

Véhicule prototype CLEVER : Corrigé

1- Cinématique

1.1-Taux de rotation de 1 par rapport à 0 et de 2 par rapport à 0

On sait que : $\vec{V}_{D \in 1/0} = \vec{V}_{O \in 1/0} + \vec{D}\vec{O} \wedge \vec{\Omega}_{1/0}$ Avec : $\vec{V}_{D \in 1/0} = V \cdot \vec{Y}_1$
 Or : $\vec{V}_{O \in 1/0} = \vec{0}$ car 1 est en rotation par rapport à 0 au tour de l'axe (O, \vec{Z}_1)
 On a donc : $V \cdot \vec{Y}_1 = \vec{0} + -R \cdot \vec{X}_1 \wedge \vec{\Omega}_{1/0}$

On en déduit : $\vec{\Omega}_{1/0} = \frac{V}{R} \cdot \vec{Z}_1$

On sait que : $\vec{\Omega}_{2/0} = \vec{\Omega}_{2/1} + \vec{\Omega}_{1/0}$ Avec : $\vec{\Omega}_{2/1} = \beta \cdot \vec{Y}_1$

Or l'inclinaison de l'habitacle β étant constante : $\vec{\Omega}_{2/1} = \vec{0}$ Donc : $\vec{\Omega}_{2/0} = \vec{\Omega}_{1/0} = \frac{V}{R} \cdot \vec{Z}_1$

Sachant que : $\vec{Z}_1 = \cos \beta \cdot \vec{Z}_2 - \sin \beta \cdot \vec{X}_2$ On obtient :

$$\vec{\Omega}_{2/0} = \begin{pmatrix} -\frac{V}{R} \sin \beta \\ 0 \\ \frac{V}{R} \cos \beta \end{pmatrix}_{R_2}$$

1.2- Matrice d'inertie de 1 en D et de 2 en G₂

L'essieu étant symétrique par rapport au plan $(D, \vec{Y}_1, \vec{Z}_1)$ on a :

$$\overline{\overline{J_D(1)}} = \begin{pmatrix} A_1 & 0 & 0 \\ 0 & B_1 & -D_1 \\ 0 & -D_1 & C_1 \end{pmatrix}_{R_1}$$

L'habitacle étant symétrique par rapport au plan $(G_2, \vec{Y}_2, \vec{Z}_2)$ on a :

$$\overline{\overline{J_{G_2}(2)}} = \begin{pmatrix} A_2 & 0 & 0 \\ 0 & B_2 & -D_2 \\ 0 & -D_2 & C_2 \end{pmatrix}_{R_2}$$

1.3- Accélération du centre d'inertie de l'habitacle G₂

Par composition des vitesses : $\vec{V}_{G_2 \in 2/0} = \vec{V}_{G_2 \in 2/1} + \vec{V}_{G_2 \in 1/0}$

Or on a entre 2 et 1 une liaison pivot de paramètre β avec $\dot{\beta} = 0$. Donc le mouvement de 2 par rapport à 1 est nul. Par conséquent : $\vec{V}_{G_2 \in 2/1} = \vec{0}$. Donc : $\vec{V}_{G_2 \in 2/0} = \vec{V}_{G_2 \in 1/0}$

D'autre part : $\vec{V}_{G_2 \in 1/0} = \vec{V}_{D \in 1/0} + \vec{G}_2\vec{D} \wedge \vec{\Omega}_{1/0}$ avec : $\vec{V}_{D \in 1/0} = V \cdot \vec{Y}_1$
 et : $\vec{G}_2\vec{D} = \vec{G}_2\vec{E} + \vec{E}\vec{D} = -h_2 \cdot \vec{Z}_2 - d_2 \cdot \vec{Y}_1 - k \cdot \vec{Z}_1$

$$\text{Donc : } \vec{V}_{G_2 \in 2/0} = V \cdot \vec{Y}_1 + \begin{pmatrix} h_2 \cdot \sin \beta \\ -d_2 \\ -(k + h_2 \cdot \cos \beta) \end{pmatrix}_{R_1} \wedge \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \frac{V}{R} \end{pmatrix}_{R_1} = \begin{pmatrix} -d_2 \cdot \frac{V}{R} \\ (R + h_2 \cdot \sin \beta) \cdot \frac{V}{R} \\ 0 \end{pmatrix}_{R_1}$$

Ensuite par dérivation vectorielle : $\vec{a}_{G_2 \in 2/0} = \left(\frac{d \vec{V}_{G_2 \in 2/0}}{dt} \right)_{R_0} = \left(\frac{d \vec{V}_{G_2 \in 1/0}}{dt} \right)_{R_1} + \vec{\Omega}_{1/0} \wedge \vec{V}_{G_2 \in 2/0}$

$$\vec{a}_{G_2 \in 2/0} = \vec{0} + \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \frac{V}{R} \end{pmatrix}_{R_1} \wedge \begin{pmatrix} -d_2 \cdot \frac{V}{R} \\ (R + h_2 \cdot \sin \beta) \cdot \frac{V}{R} \\ 0 \end{pmatrix}_{R_1}$$

Soit finalement

$$\vec{a}_{G_2 \in 2/0} = \begin{pmatrix} -(R + h_2 \cdot \sin \beta) \cdot \frac{V^2}{R^2} \\ -d_2 \cdot \frac{V^2}{R^2} \\ 0 \end{pmatrix}_{R_1}$$

3- Cinétique de l'habitacle 2

2.1- Moment cinétique en D de l'habitacle 2

G_2 étant le centre de gravité de 2 on a :

$$\overline{\sigma_{G_2}(2/\bar{0})} = \overline{J_{G_2}(2)} \cdot \overline{\Omega_{2/0}} = \begin{pmatrix} A_2 & 0 & 0 \\ 0 & B_2 & -D_2 \\ 0 & -D_2 & C_2 \end{pmatrix}_{R_2} \cdot \begin{pmatrix} -\frac{V}{R} \sin \beta \\ 0 \\ \frac{V}{R} \cos \beta \end{pmatrix}_{R_2} = \begin{pmatrix} -A_2 \cdot \frac{V}{R} \cdot \sin \beta \\ -D_2 \cdot \frac{V}{R} \cdot \cos \beta \\ C_2 \cdot \frac{V}{R} \cdot \cos \beta \end{pmatrix}_{R_2}$$

Puis par la relation de Varignon appliquée au moment cinétique :

$$\overline{\sigma_D(2/\bar{0})} = \overline{\sigma_{G_2}(2/\bar{0})} + \overline{DG_2} \wedge m_2 \cdot \overline{V_{G_2 \in 2/0}} = \begin{pmatrix} -A_2 \cdot \frac{V}{R} \cdot \sin \beta \\ -D_2 \cdot \frac{V}{R} \cdot \cos \beta \\ C_2 \cdot \frac{V}{R} \cdot \cos \beta \end{pmatrix}_{R_2} + \begin{pmatrix} -k \cdot \sin \beta \\ d_2 \\ h_2 + k \cdot \cos \beta \end{pmatrix}_{R_2} \wedge m_2 \cdot \begin{pmatrix} -d_2 \cdot \frac{V}{R} \cdot \cos \beta \\ (R + h_2 \cdot \sin \beta) \cdot \frac{V}{R} \\ -d_2 \cdot \frac{V}{R} \cdot \sin \beta \end{pmatrix}_{R_2}$$

Soit finalement :

$$\overline{\sigma_D(2/\bar{0})} = \begin{pmatrix} -(A_2 + m_2 \cdot d_2^2) \cdot \frac{V}{R} \cdot \sin \beta - m_2 \cdot (R + h_2 \cdot \sin \beta) \cdot (h_2 + k \cdot \cos \beta) \cdot \frac{V}{R} \\ -D_2 \cdot \frac{V}{R} \cdot \cos \beta - m_2 \cdot d_2 \cdot (h_2 \cdot \cos \beta + k) \cdot \frac{V}{R} \\ (C_2 + m_2 \cdot d_2^2) \cdot \frac{V}{R} \cdot \cos \beta - m_2 \cdot k \cdot (R + h_2 \cdot \sin \beta) \cdot \sin \beta \cdot \frac{V}{R} \end{pmatrix}_{R_2}$$

2.2- Moment dynamique en D de l'habitacle 2 projeté sur \bar{Y}_1

En partant de $\overline{\sigma_{G_2}(2/\bar{0})}$

G_2 étant le centre de gravité du solide 2 : $\delta_{G_2}(2/\bar{0}) \cdot \bar{Y}_1 = \left(\frac{d \overline{\sigma_{G_2}(2/\bar{0})}}{dt} \right)_{R_0} \cdot \bar{Y}_1$

1^{ère} Méthode par la relation de Bour : $\delta_{G_2}(2/\bar{0}) \cdot \bar{Y}_1 = \left(\frac{d \overline{\sigma_{G_2}(2/\bar{0})}}{dt} \right)_{R_2} \bar{Y}_1 + \overline{\Omega_{2/0}} \wedge \overline{\sigma_{G_2}(2/\bar{0})} \cdot \bar{Y}_1$

Sachant que l'angle β est constant on a par le résultat précédent : $\left(\frac{d \overline{\sigma_{G_2}(2/\bar{0})}}{dt} \right)_{R_2} = \bar{0}$

D'autre part : $\overline{\Omega_{2/0}} \wedge \overline{\sigma_{G_2}(2/\bar{0})} \cdot \bar{Y}_1 = \bar{Y}_1 \wedge \overline{\Omega_{2/0}} \cdot \overline{\sigma_{G_2}(2/\bar{0})} = \bar{Y}_1 \wedge \frac{V}{R} \cdot \bar{Z}_1 \cdot \overline{\sigma_{G_2}(2/\bar{0})} = \frac{V}{R} \cdot \bar{X}_1 \cdot \overline{\sigma_{G_2}(2/\bar{0})}$

Sachant $\bar{X}_1 = \cos \beta \cdot \bar{X}_2 + \sin \beta \cdot \bar{Z}_2$ on a par le résultat précédent :

$$\bar{X}_1 \cdot \overline{\sigma_{G_2}(2/\bar{0})} = -A_2 \cdot \frac{V^2}{R^2} \cdot \sin \beta \cdot \cos \beta + C_2 \cdot \frac{V^2}{R^2} \cdot \sin \beta \cdot \cos \beta$$

$$\Rightarrow \overline{\Omega_{2/0}} \wedge \overline{\sigma_{G_2}(2/\bar{0})} \cdot \bar{Y}_1 = (C_2 - A_2) \cdot \frac{V^2}{R^2} \cdot \sin \beta \cdot \cos \beta$$

Soit finalement : $\delta_{G_2}(2/\bar{0}) \cdot \bar{Y}_1 = (C_2 - A_2) \cdot \frac{V^2}{R^2} \cdot \sin \beta \cdot \cos \beta$

2^{ème} Méthode : Sachant que : $\frac{d \overline{\sigma_{G_2}(2/\bar{0})} \cdot \bar{Y}_1}{dt} = \left(\frac{d \overline{\sigma_{G_2}(2/\bar{0})}}{dt} \right)_{R_0} \cdot \bar{Y}_1 + \overline{\sigma_{G_2}(2/\bar{0})} \cdot \left(\frac{d \bar{Y}_1}{dt} \right)_{R_0}$

On obtient : $\delta_{G_2}(2/\bar{0}) \cdot \bar{Y}_1 = \frac{d \overline{\sigma_{G_2}(2/\bar{0})} \cdot \bar{Y}_1}{dt} - \overline{\sigma_{G_2}(2/\bar{0})} \cdot \left(\frac{d \bar{Y}_1}{dt} \right)_{R_0}$

Or $\bar{Y}_1 = \bar{Y}_2$ et l'angle β est constant, on donc par le résultat précédent : $\frac{d \overline{\sigma_{G_2}(2/\bar{0})} \cdot \bar{Y}_1}{dt} = 0$

D'autre part $\left(\frac{d \vec{Y}_1}{dt}\right)_{R_0} = \vec{\Omega}_{1/0} \wedge \vec{Y}_1 = \frac{V}{R} \cdot \vec{Z}_1 \wedge \vec{Y}_1 = -\frac{V}{R} \cdot \vec{X}_1 = -\frac{V}{R} \cdot (\cos \beta \cdot \vec{X}_2 + \sin \beta \cdot \vec{Z}_2)$

Donc par le résultat précédent : $\sigma_{G_2(2/0)} \cdot \left(\frac{d \vec{Y}_1}{dt}\right)_{R_0} = -A_2 \cdot \frac{V^2}{R^2} \cdot \sin \beta \cdot \cos \beta + C_2 \cdot \frac{V^2}{R^2} \cdot \sin \beta \cdot \cos \beta$

Soit finalement : $\delta_{G_2(2/0)} \cdot \vec{Y}_1 = (C_2 - A_2) \cdot \frac{V^2}{R^2} \cdot \sin \beta \cdot \cos \beta$ (a)

Enfin par la relation de Varignon : $\delta_D(2/0) \cdot \vec{Y}_1 = \delta_{G_2(2/0)} \cdot \vec{Y}_1 + \vec{DG}_2 \wedge m_2 \cdot \vec{\Gamma}_{G_2 \in 2/0} \cdot \vec{Y}_1$ (b)

Or : $\vec{DG}_2 \wedge m_2 \cdot \vec{\Gamma}_{G_2 \in 2/0} \cdot \vec{Y}_1 = m_2 \cdot \vec{\Gamma}_{G_2 \in 2/0} \wedge \vec{Y}_1 \cdot \vec{DG}_2$

Par le résultat de la question 1.3 on a : $\vec{DG}_2 \wedge m_2 \cdot \vec{\Gamma}_{G_2 \in 2/0} \cdot \vec{Y}_1 = -m_2 \cdot (R - h_2 \cdot \sin \beta) \cdot \frac{V^2}{R^2} \cdot \vec{Z}_1 \cdot \vec{DG}_2$

Ayant : $\vec{DG}_2 = \vec{DE} + \vec{EG}_2 = d_2 \cdot \vec{Y}_1 + k \cdot \vec{Z}_1 + h_2 \cdot \vec{Z}_2$ on a : $\vec{Z}_1 \cdot \vec{DG}_2 = k + h_2 \cdot \cos \beta$

On obtient donc : $\vec{DG}_2 \wedge m_2 \cdot \vec{\Gamma}_{G_2 \in 2/0} \cdot \vec{Y}_1 = -m_2 \cdot (R - h_2 \cdot \sin \beta) \cdot (k + h_2 \cdot \cos \beta) \cdot \frac{V^2}{R^2}$ (c)

Par conséquent on obtient finalement par les relation (a) , (b) et (c) :

$\delta_D(2/0) \cdot \vec{Y}_1 = [(C_2 - A_2) \cdot \sin \beta \cdot \cos \beta - m_2 \cdot (R - h_2 \cdot \sin \beta) \cdot (k + h_2 \cdot \cos \beta)] \cdot \frac{V^2}{R^2}$

En partant de $\sigma_D(2/0)$

$\delta_D(2/0) \cdot \vec{Y}_1 = \left(\frac{d \sigma_D(2/0)}{dt}\right)_{R_0} \cdot \vec{Y}_1 + m_2 \cdot \vec{V}_{D/R_0} \wedge \vec{V}_{G_2 \in 2/0} \cdot \vec{Y}_1$

D étant fixe dans 1 : $\vec{V}_{D/R_0} = \vec{V}_{D \in 1/0}$ On a donc par permutation circulaire :

$m_2 \cdot \vec{V}_{D/R_0} \wedge \vec{V}_{G_2 \in 2/0} \cdot \vec{Y}_1 = m_2 \cdot \vec{V}_{D \in 1/0} \wedge \vec{V}_{G_2 \in 2/0} \cdot \vec{Y}_1 = m_2 \cdot \vec{Y}_1 \wedge \vec{V}_{D \in 1/0} \cdot \vec{V}_{G_2 \in 2/0}$

Or : $\vec{V}_{D \in 1/0} = V \cdot \vec{Y}_1$ Donc : $\vec{Y}_1 \wedge \vec{V}_{D \in 1/0} = \vec{0}$ D'où finalement : $m_2 \cdot \vec{V}_{D/R_0} \wedge \vec{V}_{G_2 \in 2/0} \cdot \vec{Y}_1 = 0$

On a donc : $\delta_D(2/0) \cdot \vec{Y}_1 = \left(\frac{d \sigma_D(2/0)}{dt}\right)_{R_0} \cdot \vec{Y}_1$

1^{ière} Méthode par la relation de Bour : $\delta_D(2/0) \cdot \vec{Y}_1 = \left(\frac{d \sigma_D(2/0)}{dt}\right)_{R_0} \cdot \vec{Y}_1 + \vec{\Omega}_{2/0} \wedge \sigma_D(2/0) \cdot \vec{Y}_1$

D'une part par permutation circulaire du produit mixte :

$\vec{\Omega}_{2/0} \wedge \sigma_D(2/0) \cdot \vec{Y}_1 = \vec{Y}_1 \wedge \vec{\Omega}_{2/0} \cdot \sigma_D(2/0) = \vec{Y}_1 \wedge \frac{V}{R} \cdot \vec{Z}_1 \cdot \sigma_D(2/0) = \frac{V}{R} \cdot \vec{X}_1 \cdot \sigma_D(2/0)$

Avec : $\vec{X}_1 = \cos \beta \cdot \vec{X}_2 + \sin \beta \cdot \vec{Z}_2$ on a par le résultat précédent :

$\vec{\Omega}_{2/0} \wedge \sigma_D(2/0) \cdot \vec{Y}_1 = -(A_2 + m_2 \cdot d_2^2) \cdot \frac{V^2}{R^2} \cdot \sin \beta \cdot \cos \beta - m_2 \cdot (R + h_2 \cdot \sin \beta) \cdot (h_2 + k \cdot \cos \beta) \cdot \cos \beta \cdot \frac{V^2}{R^2}$
 $+ (C_2 + m_2 \cdot d_2^2) \cdot \frac{V^2}{R^2} \cdot \sin \beta \cdot \cos \beta - m_2 \cdot k \cdot (R + h_2 \cdot \sin \beta) \cdot \sin \beta \cdot \sin \beta \cdot \frac{V^2}{R^2}$

$\vec{\Omega}_{2/0} \wedge \sigma_D(2/0) \cdot \vec{Y}_1 = (C_2 + m_2 \cdot d_2^2 - A_2 - m_2 \cdot d_2^2) \cdot \frac{V^2}{R^2} \cdot \sin \beta \cdot \cos \beta$
 $- m_2 \cdot (R + h_2 \cdot \sin \beta) \cdot (h_2 \cdot \cos \beta + k \cdot \cos^2 \beta + k \cdot \sin^2 \beta) \cdot \frac{V^2}{R^2}$

Soit : $\vec{\Omega}_{2/0} \wedge \sigma_D(2/0) \cdot \vec{Y}_1 = [(C_2 - A_2) \cdot \sin \beta \cdot \cos \beta - m_2 \cdot (R - h_2 \cdot \sin \beta) \cdot (k + h_2 \cdot \cos \beta)] \cdot \frac{V^2}{R^2}$

Sachant que l'angle β est constant on a par le résultat précédent : $\left(\frac{d \sigma_D(2/0)}{dt}\right)_{R_2} = \vec{0}$

D'où finalement : $\delta_D(2/0) \cdot \vec{Y}_1 = [(C_2 - A_2) \cdot \sin \beta \cdot \cos \beta - m_2 \cdot (R - h_2 \cdot \sin \beta) \cdot (k + h_2 \cdot \cos \beta)] \cdot \frac{V^2}{R^2}$

2^{ième} Méthode : Sachant que : $\frac{d \overline{\sigma_D(2/0)} \cdot \overline{Y_1}}{dt} = \left(\frac{d \overline{\sigma_D(2/0)}}{dt} \right)_{R_0} \cdot \overline{Y_1} + \overline{\sigma_D(2/0)} \cdot \left(\frac{d \overline{Y_1}}{dt} \right)_{R_0}$

On obtient : $\overline{\delta_D(2/0)} \cdot \overline{Y_1} = \frac{d \overline{\sigma_D(2/0)} \cdot \overline{Y_1}}{dt} - \overline{\sigma_D(2/0)} \cdot \left(\frac{d \overline{Y_1}}{dt} \right)_{R_0}$

D'autre part $\left(\frac{d \overline{Y_1}}{dt} \right)_{R_0} = \overline{\Omega_{1/0}} \wedge \overline{Y_1} = \frac{V}{R} \cdot \overline{Z_1} \wedge \overline{Y_1} = -\frac{V}{R} \cdot \overline{X_1} = -\frac{V}{R} \cdot (\cos \beta \cdot \overline{X_2} + \sin \beta \cdot \overline{Z_2})$

Donc par le résultat précédent :

$$\overline{\sigma_D(2/0)} \cdot \left(\frac{d \overline{Y_1}}{dt} \right)_{R_0} = (A_2 + m_2 \cdot d_2^2) \cdot \frac{V^2}{R^2} \cdot \sin \beta \cdot \cos \beta + m_2 \cdot (R + h_2 \cdot \sin \beta) \cdot (h_2 + k \cdot \cos \beta) \cdot \cos \beta \cdot \frac{V^2}{R^2} - (C_2 + m_2 \cdot d_2^2) \cdot \frac{V^2}{R^2} \cdot \sin \beta \cdot \cos \beta + m_2 \cdot k \cdot (R + h_2 \cdot \sin \beta) \cdot \sin \beta \cdot \sin \beta \cdot \frac{V^2}{R^2}$$

$$\overline{\sigma_D(2/0)} \cdot \left(\frac{d \overline{Y_1}}{dt} \right)_{R_0} = (A_2 + m_2 \cdot d_2^2 - C_2 - m_2 \cdot d_2^2) \cdot \frac{V^2}{R^2} \cdot \sin \beta \cdot \cos \beta + m_2 \cdot (R + h_2 \cdot \sin \beta) \cdot (h_2 \cdot \cos \beta + k \cdot \cos^2 \beta + k \cdot \sin^2 \beta) \cdot \cos \beta \cdot \frac{V^2}{R^2}$$

$$\overline{\sigma_D(2/0)} \cdot \left(\frac{d \overline{Y_1}}{dt} \right)_{R_0} = [(A_2 - C_2) \cdot \sin \beta \cdot \cos \beta + m_2 \cdot (R - h_2 \cdot \sin \beta) \cdot (k + h_2 \cdot \cos \beta)] \cdot \frac{V^2}{R^2}$$

Or $\overline{Y_1} = \overline{Y_2}$ et l'angle β est constant, on donc par le résultat précédent : $\frac{d \overline{\sigma_D(2/0)} \cdot \overline{Y_1}}{dt} = 0$

Ayant : $\overline{\delta_D(2/0)} \cdot \overline{Y_1} = \frac{d \overline{\sigma_D(2/0)} \cdot \overline{Y_1}}{dt} - \overline{\sigma_D(2/0)} \cdot \left(\frac{d \overline{Y_1}}{dt} \right)_{R_0}$

Enfinement on a : $\overline{\delta_D(2/0)} \cdot \overline{Y_1} = [(C_2 - A_2) \cdot \sin \beta \cdot \cos \beta - m_2 \cdot (R - h_2 \cdot \sin \beta) \cdot (k + h_2 \cdot \cos \beta)] \cdot \frac{V^2}{R^2}$

2.2- Simplification du moment dynamique en D de l'habitacle 2 projeté sur $\overline{Y_1}$

Sachant que h_2 est négligeable devant R on a : $R - h_2 \cdot \sin \beta \approx R$

On obtient : $\overline{\delta_D(2/0)} \cdot \overline{Y_1} = [(C_2 - A_2) \cdot \sin \beta \cdot \cos \beta - m_2 \cdot R \cdot (k + h_2 \cdot \cos \beta)] \cdot \frac{V^2}{R^2}$

3- Cinétique de l'essieu motorisé 1

3.1- Moment cinétique en D

Le point D n'étant ni fixe ni centre d'inertie de 1 : $\overline{\sigma_D(1/0)} = \overline{J_D(1)} \cdot \overline{\Omega_{1/0}} + m_1 \cdot \overline{DG_1} \wedge \overline{V_{D \in 1/0}}$

D'une part : $\overline{J_D(1)} \cdot \overline{\Omega_{1/0}} = \begin{pmatrix} A_1 & 0 & 0 \\ 0 & B_1 & -D_1 \\ 0 & -D_1 & C_1 \end{pmatrix}_{R_1} \cdot \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ V \\ R \end{pmatrix}_{R_1} = \frac{V}{R} \cdot \begin{pmatrix} 0 \\ -D_1 \\ C_1 \end{pmatrix}_{R_1}$

D'autre part : $m_1 \cdot \overline{DG_1} \wedge \overline{V_{D \in 1/0}} = m_1 \cdot \begin{pmatrix} d_1 \\ 0 \\ h_1 \end{pmatrix}_{R_1} \wedge \begin{pmatrix} 0 \\ V \\ 0 \end{pmatrix}_{R_1} = \begin{pmatrix} -m_1 \cdot h_1 \cdot V \\ 0 \\ m_1 \cdot d_1 \cdot V \end{pmatrix}_{R_1} = \frac{V}{R} \cdot \begin{pmatrix} -m_1 \cdot h_1 \cdot R \\ 0 \\ m_1 \cdot d_1 \cdot R \end{pmatrix}_{R_1}$

On a donc finalement : $\overline{\sigma_D(1/0)} = \frac{V}{R} \cdot \begin{pmatrix} -m_1 \cdot h_1 \cdot R \\ -D_1 \\ C_1 + m_1 \cdot d_1 \cdot R \end{pmatrix}_{R_1}$

3.2- Moment dynamique en D de l'habitacle 2 projeté sur \vec{Y}_1

Le point D n'étant ni fixe ni centre d'inertie de 1 : $\delta_{D(1/0)} = \left(\frac{d \sigma_{D(1/0)}}{dt} \right)_{R_0} + m_1 \cdot \vec{V}_{D/0} \wedge \vec{V}_{G1 \in 1/0}$

D'une part : $\left(\frac{d \sigma_{D(1/0)}}{dt} \right)_{R_0} \cdot \vec{Y}_1 = \frac{d \sigma_{D(1/0)} \cdot \vec{Y}_1}{dt} - \sigma_{D(1/0)} \cdot \left(\frac{d \vec{Y}_1}{dt} \right)_{R_0}$

Or du résultat précédent on a : $\sigma_{D(1/0)} \cdot \vec{Y}_1 = -D_1 \cdot \frac{V}{R}$ Donc : $\frac{d \sigma_{D(1/0)} \cdot \vec{Y}_1}{dt} = 0$

Ayant : $\left(\frac{d \vec{Y}_1}{dt} \right)_{R_0} = -\frac{V}{R} \cdot \vec{X}_1$ du résultat précédent on a : $\sigma_{D(1/0)} \cdot \left(\frac{d \vec{Y}_1}{dt} \right)_{R_0} = m_1 \cdot h_1 \cdot R \cdot \frac{V^2}{R^2}$

Soit : $\left(\frac{d \sigma_{D(1/0)}}{dt} \right)_{R_0} \cdot \vec{Y}_1 = -m_1 \cdot h_1 \cdot R \cdot \frac{V^2}{R^2}$

D'autre part : $m_1 \cdot \vec{V}_{D/0} \wedge \vec{V}_{G1 \in 1/0} \cdot \vec{Y}_1 = m_1 \cdot \vec{Y}_1 \wedge \vec{V}_{D/0} \wedge \vec{V}_{G1 \in 1/0}$ Or : $\vec{V}_{D/0} = \vec{V}_{D \in 1/0} = V \cdot \vec{Y}_1$

Donc : $m_1 \cdot \vec{V}_{D/0} \wedge \vec{V}_{G1 \in 1/0} \cdot \vec{Y}_1 = 0$

Finalement on obtient : $\delta_{D(1/0)} \cdot \vec{Y}_1 = -m_1 \cdot h_1 \cdot R \cdot \frac{V^2}{R^2}$

4- Application du principe fondamentale de la dynamique

4.1- Théorème du moment dynamique par rapport à l'axe (D, \vec{Y}_1)

On isole le véhicule, les actions extérieures appliquées sur le véhicule sont :

- ☞ Le poids de l'essieu : Une force $\vec{P}_1 = -m_1 \cdot g \cdot \vec{Z}_1$ appliquée en G_1
- ☞ Le poids de l'habitacle : Une force $\vec{P}_2 = -m_2 \cdot g \cdot \vec{Z}_1$ appliquée en G_2
- ☞ Action du sol sur 1 en A : Une force $\vec{F}_A = N_A \cdot \vec{Z}_1 - T_A \cdot \vec{X}_1$ appliquée en A
- ☞ Action du sol sur 1 en B : Une force $\vec{F}_B = N_B \cdot \vec{Z}_1 - T_B \cdot \vec{X}_1$ appliquée en B
- ☞ Action du sol sur 2 en C : Une force $\vec{F}_C = N_C \cdot \vec{Z}_1 - T_C \cdot \vec{u}$ appliquée en C

Calculons le moment de ces actions par rapport à l'axe (D, \vec{Y}_1)

☞ $\mathcal{M}_{DY1}(\vec{P}_1) = (\overline{DG}_1 \wedge \vec{P}_1) \cdot \vec{Y}_1 = [(d_1 \cdot \vec{Y}_1 + h_1 \cdot \vec{Z}_1) \wedge -m_1 \cdot g \cdot \vec{Z}_1] \cdot \vec{Y}_1 = -m_1 \cdot g \cdot d_1 \cdot \vec{X}_1 \cdot \vec{Y}_1 = 0$

☞ $\mathcal{M}_{DY1}(\vec{P}_2) = (\overline{DG}_2 \wedge \vec{P}_2) \cdot \vec{Y}_1 = [(d_2 \cdot \vec{Y}_1 + k \cdot \vec{Z}_1 + h_2 \cdot \vec{Z}_2) \wedge -m_2 \cdot g \cdot \vec{Z}_1] \cdot \vec{Y}_1$

$\mathcal{M}_{DY1}(\vec{P}_2) = [-m_2 \cdot g \cdot d_2 \cdot \vec{X}_1 - m_2 \cdot g \cdot h_2 \cdot \vec{Z}_2 \wedge \vec{Z}_1] \cdot \vec{Y}_1$ Or : $\vec{Z}_2 = \cos \beta \cdot \vec{Z}_1 + \sin \beta \cdot \vec{X}_1$

$\mathcal{M}_{DY1}(\vec{P}_2) = [-m_2 \cdot g \cdot d_2 \cdot \vec{X}_1 + m_2 \cdot g \cdot h_2 \cdot \sin \beta \cdot \vec{Y}_1] \cdot \vec{Y}_1 = m_2 \cdot g \cdot h_2 \cdot \sin \beta$

☞ $\mathcal{M}_{DY1}(\vec{F}_A) = (\overline{DA} \wedge \vec{F}_A) \cdot \vec{Y}_1 = \left[-\frac{e}{2} \cdot \vec{X}_1 \wedge (N_A \cdot \vec{Z}_1 - T_A \cdot \vec{X}_1) \right] \cdot \vec{Y}_1 = \frac{e}{2} \cdot N_A \cdot \vec{Y}_1 \cdot \vec{Y}_1 = \frac{e}{2} \cdot N_A$

☞ $\mathcal{M}_{DY1}(\vec{F}_B) = (\overline{DB} \wedge \vec{F}_B) \cdot \vec{Y}_1 = \left[\frac{e}{2} \cdot \vec{X}_1 \wedge (N_B \cdot \vec{Z}_1 - T_B \cdot \vec{X}_1) \right] \cdot \vec{Y}_1 = -\frac{e}{2} \cdot N_B \cdot \vec{Y}_1 \cdot \vec{Y}_1 = -\frac{e}{2} \cdot N_B$

☞ $\mathcal{M}_{DY1}(\vec{F}_C) = (\overline{DC} \wedge \vec{F}_C) \cdot \vec{Y}_1 = (L \cdot \vec{Y}_1 \wedge \vec{F}_C) \cdot \vec{Y}_1 = (\vec{Y}_1 \wedge L \cdot \vec{Y}_1) \cdot \vec{F}_C = \vec{0} \cdot \vec{F}_C = 0$

L'application du théorème du moment dynamique par rapport à l'axe (D, \vec{Y}_1) donne :

$\delta_{D(1/0)} \cdot \vec{Y}_1 + \delta_{D(2/0)} \cdot \vec{Y}_1 = \mathcal{M}_{DY1}(\vec{P}_1) + \mathcal{M}_{DY1}(\vec{P}_2) + \mathcal{M}_{DY1}(\vec{F}_A) + \mathcal{M}_{DY1}(\vec{F}_B) + \mathcal{M}_{DY1}(\vec{F}_C)$
 $- m_1 \cdot h_1 \cdot R \cdot \frac{V^2}{R^2} - [(C_2 - A_2) \cdot \sin \beta \cdot \cos \beta - m_2 \cdot R \cdot (k + h_2 \cdot \cos \beta)] \cdot \frac{V^2}{R^2} = 0 + m_2 \cdot g \cdot h_2 \cdot \sin \beta + \frac{e}{2} \cdot N_A - \frac{e}{2} \cdot N_B + 0$

$$\text{Donc: } \frac{e}{2} \cdot (N_B - N_A) - m_2 \cdot g \cdot h_2 \cdot \sin \beta = \left[m_1 \cdot h_1 + m_2 \cdot (k + h_2 \cdot \cos \beta + \frac{C_2 - A_2}{R} \cdot \sin \beta \cdot \cos \beta) \right] \cdot \frac{V^2}{R}$$

4.2- Expression de l'accélération transversale en fonction de l'inclinaison β

Si les composantes normales N_A et N_B sur l'essieu arrières sont identiques alors $N_B - N_A = 0$.

De l'expression précédente on en déduit :

$$m_2 \cdot g \cdot h_2 \cdot \sin \beta = \left[m_1 \cdot h_1 + m_2 \cdot (k + h_2 \cdot \cos \beta + \frac{C_2 - A_2}{R} \cdot \sin \beta \cdot \cos \beta) \right] \cdot \frac{V^2}{R}$$

$$\text{D'où l'accélération transversale : } \frac{V^2}{R} = \frac{- m_2 \cdot g \cdot h_2 \cdot \sin \beta}{m_1 \cdot h_1 + m_2 \cdot (k + h_2 \cdot \cos \beta + \frac{C_2 - A_2}{R} \cdot \sin \beta \cdot \cos \beta)}$$

4.3- Vitesses et inclinaisons

a- Pour une vitesse de 50 km/h dans un virage de rayon 80 m l'accélération transversale est de :

$$\frac{V^2}{R} = \frac{(50/3,6)^2}{80} = 2,41 \text{ m.s}^{-2} \quad \text{Soit par lecture sur le graphique une inclinaison de : } \beta = 34,5^\circ$$

b- Par lecture sur le graphique pour une inclinaison $\beta = 45^\circ$ on une accélération de : $\frac{V^2}{R} = 3,17 \text{ m.s}^{-2}$

$$\text{Soit dans un virage de rayon } R = 80 \text{ m une vitesse de : } V = \sqrt{3,17 \times 80} = 15,9 \text{ m.s}^{-1} = 57,3 \text{ km/h}$$