

Dynamique des Structures

Abdellatif MEGNOUNIF

E-mail: abdellatif_megnounif@yahoo.fr

Partie 2: Systèmes à plusieurs DDL.

Application 10

Vibrations libres Non Amortis

**Formulation des équations et calcul des
valeurs et vecteurs propres**

Exemple 10 Samedi 13.01.2024

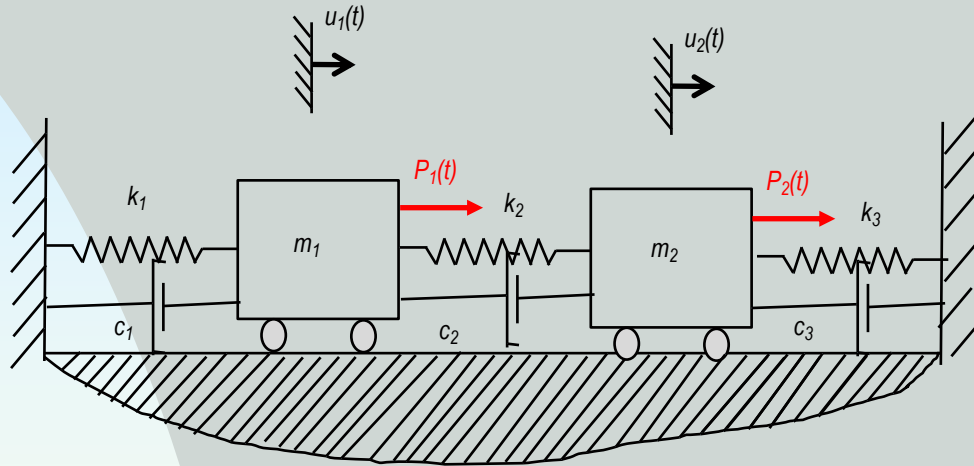
Objectif

Le but de cette application est de :

- ❖ Formuler les équations du mouvement d'un système à plusieurs DDL.**
- ❖ Calculer les matrices masse, rigidité et amortissement d'un SPDDL**
- ❖ Calculer les fréquences et modes propres de vibration**

Exemple 1

On donne le modèle suivant montré en figure ci-dessous. On vous demande



- i) Déterminer les matrices $[M]$, $[K]$ et $[C]$ en passant par les équations de mouvement.
- ii) Pour le cas particulier, $k_1=k_2=k_3=k$; $m_1=m_2=m$ et $c_1=c_2=c_3=0$, calculer les fréquences et modes de vibration du système.

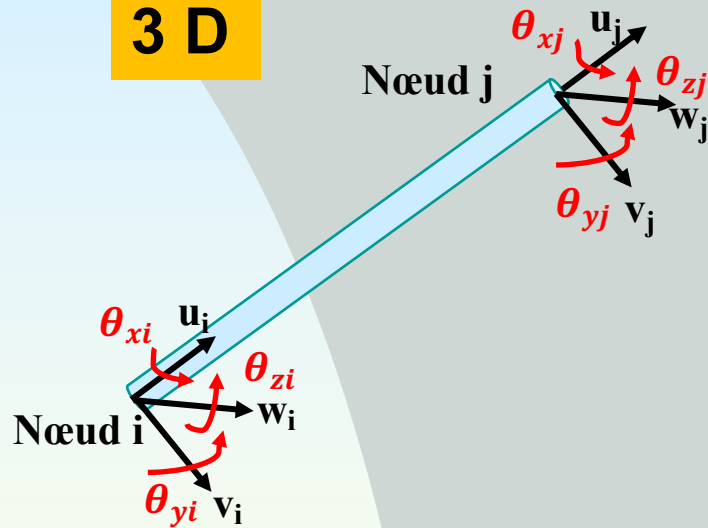
(Voir chapitre 8 §2)

Equations de mouvement ?

- **Système à plusieurs DDL : Mouvement est décrit par plusieurs variables (déplacements ou rotations)**
- **Système d'équations différentielles**
- **Le nombre de DDL est égal au nombre des composants de déplacements requis pour exprimer les forces d'inertie**
- **On utilise la notion de nœud.**
- **Les nœuds possèdent une (ou plusieurs) masse(s)**
- **En général, un nœud à 06 DDL (03 translations et 03 rotations).**
- **Le nombre total de DDL de la structure = Nbr Nœud x 6**

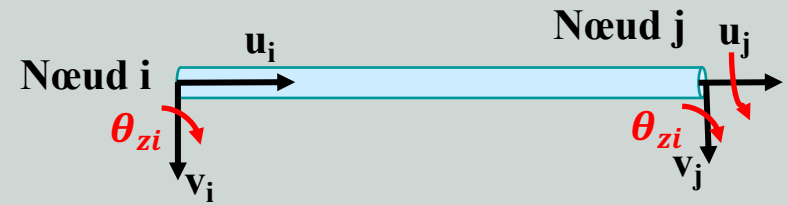
Élément poutre ?

3 D



- 06 DDL (03 translations et 03 rotations) / nœud.

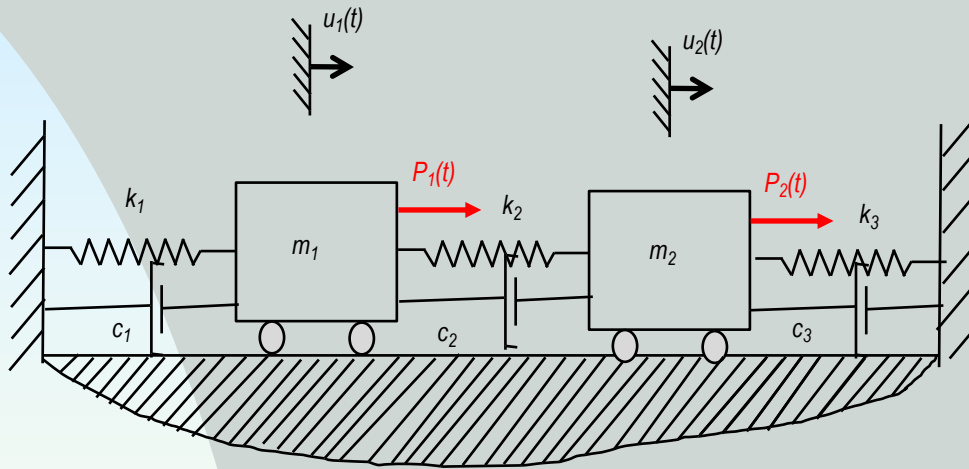
2 D



- 03 DDL (02 translations et 01 rotation) / nœud.

Solution

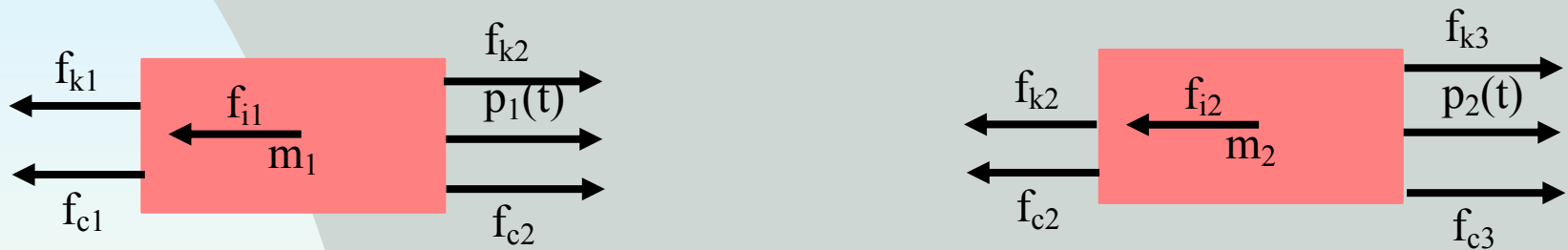
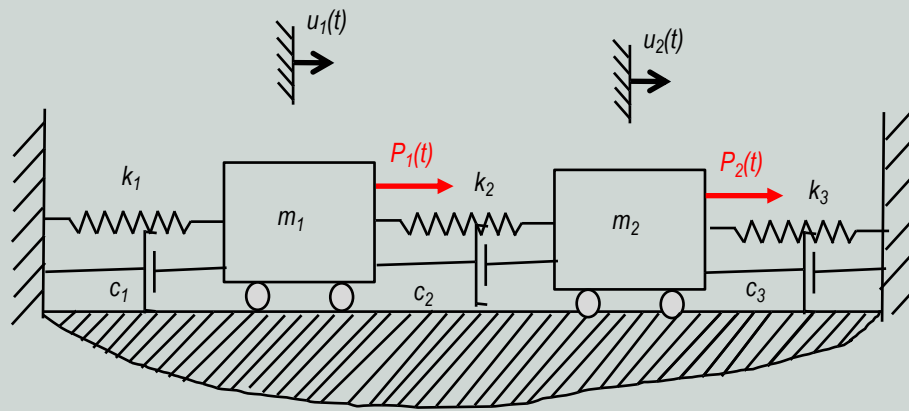
i) Déterminer les matrices $[M]$, $[K]$ et $[C]$ en passant par les équations de mouvement



Système à 02 DDL

Isolons chaque mass à part

Solution



On applique la 2^{ème} loi de Newton pour chaque masse

Masse 1 : $f_{i1} = m_1 \ddot{u}_1(t) = p_1(t) - f_{k1} - f_{c1} + f_{k2} + f_{c2}$

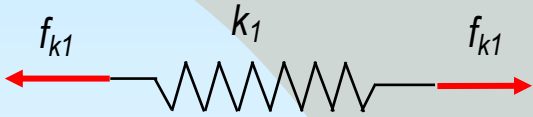
Masse 2 : $f_{i2} = m_2 \ddot{u}_2(t) = p_2(t) - f_{k2} - f_{c2} + f_{k3} + f_{c3}$ (1)

Les forces élastiques sont proportionnelles aux extensions des ressorts (à ne pas confondre avec déplacements) dans le cas élastique linéaire.

Les forces d'amortissement sont proportionnelles aux différences de vitesses des amortisseurs (à ne pas confondre avec vitesses) dans le cas élastique linéaire.

Equation du mouvement

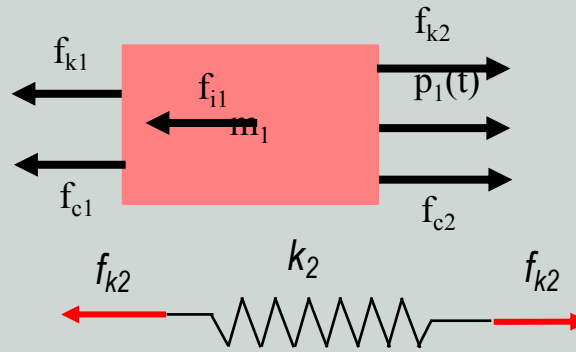
Soit



$$f_{k1} = k_1 e_1$$

$$e_1 = u_1$$

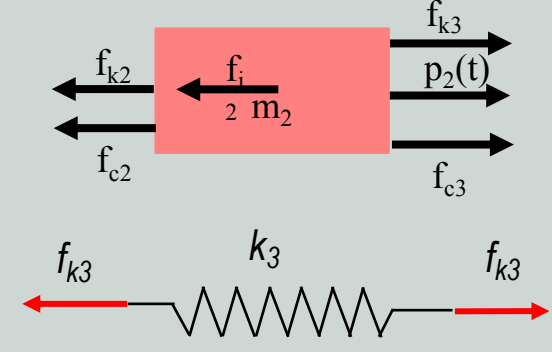
$$f_{k1} = k_1 u_1$$



$$f_{k2} = k_2 e_2$$

$$e_2 = u_2 - u_1$$

$$f_{k2} = k_2 u_2 - k_2 u_1$$

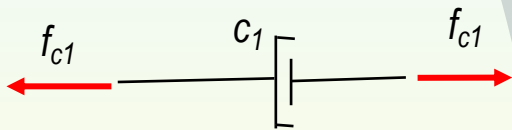


$$f_{k3} = k_3 e_3$$

$$e_3 = u_3 - u_2 \quad (2)$$

$$f_{k3} = -k_3 u_2$$

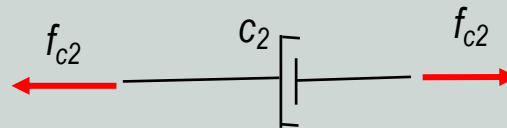
De même pour les forces d'amortissements



$$f_{c1} = c_1 \dot{e}_1$$

$$\dot{e}_1 = \dot{u}_1$$

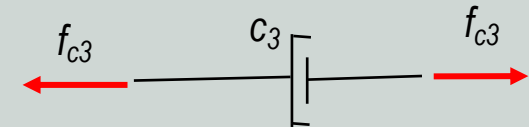
$$f_{c1} = c_1 \dot{u}_1$$



$$f_{c2} = c_2 \dot{e}_2$$

$$\dot{e}_2 = \dot{u}_2 - \dot{u}_1$$

$$f_{c2} = c_2 \dot{u}_2 - c_2 \dot{u}_1$$



$$f_{c3} = c_3 \dot{e}_3$$

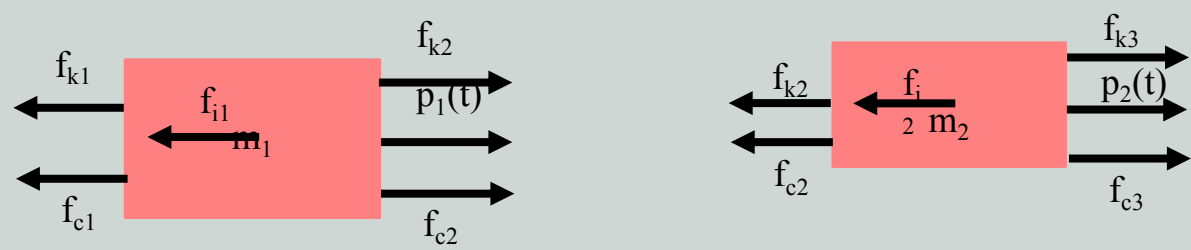
$$\dot{e}_3 = \dot{u}_3 - \dot{u}_2 \quad (3)$$

$$f_{c3} = -c_3 \dot{u}_2$$

Les forces d'inertie

$$f_{i1} = m_1 \ddot{u}_1 \quad \text{et} \quad f_{i2} = m_2 \ddot{u}_2 \quad (4)$$

Solution



En remplaçant dans la 2^{ème} loi de Newton pour chaque masse

$$\text{Masse 1 : } f_{i1} = m_1 \ddot{u}_1(t) = p_1(t) - f_{k1} - f_{c1} + f_{k2} + f_{c2} \quad (1)$$

$$\text{Masse 2 : } f_{i2} = m_2 \ddot{u}_2(t) = p_2(t) - f_{k2} - f_{c2} + f_{k3} + f_{c3}$$

$$\text{Masse 1 : } m_1 \ddot{u}_1(t) + f_{k1} + f_{c1} - f_{k2} - f_{c2} = p_1(t)$$

$$\text{Masse 2 : } m_2 \ddot{u}_2(t) + f_{k2} + f_{c2} - f_{k3} - f_{c3} = p_2(t)$$

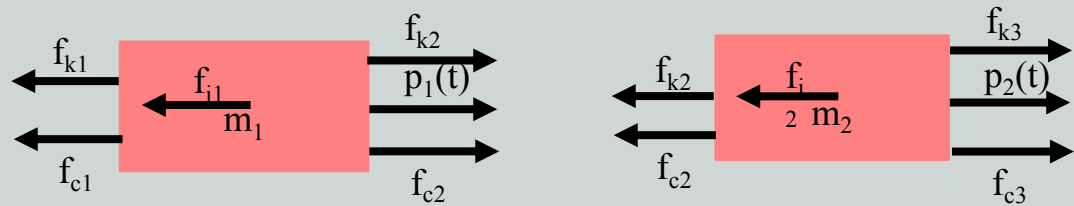
$$\text{Masse 1 : } m_1 \ddot{u}_1(t) + k_1 u_1 + c_1 \dot{u}_1 - (k_2 u_2 - k_2 u_1) - (c_2 \dot{u}_2 - c_2 \dot{u}_1) = p_1(t)$$

$$\text{Masse 2 : } m_2 \ddot{u}_2(t) + (k_2 u_2 - k_2 u_1) + (c_2 \dot{u}_2 - c_2 \dot{u}_1) - (-k_3 u_2) - (-c_3 \dot{u}_2) = p_2(t)$$

$$\text{Masse 1 : } m_1 \ddot{u}_1(t) + (c_1 + c_2) \dot{u}_1 - c_2 \dot{u}_2 + (k_1 + k_2) u_1 - k_2 u_2 = p_1(t)$$

$$\text{Masse 2 : } m_2 \ddot{u}_2(t) - c_2 \dot{u}_1 + (c_2 + c_3) \dot{u}_2 - k_2 u_1 + (k_2 + k_3) u_2 = p_2(t)$$

Solution



$$\text{Masse 1 : } m_1 \ddot{u}_1(t) + (c_1 + c_2) \dot{u}_1 - c_2 \dot{u}_2 + (k_1 + k_2) u_1 - k_2 u_2 = p_1(t)$$

$$\text{Masse 2 : } m_2 \ddot{u}_2(t) - c_2 \dot{u}_1 + (c_2 + c_3) \dot{u}_2 - k_2 u_1 + (k_2 + k_3) u_2 = p_2(t)$$

Sous forme matricielle, on aura:

$$\begin{bmatrix} m_1 & \mathbf{0} \\ \mathbf{0} & m_2 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \ddot{u}_1 \\ \ddot{u}_2 \end{Bmatrix} + \begin{bmatrix} c_1 + c_2 & -c_2 \\ -c_2 & c_2 + c_3 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \dot{u}_1 \\ \dot{u}_2 \end{Bmatrix} + \begin{bmatrix} k_1 + k_2 & -k_2 \\ -k_2 & k_2 + k_3 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} u_1 \\ u_2 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} p_1(t) \\ p_2(t) \end{Bmatrix}$$

Soit

$$[M]\{\ddot{U}\} + [C]\{\dot{U}\} + [K]\{U\} = \{P(t)\}$$

Avec

$$[M] = \begin{bmatrix} m_1 & \mathbf{0} \\ \mathbf{0} & m_2 \end{bmatrix}$$

Matrice masse

$$\{\ddot{U}\} = \begin{Bmatrix} \ddot{u}_1 \\ \ddot{u}_2 \end{Bmatrix}$$

Vecteur accélération

$$[C] = \begin{bmatrix} c_1 + c_2 & -c_2 \\ -c_2 & c_2 + c_3 \end{bmatrix}$$

Matrice amortissement

$$\{\dot{U}\} = \begin{Bmatrix} \dot{u}_1 \\ \dot{u}_2 \end{Bmatrix}$$

Vecteur vitesse

$$[K] = \begin{bmatrix} k_1 + k_2 & -k_2 \\ -k_2 & k_2 + k_3 \end{bmatrix}$$

Matrice rigidité

$$\{U\} = \begin{Bmatrix} u_1 \\ u_2 \end{Bmatrix}$$

Vecteur déplacement

$$\{P(t)\} = \begin{Bmatrix} p_1(t) \\ p_2(t) \end{Bmatrix}$$

Vecteur force extérieure

Solution

ii) Pour le cas particulier, $k_1=k_2=k_3=k$; $m_1=m_2=m$ et $C_1=C_2=C_3=0$, calculer les fréquences et modes de vibration du système.

Calcul des fréquences et modes propres de vibration ?

Qlqs points

- **Négliger l'amortissement**
- **Force extérieure nulle**
- **Structure idéale (Théorique). Elle vibre indéfiniment.**
- **En réalité, toute structure a un système de frottement pour l'amortir dans le temps.**
- **Vibration qui dépend de la distribution des masses, de la loi charge-déplacement et de la manière dont la vibration est produite initialement.**
- **On peut imposer des CI non nulles de tel sorte à faire vibrer la structure selon un quelconque mode normal.**
- **Dans chaque mode normal, propre ou naturel, chaque point de la structure exécute un mouvement sinusoïdale autour de sa position d'équilibre.**

- Lorsque tous les points atteignent leur maximum, la déformée caractérise un mode normal de vibration.
- La fréquence la plus petite est appelée fréquence fondamentale.
- En théorie, les problèmes seront résolus en considérant le principe de superposition des modes normaux.
- Les modes normaux sont la base de la résolution des systèmes forcés.
- Le nombre de mode propre sera égale au nombre total des DDL.
- Tous les points passent simultanément par une position d'équilibre et par leur amplitude maximale.
- La fréquence de vibration est donc la même pour tous les points de la structure (fréquence propre au mode considéré)

Ainsi, le mouvement libre non amorti n'est utile que pour la détermination des caractéristiques propres du système:

Pulsations et modes propres de vibration

02 méthodes pour les calculer:

- ❖ Méthode de la matrice de rigidité
- ❖ Méthode de la matrice de flexibilité



$$M \ddot{U} + C \dot{U} + K U = P(t)$$

Pour les mouvements libre non amorti, on aura:

$$M \ddot{U} + K U = 0 \quad (5)$$

Une solution particulière de ce système est (**voir les S1DDL**) :

$$U = \begin{cases} u_1(t) = \phi_1 \cos(\omega t + \varphi) \\ u_2(t) = \phi_2 \cos(\omega t + \varphi) \\ \vdots \\ u_i(t) = \phi_i \cos(\omega t + \varphi) \\ \vdots \\ u_n(t) = \phi_n \cos(\omega t + \varphi) \end{cases} \quad (6) \quad \text{D'où: } \ddot{U} = \begin{cases} \ddot{u}_1(t) = -\phi_1 \omega^2 \cos(\omega t + \varphi) \\ \ddot{u}_2(t) = -\phi_2 \omega^2 \cos(\omega t + \varphi) \\ \vdots \\ \ddot{u}_i(t) = -\phi_i \omega^2 \cos(\omega t + \varphi) \\ \vdots \\ \ddot{u}_n(t) = -\phi_n \omega^2 \cos(\omega t + \varphi) \end{cases} \quad (7)$$

En remplaçant dans (5), on aura:

$$\begin{cases} (k_{11} - m_1 \omega^2) \phi_1 + k_{12} \phi_2 + \dots + k_{1n} \phi_n = 0 \\ k_{21} \phi_1 + (k_{22} - m_2 \omega^2) \phi_2 + \dots + k_{2n} \phi_n = 0 \\ \vdots \\ k_{i1} \phi_1 + k_{i2} \phi_2 + \dots + (k_{ii} - m_i \omega^2) \phi_i + \dots + k_{in} \phi_n = 0 \\ \vdots \\ k_{n1} \phi_1 + k_{n2} \phi_2 + \dots + (k_{nn} - m_n \omega^2) \phi_n = 0 \end{cases} \quad (8)$$

Sous forme matricielle:

$$(K - \omega^2 M)\{\phi\} = 0 \quad (9)$$

Comme $\{\phi\} \neq 0$, il en résulte que le système aura une solution non trivial si :

$$\det|K - \omega^2 M| = 0 \quad (10)$$

« M » et « K » sont définies positives, d'où l'équation (10) admet « n » racines réelles « ω_i^2 ».

En posant « $\lambda = \omega_i^2$ », (10) s'écrit : $p(\lambda) = 0$ appelée équation caractéristique, polynôme de degré « n ».

« n » solutions « ω_i » appelées **pulsations propres**.

Et $f_i = \frac{\omega_i}{2\pi}$ **fréquences propres**

Ou:

$$\begin{aligned} \lambda_1 < \lambda_2 < \lambda_3 < \dots < \lambda_i < \dots < \lambda_n \\ \omega_1 < \omega_2 < \omega_3 < \dots < \omega_i < \dots < \omega_n \end{aligned} \quad (11)$$

La plus petite « ω_1 » est appelée **pulsation fondamentale**.

Et « $f_1 = \frac{\omega_1}{2\pi}$ » est appelée **fréquence fondamentale**.

$$(K - \omega^2 M)\{\phi\} = 0 \quad (9)$$

En remplaçant chaque valeur de « ω_i » dans (9), on trouvera un vecteur $\{\phi_i\}$ définissant une forme d'oscillation.

Le couple « $\omega_i, \{\phi_i\}$ » est appelé **mode propre ou normal** de vibration.

Ainsi pour « ω_i », on aura:

$$\left\{ \begin{array}{l} (k_{11} - m_1\omega_i^2)\phi_1 + k_{12}\phi_2 + \dots + k_{1n}\phi_n = 0 \\ k_{21}\phi_1 + (k_{22} - m_2\omega_i^2)\phi_2 + \dots + k_{2n}\phi_n = 0 \\ \vdots \\ k_{i1}\phi_1 + k_{i2}\phi_2 + \dots + (k_{ii} - m_i\omega_i^2)\phi_i + \dots + k_{in}\phi_n = 0 \\ \vdots \\ k_{n1}\phi_1 + k_{n2}\phi_2 + \dots + (k_{nn} - m_n\omega_i^2)\phi_n = 0 \end{array} \right\} \quad (12)$$

Puisque le déterminant (10) est nul, $\det|K - \omega^2 M| = 0$, il s'en suit que le système (12) admet seulement « n-1 » équations actives (Une des équations ne rapporte rien).

Dans ce cas, $\{\phi_i\}$ ne peut être déterminé que sous forme de rapport.

Exemple, on suppose que $\phi_{i1} = 1$ et on calcule les autres composantes en fonction de ϕ_{i1} .

Généralement, on choisit la plus grande valeur des composantes de $\{\phi_i\}$ et on exprime les autres composantes par rapport à cette valeur.

$$\phi_{k,i} = \frac{\phi_k^{(i)}}{\phi_{max}^{(i)}}$$

A la fin, on obtient 02 matrices (objectif du mouvement libre non amorti)

Matrice spectrale

$$\mathbf{\Omega} = \begin{bmatrix} \omega_1^2 & 0 & \dots & 0 & \dots & 0 \\ 0 & \omega_2^2 & \dots & 0 & \dots & 0 \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots & \dots & \vdots \\ 0 & 0 & \dots & \omega_i^2 & \dots & 0 \\ \vdots & \vdots & \dots & \vdots & \ddots & \vdots \\ 0 & 0 & \dots & 0 & \dots & \omega_n^2 \end{bmatrix}$$

(13)

Matrice Modale

$$\mathbf{\Phi} = \begin{bmatrix} \phi_{11} & \phi_{12} & \dots & \phi_{1i} & \dots & \phi_{1n} \\ \phi_{21} & \phi_{22} & \dots & \phi_{2i} & \dots & \phi_{2n} \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots & \dots & \vdots \\ \phi_{i1} & \phi_{i2} & \dots & \phi_{ii} & \dots & \phi_{in} \\ \vdots & \vdots & \dots & \vdots & \ddots & \vdots \\ \phi_{n1} & \phi_{n2} & \dots & \phi_{ni} & \dots & \phi_{nn} \end{bmatrix}$$

(14)

Solution Notre cas

ii) Pour le cas particulier, $k_1=k_2=k_3=k$; $m_1=m_2=m$ et $C_1=C_2=C_3=0$, calculer les fréquences et modes de vibration du système.

Calcul des fréquences et modes propres de vibration ?

On a déjà trouvé

$$\begin{bmatrix} m_1 & \mathbf{0} \\ \mathbf{0} & m_2 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \ddot{u}_1 \\ \ddot{u}_2 \end{Bmatrix} + \begin{bmatrix} c_1 + c_2 & -c_2 \\ -c_2 & c_2 + c_3 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \dot{u}_1 \\ \dot{u}_2 \end{Bmatrix} + \begin{bmatrix} k_1 + k_2 & -k_2 \\ -k_2 & k_2 + k_3 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} u_1 \\ u_2 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} p_1(t) \\ p_2(t) \end{Bmatrix}$$

Avec nos données, on aura

Matrice masse $[M] = \begin{bmatrix} m & \mathbf{0} \\ \mathbf{0} & m \end{bmatrix}$

Matrice amortissement $[C] = \begin{bmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{bmatrix}$

Matrice rigidité $[K] = \begin{bmatrix} 2k & -k \\ -k & 2k \end{bmatrix}$

$$M \ddot{U} + K U = 0$$

Solution Notre cas

$$\mathbf{M} \ddot{\mathbf{U}} + \mathbf{K} \mathbf{U} = \mathbf{0}$$

Ou bien, en introduisant le type de solutions :

$$(\mathbf{K} - \omega^2 \mathbf{M}) \{\phi\} = \mathbf{0}$$

$$\det |\mathbf{K} - \omega^2 \mathbf{M}| = 0$$

D'où :

$$\det \begin{vmatrix} 2k - \lambda m & -k \\ -k & 2k - \lambda m \end{vmatrix} = 0$$

Avec « $\lambda = \omega_i^2$ »

$$(2k - \lambda m)(2k - \lambda m) - (-k)(-k) = \lambda^2 m^2 - 4k\lambda m + 3k^2 = 0$$

$$p(\lambda) = 0$$

Solutions :

$$\lambda_1 = \omega_1^2 = \frac{k}{m} \quad \text{D'où : } \omega_1 = \sqrt{\frac{k}{m}} \text{ rd/s et } T_1 = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}} \text{ s}$$

$$\lambda_2 = \omega_2^2 = \frac{3k}{m} \quad \text{D'où : } \omega_2 = \sqrt{\frac{3k}{m}} \text{ rd/s et } T_2 = 2\pi \sqrt{\frac{m}{3k}} \text{ s}$$

Equation du mouvement

Modes propres ?

Pour chaque ω_i on résout le système $(\mathbf{K} - \omega^2 \mathbf{M})\{\phi\} = 0$

i. $\omega_i = \omega_1 = \sqrt{\frac{k}{m}} rd/s$

$$\begin{bmatrix} 2k - \lambda_1 m & -k \\ -k & 2k - \lambda_1 m \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \phi_{11} \\ \phi_{21} \end{Bmatrix} = 0$$

$$\begin{bmatrix} 2k - \frac{k}{m} m & -k \\ -k & 2k - \frac{k}{m} m \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \phi_{11} \\ \phi_{21} \end{Bmatrix} = 0$$

$$\begin{cases} k\phi_{11} - k\phi_{21} = 0 \\ -k\phi_{11} + k\phi_{21} = 0 \end{cases}$$

02 éqs. dépendantes

En posant $\phi_{11} = 1$, on aura $\phi_{21} = 1$

$$\{\phi_1\} = \begin{Bmatrix} \phi_{11} \\ \phi_{21} \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 1 \\ 1 \end{Bmatrix}$$

ii. $\omega_i = \omega_2 = \sqrt{\frac{3k}{m}} rd/s$

$$\begin{bmatrix} 2k - \lambda_2 m & -k \\ -k & 2k - \lambda_2 m \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \phi_{12} \\ \phi_{22} \end{Bmatrix} = 0$$

$$\begin{bmatrix} 2k - \frac{3k}{m} m & -k \\ -k & 2k - \frac{3k}{m} m \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \phi_{12} \\ \phi_{22} \end{Bmatrix} = 0$$

$$\begin{cases} -k\phi_{12} - k\phi_{22} = 0 \\ -k\phi_{12} - k\phi_{22} = 0 \end{cases}$$

02 éqs. dépendantes

En posant $\phi_{12} = 1$, on aura $\phi_{22} = -1$

$$\{\phi_2\} = \begin{Bmatrix} \phi_{12} \\ \phi_{22} \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 1 \\ -1 \end{Bmatrix}$$

Equation du mouvement

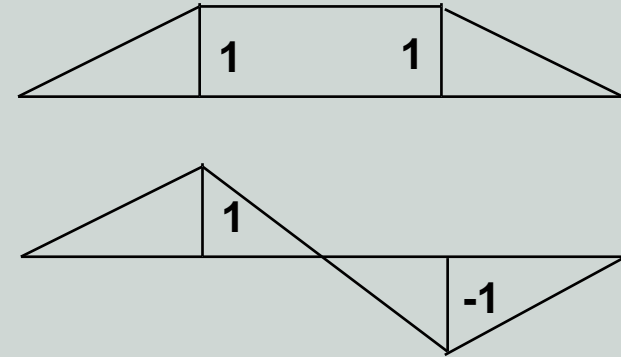
Ainsi

Mode 1

$$\{\phi_1\} = \begin{Bmatrix} \phi_{11} \\ \phi_{21} \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 1 \\ 1 \end{Bmatrix}$$

Mode 2

$$\{\phi_2\} = \begin{Bmatrix} \phi_{12} \\ \phi_{22} \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 1 \\ -1 \end{Bmatrix}$$



Finalemment **Matrice spectrale**

$$\Omega = \begin{bmatrix} \omega_1^2 & 0 & \dots & 0 & \dots & 0 \\ 0 & \omega_2^2 & \dots & 0 & \dots & 0 \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots & \dots & \vdots \\ 0 & 0 & \dots & \omega_i^2 & \dots & 0 \\ \vdots & \vdots & \dots & \vdots & \ddots & \vdots \\ 0 & 0 & \dots & 0 & \dots & \omega_n^2 \end{bmatrix}$$

Matrice Modale

$$\Phi = \begin{bmatrix} \phi_{11} & \phi_{12} & \dots & \phi_{1i} & \dots & \phi_{1n} \\ \phi_{21} & \phi_{22} & \dots & \phi_{2i} & \dots & \phi_{2n} \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots & \dots & \vdots \\ \phi_{i1} & \phi_{i2} & \dots & \phi_{ii} & \dots & \phi_{in} \\ \vdots & \vdots & \dots & \vdots & \ddots & \vdots \\ \phi_{n1} & \phi_{n2} & \dots & \phi_{ni} & \dots & \phi_{nn} \end{bmatrix}$$

$$\Omega = \begin{bmatrix} \frac{k}{m} & 0 \\ 0 & \frac{3k}{m} \end{bmatrix}$$

$$\Phi = \begin{bmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{bmatrix}$$

Equation du mouvement

Qlqs propriétés
des modes

$$\{\phi_1\} = \begin{Bmatrix} \phi_{11} \\ \phi_{21} \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 1 \\ 1 \end{Bmatrix}$$

$$\{\phi_2\} = \begin{Bmatrix} \phi_{12} \\ \phi_{22} \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 1 \\ -1 \end{Bmatrix}$$

$$\{\phi_i\}^T M \{\phi_j\} ?$$

$$\{\phi_1\}^T M \{\phi_2\} = \{1 \quad 1\} \begin{bmatrix} m & \mathbf{0} \\ \mathbf{0} & m \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} 1 \\ -1 \end{Bmatrix} = \{m \quad m\} \begin{Bmatrix} 1 \\ -1 \end{Bmatrix} = 0$$

M-Orthogonalité

$$\{\phi_i\}^T K \{\phi_j\} ?$$

$$\{\phi_1\}^T K \{\phi_2\} = \{1 \quad 1\} \begin{bmatrix} 2k & -k \\ -k & 2k \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} 1 \\ -1 \end{Bmatrix} = \{k \quad k\} \begin{Bmatrix} 1 \\ -1 \end{Bmatrix} = 0$$

K-Orthogonalité

Equation du mouvement

$$\{\phi_1\} = \begin{Bmatrix} \phi_{11} \\ \phi_{21} \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 1 \\ 1 \end{Bmatrix}$$

$$\{\phi_2\} = \begin{Bmatrix} \phi_{12} \\ \phi_{22} \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 1 \\ -1 \end{Bmatrix}$$

Normalisation par rapport à « M »

$$\hat{\phi}_i = \frac{\{\phi_i\}}{\sqrt{\hat{M}_i}} \quad \text{avec} \quad \hat{M}_i = \{\phi_i\}^T M \{\phi_i\}$$

$$\hat{M}_1 = \{\phi_1\}^T M \{\phi_1\} = \begin{Bmatrix} 1 & 1 \end{Bmatrix} \begin{bmatrix} m & \mathbf{0} \\ \mathbf{0} & m \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} 1 \\ 1 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} m & m \end{Bmatrix} \begin{Bmatrix} 1 \\ 1 \end{Bmatrix} \quad \hat{M}_1 = 2m \quad \hat{\phi}_1 = \frac{\{\phi_1\}}{\sqrt{\hat{M}_1}} = \frac{1}{\sqrt{2m}} \begin{Bmatrix} 1 \\ 1 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} \frac{1}{\sqrt{2m}} \\ 1 \\ \frac{1}{\sqrt{2m}} \end{Bmatrix}$$

$$\hat{M}_2 = \{\phi_2\}^T M \{\phi_2\} = \begin{Bmatrix} 1 & -1 \end{Bmatrix} \begin{bmatrix} m & \mathbf{0} \\ \mathbf{0} & m \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} 1 \\ -1 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} m & -m \end{Bmatrix} \begin{Bmatrix} 1 \\ -1 \end{Bmatrix} \quad \hat{M}_2 = 2m$$

$$\Phi = \frac{1}{\sqrt{2m}} \begin{bmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{bmatrix}$$

$$\hat{\phi}_2 = \frac{\{\phi_2\}}{\sqrt{\hat{M}_2}} = \frac{1}{\sqrt{2m}} \begin{Bmatrix} 1 \\ -1 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} \frac{1}{\sqrt{2m}} \\ -1 \\ \frac{1}{\sqrt{2m}} \end{Bmatrix}$$

Et:

$$[\Phi]^T [M] [\Phi] = \frac{1}{\sqrt{2m}} \begin{bmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} m & \mathbf{0} \\ \mathbf{0} & m \end{bmatrix} \frac{1}{\sqrt{2m}} \begin{bmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{bmatrix} = \frac{1}{2m} \begin{bmatrix} m & m \\ m & -m \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{bmatrix}$$

Equation du mouvement

$$\{\phi_1\} = \begin{Bmatrix} \phi_{11} \\ \phi_{21} \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 1 \\ 1 \end{Bmatrix}$$

$$\{\phi_2\} = \begin{Bmatrix} \phi_{12} \\ \phi_{22} \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 1 \\ -1 \end{Bmatrix}$$

Normalisation par rapport à « K »

$$\hat{\phi}_i = \frac{\{\phi_i\}}{\sqrt{\hat{K}_i}} \quad \text{avec} \quad \hat{K}_i = \{\phi_i\}^T K \{\phi_i\}$$

$$\hat{K}_1 = \{\phi_1\}^T K \{\phi_1\} = \begin{Bmatrix} 1 & 1 \end{Bmatrix} \begin{bmatrix} 2k & -k \\ -k & 2k \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} 1 \\ 1 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} k & k \end{Bmatrix} \begin{Bmatrix} 1 \\ 1 \end{Bmatrix} \quad \hat{K}_1 = 2k \quad \hat{\phi}_1 = \frac{\{\phi_1\}}{\sqrt{\hat{K}_1}} = \frac{1}{\sqrt{2k}} \begin{Bmatrix} 1 \\ 1 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} \frac{1}{\sqrt{2k}} \\ 1 \\ \frac{1}{\sqrt{2k}} \end{Bmatrix}$$

$$\hat{K}_2 = \{\phi_2\}^T K \{\phi_2\} = \begin{Bmatrix} 1 & -1 \end{Bmatrix} \begin{bmatrix} 2k & -k \\ -k & 2k \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} 1 \\ -1 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 3k & -3k \end{Bmatrix} \begin{Bmatrix} 1 \\ -1 \end{Bmatrix} \quad \hat{M}_2 = 6k$$

$$\Phi = \begin{bmatrix} \frac{1}{\sqrt{2k}} & \frac{1}{\sqrt{6k}} \\ 1 & 1 \\ \frac{1}{\sqrt{2k}} & -\frac{1}{\sqrt{6k}} \end{bmatrix}$$

$$\hat{\phi}_2 = \frac{\{\phi_2\}}{\sqrt{\hat{K}_2}} = \frac{1}{\sqrt{6k}} \begin{Bmatrix} 1 \\ -1 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} \frac{1}{\sqrt{6k}} \\ -1 \\ \frac{1}{\sqrt{6k}} \end{Bmatrix}$$

Et:

$$[\Phi]^T [K] [\Phi] = \begin{bmatrix} \frac{1}{\sqrt{2k}} & \frac{1}{\sqrt{2k}} \\ 1 & 1 \\ \frac{1}{\sqrt{6k}} & -\frac{1}{\sqrt{6k}} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 2k & -k \\ -k & 2k \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \frac{1}{\sqrt{2k}} & \frac{1}{\sqrt{6k}} \\ 1 & 1 \\ \frac{1}{\sqrt{2k}} & -\frac{1}{\sqrt{6k}} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} k & k \\ \sqrt{2k} & \sqrt{2k} \\ \frac{1}{\sqrt{6k}} & -\frac{1}{\sqrt{6k}} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \frac{1}{\sqrt{2k}} & \frac{1}{\sqrt{6k}} \\ 1 & 1 \\ \frac{1}{\sqrt{2k}} & -\frac{1}{\sqrt{6k}} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{bmatrix}$$

Merci. Fin de l'Application 10