DE LA RECHERCHE À L'INDUSTRIE



Modèle simplifié d'interface table vibrante/maquette

Alberto FRAU Benjamin RICHARD

CEA, DEN, DANS, DM2S, SEMT Laboratoire d'Etudes de Mécanique Sismique, Gif-sur-Yvette, F-91191.

www.cea.fr

Club Cast3M 2013

DE LA RECHERCHE À L'INDUSTRIE

CONTEXTE ET OBJECTIFS

Contexte

- Revaluation de sureté des INB & INBS depuis 2011
 - REX suite aux évènements de Fukushima-Daiichi NPP:
 Evaluations complémentaires de sureté (ECS) demandées par la Commission Européenne;
 Composantes des évaluations complémentaires : le risque sismique.







CONTEXTE ET OBJECTIFS

Un besoin experimental

- Les tables vibrantes offrent un outil puissant pour évaluer le comportement sismique des structures;
- Les forces d'inertie sont prises en compte naturellement







 L'interprétation des essais expérimentaux nécessite une description précise des conditions au limites et de fixation d'une maquette sur la table vibrante

- Le système est composé de:
 - Structure;
 - Table vibrante;
 - Vérins et système de contrôle.



- Le système est composé de:
 - Structure;
 - Table vibrante;
 - Vérins et système de contrôle.



Structure

- Le système est composé de:
 - Structure;
 - Table vibrante;
 - Vérins et système de contrôle.



Structure



- Le système est composé de:
 - Structure;
 - Table vibrante;
 - Vérins et système de contrôle.



Structure

CONTEXTE ET OBJECTIFS

Histoire de l'installation TAMARIS

- 1990 : 1^{er} essai 1990;
- 1996: Premières campagnes expérimentales à une échelle plus importante (CASSBA; CAMUS);
- 1998: Première étude pour considérer les effets de couplage table-maquette;
- 2005-2008: Modèle FEM de la table AZALEE [Le Maoult et al, 2006]
- 2013... : Modèle simplifié





Observations

• Effet Globale: chute des fréquences propres

Maquette à base encastrée	Maquette fixée à la table
8.98 Hz	6.78 Hz

• **Effet mécanique**: déformation de la table vibrante





Stratégie de modélisation

 La table vibrante est modélisée explicitement dans les simulations numériques par une modèle "full FEM"





Conséquence

• Le temps de calcul augmente !!!

Objectifs

- Proposer une approche simplifiée permettant de condenser le comportement de la table vibrante à l'interface table/maquette
- Proposer une stratégie d'identification efficace et automatisable

Equation du mouvement

Equation d'équilibre :

 $div\left(\underline{\underline{\sigma}}^{\Omega_{1}}\right) + \underline{\underline{f}}^{\Omega_{1}} = \rho^{\Omega_{1}}\underline{\underline{\ddot{u}}}^{\Omega_{1}}$ in Ω_{1}

Conditions aux limites :

$$\underline{\underline{\sigma}}^{\Omega_1}\underline{\underline{n}} = \underline{\underline{t}}^{\Omega_1} \quad \text{on } \partial \Omega_1^{\sigma} \quad \underline{\underline{u}}^{\Omega_1} = \underline{\underline{u}}_0^{\Omega_1}$$



Equation du mouvement

Equation d'équilibre :

 $div\left(\underline{\underline{\sigma}}^{\Omega_{1}}\right) + \underline{\underline{f}}^{\Omega_{1}} = \rho^{\Omega_{1}}\underline{\underline{\ddot{u}}}^{\Omega_{1}} \text{ in } \Omega_{1}$ $div\left(\underline{\underline{\sigma}}^{\Omega_{2}}\right) + \underline{\underline{f}}^{\Omega_{2}} = \rho^{\Omega_{2}}\underline{\underline{\ddot{u}}}^{\Omega_{2}} \text{ in } \Omega_{2}$

Conditions aux limites :

 $\underline{\underline{\sigma}}^{\Omega_1} \underline{\underline{n}} = \underline{\underline{t}}^{\Omega_1} \quad \text{on } \partial \Omega_1^{\sigma} \quad \underline{\underline{u}}^{\Omega_1} = \underline{\underline{u}}_0^{\Omega_1} \quad \text{on } \partial \Omega_1^{u}$ $\underline{\underline{\sigma}}^{\Omega_2} \underline{\underline{n}} = \underline{\underline{t}}^{\Omega_2} \quad \text{on } \partial \Omega_2^{\sigma} \quad \underline{\underline{u}}^{\Omega_2} = \underline{\underline{u}}_0^{\Omega_2} \quad \text{on } \partial \Omega_2^{u}$



Equation du mouvement

Equation d'équilibre:

 $div\left(\underline{\underline{\sigma}}^{\Omega_{1}}\right) + \underline{\underline{f}}^{\Omega_{1}} = \rho^{\Omega_{1}}\underline{\underline{\ddot{u}}}^{\Omega_{1}} \text{ in } \Omega_{1}$ $div\left(\underline{\underline{\sigma}}^{\Omega_{2}}\right) + \underline{\underline{f}}^{\Omega_{2}} = \rho^{\Omega_{2}}\underline{\underline{\ddot{u}}}^{\Omega_{2}} \text{ in } \Omega_{2}$

Conditions aux limites :

 $\underline{\underline{\sigma}}^{\Omega_{1}}\underline{\underline{n}} = \underline{\underline{t}}^{\Omega_{1}} \quad \text{on } \partial\Omega_{1}^{\sigma} \quad \underline{\underline{u}}^{\Omega_{1}} = \underline{\underline{u}}_{0}^{\Omega_{1}} \quad \text{on } \partial\Omega_{1}^{u}$ $\underline{\underline{\sigma}}^{\Omega_{2}}\underline{\underline{n}} = \underline{\underline{t}}^{\Omega_{2}} \quad \text{on } \partial\Omega_{2}^{\sigma} \quad \underline{\underline{u}}^{\Omega_{2}} = \underline{\underline{u}}_{0}^{\Omega_{2}} \quad \text{on } \partial\Omega_{2}^{u}$ $\underline{\underline{\sigma}}^{\Omega_{1}}\underline{\underline{n}} = -\underline{\underline{\sigma}}^{\Omega_{2}}\underline{\underline{n}} \quad \text{on } \Gamma_{12}$



Equation du mouvement

Equation d'équilibre:

$$div\left(\underline{\underline{\sigma}}^{\Omega_{1}}\right) + \underline{\underline{f}}^{\Omega_{1}} = \rho^{\Omega_{1}}\underline{\underline{\ddot{u}}}^{\Omega_{1}} \text{ in } \Omega_{1}$$
$$div\left(\underline{\underline{\sigma}}^{\Omega_{2}}\right) + \underline{\underline{f}}^{\Omega_{2}} = \rho^{\Omega_{2}}\underline{\underline{\ddot{u}}}^{\Omega_{2}} \text{ in } \Omega_{2}$$

Conditions aux limites :

$$\underline{\underline{\sigma}}^{\Omega_{1}}\underline{\underline{n}} = \underline{\underline{t}}^{\Omega_{1}} \quad \text{on } \partial\Omega_{1}^{\sigma} \quad \underline{\underline{u}}^{\Omega_{1}} = \underline{\underline{u}}_{0}^{\Omega_{1}} \quad \text{on } \partial\Omega_{1}^{u}$$
$$\underline{\underline{\sigma}}^{\Omega_{2}}\underline{\underline{n}} = \underline{\underline{t}}^{\Omega_{2}} \quad \text{on } \partial\Omega_{2}^{\sigma} \quad \underline{\underline{u}}^{\Omega_{2}} = \underline{\underline{u}}_{0}^{\Omega_{2}} \quad \text{on } \partial\Omega_{2}^{u}$$
$$\underline{\underline{\sigma}}^{\Omega_{1}}\underline{\underline{n}} = -\underline{\underline{\sigma}}^{\Omega_{2}}\underline{\underline{n}} \quad \text{on } \Gamma_{12}$$

$$\sum_{\substack{u_0 \\ u_0 \\$$

.0.

$$\frac{\partial^{2}}{\partial t^{2}} \int_{\Omega_{1}} \rho^{\Omega_{1}} \underline{u}^{\Omega_{1}} \cdot \underline{v}^{\Omega_{1}} d\Omega + \frac{\partial^{2}}{\partial t^{2}} \int_{\Omega_{2}} \rho^{\Omega_{2}} \underline{u}^{\Omega_{2}} \cdot \underline{v}^{\Omega_{2}} d\Omega + \int_{\Omega_{1}} \underline{\underline{\sigma}}(\underline{u}^{\Omega_{1}}) : \underline{\underline{\epsilon}}(\underline{v}^{\Omega_{1}}) d\Omega + \int_{\Omega_{2}} \underline{\underline{\sigma}}(\underline{u}^{\Omega_{2}}) : \underline{\underline{\epsilon}}(\underline{v}^{\Omega_{2}}) d\Omega = \int_{\partial\Omega_{1}^{\sigma}} \underline{\underline{t}}^{\Omega_{1}} \cdot \underline{\underline{v}}^{\Omega_{1}} d\Gamma + \int_{\partial\Omega_{2}^{\sigma}} \underline{\underline{t}}^{\Omega_{2}} \cdot \underline{v}^{\Omega_{2}} d\Gamma + \int_{\partial\Omega_{1}^{u}} \underline{\underline{R}}^{\partial\Omega_{1}^{u}}(\underline{u}^{\Omega_{1}}) \cdot \underline{\underline{v}}^{\Omega_{1}} d\Gamma + \int_{\partial\Omega_{2}^{u}} \underline{\underline{R}}^{\partial\Omega_{2}^{u}}(\underline{u}^{\Omega_{2}}) \cdot \underline{\underline{v}}^{\Omega_{2}} d\Gamma + \int_{\Gamma_{12}} \underline{\underline{R}}^{\Gamma_{12}}(\underline{\underline{u}}^{\Omega_{1}} - \underline{\underline{u}}^{\Omega_{2}}) \cdot (\underline{\underline{v}}^{\Omega_{1}} - \underline{\underline{v}}^{\Omega_{2}}) d\Gamma$$

Approche proposée

Equation d'équilibre – forme discrétisée :

$$\begin{split} \textbf{\textit{M}}\ddot{\textbf{\textit{u}}} + \textbf{\textit{C}}\dot{\textbf{\textit{u}}} + \textbf{\textit{K}}\textbf{\textit{u}} &= \textbf{\textit{F}}_{ext} \\ \text{where } \textbf{\textit{M}}, \textbf{\textit{C}}, \textbf{\textit{K}} \in \mathcal{M}(n_{DoF}, n_{DoF}) \\ \textbf{\textit{u}} \in \mathcal{M}(n_{DoF}, 1) \\ n_{DoF} \text{ est le nombre de DDL} \end{split}$$



Approche proposée

Equation d'équilibre – forme discrétisée :

$$\begin{split} \textbf{\textit{M}}\ddot{\textbf{\textit{u}}} + \textbf{\textit{C}}\dot{\textbf{\textit{u}}} + \textbf{\textit{K}}\textbf{\textit{u}} &= \textbf{\textit{F}}_{ext} \\ \text{where } \textbf{\textit{M}}, \textbf{\textit{C}}, \textbf{\textit{K}} \in \mathcal{M}(n_{DoF}, n_{DoF}) \\ \textbf{\textit{u}} \in \mathcal{M}(n_{DoF}, 1) \\ n_{DoF} \text{ est le nombre de DDL} \end{split}$$



En projetant sur la base des modes à base encastrée et d'interface : $u^{\Omega_1} = \Phi a + \Psi b$ où $a \in \mathcal{M}(n_{bf}^{\Omega_1}, 1), b \in \mathcal{M}(n_{in}^{\Omega_1}, 1)$ $\Phi \in \mathcal{M}(n_{DoF}^{\Omega_1}, n_{bf}^{\Omega_1})$ $\Psi \in \mathcal{M}(n_{DoF}^{\Omega_1}, n_{in}^{\Omega_1})$ u^{Ω_1} u^{Ω_1} u^{Φ_1} u^{Φ_2}

$$\boldsymbol{\Phi} = \begin{bmatrix} \boldsymbol{\phi}_1 & \boldsymbol{\phi}_2 & \cdots & \boldsymbol{\phi}_i & \cdots & \boldsymbol{\phi}_{n_{bf}^{\Omega_1}} \end{bmatrix} \\ \boldsymbol{\Psi} = \begin{bmatrix} \boldsymbol{\psi}_1 & \boldsymbol{\psi}_2 & \cdots & \boldsymbol{\psi}_i & \cdots & \boldsymbol{\psi}_{n_{bf}^{\Omega_1}} \end{bmatrix}$$

où ϕ_i est le i-eme mode à base encastrée où ψ_i est le i-eme mode d'interface

Equation d'équilibre dans le domaine fréquentielle :

$$\begin{cases} \left(K_{bfbf}^{\Omega_{1}}-\omega^{2}M_{bfbf}^{\Omega_{1}}+i\omega C_{bfbf}^{\Omega_{1}}\right)a+\left(-\omega^{2}M_{bfin}^{\Omega_{1}}+i\omega C_{bfin}^{\Omega_{1}}\right)b=F_{ext}^{bf}\\ \left(K_{inin}^{\Omega_{1}}-\omega^{2}M_{inin}^{\Omega_{1}}+i\omega C_{inin}^{\Omega_{1}}+K^{int}(\omega)\right)b+\left(-\omega^{2}\left(M_{bfin}^{\Omega_{1}}\right)^{t}+i\omega\left(C_{bfin}^{\Omega_{1}}\right)^{t}\right)a=F_{ext}^{int}\end{cases}$$

Equation d'équilibre dans le domaine fréquentielle:

$$\begin{cases} \left(K_{bfbf}^{\Omega_{1}} - \omega^{2}M_{bfbf}^{\Omega_{1}} + i\omega C_{bfbf}^{\Omega_{1}}\right)a + \left(-\omega^{2}M_{bfin}^{\Omega_{1}} + i\omega C_{bfin}^{\Omega_{1}}\right)b = F_{ext}^{bf} \\ \left(K_{inin}^{\Omega_{1}} - \omega^{2}M_{inin}^{\Omega_{1}} + i\omega C_{inin}^{\Omega_{1}} + K^{int}(\omega)\right)b + \left(-\omega^{2}\left(M_{bfin}^{\Omega_{1}}\right)^{t} + i\omega\left(C_{bfin}^{\Omega_{1}}\right)^{t}\right)a = F_{ext}^{in} \\ \text{où } K_{bfbf}^{\Omega_{1}}, M_{bfbf}^{\Omega_{1}}, C_{bfbf}^{\Omega_{1}} \in \mathcal{M}\left(n_{bf}^{\Omega_{1}}, n_{bf}^{\Omega_{1}}\right)^{3} \\ K_{inin}^{\Omega_{1}}, M_{inin}^{\Omega_{1}}, C_{inin}^{\Omega_{1}} \in \mathcal{M}\left(n_{in}^{\Omega_{1}}, n_{in}^{\Omega_{1}}\right)^{2} \end{cases}$$

Equation d'équilibre dans le domaine fréquentielle:

 $\begin{cases} \left(K_{bfbf}^{\Omega_{1}} - \omega^{2} M_{bfbf}^{\Omega_{1}} + i\omega C_{bfbf}^{\Omega_{1}} \right) a + \left(-\omega^{2} M_{bfin}^{\Omega_{1}} + i\omega C_{bfin}^{\Omega_{1}} \right) b = F_{ext}^{bf} \\ \left(K_{inin}^{\Omega_{1}} - \omega^{2} M_{inin}^{\Omega_{1}} + i\omega C_{inin}^{\Omega_{1}} + K^{int}(\omega) \right) b + \left(-\omega^{2} \left(M_{bfin}^{\Omega_{1}} \right)^{t} + i\omega \left(C_{bfin}^{\Omega_{1}} \right)^{t} \right) a = F_{ext}^{in} \\ \text{où } K_{bfbf}^{\Omega_{1}}, M_{bfbf}^{\Omega_{1}}, C_{bfbf}^{\Omega_{1}} \in \mathcal{M} \left(n_{bf}^{\Omega_{1}}, n_{bf}^{\Omega_{1}} \right)^{3} \\ K_{inin}^{\Omega_{1}}, M_{inin}^{\Omega_{1}}, C_{inin}^{\Omega_{1}} \in \mathcal{M} \left(n_{in}^{\Omega_{1}}, n_{in}^{\Omega_{1}} \right)^{3} \\ M_{bfin}^{\Omega_{1}}, C_{bfin}^{\Omega_{1}} \in \mathcal{M} \left(n_{bf}^{\Omega_{1}}, n_{in}^{\Omega_{1}} \right)^{2} \end{cases}$

 $K^{int}(\omega)$ représente le comportment de l'interface Γ_{12}

Equation d'équilibre dans le domaine fréquentielle:

 $\begin{cases} \left(K_{bfbf}^{\Omega_{1}} - \omega^{2} M_{bfbf}^{\Omega_{1}} + i\omega C_{bfbf}^{\Omega_{1}} \right) a + \left(-\omega^{2} M_{bfin}^{\Omega_{1}} + i\omega C_{bfin}^{\Omega_{1}} \right) b = F_{ext}^{bf} \\ \left(K_{inin}^{\Omega_{1}} - \omega^{2} M_{inin}^{\Omega_{1}} + i\omega C_{inin}^{\Omega_{1}} + K^{int}(\omega) \right) b + \left(-\omega^{2} \left(M_{bfin}^{\Omega_{1}} \right)^{t} + i\omega \left(C_{bfin}^{\Omega_{1}} \right)^{t} \right) a = F_{ext}^{in} \\ \text{où } K_{bfbf}^{\Omega_{1}}, M_{bfbf}^{\Omega_{1}}, C_{bfbf}^{\Omega_{1}} \in \mathcal{M} \left(n_{bf}^{\Omega_{1}}, n_{bf}^{\Omega_{1}} \right)^{3} \\ K_{inin}^{\Omega_{1}}, M_{inin}^{\Omega_{1}}, C_{inin}^{\Omega_{1}} \in \mathcal{M} \left(n_{in}^{\Omega_{1}}, n_{in}^{\Omega_{1}} \right)^{2} \end{cases}$

 $K^{int}(\omega)$ représente le comportment de l'interface Γ_{12}

Pour un mouvement de corps rigide de l'interface, on obtient:

$$\begin{cases} \left(\boldsymbol{K}_{bfbf}^{\Omega_{1}}-\omega^{2}\boldsymbol{M}_{bfbf}^{\Omega_{1}}+i\omega\boldsymbol{C}_{bfbf}^{\Omega_{1}}\right)\boldsymbol{a}+\left(-\omega^{2}\boldsymbol{M}_{bfin}^{\Omega_{1}}\right)\boldsymbol{b}=\boldsymbol{F}_{ext}^{bf}\\ \left(\boldsymbol{K}^{int}(\omega)-\omega^{2}\boldsymbol{M}_{inin}^{\Omega_{1}}\right)\boldsymbol{b}+\left(-\omega^{2}\left(\boldsymbol{M}_{bfin}^{\Omega_{1}}\right)^{t}\right)\boldsymbol{a}=\boldsymbol{F}_{ext}^{in}\\ \left(\boldsymbol{K}_{bfbf}^{\Omega_{1}}\right]_{ij}=\delta_{ij}\end{cases}$$

Approche proposée

$$\begin{cases} \left(\mathbf{K}_{bfbf}^{\Omega_{1}} - \omega^{2} \mathbf{M}_{bfbf}^{\Omega_{1}} + i\omega \mathbf{C}_{bfbf}^{\Omega_{1}} \right) \mathbf{a} + \left(-\omega^{2} \mathbf{M}_{bfin}^{\Omega_{1}} \right) \mathbf{b} = \mathbf{F}_{ext}^{bf} \\ \left(\mathbf{K}^{int}(\omega) - \omega^{2} \mathbf{M}_{inin}^{\Omega_{1}} \right) \mathbf{b} + \left(-\omega^{2} \left(\mathbf{M}_{bfin}^{\Omega_{1}} \right)^{t} \right) \mathbf{a} = \mathbf{F}_{ext}^{in} \end{cases}$$

où:

$$\boldsymbol{M}_{inin}^{\Omega_{1}} = \begin{bmatrix} M_{tot}^{\Omega_{1}} & 0 & 0 & 0 & -M_{tot}^{\Omega_{1}}(d_{G}^{e_{3}}) & -M_{tot}^{\Omega_{1}}(d_{G}^{e_{1}}) \\ & M_{tot}^{\Omega_{1}} & 0 & M_{tot}^{\Omega_{1}}(d_{G}^{e_{3}}) & 0 & M_{tot}^{\Omega_{1}}(d_{G}^{e_{2}}) \\ & & M_{tot}^{\Omega_{1}} & -M_{tot}^{\Omega_{1}}(d_{G}^{e_{2}}) & M_{tot}^{\Omega_{1}}(d_{G}^{e_{1}}) & 0 \\ & & & I_{e1}^{\Omega_{1}} & 0 & 0 \\ & & & & I_{e2}^{\Omega_{1}} & 0 \\ sym & & & & & I_{e3}^{\Omega_{1}} \end{bmatrix}$$

$$\begin{bmatrix} \mathbf{K}_{bfbf}^{\Omega_{1}} \end{bmatrix}_{ij} = \delta_{ij} \left(\omega_{\phi_{i}}^{\Omega_{1}} \right)^{2};$$
$$\begin{bmatrix} \mathbf{M}_{bfbf}^{\Omega_{1}} \end{bmatrix}_{ij} = \delta_{ij}$$

Approche proposée

$$\begin{cases} \left(\mathbf{K}_{bfbf}^{\Omega_{1}} - \omega^{2} \mathbf{M}_{bfbf}^{\Omega_{1}} + i\omega \mathbf{C}_{bfbf}^{\Omega_{1}} \right) \mathbf{a} + \left(-\omega^{2} \mathbf{M}_{bfin}^{\Omega_{1}} \right) \mathbf{b} = \mathbf{F}_{ext}^{bf} \\ \left(\mathbf{K}^{int}(\omega) - \omega^{2} \mathbf{M}_{inin}^{\Omega_{1}} \right) \mathbf{b} + \left(-\omega^{2} \left(\mathbf{M}_{bfin}^{\Omega_{1}} \right)^{t} \right) \mathbf{a} = \mathbf{F}_{ext}^{in} \end{cases}$$

où:

$$\boldsymbol{M}_{inin}^{\Omega_{1}} = \begin{bmatrix} M_{tot}^{\Omega_{1}} & 0 & 0 & 0 & -M_{tot}^{\Omega_{1}}(d_{G}^{e_{3}}) & -M_{tot}^{\Omega_{1}}(d_{G}^{e_{1}}) \\ M_{tot}^{\Omega_{1}} & 0 & M_{tot}^{\Omega_{1}}(d_{G}^{e_{3}}) & 0 & M_{tot}^{\Omega_{1}}(d_{G}^{e_{2}}) \\ & & M_{tot}^{\Omega_{1}} & -M_{tot}^{\Omega_{1}}(d_{G}^{e_{2}}) & M_{tot}^{\Omega_{1}}(d_{G}^{e_{1}}) & 0 \\ & & & I_{e1}^{\Omega_{1}} & 0 & 0 \\ & & & & I_{e2}^{\Omega_{1}} & 0 \\ sym & & & & & I_{e3}^{\Omega_{1}} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \boldsymbol{K}_{bfbf}^{\Omega_{1}} \end{bmatrix}_{ij} = \delta_{ij} \begin{pmatrix} \omega_{\phi_{i}}^{\Omega_{1}} \end{pmatrix}^{2};$$

Le problème peut être écrit sur la forme suivante :

$$\left\{ \delta_{ij} \left[\left(\omega_{\phi_i}^{\Omega_1} \right)^2 \left(1 + 2i\omega\xi_{\phi_i} \right) - \omega^2 \right] - \left[\left(\omega^4 M_{bfin}^{\Omega_1} \right) \left(\mathcal{C}^{-1}(\omega) \right) \left(M_{bfin}^{\Omega_1} \right)^t \right]_{ij} \right\} a_j = 0$$

où: $\mathcal{C}(\omega) = \left(K^{int}(\omega) - \omega^2 M_{inin}^{\Omega_1} \right) \qquad \left[F_{ext}^{bf} + \left(\omega^2 M_{bfin}^{\Omega_1} \right) \left(\mathcal{C}^{-1}(\omega) \right) F_{ext}^{in} \right]_i$

Approche proposée

$$\left\{ \delta_{ij} \left[\left(\omega_{\phi_i}^{\Omega_1} \right)^2 \left(1 + 2i\omega\xi_{\phi_i} \right) - \omega^2 \right] - \left[\left(\omega^4 M_{bfin}^{\Omega_1} \right) \left(\mathcal{C}^{-1}(\omega) \right) \left(M_{bfin}^{\Omega_1} \right)^t \right]_{ij} \right\} a_j = \left[F_{ext}^{bf} + \left(\omega^2 M_{bfin}^{\Omega_1} \right) \left(\mathcal{C}^{-1}(\omega) \right) F_{ext}^{in} \right]_i \right]_{ij} \right\} a_j = \left[F_{ext}^{bf} + \left(\omega^2 M_{bfin}^{\Omega_1} \right) \left(\mathcal{C}^{-1}(\omega) \right) F_{ext}^{in} \right]_i \right]_i$$

Approche proposée

$$\begin{cases} \delta_{ij} \left[\left(\omega_{\phi_i}^{\Omega_1} \right)^2 \left(1 + 2i\omega\xi_{\phi_i} \right) - \omega^2 \right] - \left[\left(\omega^4 M_{bfin}^{\Omega_1} \right) \left(\mathcal{C}^{-1}(\omega) \right) \left(M_{bfin}^{\Omega_1} \right)^t \right]_{ij} \end{cases} a_j = \\ \left[F_{ext}^{bf} + \left(\omega^2 M_{bfin}^{\Omega_1} \right) \left(\mathcal{C}^{-1}(\omega) \right) F_{ext}^{in} \right]_i \end{cases}$$

- Système 2D brochette avec une masse en tête;
- Mouvement dans la direction x;

•
$$K^{int}(\omega)$$
:
 $[K^{int}(\omega)]_{xx} = k_x^{int}(1+2i\xi_x^{int}) - \omega^2 m$
 $[K^{int}(\omega)]_{\theta_y\theta_y} = k_{\theta}^{int}(1+2i\xi_{\theta}^{int}) - \omega^2 I_{\theta}$

Approche proposée

$$\begin{split} \left\{ \delta_{ij} \left[\left(\omega_{\phi_i}^{\Omega_1} \right)^2 \left(1 + 2i\omega\xi_{\phi_i} \right) - \omega^2 \right] - \left[\left(\omega^4 \boldsymbol{M}_{bfin}^{\Omega_1} \right) (\boldsymbol{C}^{-1}(\omega)) \left(\boldsymbol{M}_{bfin}^{\Omega_1} \right)^t \right]_{ij} \right\} a_j = \\ \left[\boldsymbol{F}_{ext}^{bf} + \left(\omega^2 \boldsymbol{M}_{bfin}^{\Omega_1} \right) (\boldsymbol{C}^{-1}(\omega)) \boldsymbol{F}_{ext}^{in} \right]_i \end{split}$$

- Système 2D brochette avec une masse en tête
- Mouvement dans la direction x

•
$$K^{int}(\omega)$$
:
 $[K^{int}(\omega)]_{xx} = k_x^{int}(1+2i\xi_x^{int}) - \omega^2 m$
 $[K^{int}(\omega)]_{\theta_y \theta_y} = k_{\theta}^{int}(1+2i\xi_{\theta}^{int}) - \omega^2 I_{\theta}$

La partie homogène de l'équation devient :

$$\left[1 + 2i\xi_{str} - \frac{\omega^2}{\omega_{\phi_1}^2} - \frac{\omega^2}{\omega_{\chi}^{int^2}} \left(1 + i\xi_{\phi_1} - 2i\xi_{\chi}^{int}\right) - \frac{\omega^2}{\omega_{\theta}^{int^2}} \left(1 + i\xi_{\phi_1} - 2i\xi_{\theta}^{int}\right)\right]a = 0$$

ou de manière équivalente :

$$\left[1+2i\xi^*-\frac{\omega^2}{\tilde{\omega}^2}f(\omega)\right]a=0 \text{ and } \omega^* \in \mathbb{R}: \omega^* > 0 \text{ and } 1-\left(\frac{\omega^*}{\tilde{\omega}}\right)^2 f(\omega^*)=0$$

Les termes ω^* and ξ^* représentent la fréquence équivalente et l'amortissement équivalent de l'ensemble du système:

$$\begin{aligned} & \frac{1}{\tilde{\omega}^2} = \frac{1}{\omega_{\phi_1}^2} + \frac{1}{\omega_x^{int^2}} + \frac{1}{\omega_{\theta_1}^{int^2}} \\ & \xi^* = \left(1 - \frac{\omega^{*2}}{\omega_x^{int^2} \left(1 + \omega^{*2}/\omega_{x0}^{int^2}\right)} - \frac{\omega^{*2}}{\omega_{\theta_1}^{int^2} \left(1 + \omega^{*2}/\omega_{\theta_0}^{int^2}\right)}\right) \xi_{\phi_1} + \frac{\omega^{*2}}{\omega_x^{int^2} \left(1 + \omega^{*2}/\omega_{x0}^{int^2}\right)^2} \xi_x^{int} + \frac{\omega^{*2}}{\omega_{\theta_1}^{int^2} \left(1 + \omega^{*2}/\omega_{\theta_0}^{int^2}\right)^2} \xi_{\theta_1}^{int} \\ & f(\omega) = \frac{\tilde{\omega}^2}{\omega_{\phi_1}^2} + \frac{\tilde{\omega}^2}{\omega_x^{int^2}} \left(\frac{1}{1 + \omega^2/\omega_{x0}^{int^2}}\right) + \frac{\tilde{\omega}^2}{\omega_{\theta_1}^{int^2}} \left(\frac{1}{1 + \omega^2/\omega_{\theta_0}^{int^2}}\right) \end{aligned}$$

où:

$$\begin{cases} \omega_x^{int^2} = k_x^{int}/(M) \\ \omega_{\theta}^{int^2} = k_{\theta}^{int}/(Mh^2) \\ \omega_{x0}^{int^2} = k_x^{int}/(m); \ \omega_{\theta0}^{int^2} = k_{\theta}^{int}/(I_m); \end{cases}$$

PARTIE 2 EXEMPLE STRUCTURAL

Objectif

Comprendre le comportement dynamique du modèle simplifié de l'interface table vibrante/structure en considérant un cas simple



Description du chargement sismique

Signal synthétique généré à partir d'un spectre EC8 de dimensionnement – PGA 0.2g



Modèle à base encastrée vs Modèle fin

Spectres de réponse



Fonctions de transfert (radier-sommet)

- ✓ Termes de rigidité;
- ✓ Termes de masse;
- ✓ Chargement imposé;
- ✓ Termes d'amortissement.

$$\left[\mathbf{K^{int}}(\omega)\right]_{ii} = k_{ii}^{int} + i\omega c_{ii}^{int} - \omega^2 m_{ii}$$

- ✓ Termes de rigidité;
- ✓ Termes de masse;
- ✓ Chargement imposé;
- ✓ Termes d'amortissement.

Tests élémentaires:

- Force unitaire dans chaque direction;
- Force unitaire dans chaque direction;

	Translations X, Y, Z (Nm ⁻¹)	Rotations X, Y, Z (Nm)
Rigidité	1.9287 10 ⁹	3.0033 10 ⁹



- ✓ Termes de rigidité;
- ✓ Termes de masse;
- ✓ Chargement imposé;
- ✓ Termes d'amortissement.

Iter 0: A partir des frequencies de reference f_1^R , ..., f_n^R , une terme de masse m, une terme de rigidité k, et les matrices de rigidité K et M de la structure

lter k: Calcul des modes propres $\varphi_1^{(k)}, ..., \varphi_n^{(k)}$

Calcul des termes de rigidité généralisé $k_i^{(k)} = \phi_i^{(k)t} K \phi_i^{(k)}$

Calcul des termes de masse généralisée $\ m_{j}^{(k)}=\varphi_{j}^{(k)t}M\varphi_{j}^{(k)}$

Calcul des termes cibles de masse généralisée $m_j^{R,(k)} = \frac{k_j^{(k)}}{\left(2\pi f_j^R\right)^2}$



- ✓ Termes de rigidité;
- ✓ Termes de masse;
- ✓ Chargement imposé;
- ✓ Termes d'amortissement.

Observations

 Différences géométriques (les positions des vérins ne sont pas représentées dans le modèle simplifié)



- ✓ Termes de rigidité;
- ✓ Termes de masse;
- ✓ Chargement imposé;
- ✓ Termes d'amortissement.

Principes

- Première possibilité: détermination expérimental des fonctions d'impédances relative aux mouvements de l'interface table/maquette:
 - Délicat à déterminer parce que les évolutions temporelles des déplacements et des forces au niveau de l'interface doivent être mesurées.

- ✓ Termes de rigidité;
- ✓ Termes de masse;
- ✓ Chargement imposé;
- ✓ Termes d'amortissement.

Principes

- Première possibilité: détermination expérimental des fonctions d'impédances relative aux mouvements de l'interface table/maquette:
 - Délicat à déterminer parce que les évolutions temporelles des déplacements et des forces au niveau de l'interface doivent être mesurées.
- Deuxième possibilité: détermination du taux d'amortissement de l'ensemble du système (table + maquette) par mesures expérimentales:
 - > Un algorithme de minimisation similaire à celui présenté pour la calibration des termes de masses peut être utilisé

Modèle simplifié vs Modèle fin

Spectres de réponse

Fonctions de transfert (radier-sommet)





Animation



CONCLUSIONS ET PERSPECTIVES

CONCLUSIONS ET PERSPECTIVES

Conclusions

- Un modèle simplifié de la table vibrante a été développé dans le cadre de la sous-structuration;
- Une stratégie de calibration a été proposée et implantée dans Cast3M;
- ✓ Les premiers résultats sont encourageants.

Perspectives

- ✓ Considérer des cas réels plus complexes (modes couplés)
- ✓ Campagnes expérimentales ENISTAT/SMART







Commissariat à l'énergie atomique et aux énergies alternativesDENCentre de Saclay | 91191 Gif-sur-Yvette CedexDM2ST. +33 (0)1 69 08 76 74 | F. +33 (0)1 69 08 83 31SEMT

Etablissement public à caractère industriel et commercial | RCS Paris B 775 685 019
