Modéliser le comportement des systèmes mécaniques dans le but d'établir une loi de comportement ou de déterminer des actions mécaniques en utilisant le PFD

Chapitre 3 – Cinétique et application du Principe Fondamental de la

1

Dynamique

Sciences
Industrielles de
l'Ingénieur

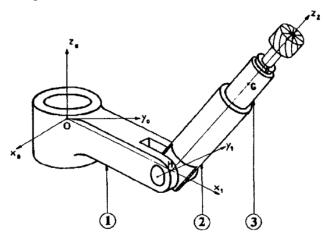
Colle 01

Porte-outil d'affûtage

Équipe PT - PT∗ La Martinière Monplaisir

Savoirs et compétences :

Le dispositif porte-outil d'une machine d'affûtage est composé de trois solides 1, 2 et 3.



Le repère $\mathcal{R}_0 = (O; \overrightarrow{x_0}, \overrightarrow{y_0}, \overrightarrow{z_0})$, avec $(O, \overrightarrow{z_0})$ vertical ascendant, est lié au bâti $\mathbf{0}$ de la machine. Il est supposé galiléen. Toutes les liaisons sont supposées parfaites.

Le repère $\mathcal{R}_1 = (O; \overrightarrow{x_1}, \overrightarrow{y_1}, \overrightarrow{z_0})$ est lié au support tournant **1** en liaison pivot d'axe $(O, \overrightarrow{z_0})$ avec le bâti **0**. La position de **1** par rapport à l'axe $(O, \overrightarrow{z_0})$ est repérée par $\alpha = (\overrightarrow{x_0}, \overrightarrow{x_1}) = (\overrightarrow{y_0}, \overrightarrow{y_1})$.

On note I_1 le moment d'inertie de 1 par rapport à l'axe $(O, \overrightarrow{z_0})$ et H le point tel que $\overrightarrow{OH} = h \overrightarrow{x_1}$.

Le repère $\mathcal{R}_2 = (H; \overrightarrow{x_2}, \overrightarrow{y_1}, \overrightarrow{z_2})$ est lié au bras pivotant **2** en liaison pivot d'axe $(H, \overrightarrow{y_1})$ avec **1**. La position de **2** est repérée par $\beta = (\overrightarrow{x_1}, \overrightarrow{x_2}) = (\overrightarrow{z_0}, \overrightarrow{z_2})$.

On note m_2 la masse de (2), de centre d'inertie H de

matrice d'inertie
$$I_H(2) = \begin{pmatrix} A_2 & 0 & 0 \\ 0 & B_2 & 0 \\ 0 & 0 & C_2 \end{pmatrix}_{\mathcal{R}_2}.$$

Le repère $\mathcal{R}_3 = (G; \overrightarrow{x_3}, \overrightarrow{y_3}, \overrightarrow{z_2})$ est lié au porte-outil (3) (avec l'outil à affûter tenu par le mandrin) en liaison pivot glissant d'axe $(H, \overrightarrow{z_2})$ avec (2).

La position de (3) est repérée par $\gamma = (\overrightarrow{x_2}, \overrightarrow{x_3}) = (\overrightarrow{y_2}, \overrightarrow{y_3})$ et par $\overrightarrow{HG} = \lambda \overrightarrow{z_2}$.

On note m_3 la masse de (3), de centre d'inertie G de

matrice d'inertie
$$I_G(3) = \begin{pmatrix} A_3 & 0 & 0 \\ 0 & B_3 & 0 \\ 0 & 0 & C_3 \end{pmatrix}_{\mathcal{R}_3}$$
.

On note $\left\{ \begin{array}{c} F_{23} \overline{z_2} \\ C_{23} \overline{z_2} \end{array} \right\}_H$ le torseur d'action mécanique de l'actionneur de 2 sur 3 permettant d'assurer la translation et la rotation de l'outil.

On note $\left\{\begin{array}{c}\overrightarrow{0}\\C_{12}\overrightarrow{y_1}\end{array}\right\}_H$ le torseur d'action mécanique du moteur de 1 sur 2 permettant d'assurer la rotation d'ensemble $\{2+3\}$ autour de $\overrightarrow{y_1}$.

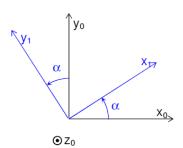
On note $\left\{\begin{array}{c} \overrightarrow{0} \\ C_{01} \overrightarrow{z_0} \end{array}\right\}_O$ le torseur d'action mécanique du moteur de 0 sur 1 permettant d'assurer la rotation d'ensemble $\{1+2+3\}$ autour de $\overrightarrow{z_0}$.

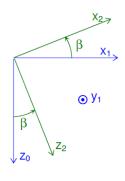
Question 1 Déterminer les équations différentielles de chacun des mouvements.

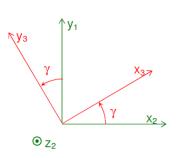


Porte-outil d'affûtage

1 -







Torseur cinématique de **3** / R₀:
$$\sqrt[9]{(3/R_0)} = \begin{cases} \vec{\Omega}(3/R_0) = \vec{\Omega}(3/2) + \vec{\Omega}(2/1) + \vec{\Omega}(1/0) \\ \vec{V}(G \in 3/R_0) = \begin{bmatrix} \frac{d\vec{OG}}{dt} \end{bmatrix}_{R_0} \end{cases}$$

$$\overrightarrow{OG} = h \vec{x}_1 + r \vec{z}_2$$

$$\vec{V}(G\in 3/R_0) = h \ \dot{\alpha} \ \vec{y}_1 + \dot{r} \ \vec{z}_2 + r \bigg[\frac{d\vec{z}_2}{dt}\bigg]_{R_0} \ \text{avec} \bigg[\frac{d\vec{z}_2}{dt}\bigg]_{R_0} \\ = \vec{\Omega}(R_2/R_0) \wedge \vec{z}_2 \\ = (\dot{\beta}\vec{y}_1 + \dot{\alpha}\vec{z}_0) \wedge \vec{z}_2 \\ = \dot{\beta} \ \vec{x}_2 + \dot{\alpha} \sin\beta \ \vec{y}_1 + \dot{\alpha} \vec{z}_2 + \dot{\alpha} \sin\beta \ \vec{y}_2 \\ = (\dot{\beta}\vec{y}_1 + \dot{\alpha}\vec{z}_2) \wedge \vec{z}_2 \\ = (\dot{\beta}\vec{z}_1 + \dot{\alpha}\vec{z}_2) \wedge \vec{z}_2$$

$$\mathcal{V}(3/R_0) = \begin{cases} \dot{\alpha}\vec{z}_0 + \dot{\beta}\vec{y}_1 + \dot{\gamma}\vec{z}_2 \\ r\dot{\beta}\vec{x}_2 + (h + r\sin\beta)\dot{\alpha}\vec{y}_1 + \dot{r}\vec{z}_2 \end{cases}$$

$$\begin{split} &\textbf{2} - \text{Accélération de } \textbf{G} \in \textbf{3}/\textbf{R}_0 \text{:} \quad \vec{\Gamma}(\textbf{G} \in \textbf{3}/\textbf{R}_0) = \left[\frac{d\vec{V}(\textbf{G} \in \textbf{3}/\textbf{R}_0)}{dt} \right]_{\textbf{R}_0} \\ &= \dot{r} \, \dot{\beta} \, \vec{x}_2 + r \, \ddot{\beta} \, \vec{x}_2 + \dot{r} \, \dot{\beta} \left[\frac{d\vec{x}_2}{dt} \right]_{\textbf{R}_0} + (\dot{r} \sin\beta + r \, \dot{\beta} \cos\beta) \dot{\alpha} \, \vec{y}_1 + (h + r \sin\beta) (\ddot{\alpha} \, \vec{y}_1 - \dot{\alpha}^2 \, \vec{x}_1) + \ddot{r} \, \vec{z}_2 + \dot{r} \, (\dot{\beta} \, \vec{x}_2 + \dot{\alpha} \sin\beta \, \vec{y}_1) \end{split}$$

$$\text{avec}\left[\frac{d\vec{x}_2}{dt}\right]_{R_0} = \vec{\Omega}(R_2/R_0) \wedge \vec{x}_2 = (\dot{\beta}\vec{y}_1 + \dot{\alpha}\vec{z}_0) \wedge \vec{x}_2 = -\dot{\beta}\vec{z}_2 + \dot{\alpha}\cos\beta\,\vec{y}_1$$

$$\vec{\Gamma}(G\in 3/R_0) = (2\dot{r}\dot{\beta} + r\ddot{\beta}) \ \vec{x}_2 + [2\dot{\alpha}(\dot{r}\sin\beta + r\dot{\beta}\cos\beta) + (h + r\sin\beta)\ddot{\alpha}] \vec{y}_1 - (h + r\sin\beta)\dot{\alpha}^2 \ \vec{x}_1 + (\ddot{r} - r\dot{\beta}^2) \vec{z}_2$$

3 – Pour déterminer F₂₃ et C₂₃, faisons le bilan des actions mécaniques extérieures sur le solide 3:

Liaison pivot glissant d'axe (G,
$$\vec{z}_2$$
) entre **2** et **3**: $\mathcal{I}(2 \to 3) = \begin{cases} X_{23} \vec{x}_2 + Y_{23} \vec{y}_1 \\ L_{23} \vec{x}_2 + M_{23} \vec{y}_1 \end{cases}$

Action de l'actionneur M₂₃:
$$\mathcal{I}(M_{23} \rightarrow 3) = \begin{cases} F_{23} \ \bar{z}_2 \\ C_{23} \ \bar{z}_2 \end{cases}$$

Action de la pesanteur:
$$\mathcal{I}$$
 (pesanteur \rightarrow 3) = $\begin{cases} -m_3 g \vec{z}_0 \\ \vec{0} \end{cases}$

Pour déterminer F_{23} , il faut appliquer le théorème de la résultante dynamique au solide $\bf 3$ en mouvement par rapport à R_0 en projection sur \vec{z}_2 :



$$\begin{split} m_3 \; \vec{\Gamma}(G \in 3/\,R_0).\vec{z}_2 &= F_{23} - m_3\,g\,\vec{z}_0.\vec{z}_2 \\ m_3 \big(-(h + r\sin\beta)\,\dot{\alpha}^2\,\vec{x}_1.\vec{z}_2 + (\ddot{r} - r\dot{\beta}^2) \; \big) = F_{23} - m_3\,g\,\cos\beta \end{split}$$

$$F_{23} = m_3(\ddot{r} - r\dot{\beta}^2 - \dot{\alpha}^2(h + r\sin\beta)\sin\beta + g\cos\beta)$$

Pour déterminer C₂₃, il faut appliquer le théorème du moment dynamique au solide 3, en mouvement par rapport à R_0 , en G (la matrice d'inertie de **3** est donnée en G) en projection sur \overline{z}_2 :

$$\begin{split} &\vec{\delta}_{\mathrm{G}}(3/\mathrm{R}_{0}).\vec{z}_{2} = \mathrm{C}_{23} + \overrightarrow{\mathrm{GH}} \wedge \mathrm{F}_{23}\vec{z}_{2} = \mathrm{C}_{23} - r\vec{z}_{2} \wedge \mathrm{F}_{23}\vec{z}_{2} = \mathrm{C}_{23} \\ &\vec{\delta}_{\mathrm{G}}(3/\mathrm{R}_{0}).\vec{z}_{2} = \left[\frac{d\vec{\sigma}_{\mathrm{G}}(3/\mathrm{R}_{0})}{\mathrm{d}t}\right]_{\mathrm{R}_{0}}.\vec{z}_{2} = \frac{d[\vec{\sigma}_{\mathrm{G}}(3/\mathrm{R}_{0}).\vec{z}_{2}]}{\mathrm{d}t} - \vec{\sigma}_{\mathrm{G}}(3/\mathrm{R}_{0}).\left[\frac{d\vec{z}_{2}}{\mathrm{d}t}\right]_{\mathrm{R}_{0}} \\ &\vec{\sigma}_{\mathrm{G}}(3/\mathrm{R}_{0}) = \vartheta_{\mathrm{G}}(3)\vec{\Omega}(3/\mathrm{R}_{0}) \quad \text{avec } \vec{\Omega}(3/\mathrm{R}_{0}) = \dot{\alpha}\vec{z}_{0} + \dot{\beta}\vec{y}_{1} + \dot{\gamma}\vec{z}_{2} \end{split}$$

La matrice d'inertie du solide **3** est donnée sur le repère R_3 mais l'axe (G, \bar{Z}_2) étant de révolution (voir l'allure de la matrice), elle est identique sur le repère R₂. Il est plus simple d'exprimer $\Omega(3/R_0)$ sur R₂ que sur R₃:

$$\begin{split} &\vec{\Omega}(3/R_0) = \dot{\alpha} \left(\cos\beta\vec{z}_2 - \sin\beta\vec{x}_2\right) + \dot{\beta}\vec{y}_1 + \dot{\gamma}\vec{z}_2 = -\dot{\alpha}\sin\beta\vec{x}_2 + \dot{\beta}\vec{y}_1 + (\dot{\gamma} + \dot{\alpha}\cos\beta)\vec{z}_2 \\ &\vec{\sigma}_G(3/R_0).\vec{z}_2 = \begin{pmatrix} D & 0 & 0 \\ 0 & D & 0 \\ 0 & 0 & E \end{pmatrix} \begin{pmatrix} -\dot{\alpha}\sin\beta \\ \dot{\beta} \\ \dot{\gamma} + \dot{\alpha}\cos\beta \end{pmatrix}.\vec{z}_2 = \begin{bmatrix} -D\dot{\alpha}\sin\beta\vec{x}_2 + D\dot{\beta}\vec{y}_1 + E(\dot{\gamma} + \dot{\alpha}\cos\beta)\vec{z}_2 \end{bmatrix}.\vec{z}_2 \end{split}$$

soit
$$\vec{\sigma}_G(3/R_0).\vec{z}_2 = E(\dot{\gamma} + \dot{\alpha} \cos \beta)$$

$$\vec{\sigma}_{G}(3/R_{0}) \cdot \left[\frac{d\vec{z}_{2}}{dt}\right]_{R_{0}} = (-D\dot{\alpha}\sin\beta\vec{x}_{2} + D\dot{\beta}\vec{y}_{1} + E(\dot{\gamma} + \dot{\alpha}\cos\beta)\vec{z}_{2})(\dot{\beta}\vec{x}_{2} + \dot{\alpha}\sin\beta\vec{y}_{1}) = 0$$

d'où
$$C_{23} = \frac{d[E(\dot{\gamma} + \dot{\alpha} \cos \beta)]}{dt}$$
 $C_{23} = E(\ddot{\gamma} + \ddot{\alpha} \cos \beta - \dot{\alpha} \dot{\beta} \sin \beta)$

Pour déterminer C₁₂, le bilan des actions mécaniques extérieures sur le solide 2 fait intervenir les actions de 3 sur 2 et celles de 1 sur 2.

La liaison entre $\bf 1$ et $\bf 2$ étant une liaison pivot d'axe (H, \vec{y}_1), la seule équation ne faisant pas intervenir d'inconnues de cette liaison est la projection du théorème du moment dynamique sur l'axe (H, \vec{y}_1) mais celleci va faire intervenir les inconnues de la liaison 3/2. Il faut donc isoler l'ensemble {2, 3}.

Bilan des actions mécaniques extérieures sur l'ensemble {2, 3}:

es actions mécaniques extérieures sur l'ensemble {**2**, **3**}: Liaison pivot d'axe (H,
$$\vec{y}_1$$
) entre **1** et **2**: $\mathcal{J}(1 \rightarrow 2) = \begin{cases} X_{12} \vec{x}_1 + Y_{12} \vec{y}_1 + Z_{12} \vec{z}_0 \\ L_{12} \vec{x}_1 + N_{12} \vec{z}_0 \end{cases}$

Action du moteur M₁₂:
$$\mathcal{J}(M_{12} \rightarrow 2) = \begin{cases} \vec{0} \\ C_{12} \vec{y}_1 \end{cases}$$

$$\text{Action de la pesanteur: } \mathcal{I} \text{(pesanteur} \rightarrow \text{2+3)} = \begin{cases} -\,m_3\,g\,\vec{z}_0 \\ \vec{0} \end{cases} + \left. \begin{cases} -\,m_2\,g\,\vec{z}_0 \\ \vec{0} \end{cases} \right\}$$



Théorème du moment dynamique en H appliqué à l'ensemble $\{2, 3\}$ en mouvement par rapport à R_0 en projection sur \vec{y}_1 :

$$\vec{\delta}_{\rm H}(2/R_0).\vec{y}_1 + \vec{\delta}_{\rm H}(3/R_0).\vec{y}_1 = C_{12} + (\overrightarrow{HG} \wedge -m_3g\vec{z}_0).\vec{y}_1 = C_{12} - (r\vec{z}_2 \wedge m_3g\vec{z}_0).\vec{y}_1 = C_{12} + r\,m_3\,g\,\sin\beta$$

$$\label{eq:delta_Hamiltonian} \begin{split} * \ \vec{\delta}_{\mathrm{H}}(2/R_0).\vec{y}_1 = & \left[\frac{d\vec{\sigma}_{\mathrm{H}}(2/R_0)}{dt}\right]_{R_0}.\vec{y}_1 = \frac{d[\vec{\sigma}_{\mathrm{H}}(2/R_0).\vec{y}_1]}{dt} - \vec{\sigma}_{\mathrm{H}}(2/R_0).\left[\frac{d\vec{y}_1}{dt}\right]_{R_0} \ \text{avec} \left[\frac{d\vec{y}_1}{dt}\right]_{R_0} = -\dot{\alpha}\vec{x}_1 \\ \vec{\sigma}_{\mathrm{H}}(2/R_0) = \ \vartheta_{\mathrm{H}}(2)\vec{\Omega}(2/R_0) \ \text{avec} \ \vec{\Omega}(2/R_0) = \dot{\alpha}\vec{z}_0 + \dot{\beta}\vec{y}_1 = \dot{\alpha}(\cos\beta\vec{z}_2 - \sin\beta\vec{x}_2) + \dot{\beta}\vec{y}_1 \end{split}$$

$$\vec{\sigma}_{\rm H}(2/R_0) = \begin{pmatrix} A & 0 & 0 \\ 0 & B & 0 \\ 0 & 0 & C \end{pmatrix} \begin{pmatrix} -\dot{\alpha}\sin\beta \\ \dot{\beta} \\ \dot{\alpha}\cos\beta \end{pmatrix} = -A\dot{\alpha}\sin\beta\vec{x}_2 + B\dot{\beta}\vec{y}_1 + C\dot{\alpha}\cos\beta\vec{z}_2$$

$$\label{eq:double_discrete_di$$

$$\begin{split} \ast \ \vec{\delta}_{\mathrm{H}}(3/R_{0}).\vec{y}_{1} &= \left[\frac{d\vec{\sigma}_{\mathrm{G}}(3/R_{0})}{dt} \right]_{R_{0}}.\vec{y}_{1} + \left[\overrightarrow{\mathrm{HG}} \wedge m_{3} \, \vec{\Gamma}(G \in 3/R_{0}) \right] \vec{y}_{1} \\ &= \frac{d[\vec{\sigma}_{\mathrm{G}}(3/R_{0}).\vec{y}_{1}]}{dt} - \vec{\sigma}_{\mathrm{G}}(3/R_{0}). \left[\frac{d\vec{y}_{1}}{dt} \right]_{R_{0}} + \left[r \, \vec{z}_{2} \wedge m_{3} \, \vec{\Gamma}(G \in 3/R_{0}) \right] \vec{y}_{1} \\ &= \frac{d(D\dot{\beta})}{dt} - D \, \dot{\alpha}^{2} \sin \beta \, \vec{x}_{2}.\vec{x}_{1} + E \, \dot{\alpha}(\dot{\gamma} + \dot{\alpha} \cos \beta) \, \vec{z}_{2}.\vec{x}_{1} + r \, m_{3} \, (\vec{y}_{1} \wedge \vec{z}_{2}). \vec{\Gamma}(G \in 3/R_{0}) \\ &= D \, \ddot{\beta} - D \, \dot{\alpha}^{2} \sin \beta \cos \beta + E \, \dot{\alpha}(\dot{\gamma} + \dot{\alpha} \cos \beta) \sin \beta + r \, m_{3} \, [2\dot{r} \, \dot{\beta} + r \, \ddot{\beta} - (h + r \sin \beta) \, \dot{\alpha}^{2} \, \vec{x}_{1}.\vec{x}_{2} \,] \end{split}$$

$$\begin{split} \text{d'où} \quad & C_{12} = -r\,m_3\,g\,\sin\beta + B\,\ddot{\beta} + (C - A)\,\dot{\alpha}^2\,\sin\beta\cos\beta \\ & \quad + D\,\ddot{\beta} - D\,\dot{\alpha}^2\,\sin\beta\cos\beta + E\,\dot{\alpha}\,(\dot{\gamma} + \dot{\alpha}\,\cos\beta)\sin\beta + r\,m_3\,[2\,\dot{r}\,\dot{\beta} + r\,\ddot{\beta} - (h + r\sin\beta)\,\dot{\alpha}^2\cos\beta] \end{split}$$

$$C_{12} = \ddot{\beta}(B + D + m_3 r^2) + \dot{\alpha}^2[(C - A - D + E + m_3 r^2)\sin\beta - hrm_3]\cos\beta + E\,\dot{\alpha}\dot{\gamma}\sin\beta + r\,m_3\,(2\,\dot{r}\,\dot{\beta} - g\sin\beta)$$

Pour déterminer C₀₁, faisons le bilan des actions mécaniques extérieures à l'ensemble {1, 2, 3}:

$$\text{Liaison pivot d'axe (O, \vec{z}_0) entre $\textbf{0}$ et $\textbf{1}$: $\mathcal{J}(\textbf{0} \rightarrow \textbf{1}) = \left\{ \begin{matrix} X_{01} \ \vec{x}_0 + Y_{01} \ \vec{y}_0 + Z_{01} \vec{z}_0 \\ L_{01} \ \vec{x}_0 + M_{01} \ \vec{y}_0 \end{matrix} \right\}$$

Action du moteur M₀₁:
$$\mathcal{J}(M_{01} \rightarrow 1) = \begin{cases} \vec{0} \\ C_{01} \vec{z}_0 \end{cases}$$

$$\text{Action de la pesanteur: } \mathcal{I} \text{(pesanteur} \rightarrow \text{1+2+3)} = \begin{cases} - \, m_3 \, g \, \vec{z}_0 \\ \vec{0} \end{cases} + \\ _{H} \begin{cases} - \, m_2 \, g \, \vec{z}_0 \\ \vec{0} \end{cases} + \\ _{O} \begin{cases} - \, m_1 \, g \, \vec{z}_0 \\ \vec{0} \end{cases}$$

Théorème du moment dynamique en O appliqué à l'ensemble $\{1, 2, 3\}$ en mouvement par rapport à R_0 en projection sur \vec{z}_0 :

$$\begin{split} \vec{\delta}_{\text{O}}(1/R_{_{0}}).\vec{z}_{_{0}} + \vec{\delta}_{\text{O}}(2/R_{_{0}}).\vec{z}_{_{0}} + \vec{\delta}_{\text{O}}(3/R_{_{0}}).\vec{z}_{_{0}} &= C_{_{01}} + (\overrightarrow{\text{OG}} \wedge -\text{m}_{_{3}} \textbf{g}\vec{z}_{_{0}} + \overrightarrow{\text{OH}} \wedge -\text{m}_{_{2}} \textbf{g}\vec{z}_{_{0}}).\vec{z}_{_{0}} &= C_{_{01}} \\ &= \frac{\text{d}[\vec{\sigma}_{\text{O}}(1/R_{_{0}}).\vec{z}_{_{0}} + \vec{\sigma}_{\text{O}}(2/R_{_{0}}).\vec{z}_{_{0}} + \vec{\sigma}_{\text{O}}(3/R_{_{0}}).\vec{z}_{_{0}}]}{\text{d}t} \end{split}$$



* $\vec{\sigma}_{\rm O}(1/R_0).\vec{z}_0 = I_1 \dot{\alpha} \ {\rm car} \ {\rm 1/0} = {\rm rotation} \ {\rm autour} \ {\rm de} \ {\rm l'axe} \ ({\rm O}, \ \vec{z}_0) \ {\rm fixe} \ {\rm dans} \ {\rm R}_0$

$$\begin{split} *\,\,\vec{\sigma}_{O}(2/R_{0}).\vec{z}_{0} &= \vec{\sigma}_{H}(2/R_{0}).\vec{z}_{0} + [\overrightarrow{OH} \wedge m_{2}\vec{V}(H \in 2/R_{0})].\vec{z}_{0} \\ &= -A\,\dot{\alpha}\sin\beta\,\vec{x}_{2}.\vec{z}_{0} + B\,\dot{\beta}\,\vec{y}_{1}.\vec{z}_{0} + C\,\dot{\alpha}\,\cos\beta\,\vec{z}_{2}.\vec{z}_{0} + (h\,\vec{x}_{1} \wedge m_{2}h\,\dot{\alpha}\,\vec{y}_{1}).\vec{z}_{0} \\ &= A\,\dot{\alpha}\sin^{2}\beta + C\,\dot{\alpha}\,\cos^{2}\beta + m_{2}h^{2}\,\dot{\alpha} \\ *\,\,\vec{\sigma}_{O}(3/R_{0}).\vec{z}_{0} &= \vec{\sigma}_{G}(3/R_{0}).\vec{z}_{0} + [\overrightarrow{OG} \wedge m_{3}\vec{V}(G \in 3/R_{0})].\vec{z}_{0} \\ &\vec{\sigma}_{G}(3/R_{0}).\vec{z}_{0} &= -D\,\dot{\alpha}\sin\beta\,\vec{x}_{2}.\vec{z}_{0} + D\,\dot{\beta}\,\vec{y}_{1}.\vec{z}_{0} + E\,(\dot{\gamma} + \dot{\alpha}\,\cos\beta)\,\vec{z}_{2}.\vec{z}_{0} \\ &= D\,\dot{\alpha}\sin^{2}\beta + E\,(\dot{\gamma} + \dot{\alpha}\,\cos\beta)\cos\beta \\ [\overrightarrow{OG} \wedge m_{3}\vec{V}(G \in 3/R_{0})].\vec{z}_{0} &= m_{3}[(h\,\vec{x}_{1} + r\,\vec{z}_{2}) \wedge (r\,\dot{\beta}\,\vec{x}_{2} + (h + r\,\sin\beta)\dot{\alpha}\,\vec{y}_{1} + \dot{r}\,\vec{z}_{2})].\vec{z}_{0} \\ &= m_{3}[\vec{z}_{0} \wedge (h\,\vec{x}_{1} + r\,\vec{z}_{2})].[r\,\dot{\beta}\,\vec{x}_{2} + (h + r\,\sin\beta)\dot{\alpha}\,\vec{y}_{1} + \dot{r}\,\vec{z}_{2})] \\ &= m_{3}(h + r\,\sin\beta)\vec{y}_{1}.[r\,\dot{\beta}\,\vec{x}_{2} + (h + r\,\sin\beta)\dot{\alpha}\,\vec{y}_{1} + \dot{r}\,\vec{z}_{2})] \\ &= m_{3}(h + r\,\sin\beta)\vec{y}_{1}.[r\,\dot{\beta}\,\vec{x}_{2} + (h + r\,\sin\beta)\dot{\alpha}\,\vec{y}_{1} + \dot{r}\,\vec{z}_{2})] \\ &= m_{3}(h + r\,\sin\beta)^{2}\dot{\alpha} \end{split}$$

 $\label{eq:cosphi} \text{d'où} \quad C_{01} = \frac{d}{dt} \Big[I_1 \, \dot{\alpha} + A \, \dot{\alpha} \sin^2 \beta + C \, \dot{\alpha} \, \cos^2 \beta + m_2 h^2 \, \dot{\alpha} + D \, \dot{\alpha} \sin^2 \beta + E \, (\dot{\gamma} + \dot{\alpha} \, \cos \beta) \cos \beta m_3 (h \, + r \sin \beta)^2 \, \dot{\alpha} \, \Big]$

$$C_{01} = \frac{d}{dt} \Big[(I_1 + (A + D) \sin^2 \beta + (C + E) \cos^2 \beta + m_2 h^2 + m_3 (h + r \sin \beta)^2) \dot{\alpha} + E \dot{\gamma} \cos \beta \Big]$$

Nota: si on applique le théorème de l'énergie cinétique à l'ensemble $\{1, 2, 3\}$, on va trouver une relation liant C_{01} , C_{12} , C_{23} et F_{23} . En effet:

$$P(M_{01} \rightarrow 1/R_0) + P(0 \rightarrow 1/R_0) + P(pesanteur \rightarrow 1+2+3/R_0) + \sum P_{int} = \frac{d}{dt}T(1+2+3/R_0)$$

avec $P(M_{01} \rightarrow 1/R_0) = C_{01} \dot{\alpha}$

 $P(0\rightarrow 1/R_0) = 0$ (liaison parfaite)

P(pesanteur $\rightarrow 1/R_0$) = 0 car le centre de gravité O de **1** est fixe dans R_0

P(pesanteur \rightarrow 2/R₀) = 0 car la vitesse du centre de gravité H de **2** est perpendiculaire au poids

P(pesanteur → 3/R₀) = -m₃ g
$$\vec{z}_0$$
. $\vec{V}(G \in 3/R_0)$ = -m₃ g \vec{z}_0 . $[r \dot{\beta} \vec{x}_2 + (h + r \sin \beta) \dot{\alpha} \vec{y}_1 + \dot{r} \vec{z}_2]$
= m₃ g (r $\dot{\beta}$ sin β – \dot{r} cos β)

$$\begin{split} & \sum P_{int} = P_{i}(1,2) + P_{i}(2,3) \\ & = \left[\mathcal{J}(1 \to 2) + \mathcal{J}(M_{12} \to 2) \right] \otimes \mathcal{V}(2/1) + \left[\mathcal{J}(2 \to 3) + \mathcal{J}(M_{23} \to 3) \right] \otimes \mathcal{V}(3/2) \\ & = \left\{ \begin{array}{c} \vec{0} \\ C_{12} \ \vec{y}_{1} \end{array} \right\} \otimes \left\{ \begin{array}{c} \dot{\beta} \ \vec{y}_{1} \\ \vec{0} \end{array} \right\} + \left\{ \begin{array}{c} F_{23} \ \vec{z}_{2} \\ C_{23} \ \vec{z}_{2} \end{array} \right\} \otimes \left\{ \begin{array}{c} \dot{\gamma} \ \vec{z}_{2} \\ \dot{r} \ \vec{z}_{2} \end{array} \right\} = C_{12} \ \dot{\beta} + C_{23} \dot{\gamma} + F_{23} \ \dot{r} \end{split}$$

$$\begin{split} T(1/R_0) &= \frac{1}{2} I_1 \dot{\alpha}^2 \\ T(2/R_0) &= \frac{1}{2} m_2 \vec{V}^2 (H \in 2/R_0) + \frac{1}{2} \vec{\Omega} (2/R_0) . \vec{\sigma}_H (2/R_0) \\ &= \frac{1}{2} m_2 h^2 \dot{\alpha}^2 + \frac{1}{2} (\dot{\alpha} \vec{z}_0 + \dot{\beta} \vec{y}_1) (-A \dot{\alpha} \sin \beta \vec{x}_2 + B \dot{\beta} \vec{y}_1 + C \dot{\alpha} \cos \beta \vec{z}_2) \\ &= \frac{1}{2} m_2 h^2 \dot{\alpha}^2 + \frac{1}{2} (A \dot{\alpha}^2 \sin^2 \beta + C \dot{\alpha}^2 \cos^2 \beta + B \dot{\beta}^2) \\ T(3/R_0) &= \frac{1}{2} m_3 \vec{V}^2 (G \in 3/R_0) + \frac{1}{2} \vec{\Omega} (3/R_0) . \vec{\sigma}_G (3/R_0) \end{split}$$



$$\begin{split} &= \frac{1}{2} \, m_3 [r \, \dot{\beta} \, \vec{x}_2 + (h + r \sin \beta) \dot{\alpha} \, \vec{y}_1 + \dot{r} \, \vec{z}_2 \,]^2 \\ &\quad + \frac{1}{2} [- \dot{\alpha} \sin \beta \, \vec{x}_2 + \dot{\beta} \, \vec{y}_1 + (\dot{\gamma} + \dot{\alpha} \, \cos \beta) \, \vec{z}_2 \,] \Big[- \, D \, \dot{\alpha} \sin \beta \, \vec{x}_2 + D \, \dot{\beta} \, \vec{y}_1 + E \, (\dot{\gamma} + \dot{\alpha} \, \cos \beta) \, \vec{z}_2 \,\Big] \\ &= \frac{1}{2} \, m_3 [r^2 \, \dot{\beta}^2 + (h + r \sin \beta)^2 \, \dot{\alpha}^2 + \dot{r}^2 \,] + \frac{1}{2} \Big[D \, (\dot{\alpha}^2 \, \sin^2 \beta + \dot{\beta}^2 \,) + E \, (\dot{\gamma} + \dot{\alpha} \, \cos \beta)^2 \,\Big] \\ &\text{soit} \qquad \qquad \frac{1}{2} \, \frac{d}{dt} \left\{ [\, I_1 + m_2 h^2 + (A + D) \sin^2 \beta + (C + E) \, \cos^2 \beta + m_3 \, (h + r \sin \beta)^2 \,] \dot{\alpha}^2 \,\right\} \\ &= C_{01} \, \dot{\alpha} + C_{12} \, \dot{\beta} + C_{23} \, \dot{\gamma} + F_{23} \, \dot{r} \, + m_3 \, g \, (r \, \dot{\beta} \sin \beta - \dot{r} \cos \beta) \end{split}$$