulajdonság miatt
főátlóban 1 a tömegmátrixra normáltság miatt. \rightarrow egységmátrix

$\underline{V}^T \underline{K} \underline{V}$: főátlón kívül 0 a merevségi mátrixra ortogonális tulajdonság miatt
főátló j -edik eleme ω_{0j}^2 a tömegmátrixra normáltság miatt.

$\underline{\Omega}$: spektrálmátrix, a sajátkörfrekvenciákat tartalmazó diagonálmátrix

$\underline{\Omega}^2 = \underline{\Omega} \underline{\Omega}$: a sajátkörfrekvenciák négyzeteit tartalmazó diagonálmátrix

Többszabadságfokú rendszerek mechanikai rezgései

Szabadrezgés

Sajátvektorok tulajdonságai - összegzés

A tömegmátrixra normáltságot és az előbb megismert három tulajdonságot úgy is írhatjuk, hogy:

$$\underline{V}^T \underline{M} \underline{V} = \underline{I} \quad \text{és} \quad \underline{V}^T \underline{K} \underline{V} = \underline{\Omega}^2$$

(Hármas mátrixszorzat j, k -eleme:

az első mátrix j -edik sora szorozva a középső mátrixszal, majd az utolsó mátrix k -edik oszlopával.)

$$\underline{v}_j^T$$

$$\underline{v}_k$$

$\underline{V}^T \underline{M} \underline{V}$: főátlón kívül 0 a tömegmátrixra ortogonális tulajdonság miatt
főátlóban 1 a tömegmátrixra normáltság miatt. \rightarrow egységmátrix

$\underline{V}^T \underline{K} \underline{V}$: főátlón kívül 0 a merevségi mátrixra ortogonális tulajdonság miatt
főátló j -edik eleme ω_{0j}^2 a tömegmátrixra normáltság miatt.

$\underline{\Omega}$: spektrálmátrix, a sajátkörfrekvenciákat tartalmazó diagonálmátrix

$\underline{\Omega}^2 = \underline{\Omega} \underline{\Omega}$: a sajátkörfrekvenciák négyzeteit tartalmazó diagonálmátrix

Kezdeti feltételek

A $t=0$ pillanatban megadott x_0 és v_0 kezdeti kitéréseket és sebességeket az általános megoldással összevetve két lineáris egyenletrendszerrel kapunk:

$$x_0 = \sum_{j=1}^N v_j a_j \qquad v_0 = \sum_{j=1}^N v_j \omega_{0j} b_j$$

A kezdeti feltételek kielégítéséhez ezeket kell megoldani a_j és b_j paraméterekre.
(Ez két N -ismeretlenes egyenletrendszer!)

Szorozzuk be balról a két egyenletet $v_k^T \underline{\underline{M}}$ -mel:

$$v_k^T \underline{\underline{M}} x_0 = \sum_{j=1}^N v_k^T \underline{\underline{M}} v_j a_j \qquad v_k^T \underline{\underline{M}} v_0 = \sum_{j=1}^N v_k^T \underline{\underline{M}} v_j \omega_{0j} b_j$$

Az összegzés során $j \neq k$ indexeknél a $v_k^T \underline{\underline{M}} v_j = 0$ szorzójú tagok a sajátvektorok tömegmátrixra ortogonális tulajdonsága miatt kiesnek.

$$v_k^T \underline{\underline{M}} x_0 = v_k^T \underline{\underline{M}} v_k a_k \qquad v_k^T \underline{\underline{M}} v_0 = v_k^T \underline{\underline{M}} v_k \omega_{0k} b_k$$

A tömegmátrixra normáltság miatt $v_k^T \underline{\underline{M}} v_k = 1$,
így a paraméterek egyenletrendszer megoldása nélkül számíthatók:

$$a_k = v_k^T \underline{\underline{M}} x_0 \qquad b_k = \frac{v_k^T \underline{\underline{M}} v_0}{\omega_{0k}}$$

Szabadrezgés kezdeti feltételeket kielégítő megoldása

$$\underline{x}_h(t) = \sum_{j=1}^N \underline{v}_j \left(\underline{v}_j^T \underline{\underline{M}} \underline{x}_0 \cos(\omega_{0j} t) + \frac{\underline{v}_j^T \underline{\underline{M}} \underline{v}_0}{\omega_{0j}} \sin(\omega_{0j} t) \right)$$

$$\dot{\underline{x}}_h(t) = \sum_{j=1}^N \underline{v}_j \left(-\omega_{0j} \underline{v}_j^T \underline{\underline{M}} \underline{x}_0 \sin(\omega_{0j} t) + \underline{v}_j^T \underline{\underline{M}} \underline{v}_0 \cos(\omega_{0j} t) \right)$$

Igénybevételek számítása rezgés közben

A szabadságfokok elmozdulása: $x_h(t) = \sum_{j=1}^N v_j \left(v_j^T \underline{M} x_0 \cos(\omega_{0j} t) + \frac{v_j^T \underline{M} v_0}{\omega_{0j}} \sin(\omega_{0j} t) \right)$

Az ekkora elmozdulásokat létrehozó erőrendszer:

$$f(t) = \underline{K} x_h(t) = \underline{K} \sum_{j=1}^N v_j \left(v_j^T \underline{M} x_0 \cos(\omega_{0j} t) + \frac{v_j^T \underline{M} v_0}{\omega_{0j}} \sin(\omega_{0j} t) \right)$$

A merevségi mátrixot bevihetjük az összegzésen belülré:

$$f(t) = \sum_{j=1}^N \underline{K} v_j \left(v_j^T \underline{M} x_0 \cos(\omega_{0j} t) + \frac{v_j^T \underline{M} v_0}{\omega_{0j}} \sin(\omega_{0j} t) \right) = \sum_{j=1}^N f_j(t), \quad \text{itt } f_j(t) \text{ a } j\text{-edik mód helyettesítő statikus terhe.}$$

Mivel $\underline{K} v_j = \omega_{0j}^2 \underline{M} v_j$, ezért:

$$f(t) = \sum_{j=1}^N \omega_{0j}^2 \underline{M} v_j \left(v_j^T \underline{M} x_0 \cos(\omega_{0j} t) + \frac{v_j^T \underline{M} v_0}{\omega_{0j}} \sin(\omega_{0j} t) \right)$$

$$f(t) = \sum_{j=1}^N \omega_{0j}^2 \underline{M} v_j h_j(t)$$