Vibrations des structures

Absorbeurs Dynamiques Accordés (ADA) Tuned Mass Damper (TMD)

Baptiste Bergeot

Maître de Conférences - baptiste.bergeot@insa-cvl.fr - bureau C06

4A INSA Centre Val de Loire Génie des Systèmes Industriels (GSI)

Année 2021/2022



1. Introduction

- 2. Théorie et optimisation des ADA pour des SP à 1DDL
- 2.1 SP non amortie ADA non amorti
- 2.2 SP non amortie ADA amorti
- 2.3 SP amortie ADA amorti

3. Références

Plan du cours

1. Introduction

- 2. Théorie et optimisation des ADA pour des SP à 1DDI
- 3. Références



Définitions

- Un absorbeur dynamique accordé (ADA) est un dispositif constitué d'une masse, d'un ressort et d'un amortisseur qui est fixé à une structure primaires (SP) afin de réduire la réponse dynamique de cette dernière.
- La fréquence de l'absorbeur est accordée à une fréquence structurelle particulière de sorte que lorsque cette fréquence est excitée, l'absorbeur oscille en opposition de phase avec la structure.
- Dans ces conditions, l'énergie vibratoire est transférée de la structure primaire vers l'ADA où elle dissipée.

Définitions

- Un absorbeur dynamique accordé (ADA) est un dispositif constitué d'une masse, d'un ressort et d'un amortisseur qui est fixé à une structure primaires (SP) afin de réduire la réponse dynamique de cette dernière.
- La fréquence de l'absorbeur est accordée à une fréquence structurelle particulière de sorte que lorsque cette fréquence est excitée, l'absorbeur oscille en opposition de phase avec la structure.
- Dans ces conditions, l'énergie vibratoire est transférée de la structure primaire vers l'ADA où elle dissipée.

Historique

- Le concept d'ADA a été appliqué pour la première fois par Frahm en 1909 pour réduire le mouvement de roulis des bateaux ainsi que les vibrations de la coque des bateaux également.
- La théorie de l'ADA a été présentée plus tard dans l'article d'Ormondroyd & Den Hartog (1928), suivie d'une discussion détaillée sur leur optimisation paramétrique dans le livre de Den Hartog sur les vibrations mécaniques (1940).



Plan du cours

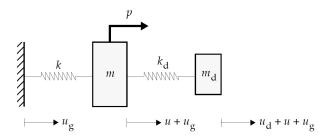
- 1. Introduction
- 2. Théorie et optimisation des ADA pour des SP à 1DDL
- 2.1 SP non amortie ADA non amorti
- 2.2 SP non amortie ADA amorti
- 2.3 SP amortie ADA amorti
- 3. Références

Plan du cours

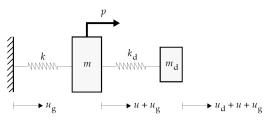
- 1. Introduction
- 2. Théorie et optimisation des ADA pour des SP à 1DDL
- 2.1 SP non amortie ADA non amorti
- 2.2 SP non amortie ADA amorti
- 2.3 SP amortie ADA amorti
- 3. Références

Système étudié

- SP: masse m relié au support par un ressort de raideur k et soumise une excitation par force imposée p et par mouvement du support d'accélération a_q .
- ADA : masse m_d reliée au SP par un ressort de raideur k_d .



Équations du mouvement

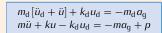


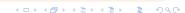
- ullet $u_{
 m g}$: déplacement du support. On a donc $\ddot{u}_{
 m g}=a_{
 m g}$
- u_1 : déplacement absolu de la masse m (SP). On pose $u=u_1-u_{\rm g}$ son déplacement relatif par rapport au support et donc $u_1=u+u_{\rm g}$
- u_2 : déplacement absolu de m_d (ADA). On pose $u_d = u_2 u_1$ son déplacement relatif par rapport au SP et donc $u_2 = u_d + u + u_g$

Équations du mouvement

$$m_{\rm d}\ddot{u}_2 + k_{\rm d}(u_2 - u_1) = 0$$

 $m\ddot{u}_1 + k(u_1 - u_{\rm d}) + k_{\rm d}(u_1 - u_2) = 0$





On considère des excitations périodique de pulsation $\Omega: \boxed{a_{\mathrm{g}} = \hat{a}_{\mathrm{g}}\sin(\Omega t)}$ et $\boxed{p = \hat{p}\sin(\Omega t)}$

On pose donc un solution de la forme : $u = \hat{u}\sin(\Omega t)$ et $u_d = \hat{u}_d\sin(\Omega t)$ que l'on introduit dans les équations du mouvement :

$$\begin{split} \left[\Omega^2 + k_{\rm d}\right] \hat{u}_{\rm d} - m_{\rm d}\Omega^2 \hat{u} &= -m_{\rm d} \hat{a}_{\rm g} \\ -k_{\rm d} \hat{u}_{\rm d} + \left[-m\Omega^2 + k\right] \hat{u} &= -m \hat{a}_{\rm g} + \hat{\rho} \end{split}$$

qui est de la forme $[\mathcal{D}] \left\{ egin{align*} \hat{u}_{\mathrm{d}} \\ \hat{u} \end{array} \right\} = \left\{ egin{align*} F_1 \\ F_2 \end{array} \right\}$ avec

$$[\mathcal{D}] = \begin{bmatrix} -m_{\mathrm{d}}\Omega^2 + k_{\mathrm{d}} & -m_{\mathrm{d}}\Omega^2 \\ -k_{\mathrm{d}} & -m\Omega^2 + k \end{bmatrix}, \quad F_1 = m_{\mathrm{d}}\hat{a}_{\mathrm{g}} \quad \text{et} \quad F_2 = -m\hat{a}_{\mathrm{g}} + \hat{p}.$$

La solution du système précédent est :

$$\begin{split} \hat{u} &= \frac{\hat{p}}{k} \left(\frac{1 - \rho_{d}^{2}}{D_{1}} \right) - \frac{m \hat{a}_{g}}{k} \left(\frac{1 + \bar{m} - \rho_{d}^{2}}{D_{1}} \right) \\ \hat{u}_{d} &= \frac{\hat{p}}{k_{d}} \left(\frac{\bar{m} \rho^{2}}{D_{1}} \right) - \frac{m \hat{a}_{g}}{k_{d}} \left(\frac{\bar{m}}{D_{1}} \right) \end{split}$$

avec

$$\boxed{D_1 = \left[1 - \rho^2\right] \left[1 - \rho_{\rm d}^2\right] - \tilde{m}\rho^2}, \quad \boxed{\rho = \frac{\Omega}{\omega} = \frac{\Omega}{\sqrt{k/m}}}, \quad \boxed{\rho_{\rm d} = \frac{\Omega}{\omega_{\rm d}} = \frac{\Omega}{\sqrt{k_{\rm d}/m_{\rm d}}}}$$

$$\rho = \frac{\Omega}{\omega} = \frac{\Omega}{\sqrt{k/m}} \, ,$$

$$\rho_{\rm d} = \frac{\Omega}{\omega_{\rm d}} = \frac{\Omega}{\sqrt{k_{\rm d}/m_{\rm d}}}$$

et $|\bar{m} = \frac{m_d}{m}|$ le rapport des masse entre le SP et ADA.

Remarque

- Sans ADA résonance pour $\Omega = \omega$
- Avec ADA résonance si $D_1 = 0$

En sélectionnant \bar{m} et ρ_d tels que $\left| 1 + \bar{m} - \rho_d^2 = 0 \right|$ on montre que \hat{u} et \hat{u}_d :

$$1 + \bar{m} - \rho_{\rm d}^2 = 0$$
 on montre que \hat{u}

$$\hat{u} = \frac{\hat{p}}{k}$$

$$\hat{u}_{d} = -\frac{\hat{p}}{k_{d}}\rho^{2} + \frac{m\hat{a}_{g}}{k_{d}}$$

Ce choix:

- isole le mouvement relatif du SP du mouvement du support et réduit la réponse due à la force externe à la valeur pseudo-statique $\frac{\hat{p}}{\nu}$. Une plage typique pour \bar{m} est de 0.01 à 0.1.
- élimine la résonance.

Les paramètres optimaux de l'ADA sont donc :

$$\left.\omega_{\mathrm{d}}\right|_{\mathrm{opt}}=\frac{\Omega}{\sqrt{1+ar{m}}}$$

$$k_{\rm d}|$$

$$\left| \omega_{\rm d} \right|_{\rm opt} = \frac{\Omega}{\sqrt{1 + \tilde{m}}} \quad \Rightarrow \quad \left| k_{\rm d} \right|_{\rm opt} = \left[\left| \omega_{\rm d} \right|_{\rm opt} \right]^2 m_{\rm d} = \frac{\Omega^2 m \tilde{m}}{1 + \tilde{m}}$$

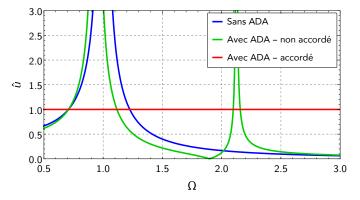


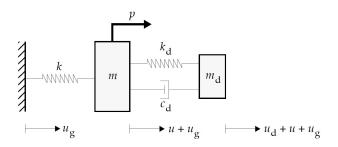
Figure - Evolution fréquentielle du déplacement \hat{u} du SP pour $m=1,\ k=1,\ k_{\rm d}=1,\ \hat{p}=1,$ $\hat{a}_{\rm q}=0.5$ et $\bar{m}=0.1$

Plan du cours

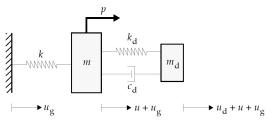
- 1. Introduction
- 2. Théorie et optimisation des ADA pour des SP à 1DDL
- 2.1 SP non amortie ADA non amorti
- 2.2 SP non amortie ADA amorti
- 2.3 SP amortie ADA amorti
- 3. Références

Système étudié

- SP: masse m relié au support par un ressort de raideur k et soumise une excitation par force imposée p et par mouvement du support d'accélération $a_{\rm g}$.
- ADA : masse $m_{\rm d}$ reliée au SP par un ressort de raideur $k_{\rm d}$ et un amortisseur de coefficient d'amortissement $c_{\rm d}$.



Équations du mouvement



- ullet $u_{
 m g}$: déplacement du support. On a donc $\ddot{u}_{
 m g}=a_{
 m g}$
- u_1 : déplacement absolu de la masse m (SP). On pose $u=u_1-u_g$ son déplacement relatif par rapport au support et donc $u_1=u+u_g$
- u_2 : déplacement absolu de $m_{
 m d}$ (ADA). On pose $u_{
 m d}=u_2-u_1$ son déplacement relatif par rapport au SP et donc $u_2=u_{
 m d}+u+u_{
 m g}$

Équations du mouvement

$$\begin{split} m_{\mathrm{d}}\ddot{u}_{\mathrm{d}} + c_{\mathrm{d}}\dot{u}_{\mathrm{d}} + k_{\mathrm{d}}u_{\mathrm{d}} + m_{\mathrm{d}}\ddot{u} &= -m_{\mathrm{d}}a_{\mathrm{g}} \\ m\ddot{u} + ku - c_{\mathrm{d}}\dot{u}_{\mathrm{d}} - k_{\mathrm{d}}u_{\mathrm{d}} &= -ma_{\mathrm{g}} + \rho \end{split}$$

On considère des excitations périodique de pulsation $\Omega: \boxed{a_{\rm g} = \hat{a}_{\rm g} \sin(\Omega t)}$ et $\boxed{p = \hat{p} \sin(\Omega t)}$

Comme il y a de l'amortissement, on pose un solution complexe de la forme : $u = \bar{u}e^{j\Omega t}$ et $u_{\rm d} = \bar{u}_{\rm d}e^{j\Omega t}$ que l'on introduit dans les équations du mouvement :

$$\begin{split} \left[-m_{\rm d}\Omega^2 + jc_{\rm d}\Omega + k_{\rm d} \right] \bar{u}_{\rm d} - m_{\rm d}\Omega^2 \bar{u} &= -m_{\rm d}\hat{a}_{\rm g} \\ - \left[jc_{\rm d}\Omega + k_{\rm d} \right] \bar{u}_{\rm d} + \left[-m\Omega^2 + k \right] \bar{u} &= -m\hat{a}_{\rm g} + \hat{p} \end{split}$$

qui est de la forme $[\mathcal{D}] \left\{ egin{align*} & \bar{u}_{\mathrm{d}} \\ & \bar{u} & \end{array} \right\} = \left\{ egin{align*} & F_1 \\ & F_2 & \end{array} \right\}$ avec

$$[\mathcal{D}] = \begin{bmatrix} -m_{\mathrm{d}}\Omega^2 + jc_{\mathrm{d}}\Omega + k_{\mathrm{d}} & -m_{\mathrm{d}}\Omega^2 \\ -[jc_{\mathrm{d}}\Omega + k_{\mathrm{d}}] & -m\Omega^2 + k \end{bmatrix}, \quad F_1 = m_{\mathrm{d}}\hat{a}_{\mathrm{g}} \quad \text{et} \quad F_2 = -m\hat{a}_{\mathrm{g}} + \hat{p}.$$

La solution du système précédent est :

$$\bar{u} = \frac{\hat{p}}{kD_2} \left[f^2 - \rho^2 + j2\xi_{\rm d}\rho f \right] - \frac{\hat{a}_{\rm g}m}{kD_2} \left[(1 + \bar{m})f^2 - \rho^2 + j2\xi_{\rm d}\rho f (1 + \bar{m}) \right]$$

$$\bar{u}_{\rm d} = \frac{\hat{p}\rho^2}{kD_2} - \frac{\hat{a}_{\rm g}m}{kD_2}$$

avec

$$\xi_{\rm d} = c_{\rm d}/(2\omega_{\rm d} m_{\rm d})$$

$$D_2 = \left[1 - \rho^2\right] \left[f^2 - \rho^2\right] - \tilde{m}\rho^2 f^2 + j2\xi_{\mathrm{d}}\rho f \left[1 - \rho^2(1 + \tilde{m})\right], \quad f = \frac{\omega_{\mathrm{d}}}{\omega}$$

Remarque

- Sans ADA résonance pour $\Omega = \omega$
- Avec ADA résonance si $D_2 = 0$

Les expressions précédentes sont exprimées sous forme polaire :

$$\begin{split} \bar{u} &= \frac{\hat{p}}{k} H_1 e^{j\delta_1} - \frac{\hat{a}_g m}{k} H_2 e^{j\delta_2} \\ \bar{u}_d &= \frac{\hat{p}}{k} H_3 e^{-j\delta_3} - \frac{\hat{a}_g m}{k} H_4 e^{-j\delta_4} \end{split}$$

avec

$$H_{1} = \frac{\sqrt{\left[f^{2} - \rho^{2}\right]^{2} + \left[2\xi_{d}\rho f\right]^{2}}}{|D_{2}|} \quad ; \quad H_{2} = \frac{\sqrt{\left[(1 + \tilde{m})f^{2} - \rho^{2}\right]^{2} + \left[2\xi_{d}\rho f(1 + \tilde{m})\right]^{2}}}{|D_{2}|}$$

$$H_{3} = \frac{\rho^{2}}{|D_{2}|} \quad ; \quad H_{4} = \frac{1}{|D_{2}|}$$

$$|D_{2}| = \sqrt{\left(\left[1 - \rho^{2}\right]\left[f^{2} - \rho^{2}\right] - \tilde{m}\rho^{2}f^{2}\right)^{2} + \left(2\xi_{d}\rho f\left[1 - \rho^{2}(1 + \tilde{m})\right]\right)^{2}}$$

Remarque

Dans la plupart des application on a $\bar{m} \approx 0.05 \ll 1$, par conséquent $|H_1 \approx H_2|$



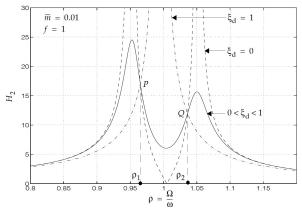


Figure – H_2 en fonction de ρ .

- On passe de 1 pic pour $\xi_d = 1$ à deux pic $\xi_d = 0 \Rightarrow$ Optimal entre les deux
- Toutes les courbe passent par les points P et $Q \Rightarrow$ position indépendante de $\xi_{
 m d}$

Position de P et O

On écrit H_2 sous la forme suivante :

$$H_2 = \sqrt{\frac{a_1^2 + \xi_d^2 a_2^2}{a_3^2 + \xi_d^2 a_4^2}} = \frac{a_2}{a_4} \sqrt{\frac{a_1^2 / a_2^2 + \xi_d^2}{a_3^2 / a_4^2 + \xi_d^2}}$$

qui devient indépendant de ξ_d si $|a_1/a_2| = |a_3/a_4|$, dans ce cas : $H_2|_{P,Q} = \frac{a_2}{a_4}$

$$H_2|_{P,Q} = \frac{a_2}{a_4}$$

En remplaçant les expressions de a dans $|a_1/a_2| = |a_3/a_4|$ on obtient une équation du 2nd degré en ρ^2 :

$$\rho^4 - \left[(1 + \bar{m})f^2 + \frac{1 + 0.5\bar{m}}{1 + \bar{m}} \right] \rho^2 + f^2 = 0$$

dont les deux racines positive sont notées ρ_1 et ρ_2 . On a donc finalement :

$$H_2|_{P,Q} = \frac{1 + \bar{m}}{\left|1 - \rho_{1,2}^2 (1 + \bar{m})\right|}$$

Stratégie d'optimisation

On souhaite minimiser l'amplitude maximale de H_2 , pour cela on va :

égaliser les deux valeur de $H_2|_{P,Q}$, ceci équivaut à :

$$|1 - \rho_1^2(1 + \bar{m})| = |1 - \rho_2^2(1 + \bar{m})|$$

qui conduit à :

$$f_{\text{opt}} = \frac{\sqrt{1 - 0.5\tilde{m}}}{1 + \tilde{m}} \; ; \; \left[\omega_{\text{d}} \right|_{\text{opt}} = f_{\text{opt}} \omega \right] \Rightarrow \left[\rho_{1,2} \right|_{\text{opt}} = \sqrt{\frac{1 \pm \sqrt{0.5\tilde{m}}}{1 + \tilde{m}}} \; ; \; \left[H_2 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_2 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_2 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_2 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_2 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_2 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_3 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H_4 \right|_{\text{opt}} = \frac{1 + \tilde{m}}{\sqrt{0.5\tilde{m}}} \; ; \; \left[H$$

$$H_2|_{\text{opt}} = \frac{1 + \bar{m}}{\sqrt{0.5\bar{m}}}$$

augmenter la valeur de ξ_d jusqu'à ce que les pics coincident avec les points P et Q, on obtient:

$$\left. \xi_{\rm d} \right|_{\rm opt} = \sqrt{\frac{\tilde{m}(3 - \sqrt{0.5\tilde{m}})}{8(1 + \tilde{m})(1 - 0.5\tilde{m})}}$$

Cet état correspond aux performances optimales de l'ADA

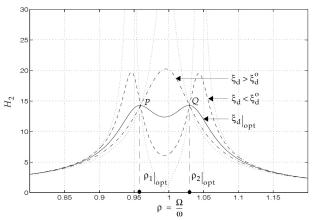
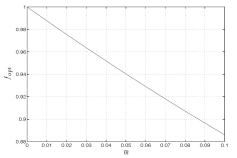
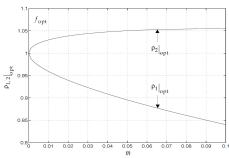
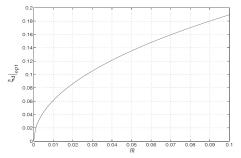
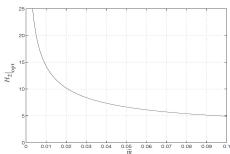


Figure - H_2 en fonction de ρ .







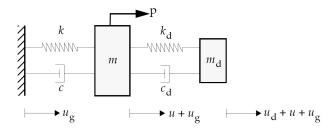


Plan du cours

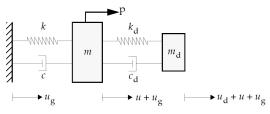
- 1. Introduction
- 2. Théorie et optimisation des ADA pour des SP à 1DDL
- 2.1 SP non amortie ADA non amorti
- 2.2 SP non amortie ADA amorti
- 2.3 SP amortie ADA amorti
- 3. Références

Système étudié

- SP: masse m relié au support par un ressort de raideur k et un amortisseur de coefficient d'amortissement c et soumise une excitation par force imposée p et par mouvement du support d'accélération a_g.
- ADA : masse $m_{\rm d}$ reliée au SP par un ressort de raideur $k_{\rm d}$ et un amortisseur de coefficient d'amortissement $c_{\rm d}$.



Équations du mouvement



- ullet $u_{
 m g}$: déplacement du support. On a donc $\ddot{u}_{
 m g}=a_{
 m g}$
- u_1 : déplacement absolu de la masse m (SP). On pose $u=u_1-u_g$ son déplacement relatif par rapport au support et donc $u_1=u+u_g$
- u_2 : déplacement absolu de m_d (ADA). On pose $u_d = u_2 u_1$ son déplacement relatif par rapport au SP et donc $u_2 = u_d + u + u_g$

Équations du mouvement

$$m_{\mathrm{d}}\ddot{u}_{\mathrm{d}} + c_{\mathrm{d}}\dot{u}_{\mathrm{d}} + k_{\mathrm{d}}u_{\mathrm{d}} + m_{\mathrm{d}}\ddot{u} = -m_{\mathrm{d}}a_{\mathrm{g}}$$

$$m\ddot{u} + c\dot{u} + ku - c_{\mathrm{d}}\dot{u}_{\mathrm{d}} - k_{\mathrm{d}}u_{\mathrm{d}} = -ma_{\mathrm{g}} + p$$

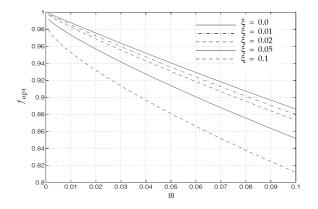
On procédant comme précédemment on arrive à :

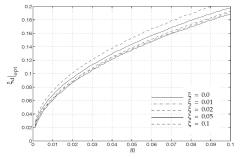
$$\begin{split} \bar{u} &= \frac{\hat{p}}{k} H_5 \mathrm{e}^{i\delta_5} - \frac{\hat{a}_\mathrm{g} m}{k} H_6 \mathrm{e}^{i\delta_6} \\ \bar{u}_\mathrm{d} &= \frac{\hat{p}}{k} H_7 \mathrm{e}^{-j\delta_7} - \frac{\hat{a}_\mathrm{g} m}{k} H_8 \mathrm{e}^{-j\delta_8} \end{split}$$

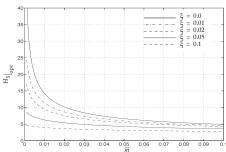
avec

Stratégie d'optimisation

Le même que pour SP non amortie - ADA amorti mais pas de résultat analytique. ⇒ Les différentes équations sont résolues numériquement.







Plan du cours

- 1. Introduction
- 2. Théorie et optimisation des ADA pour des SP à 1DDI
- 3. Références



Ce document à été rédigé à l'aide de l'ouvrage suivant :

Jerome J. Connor, Introduction to Structural Motion Control, 2002, Prentice Hall (ISBN 0130091383), Chapitre 4