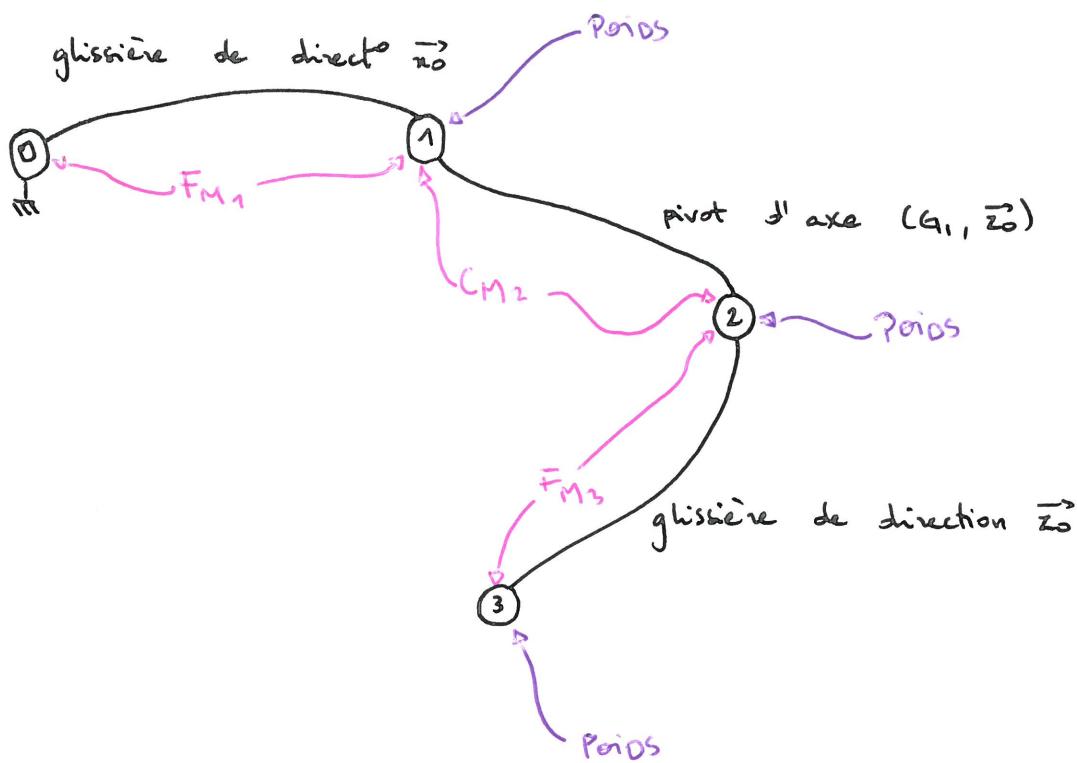


## ANALYSE SANGUINE AUTOMATISÉE

①



②

EFFORT	Isolément	Théorème utilisé	Justification
$F_M_1$	{1, 2, 3}	Th. de la résultante en projection sur $\vec{z}_0$	$\vec{R}_0 \underline{g}_{>1} \cdot \vec{z}_0 = -b_1 \cdot i$ $\vec{R}_0 \underline{mot}_{>1} \cdot \vec{z}_0 = F_{M_1}$
$C_M_2$	{2, 3}	Th. du moment en $G_2$ et en projection sur $\vec{z}_0$	$\vec{M}_{G_2, 1} \underline{g}_{>2} \cdot \vec{z}_0 = -f_2 \cdot \dot{\theta}$ $\vec{M}_{G_2, 1} \underline{mot}_{>2} \cdot \vec{z}_0 = G_{M_2}$
$F_M_3$	3	Th. de la résultante en projection sur $\vec{z}_0$	$\vec{R}_2 \underline{g}_{>3} \cdot \vec{z}_0 = -b_3 \cdot i$ $\vec{R}_2 \underline{mot}_{>3} \cdot \vec{z}_0 = F_{M_3}$

- ③ J'isole donc 3 sommis aux actions mécaniques extérieures suivantes:
- 2  $\underline{g}_{>3}$
  - 2  $\underline{mot}_{>3}$
  - poids  $\rightarrow 3$

Le th. de la résultante en projection sur  $\vec{z}_0$  donne:

$$\underline{R}_2 \underline{g}_{>3} \cdot \vec{z}_0 + \underline{R}_2 \underline{mot}_{>3} \cdot \vec{z}_0 + \underline{R}_{pd0 \rightarrow 3} \cdot \vec{z}_0 = \underline{R}_{d3/0} \cdot \vec{z}_0 \\ = -b_3 \cdot i = F_{M_3} = -m_3 \cdot g$$

Et  $\underline{R}_{d3/0} \cdot \vec{z}_0 = m_3 \cdot \frac{d}{dt} [\underline{J}_{G_3 \in 3/0}] \cdot \vec{z}_0 = m_3 \cdot \frac{d}{dt} (\underline{J}_{G_3 \in 3/0} \cdot \vec{z}_0)$

où  $\underline{J}_{G_3 \in 3/0} = \underline{J}_{G_3 \in 3/2} + \underline{J}_{G_3 \in 2/1} + \underline{J}_{G_3 \in 1/0}$

$$\cdot \vec{J}_{G_3 \epsilon_{3/2}} = \dot{\vartheta} \cdot \vec{z}$$

$$= \overrightarrow{OG_2} - \overrightarrow{OG_3} = \underline{x f_{G_2}} + \underline{d_2 \cdot \vec{z}} - \underline{x f_{G_3}} - (\underline{d_1 + d_2}) \cdot \vec{z}$$

$$\begin{aligned} \cdot \vec{J}_{G_3 \epsilon_{2/1}} &= \vec{J}_{G_2 \epsilon_{2/1}} + \overrightarrow{G_3 G_2} \wedge \vec{L}_{2/1} \\ &= \vec{z} + (\dots \cdot \vec{z} - (d_1 + d_2) \cdot \vec{u}_1) \wedge (\dot{\vartheta} \cdot \vec{z}_{1/2}) \\ &= (d_1 + d_2) \cdot \dot{\vartheta} \cdot \vec{y}_1 \end{aligned}$$

$$\cdot \vec{J}_{G_3 \epsilon_{1/0}} = \ddot{\vartheta} \cdot \vec{z}$$

On a donc  $\vec{R}_{d_{3/0}} \cdot \vec{z} = m_3 \ddot{\vartheta}$  d'où :

$$m_3 \ddot{\vartheta} + b_3 \dot{\vartheta} = \underline{F_{M_3} - m_3 \cdot g} \quad (E_3)$$

④ J'isole {2,3} qui est soumis aux actions mécaniques extérieures suivantes :

- 1  $\xrightarrow{\text{piv.}}$  2
- 1  $\xrightarrow{\text{mat.}}$  2
- pdo  $\rightarrow$  2
- pdo  $\rightarrow$  3

J'écris le th. des moments en  $G_2$  et en projection sur  $\vec{z}$ :

$$\begin{aligned} \overrightarrow{M}_{G_2, 1} &\xrightarrow{\text{piv.}} \vec{z} \cdot \vec{z} + \overrightarrow{M}_{G_2, 1} \xrightarrow{\text{mat.}} \vec{z} \cdot \vec{z} + \overrightarrow{M}_{G_2, \text{pdo} \rightarrow 2} \cdot \vec{z} + \overrightarrow{M}_{G_2, \text{pdo} \rightarrow 3} \cdot \vec{z} = \overrightarrow{\delta}_{G_2, \{2,3\}/0} \cdot \vec{z} \\ &= -f_2 \cdot \dot{\vartheta} \qquad \qquad \qquad = C_{G_2} \end{aligned}$$

$$\cdot \overrightarrow{M}_{G_2, \text{pdo} \rightarrow 3} \cdot \vec{z} = \overrightarrow{M}_{G_3, \text{pdo} \rightarrow 3} \cdot \vec{z} + [\overrightarrow{G_2 G_3} \wedge (-m_3 \cdot g \cdot \vec{z})] \cdot \vec{z} = 0$$

$\overrightarrow{\delta}$   
s'annule

$$\cdot \overrightarrow{\delta}_{G_2, \{2,3\}/0} \cdot \vec{z} = \overrightarrow{\delta}_{G_2, 2/0} \cdot \vec{z} + \overrightarrow{\delta}_{G_2, 3/0} \cdot \vec{z}$$

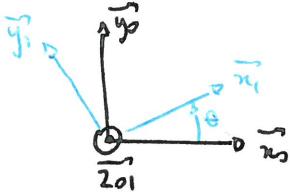
$$\begin{aligned} \bullet \overrightarrow{\delta}_{G_2, 2/0} \cdot \vec{z} &= \frac{d}{dt} [\vec{r}_{G_2, 2/0}]_0 \cdot \vec{z} + (m_2 \cdot \vec{J}_{G_2 60} \wedge \vec{J}_{G_2 \epsilon_{2/0}}) \cdot \vec{z} \\ &= \frac{d}{dt} (\vec{r}_{G_2, 2/0} \cdot \vec{z}) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \text{et } \vec{r}_{G_2, 2/0} \cdot \vec{z} &= (I(G_2, 2) \cdot \vec{L}_{2/0}) \cdot \vec{z} + (m_2 \cdot \overrightarrow{G_2 G_2} \wedge \vec{J}_{G_2 \epsilon_{2/0}}) \\ &= \left[ \begin{bmatrix} * & * & * \\ * & * & * \\ * & * & * \end{bmatrix}_2 \cdot \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ \dot{\vartheta} \end{bmatrix}_2 \right] \cdot \vec{z}_2 \\ &= J_2 \cdot \dot{\vartheta} \end{aligned}$$

donc  $\overrightarrow{\delta}_{G_2, 2/0} \cdot \vec{z} = J_2 \cdot \ddot{\vartheta}$

$$\overrightarrow{\delta}_{G_2, 3|0} \cdot \overrightarrow{z} = \overrightarrow{\delta}_{G_3, 3|0} \cdot \overrightarrow{z} + (\overrightarrow{G_2 G_3} \wedge \overrightarrow{R_{d3|0}}) \cdot \overrightarrow{z}$$

Avec  $\overline{Rd}_{36} = m_3 \cdot \overrightarrow{\hat{z}} \cdot \overrightarrow{z_0} + m_3 \cdot \overrightarrow{\hat{x}} \cdot \overrightarrow{x_0} + m_3 \cdot (d + d_2) \cdot \overrightarrow{\hat{y}} \cdot \overrightarrow{y_1}$



$$\frac{d\vec{y}_i}{dt} \Big|_0 = \frac{d\vec{y}_i}{dt} \Big|_1 + \vec{J}_{1b} \times \vec{y}_1 = \dot{\theta} \cdot \vec{z}_1 \times \vec{y}_1 = -\dot{\theta} \cdot \vec{n}_1$$

$$\begin{aligned} \cdot (\overrightarrow{G_2 G_3} \wedge \overrightarrow{Rd_{3b}}) \cdot \vec{z}_0 &= \left[ [(d+d_2) \cdot \vec{x}_1 + z \cdot \vec{z}_0] \wedge (m_3 \cdot \vec{z} \cdot \vec{z}_0 + m_3 \cdot \vec{z} \cdot \vec{u}_0 + m_3 \cdot (d+d_2) \cdot \vec{\theta} \cdot \vec{y}_1 \right. \\ &\quad \left. - m_3 \cdot (d+d_2) \cdot \vec{\theta}^2 \cdot \vec{x}_1) \right] \cdot \vec{z}_0 \\ &= -m_3 \cdot (d+d_2) \cdot \vec{z} \cdot \sin \theta + m_3 \cdot (d+d_2)^2 \cdot \vec{\theta} \end{aligned}$$

$$\cdot \vec{\delta}_{G_3,310} \cdot \vec{z_0} = \frac{d}{dt} \left[ \vec{r}_{G_3,310} \right]_0 \cdot \vec{z_0} + \left[ m_3 \cdot \vec{J}_{G_3/10} - \vec{J}_{G_3/E310} \right] \cdot \vec{z_0} = J_3 \cdot \vec{z}$$

in vitesse

On a alone:

$$[ J_2 + J_3 + m_3 \cdot (d + d_2)^2 ] \cdot \ddot{\theta} - m_3 \cdot (d + d_2) \cdot i \cdot \sin \theta + f_2 \cdot \dot{\theta} = c_{M_2} \quad (E_2)$$

**5-6** Les équations (E<sub>1</sub>) et (E<sub>2</sub>) sont couplées donc les paramètres  $\tau$  et  $\omega$  seront couplés. Cela signifie qu'un mouvement sur l'axe 1 (ou 2) affectera le mouvement de l'axe 2 (ou 1).

Il faudra donc asservir les trois axes.