

# I TORSEUR CINÉMATIQUE

## I.1 Outils torseur

Soit solide S (ou repère) en un point A par rapport à un repère possède un vecteur vitesse  $\overrightarrow{V_{A \in S/R}}$  et un vecteur taux de rotation  $\overrightarrow{\Omega_{S/R}}$ . Le torseur cinématique permet de regrouper ces 2 vecteurs dans un « outil » appelé **torseur**, noté

$$\{\mathcal{V}_{S/R}\} = \underset{A}{\left\{ \begin{array}{c} \overrightarrow{\Omega_{S/R}} \\ \overrightarrow{V_{A \in S/R}} \end{array} \right\}} = \underset{A}{\left\{ \begin{array}{cc} \Omega_x & V_x \\ \Omega_y & V_y \\ \Omega_z & V_z \end{array} \right\}}_{\mathcal{R}}$$

Le vecteur taux de rotation  $\overrightarrow{\Omega_{S/R}}$  est appelé résultante du torseur cinématique, et le vecteur vitesse  $\overrightarrow{V_{A \in S/R}}$  est appelé le moment du torseur cinématique.

## II CAS DES MOUVEMENTS PLAN SUR PLAN

### II.1 Définition d'un mouvement plan sur plan

Soit un solide S associé au repère  $\mathfrak{R}(\vec{x}, \vec{y}, \vec{z} = \vec{z}_0)$ , en mouvement par rapport au repère  $\mathfrak{R}_0(\vec{x}_0, \vec{y}_0, \vec{z}_0)$ . Si le plan P ( $O, \vec{x}, \vec{y}$ ), lié à S reste constamment confondu avec le plan P<sub>0</sub> ( $O_0, \vec{x}_0, \vec{y}_0$ ), lié à R<sub>0</sub>, alors le mouvement de S par rapport à R est qualifié de mouvement plan sur plan.

#### II.1.1 Propriétés

La définition précédente implique les 2 conséquences suivantes :

- Les vecteurs vitesse de tous points de S en mouvement par rapport au repère R<sub>0</sub> restent parallèles au plan P<sub>0</sub> (ou P). C'est-à-dire :

$$\forall M \in S, \overrightarrow{V_{M \in S/R_0}} \cdot \vec{z} = 0$$

- Le vecteur taux de rotation de S par rapport à R<sub>0</sub> a une seule composante portée par l'axe z. C'est-à-dire :

$$\overrightarrow{\Omega_{S/R_0}} = \underset{\mathfrak{R}_0}{\left| \begin{array}{c} 0 \\ 0 \\ \Omega_z \end{array} \right.}$$

Par conséquent, les torseurs cinématiques, dans le cas de mouvements plan sur plan de normale  $\vec{z}$  se simplifient grandement et s'écrivent :

$$\{\mathcal{V}_{S/R}\} = \underset{A}{\left\{ \begin{array}{c} \overrightarrow{\Omega_{S/R}} \\ \overrightarrow{V_{A \in S/R}} \end{array} \right\}} = \underset{A}{\left\{ \begin{array}{cc} 0 & V_x \\ 0 & V_y \\ \Omega_z & 0 \end{array} \right\}}_{\mathcal{R}}$$

Le tableau ci-dessous respecte les notations usuelles et à utiliser par défaut si aucune notation n'est imposée par le sujet.

Nom complet de la liaison.	Schéma cinématique spatial.	Torseur cinématique associé à la liaison.	Lieu de l'espace, ou la forme canonique est conservée.
Liaison encastrement de centre O.		$\left\{ \mathcal{G}_{2/1} \right\}_O = \begin{Bmatrix} \vec{0} \\ \vec{0} \end{Bmatrix}_\mathfrak{R} = \begin{Bmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{Bmatrix}_\mathfrak{R}$	$\vec{V}_{A_{2/1}} = \vec{V}_{O_{2/1}} + \vec{\Omega}_{2/1} \wedge \vec{OA} = \vec{0}$ La forme canonique du torseur est conservée en tout point A de l'espace.
Liaison pivot de centre O d'axe y.		$\left\{ \mathcal{G}_{2/1} \right\}_O = \begin{Bmatrix} \vec{\Omega}_{2/1} \\ \vec{0} \end{Bmatrix}_\mathfrak{R} = \begin{Bmatrix} 0 & 0 \\ \omega_{y_{2/1}} & 0 \\ 0 & 0 \end{Bmatrix}_\mathfrak{R}$	$\vec{V}_{A_{2/1}} = \vec{\Omega}_{2/1} \wedge \vec{OA},$ $\vec{V}_{A_{2/1}} = \vec{0} \text{ si } A \text{ appartient à l'axe de la liaison.}$ La forme canonique du torseur est conservée en tout point A de l'axe de la liaison.
Liaison glissière de centre O d'axe z.		$\left\{ \mathcal{G}_{2/1} \right\}_O = \begin{Bmatrix} \vec{0} \\ \vec{V}_{O_{2/1}} \end{Bmatrix}_\mathfrak{R} = \begin{Bmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & v_{z_{02/1}} \end{Bmatrix}_\mathfrak{R}$	$\vec{V}_{A_{2/1}} = \vec{V}_{O_{2/1}}$ La forme canonique du torseur est conservée en tout point A de l'espace.
Liaison hélicoïdale de centre O d'axe z (pas à droite)		$\left\{ \mathcal{G}_{2/1} \right\}_O = \begin{Bmatrix} \vec{\Omega}_{2/1} \\ \vec{V}_{O_{2/1}} \end{Bmatrix}_\mathfrak{R} = \begin{Bmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ \omega_{z_{2/1}} & v_{z_{02/1}} \end{Bmatrix}_\mathfrak{R}$	$\vec{V}_{A_{2/1}} = \vec{v}_{z_{02/1}} + \vec{\Omega}_{2/1} \wedge \vec{OA},$ $\vec{V}_{A_{2/1}} = \vec{v}_{z_{02/1}} \text{ si } A \text{ appartient à l'axe de la liaison.}$ La forme canonique du torseur est conservée en tout point de l'axe de la liaison.
Liaison pivot glissant de centre O d'axe x.		$\left\{ \mathcal{G}_{2/1} \right\}_O = \begin{Bmatrix} \vec{\Omega}_{2/1} \\ \vec{V}_{O_{2/1}} \end{Bmatrix}_\mathfrak{R} = \begin{Bmatrix} \omega_{x_{2/1}} & v_{x_{02/1}} \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{Bmatrix}_\mathfrak{R}$	$\vec{V}_{A_{2/1}} = \vec{v}_{x_{02/1}} + \vec{\Omega}_{2/1} \wedge \vec{OA},$ $\vec{V}_{A_{2/1}} = \vec{v}_{x_{02/1}} \text{ si } A \text{ appartient à l'axe de la liaison.}$ La forme canonique du torseur est conservée en tout point de l'axe de la liaison.
Liaison rotule de centre O.		$\left\{ \mathcal{G}_{2/1} \right\}_O = \begin{Bmatrix} \vec{\Omega}_{2/1} \\ \vec{0} \end{Bmatrix}_\mathfrak{R} = \begin{Bmatrix} \omega_{x_{2/1}} & 0 \\ \omega_{y_{2/1}} & 0 \\ \omega_{z_{2/1}} & 0 \end{Bmatrix}_\mathfrak{R}$	$\vec{V}_{A_{2/1}} = \vec{\Omega}_{2/1} \wedge \vec{OA}$ La forme canonique du torseur est conservée au seul centre O de la liaison.
Liaison appui plan de centre O de normale x		$\left\{ \mathcal{G}_{2/1} \right\}_O = \begin{Bmatrix} \vec{\Omega}_{2/1} \\ \vec{V}_{O_{2/1}} \end{Bmatrix}_\mathfrak{R} = \begin{Bmatrix} \omega_{x_{2/1}} & 0 \\ 0 & v_{y_{02/1}} \\ 0 & v_{z_{02/1}} \end{Bmatrix}_\mathfrak{R}$	$\vec{V}_{A_{2/1}} = \vec{V}_{O_{2/1}} + \vec{\Omega}_{2/1} \wedge \vec{OA} = \begin{Bmatrix} 0 \\ v_{y_{02/1}} - \omega_{z_{2/1}} \cdot z_A \\ v_{z_{02/1}} + \omega_{y_{2/1}} \cdot y_A \end{Bmatrix}$ La forme canonique du torseur est conservée en tout point A de l'espace.
Liaison linéaire annulaire de centre O d'axe y.		$\left\{ \mathcal{G}_{2/1} \right\}_O = \begin{Bmatrix} \vec{\Omega}_{2/1} \\ \vec{V}_{O_{2/1}} \end{Bmatrix}_\mathfrak{R} = \begin{Bmatrix} \omega_{x_{2/1}} & 0 \\ \omega_{y_{2/1}} & v_{y_{02/1}} \\ \omega_{z_{2/1}} & 0 \end{Bmatrix}_\mathfrak{R}$	$\vec{V}_{A_{2/1}} = \vec{v}_{y_{02/1}} + \vec{\Omega}_{2/1} \wedge \vec{OA}$ La forme canonique du torseur est conservée au seul centre O de la liaison.
Liaison linéaire rectiligne de centre O d'axe y de normale z.		$\left\{ \mathcal{G}_{2/1} \right\}_O = \begin{Bmatrix} \vec{\Omega}_{2/1} \\ \vec{V}_{O_{2/1}} \end{Bmatrix}_\mathfrak{R} = \begin{Bmatrix} 0 & v_{x_{02/1}} \\ \omega_{y_{2/1}} & v_{y_{02/1}} \\ \omega_{z_{2/1}} & 0 \end{Bmatrix}_\mathfrak{R}$	$\vec{V}_{A_{2/1}} = \vec{V}_{O_{2/1}} + \vec{\Omega}_{2/1} \wedge \vec{OA}$ $\vec{V}_{A_{2/1}} = \begin{Bmatrix} v_{x_{02/1}} + \omega_{y_{2/1}} \cdot z_A - \omega_{z_{2/1}} \cdot y_A \\ v_{y_{02/1}} + \omega_{z_{2/1}} \cdot x_A \\ -\omega_{y_{2/1}} \cdot x_A \end{Bmatrix}$ La forme canonique du torseur est conservée en tout point A appartenant au plan formé par la normale et l'axe de la liaison.
Liaison ponctuelle de centre O de normale y.		$\left\{ \mathcal{G}_{2/1} \right\}_O = \begin{Bmatrix} \vec{\Omega}_{2/1} \\ \vec{V}_{O_{2/1}} \end{Bmatrix}_\mathfrak{R} = \begin{Bmatrix} \omega_{x_{2/1}} & v_{x_{02/1}} \\ \omega_{y_{2/1}} & 0 \\ \omega_{z_{2/1}} & v_{z_{02/1}} \end{Bmatrix}_\mathfrak{R}$	$\vec{V}_{A_{2/1}} = \vec{V}_{O_{2/1}} + \vec{\Omega}_{2/1} \wedge \vec{OA}$ $\vec{V}_{A_{2/1}} = \begin{Bmatrix} v_{x_{02/1}} + \omega_{y_{2/1}} \cdot z_A - \omega_{z_{2/1}} \cdot y_A \\ \omega_{x_{2/1}} \cdot x_A - \omega_{z_{2/1}} \cdot z_A \\ v_{z_{02/1}} + \omega_{x_{2/1}} \cdot y_A - \omega_{y_{2/1}} \cdot x_A \end{Bmatrix}$ La forme canonique est conservée en tout point A de la normale de la liaison.