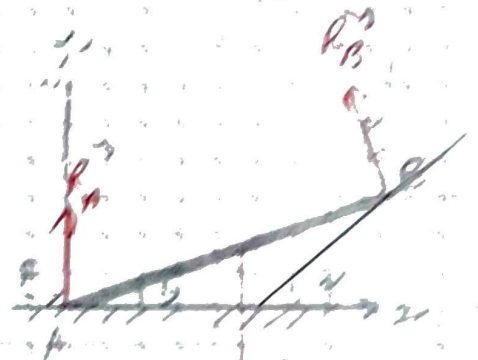


Exo n°21

6pts

calcul de l'angle θ à l'équilibre

$$\sum \vec{F}_x = \vec{0} \quad \sum \vec{F}_y = \vec{0}$$



La projection sur les axes du repère

sur l'axe Ox, $F - R_B \sin \alpha = 0$... (1)

sur l'axe Oy: $-P - R_A + R_B \cos \alpha = 0$... (2)

(1) $\Rightarrow R_B = \frac{F}{\sin \alpha} = 51,38 \text{ N}$

(2) $\Rightarrow R_A = P - \frac{F \cos \alpha}{\sin \alpha} = 63,3 \text{ N}$

$\sum M_B(\vec{F}_i) = 0 \Rightarrow P \frac{L}{2} \cos \theta + FL \sin \theta - R_A L \cos \theta = 0$

$\Rightarrow (\frac{P}{2} - R_A) \cos \theta = -F \sin \theta$

$\frac{\sin \theta}{\cos \theta} = -\frac{(\frac{P}{2} - R_A)}{F}$

$\text{tg } \theta = \frac{L(\frac{P}{2} - R_A)}{F} \Rightarrow \theta = \text{arctg} \left(\frac{(\frac{P}{2} - R_A)}{F} \right)$

$\theta = 22,7^\circ$

Exo n°2

7pts

On détermine le moment d'inertie de la plaque au point G, puis par le théorème de Huygens on le déduit au point O.

Les plans (xOz) et (yOz) sont des plans de symétrie, alors tous les produits d'inertie sont nuls. $I_{xy} = I_{xz} = I_{yz} = 0$. La matrice d'inertie en G est diagonale.

masse de la plaque $m = \sigma y a b$

Nous avons un solide plan $z=0 \Rightarrow I_{Gz} = I_{Gxx} + I_{Gyy}$

$I_{Gz} = \int (y^2 + z^2) dm = \int y^2 dm = \int y^2 \sigma ds = \sigma \int y^2 dx dy$

$$I_{Gxx} = \int_{-a}^a dx \cdot \int_{-b}^b y^2 dy = \int_{-a}^a 2a \frac{2}{3} y^3 = \int_{-a}^a \frac{4}{3} a b^3 = \frac{4}{3} a b^3 = \frac{m b^2}{3} \text{ (0,5)}$$

$$I_{Gyy} = \int_{(s)} (x^2 + y^2) dm = \int_{(s)} x^2 dm = \int x^2 \sigma ds = \int x^2 \sigma dx dy$$

$$= \int_{-a}^a x^2 dx \int_{-b}^b dy = \int_{-a}^a \frac{2}{3} x^3 \cdot 2b = \int_{-a}^a \frac{4}{3} a b x^2 = \frac{4}{3} a b a^2 = \frac{m a^2}{3} \text{ (0,5)}$$

$$I_{Gzz} = I_{Gxx} + I_{Gyy} = \frac{m}{3} (a^2 + b^2) \text{ (0,5)}$$

La matrice d'inertie au point G s'écrit : $I_G(s) = \begin{bmatrix} \frac{m b^2}{3} & 0 & 0 \\ 0 & \frac{m a^2}{3} & 0 \\ 0 & 0 & \frac{m}{3} (a^2 + b^2) \end{bmatrix}$

on déduit par le théorème de Huygens :

$$I_{Oxx} = I_{Gxx} + m (y_G^2 + z_G^2) \text{ (0,5)}$$

$$= \frac{m b^2}{3} + m b^2 = \frac{4}{3} m b^2$$

$$I_{Oxy} = I_{Gxy} + m x_G y_G \text{ (0,5)}$$

$$= 0 + m a b$$

$$= m a b$$

$$I_{Oyy} = I_{Gyy} + m (x_G^2 + z_G^2) \text{ (0,5)}$$

$$= \frac{m a^2}{3} + m a^2 = \frac{4}{3} m a^2$$

$$I_{Oxz} = I_{Gxz} + m x_G z_G \text{ (0,5)}$$

$$= 0 + m a \cdot 0 = 0$$

$$I_{Ozz} = I_{Gzz} + m (x_G^2 + y_G^2) \text{ (0,5)}$$

$$= \frac{m}{3} (a^2 + b^2) + m (a^2 + b^2)$$

$$= \frac{4}{3} m (a^2 + b^2)$$

$$I_{Oyz} = I_{Gyz} + m y_G z_G \text{ (0,5)}$$

$$= 0 + m b \cdot 0 = 0$$

$$= 0$$

La matrice d'inertie au point O est égale à

$$I_O(s) = \begin{bmatrix} \frac{4}{3} m b^2 & -m a b & 0 \\ -m a b & \frac{4}{3} m a^2 & 0 \\ 0 & 0 & \frac{4}{3} m (a^2 + b^2) \end{bmatrix}$$

exo n°3

7pts

$\vec{OA} = a\vec{x}_1$; $\vec{AB} = b\vec{z}_2$ et $\vec{AP} = c\vec{z}_2$

$R_0(0, \vec{x}_0, \vec{y}_0, \vec{z}_0)$: repère fixe.

$R_1(0, \vec{x}_1, \vec{y}_1, \vec{z}_1)$ en rotation tel que $\vec{z}_0 = \vec{z}_1$ et $\theta = (\vec{x}_0, \vec{x}_1) = (\vec{y}_0, \vec{y}_1)$

$\vec{R}_1^0 = \dot{\theta} \vec{z}_1$

$R_2(0, \vec{x}_2, \vec{y}_2, \vec{z}_2)$ en rotation tel que $\vec{y}_1 = \vec{y}_2$ et $\psi = (\vec{x}_1, \vec{x}_2) = (\vec{z}_1, \vec{z}_2)$

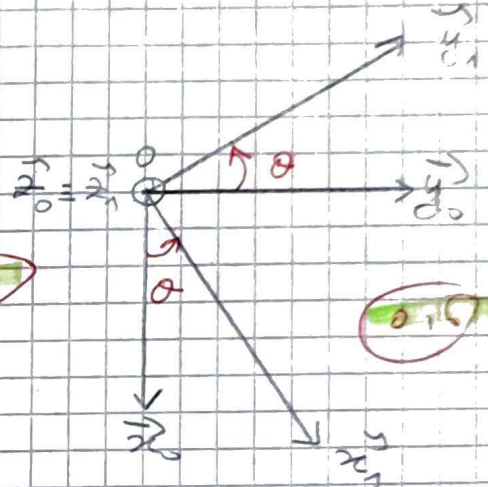
$\vec{R}_2^1 = \dot{\psi} \vec{y}_1$

1) Matrice de passage:

Matrice de passage de R_0 vers R_1

$$\begin{Bmatrix} \vec{x}_0 \\ \vec{y}_0 \\ \vec{z}_0 \end{Bmatrix} = \begin{bmatrix} \cos \theta & -\sin \theta & 0 \\ +\sin \theta & \cos \theta & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \vec{x}_1 \\ \vec{y}_1 \\ \vec{z}_1 \end{Bmatrix}$$

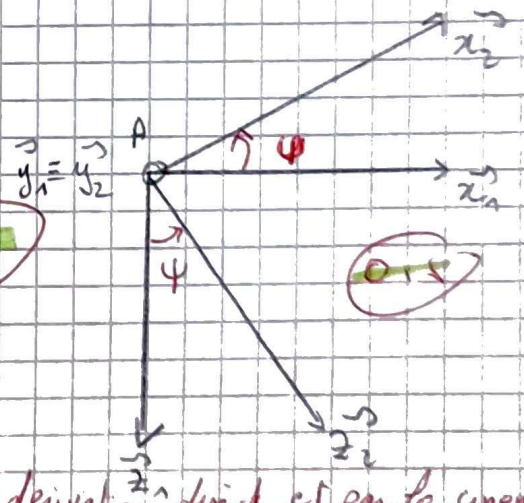
$P_{R_0 \rightarrow R_1}$



Matrice de passage de R_2 vers R_1

$$\begin{Bmatrix} \vec{x}_2 \\ \vec{y}_2 \\ \vec{z}_2 \end{Bmatrix} = \begin{bmatrix} \cos \psi & 0 & -\sin \psi \\ 0 & 1 & 0 \\ \sin \psi & 0 & \cos \psi \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \vec{x}_1 \\ \vec{y}_1 \\ \vec{z}_1 \end{Bmatrix}$$

$P_{R_2 \rightarrow R_1}$



2) calcul de \vec{R}_2^0 puis $\vec{V}^0(B)$ et $\vec{\gamma}^0(B)$ par dérivation directe et par la cinématique du solide.

a) vitesse instantanée de rotation \vec{R}_2^0

$$\vec{R}_2^0 = \vec{R}_2^1 + \vec{R}_1^0 = \dot{\psi} \vec{y}_1 + \dot{\theta} \vec{z}_1 = \begin{Bmatrix} 0 \\ \dot{\psi} \\ \dot{\theta} \end{Bmatrix}$$

b) $\vec{V}^0(B)$ par dérivation directe:

Nous avons: $\vec{OB} = \vec{OA} + \vec{AB} = \begin{Bmatrix} a \\ 0 \\ 0 \end{Bmatrix}_{R_1} + \begin{Bmatrix} 0 \\ 0 \\ b \end{Bmatrix}_{R_2} = \begin{Bmatrix} a \\ 0 \\ 0 \end{Bmatrix}_{R_1} + \begin{Bmatrix} b \sin \psi \\ 0 \\ b \cos \psi \end{Bmatrix}_{R_1} = \begin{Bmatrix} a + b \sin \psi \\ 0 \\ b \cos \psi \end{Bmatrix}_{R_1}$

par dérivation nous avons:

$$\vec{V}^0(B) = \frac{d^0 \vec{OB}}{dt} = d^1 \frac{\vec{OB}}{dt} + \vec{\Omega}_1^0 \wedge \vec{OB} \quad (0.1)$$

$$\vec{V}^0(B) = \begin{cases} b \dot{\psi} \cos \psi \\ 0 \\ -b \dot{\psi} \sin \psi \end{cases}_{R_1} + \begin{cases} 0 \\ 0 \\ \dot{\theta} \end{cases}_{R_1} \wedge \begin{cases} a + b \sin \psi \\ 0 \\ b \cos \psi \end{cases}_{R_1} = \begin{cases} b \dot{\psi} \cos \psi \\ (a + b \sin \psi) \dot{\theta} \\ -b \dot{\psi} \sin \psi \end{cases}$$

$\vec{V}^0(B)$ par cinématique du solide (2^e méthode)

Nous pouvons écrire $\vec{V}^0(B) = \vec{V}^0(A) + \vec{\Omega}_2^0 \wedge \vec{AB}$ (0.5)

Nous avons $\vec{V}^0(A) = \vec{V}^0(O) + \vec{\Omega}_1^0 \wedge \vec{OA} \Leftrightarrow \vec{V}^0(A) = \begin{cases} 0 \\ 0 \\ \dot{\theta} \end{cases}_{R_1} \wedge \begin{cases} a \\ 0 \\ 0 \end{cases}_{R_1} = \begin{cases} a \dot{\theta} \\ 0 \\ 0 \end{cases}_{R_1}$

car $\vec{V}^0(O) = \vec{0}$ nous avons ainsi: (0.5)

$$\vec{V}^0(B) = \begin{cases} 0 \\ a \dot{\theta} \\ 0 \end{cases}_{R_1} + \begin{cases} 0 \\ \dot{\psi} \\ \dot{\theta} \end{cases}_{R_1} \wedge \begin{cases} b \sin \psi \\ 0 \\ b \cos \psi \end{cases}_{R_1} = \begin{cases} b \dot{\psi} \cos \psi \\ (a + b \sin \psi) \dot{\theta} \\ -b \dot{\psi} \sin \psi \end{cases}_{R_1} \quad (0.1)$$

b) $\vec{\gamma}^0(B)$ par dérivation (1.5)

par dérivation nous avons: $\vec{\gamma}^0(B) = \frac{d^0 \vec{V}^0(B)}{dt} = d^1 \frac{\vec{V}^0(B)}{dt} + \vec{\Omega}_1^0 \wedge \vec{V}^0(B)$ (0.5)

$$\vec{\gamma}^0(B) = \begin{cases} b \ddot{\psi} \cos \psi - b \dot{\psi}^2 \sin \psi \\ (a + b \sin \psi) \ddot{\theta} + b \dot{\theta} \dot{\psi} \cos \psi \\ -b \ddot{\psi} \sin \psi - b \dot{\psi}^2 \cos \psi \end{cases}_{R_1} + \begin{cases} 0 \\ 0 \\ \dot{\theta} \end{cases}_{R_1} \wedge \begin{cases} b \dot{\psi} \cos \psi \\ (a + b \sin \psi) \dot{\theta} \\ -b \dot{\psi} \sin \psi \end{cases}_{R_1}$$

$$= \begin{cases} b \ddot{\psi} \cos \psi - b \dot{\psi}^2 \sin \psi - (a + b \sin \psi) \dot{\theta}^2 \\ (a + b \sin \psi) \ddot{\theta} + 2b \dot{\theta} \dot{\psi} \cos \psi \\ -b \ddot{\psi} \sin \psi - b \dot{\psi}^2 \cos \psi \end{cases}_{R_1} \quad (0.5)$$

$\vec{\gamma}^0(B)$ par cinématique du solide (2^e méthode) (1.5)

Nous pouvons écrire $\vec{\gamma}^0(B) = \vec{\gamma}^0(A) + \frac{d^0 \vec{\Omega}_2^0}{dt} \wedge \vec{AB} + \vec{\Omega}_2^0 \wedge (\vec{\Omega}_2^0 \wedge \vec{AB})$ (0.5)

calculons d'abord: $\vec{\gamma}^0(A) = \vec{\gamma}^0(O) + \frac{d^0 \vec{\Omega}_1^0}{dt} \wedge \vec{OA} + \vec{\Omega}_1^0 \wedge (\vec{\Omega}_1^0 \wedge \vec{OA})$ (0.5)

$\vec{\gamma}^0(O) = \vec{0}$, on obtient:

$$\vec{\gamma}^0(A) = \begin{cases} 0 \\ 0 \\ \dot{\theta} \end{cases}_{R_1} \wedge \begin{cases} a \\ 0 \\ 0 \end{cases}_{R_1} + \begin{cases} 0 \\ 0 \\ \dot{\theta} \end{cases}_{R_1} \wedge \begin{cases} 0 \\ 0 \\ \dot{\theta} \end{cases}_{R_1} \wedge \begin{cases} a \\ 0 \\ 0 \end{cases}_{R_1} = \begin{cases} -a \dot{\theta}^2 \\ a \ddot{\theta} \\ 0 \end{cases}_{R_1}$$

(0.5)

(4)

$$\frac{d^0 \vec{r}_1}{dt} = \frac{d^1 \vec{r}_2}{dt} + \vec{r}_1 \wedge \vec{r}_2 = \begin{cases} 0 \\ \ddot{\psi} \\ \dot{\theta} \end{cases} + \begin{cases} 0 \\ 0 \\ \dot{\theta} \end{cases} = \begin{cases} \dot{\theta} \dot{\psi} \\ \ddot{\psi} \\ \dot{\theta} \end{cases}$$

$$\frac{d^0 \vec{r}_2}{dt} \wedge \vec{AB} = \begin{cases} \dot{\theta} \dot{\psi} \\ \ddot{\psi} \\ \dot{\theta} \end{cases} \wedge \begin{cases} b \sin \psi \\ 0 \\ b \cos \psi \end{cases} = \begin{cases} b \dot{\psi} \cos \psi \\ b \dot{\theta} \sin \psi + b \dot{\theta} \dot{\psi} \cos \psi \\ -b \dot{\psi} \sin \psi \end{cases}$$

$$\begin{aligned} \vec{r}_2 \wedge (\vec{r}_2 \wedge \vec{AB}) &= \begin{cases} 0 \\ \dot{\psi} \\ \dot{\theta} \end{cases} \wedge \begin{cases} 0 \\ \dot{\psi} \\ b \cos \psi \end{cases} \wedge \begin{cases} b \sin \psi \\ 0 \\ b \cos \psi \end{cases} \\ &= \begin{cases} -b \dot{\psi}^2 \sin \psi - b \dot{\theta}^2 \sin \psi \\ b \dot{\theta} \dot{\psi} \cos \psi \\ -b \dot{\psi}^2 \cos \psi \end{cases} \end{aligned}$$

En faisant la somme des trois termes nous obtenons :

$$\vec{\gamma}^0(B) = \begin{cases} b \dot{\psi} \cos \psi - b \dot{\psi}^2 \sin \psi - (a + b \sin \psi) \dot{\theta}^2 \\ (a + b \sin \psi) \dot{\theta} + 2b \dot{\theta} \dot{\psi} \cos \psi \\ -b \dot{\psi} \sin \psi - b \dot{\psi}^2 \cos \psi \end{cases}$$

