Les systèmes à plusieurs degrés de liberté

- A. Systèmes à 2 degrés de liberté
- B. Systèmes à n degrés de liberté

Les degrés de liberté

Les *variables indépendantes nécessaires à la description* d'un système en *mouvement* sont appelées degrés de liberté.

S'il y'a N variables indépendantes, on écrit N équations de Lagrange.

$$\frac{d}{dt}\frac{\partial L}{\partial \dot{q}1} - \frac{\partial L}{\partial q1} = -\frac{\partial D}{\partial \dot{q}1} + F_1$$

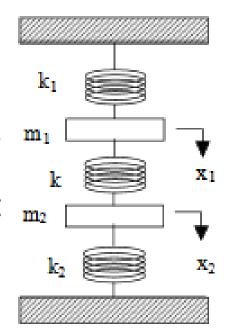
$$\frac{d}{dt}\frac{\partial L}{\partial \dot{q}2} - \frac{\partial L}{\partial q2} = -\frac{\partial D}{\partial \dot{q}2} + F_2$$

$$\frac{d}{dt}\frac{\partial L}{\partial \dot{q}3} - \frac{\partial L}{\partial q3} = -\frac{\partial D}{\partial \dot{q}3} + F_3$$
....
$$\frac{d}{dt}\frac{\partial L}{\partial \dot{q}N} - \frac{\partial L}{\partial \dot{q}N} = -\frac{\partial D}{\partial \dot{q}N} + F_N$$

 Les systèmes qui nécessitent deux coordonnées indépendantes pour spécifier leurs positions sont appelés systèmes à deux degrés de liberté.

• Exemple:

Pour spécifier la position à chaque instant des masse masses m₁ et m₂ qui se déplacent verticalement, il est nécessaire de connaître leurs coordonnées x₁ et x₂.



Le Lagrangien d'un système découplé

$$L = \sum_{i=1}^{2} \frac{1}{2} \operatorname{mi} \dot{x} i^{2} - \sum_{i=1}^{2} \frac{1}{2} \operatorname{ki} x i^{2}$$

$$\frac{\frac{d}{dt}\frac{\partial L}{\partial \dot{q}_{1}} - \frac{\partial L}{\partial q_{1}} = 0}{\frac{d}{dt}\frac{\partial L}{\partial \dot{q}_{2}} - \frac{\partial L}{\partial q_{2}} = 0}$$

Les systèmes linéaires libres à deux degrés de liberté Système libre

L'équation du mouvement

$$\int \ddot{x}_1 + \omega_1^2 x_1 = 0$$
$$\ddot{x}_2 + \omega_2^2 x_2 = 0$$

La solution de l'équation du mouvement

$$x1(t) = A1\cos(\omega 1t + \varphi 1)$$
 et $x2(t) = A2\cos(\omega 2t + \varphi 2)$

Les systèmes linéaires libres à deux degrés de liberté Système amorti

L'équation du mouvement

$$\ddot{x}_1 + \alpha_1 \dot{x}_1 + \omega_0^2 x_1 = 0$$
$$\ddot{x}_2 + \alpha_2 \dot{x}_2 + \omega_0^2 x_2 = 0$$

Les systèmes linéaires libres à deux degrés de liberté Système forcé

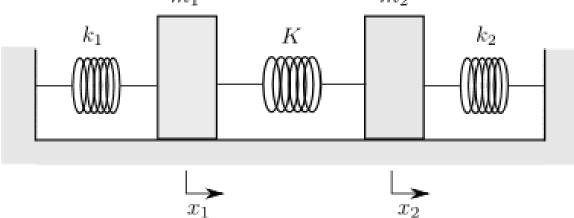
L'équation du mouvement

$$\ddot{x}_1 + \alpha_1 \, \dot{x}_1 + \omega 0^2 x_1 = F_1(t)$$

$$\ddot{x}_2 + \alpha_2 \, \dot{x}_2 + \omega 0^2 x_2 = F_2(t)$$

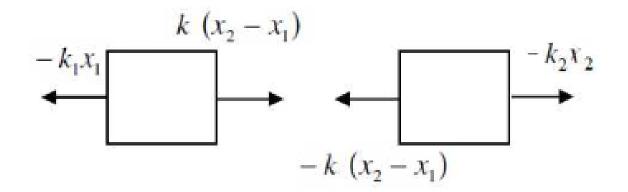
Cas de masses-ressorts en translation

° Considérons un système constitué de deux masses m_1 et m_2 reliées respectivement par deux ressorts de raideur k_1 et k_2 à deux bâtis fixes. Les deux masses sont reliées par un ressort de raideur K. Le ressort K est appelé ressort de couplage.



Les systèmes linéaires libres à deux degrés de liberté Système libre : Cas de masses-ressorts en translation

Résolution avec le PFD



$$m_1 \ddot{x}_1 = K (x_2 - x_1) - K_1 x_1$$
 \rightarrow $m_1 \ddot{x}_1 + (k_1 + K) x_1 - K x_2 = 0$
 $m_2 \ddot{x}_2 = -K (x_2 - x_1) - K_2 x_2$ \rightarrow $m_2 \ddot{x}_2 + (k_2 + K) x_2 - K x_1 = 0$

Les systèmes linéaires libres à deux degrés de liberté Système libre : Cas de masses-ressorts en translation

Résolution avec le Lagrangien

Soit T et U respectivement l'énergie cinétique et l'énergie potentielle :

$$T = \frac{1}{2} m_1 \dot{x}_1^2 + \frac{1}{2} m_2 \dot{x}_2^2$$

$$U = \frac{1}{2} k_1 x_1^2 + \frac{1}{2} K(x_1 - x_2)^2 + \frac{1}{2} k_2 x_2^2$$

$$U = \frac{1}{2} (k_1 + K) x_1^2 + \frac{1}{2} (k_2 + K) x_2^2 - K x_1 x_2$$

Le lagrangien L = T- U s'écrit alors:

$$L = \frac{1}{2} m_1 \dot{x}_1^2 + \frac{1}{2} m_2 \dot{x}_2^2 - \frac{1}{2} (k_1 + K) x_1^2 - \frac{1}{2} (k_2 + K) x_2^2 + K x_1 x_2$$

Cas de masses-ressorts en translation

Les équations de Lagrange s'écrivent:

$$\frac{d}{dt}\frac{\partial L}{\partial \dot{x}1} - \frac{\partial L}{\partial x1} = 0$$

$$\frac{d}{dt}\frac{\partial L}{\partial \dot{x}2} - \frac{\partial L}{\partial x2} = 0$$

Cas de masses-ressorts en translation

L'équation du mouvement

$$m_1 \ddot{x}_1 + (k_1+K) x_1 - K x_2 = 0$$

$$m_2 \ddot{x}_2 + (k_2+K) x_2 - K x_1 = 0$$

Les termes - K x_1 et -K x_2 sont appelés termes de couplage, et les deux équations différentielles sont dites couplées.

Cas de masses-ressorts en translation

L'équation du mouvement

$$m_1 \ddot{x}_1 + (k_1+K) x_1 - K x_2 = 0$$

$$m_2 \ddot{x}_2 + (k_2+K) x_2 - K x_1 = 0$$

Les termes - K x_1 et -K x_2 sont appelés termes de couplage, et les deux équations différentielles sont dites couplées.

La forme matricielle du système d'équations

$$\begin{bmatrix} m_1 & 0 \\ 0 & m_2 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \ddot{x}_1 \\ \ddot{x}_2 \end{Bmatrix} + \begin{bmatrix} k_{1} + K & -K \\ -K & k_{2} + K \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 0 \\ 0 \end{Bmatrix}$$
[M]

[M] et [K] sont appelées, respectivement, matrice de *masse* et matrice de *rigidité* (ou de raideur) du système

Cas de masses-ressorts en translation

Détermination du facteur de couplage

On pose:

$$\omega_1^2 = \frac{k1+K}{m1} \text{ et } \omega_2^2 = \frac{k2+K}{m2} \text{ et } \frac{K}{m1} = \Upsilon^2 \text{ et } \frac{K}{m2} = \beta^2$$

$$\Rightarrow \ddot{x}_1 + \omega_1^2 x_1 - \Upsilon^2 x_2 = 0$$

$$\ddot{x}_2 + \omega_2^2 x_2 - \beta^2 x_1 = 0$$

Cas de masses-ressorts en translation

La résolution de l'équation du mouvement

$$x_1(t) = A_1 cos(\omega_1 t + \varphi_1)$$
 et $x_2(t) = A_2 cos(\omega_2 t + \varphi_2)$

Où, A_1 , A_2 et ϕ sont des constantes et ω l'une des pulsations propres du système.

Cas de masses-ressorts en translation

La substitution de x1 et x2 dans le système d'équations différentielles donne:

$$[\omega_1^2 - \omega^2]A_1 - Y A_2 = 0$$
$$-\beta A_1 + [\omega_2^2 - \omega^2]A_2 = 0$$

Ce qui constitue un système d'équations linéaires homogènes dont les inconnues sont A₁ et A₂.

Cas de masses-ressorts en translation

Ce système admet une solution non identiquement nulle seulement si le déterminant $\Delta(\omega)$ des coefficients de A₁ et A₂ est égal 0.

$$\Delta(\omega) = \frac{k_1 + K - m_1 \omega^2}{-K} \frac{-K}{k_2 + K - m_2 \omega^2}$$

L'équation caractéristique est:

[k₁+ K- m₁
$$\omega^2$$
] [k₂+K-m₂ ω^2] - $K^2 = 0$
 \rightarrow [k₁+ K- m₁ ω^2] [k₂+K-m₂ ω^2] = K^2

Cas de masses-ressorts en translation

$$\rightarrow$$
 [k₁+ K- m₁ ω^2] [k₂+K-m₂ ω^2] = K^2

On pose K₀ facteur de couplage (sans dimension):

$$K_0 = \frac{K^2}{(k_1 + K)(k_2 + K)}$$

Donc :
$$[\omega_1^2 - \omega^2] [\omega_2^2 - \omega^2] = k_0 \omega_1^2 \omega_2^2$$

 k_0 varie de 0 à 1 selon ka valeur de K

Les systèmes linéaires libres à deux degrés de liberté Système amorti

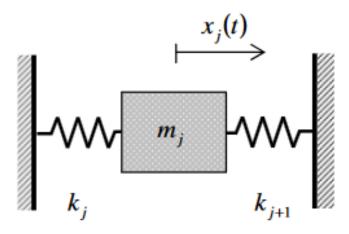
La forme matricielle du système d'équations

$$\begin{bmatrix} m_1 & 0 \\ 0 & m_2 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \ddot{x}_1 \\ \ddot{x}_2 \end{Bmatrix} + \begin{bmatrix} c_2 & -c_2 \\ -c_2 & c_2 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \dot{x}_1 \\ \dot{x}_2 \end{Bmatrix} + \begin{bmatrix} k_{1} + K & -K \\ -K & k_{2} + K \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 0 \\ 0 \end{Bmatrix}$$
[M] [C] [K]

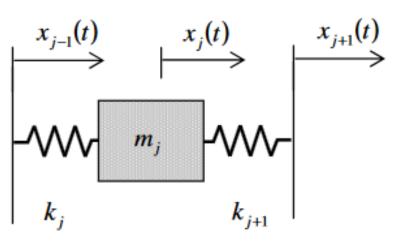
Les systèmes linéaires libres à deux degrés de liberté Système forcé amorti

La forme matricielle du système d'équations

Pour un système à n degrés de liberté, le vecteur déplacement devient un vecteur colonne 1× n et les matrices de masse et de raideur sont des matrices carrées n×n. En considérant une masse j, l'équation d'équilibre s'écrit :

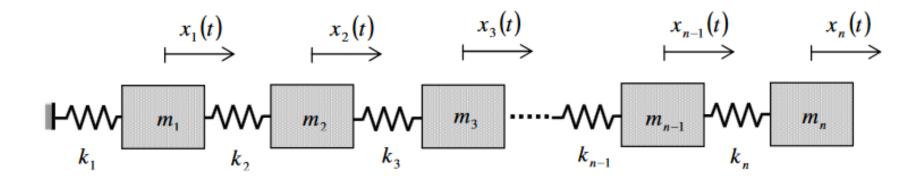


pour les masses j-1 et j+1 bloquées $m_j \ddot{x}_j = -k_j x_j - k_{j+1} x_j$



pour les masses j-1 et j+1 en mouvement $m_j \ddot{x}_j = -k_j (x_j - x_{j-1}) - k_{j+1} (x_j - x_{j+1})$

Généralisation au système complet



$$m_{j}\ddot{x}_{j} = -k_{j}(x_{j} - x_{j-1}) + k_{j+1}(x_{j+1} - x_{j})$$
$$= k_{j}x_{j-1} - (k_{j} + k_{j+1})x_{j} + k_{j+1}x_{j+1}$$

Généralisation au système complet

L'ensemble des équations peut se mettre sous la forme d'un système linéaire:

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

Avec:
$$\mathbf{M} = \text{diag}(m_1, m_2, m_3, ..., m_{n-1}, m_n)$$

$$\mathbf{K} = \begin{bmatrix} k_1 + k_2 & -k_2 & 0 & \cdots & 0 & 0 \\ -k_2 & k_2 + k_3 & -k_3 & \ddots & \vdots & \vdots \\ 0 & -k_3 & \ddots & \ddots & 0 & \vdots \\ \vdots & 0 & \ddots & \ddots & -k_{n-1} & 0 \\ \vdots & \vdots & \ddots & -k_{n-1} & k_{n-1} + k_n & -k_n \\ 0 & 0 & \cdots & 0 & -k_n & k_n \end{bmatrix}$$

Les systèmes linéaires libres à n degrés de liberté Etude énergétique

Énergies cinétiques :

$$2T = \sum_{i} \sum_{j} m_{i,j} \dot{x}_{i} \dot{x}_{j} = [\dot{x}] M \{\dot{x}\}$$

Énergies potentielles :

$$2V = \sum_{i} \sum_{j} K_{i,j} \dot{x}_{i} \dot{x}_{j} = [\dot{x}] K \{\dot{x}\}$$

Énergies de dissipations :

2V =
$$\sum_{i} \sum_{j} f_{i,j} \dot{x}_{i} \dot{x}_{j} = [\dot{x}] f \{\dot{x}\}$$

Les systèmes linéaires libres à n degrés de liberté L'équation de Lagrange

L'équation de Lagrange:

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial}{\partial \dot{x}} \right) \mathsf{T} + \frac{\partial D}{\partial \dot{x}} + \left(\frac{\partial}{\partial x} \right) \mathsf{V} = \{ \mathsf{Q} \}$$

Equation du mouvement

Les vibrations libres d'un système conservatif à n DDLs peuvent être appréhendées à partir du système matriciel suivant

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

- M : est la matrice de masse ou d'inertie
- K : est la matrice de rigidité ou de raideur

[M] et [K] de taille n × n

Equation du mouvement

L'équation du mouvement d'un système amorti à n DDL:

$$M{\ddot{X}} + f{\dot{X}} + K{X} = {Q}$$

M : est la matrice de masse ou d'inertie

• f : est la matrice de dissipation

K : est la matrice de rigidité ou de raideur

Q : sont les forces extérieures