

Le Théorème de l'Energie Cinétique (TEC) appliqué à un solide (ou un système de solides) permet d'obtenir une relation scalaire entre les paramètres cinématiques du mouvement, les caractéristiques d'inertie du solide (ou des solides) et les actions mécaniques appliquées sur le solide (ou les solides). Le TEC peut être utilisé seul où avec le PFD. Dans certain cas, le Théorème de l'Energie Cinétique seul peut permettre de déterminer beaucoup plus rapidement les relations d'entrée-sortie entre les efforts (ou les lois de mouvement) d'un système que le PFD. Dans d'autres cas, le PFD restera plus efficace.

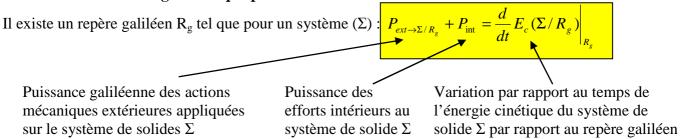
1. Théorème de l'énergie cinétique

1.1. Théorème de l'énergie cinétique pour un solide

Il existe un repère galiléen R_g tel que pour un solide (S) : $P_{ext \to S/R_g} = \frac{d}{dt} E_c (S/R_g) \Big|_{R_g}$ Puissance galiléenne des actions mécaniques extérieures appliquées sur le solide S

Variation par rapport au temps de l'énergie cinétique du solide S par rapport au repère galiléen

1.2. Théorème de l'énergie cinétique pour un ensemble de solides Σ



1.3. Remarques pratiques concernant la mise en œuvre du TEC



Lorsque l'on souhaite obtenir une seule équation couplant les efforts extérieurs et les paramètres cinétiques ou une seule équation de mouvement (uniquement pour les problèmes à une seule mobilité utile). Le TEC est donc plus rapide que le PFD avec lequel il faut souvent isoler plusieurs solides et combiner les équations retenues pour n'en obtenir qu'une au final.

Florestan MATHURIN Page 1 sur 6



L'équation scalaire obtenue par le TEC est une relation unique combinaison des équations fournies par le PFD. Ce n'est pas une relation scalaire supplémentaire par rapport au PFD.



Dans le cas où il y a plusieurs mobilités utiles, il est possible de combiner le TEC le PFD. On utilise donc l'équation issue du TEC et 1 ou plusieurs équations issues du PFD.

Pour utiliser ce théorème, on constate d'après les définitions des paragraphes 1.1 et 1.2 qu'il est nécessaire:

- de déterminer l'énergie cinétique d'un solide et/ou d'un ensemble de solides,
- de déterminer les puissances développées par les actions mécaniques appliquées sur le solide ou le système.

2. Energie cinétique

2.1. Energie cinétique d'un point matériel

Par définition, l'énergie cinétique d'un point par rapport à un référentiel galiléen R_g s'exprime

$$E_{C S/Rg} = \frac{1}{2} \cdot \int_{S} \left\| \overrightarrow{V_{P,S/Rg}} \right\|^{2} \cdot dm$$



Dans le cas d'un point matériel de masse m_P on a : $E_{C~S/Rg} = \frac{1}{2}.m_P.\|\overrightarrow{V_{P,S/Rg}}\|^2$

2.2. Energie cinétique d'un solide

Par définition, l'énergie cinétique d'un système solide en mouvement par rapport à un référentiel

galiléen
$$R_g$$
 s'exprime : $E_{C \ S/Rg} = \frac{1}{2} \cdot \int_{S} \left\| \overrightarrow{V_{P,S/Rg}} \right\|^2 \cdot dm$

On démontre que l'énergie cinétique est le commoment du torseur cinétique et du torseur cinématique : $E_{C S/Rg} = \frac{1}{2} \{ \mathcal{C}_{S/Rg} \} \{ C_{S/Rg} \}$

(→ l'énergie cinétique est indépendante du point choisi sur les torseurs)



Cas particuliers très fréquemment utilisés :

Si O est un point fixe dans le mouvement de S/R:

$$Ec_{S/Rg} = \frac{1}{2} \overrightarrow{\Omega_{S/R}}.I_O(S).\overrightarrow{\Omega_{S/R}}$$
• Si G centre de gravité de S :

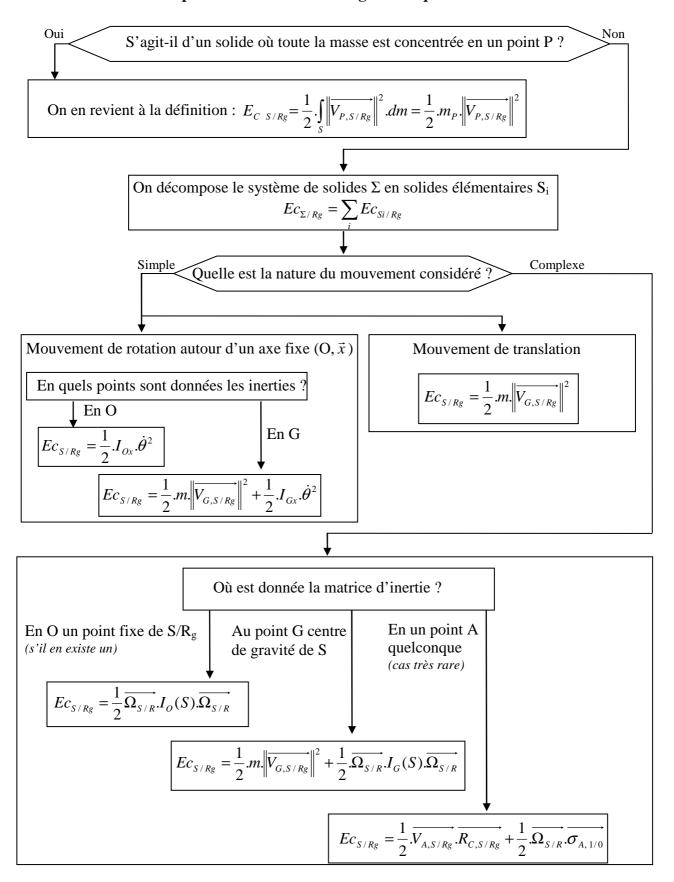
$$Ec_{S/Rg} = \frac{1}{2}.m.\left\|\overrightarrow{V_{G,S/Rg}}\right\|^2 + \frac{1}{2}.\overrightarrow{\Omega_{S/R}}.I_G(S).\overrightarrow{\Omega_{S/R}}$$

2.3. Energie cinétique d'un système de solides

L'énergie cinétique d'un système de solides Σ par rapport à un référentiel galiléen R_g est la somme des énergies cinétiques par rapport à un référentiel galiléen R_g des S_i solides : $Ec_{\Sigma/Rg} = \sum Ec_{Si/Rg}$

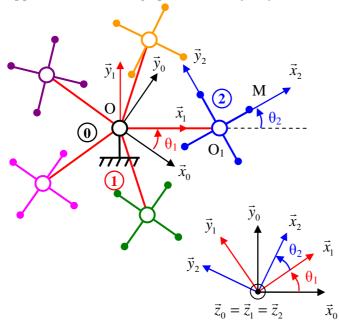
Florestan MATHURIN Page 2 sur 6

2.4. Démarche de calcul pour déterminer une énergie cinétique



Florestan MATHURIN Page 3 sur 6

Application au manège pieuvre – Objectif : Calculer l'énergie cinétique de l'ensemble $\Sigma = 1 + 2$



Hypothèses et données :

8 passagers sont embarqués dans les 4 nacelles du solide 2 (ayant pour masse m_2 et centre de gravité $G_2 \equiv O_1$). Le solide 1 a pour masse m_1 et pour centre de gravité $G_1 \equiv O$.

$$Ec_{\Sigma/0} = Ec_{1/0} + Ec_{2/0}$$

Nature du mouvement de 1/0 ? : Rotation autour de l'axe (O, \vec{z}_0) , la matrice d'inertie est donnée en $G_1 \equiv O$ point fixe

$$Ec_{1/0} = \frac{1}{2} I_{G_1 z_0} . \dot{\theta}_1^2 \ avec : I_{G_1 z_0} = C_1$$

$$Ec_{1/0} = \frac{1}{2} . C_1 . \dot{\theta}_1^2$$

Nature du mouvement de 2/0 ? : Mouvement quelconque, la matrice d'inertie est donnée en $G_2 \equiv O_1$

$$Ec_{2/0} = \frac{1}{2}.m_{2} \|\overrightarrow{V_{G,2/0}}\|^{2} + \frac{1}{2}.\overrightarrow{\Omega_{2/0}}.I_{G_{2}}(2).\overrightarrow{\Omega_{2/0}} \text{ avec}:$$

$$\overrightarrow{V_{G_{2},2/0}} = L_{1}.\dot{\theta_{1}}.\overrightarrow{y_{1}} \rightarrow \|\overrightarrow{V_{G_{2},2/0}}\|^{2} = L_{1}^{2}.\dot{\theta_{1}}^{2}$$

$$I_{G_{2}}(S_{2}).\overrightarrow{\Omega_{2/0}} = \begin{pmatrix} A_{2} & 0 & 0 \\ 0 & B_{2} & 0 \\ 0 & 0 & C_{2} \end{pmatrix}_{(b_{2})}.(\dot{\theta_{1}} + \dot{\theta_{2}}).\overrightarrow{z_{2}}$$

$$\overrightarrow{\Omega_{2/0}}.I_{G_{2}}(S_{2}).\overrightarrow{\Omega_{2/0}} = C_{2}.(\dot{\theta_{1}} + \dot{\theta_{2}})^{2}$$

$$Ec_{2/0} = \frac{1}{2}.m_{2}.L_{1}^{2}.\dot{\theta_{1}}^{2} + \frac{1}{2}.C_{2}.(\dot{\theta_{1}} + \dot{\theta_{2}})^{2}$$

$$D'où: Ec_{\Sigma/0} = Ec_{1/0} + Ec_{2/0} = \frac{1}{2}.C_1.\dot{\theta}_1^2 + \frac{1}{2}.m_2.L_1^2.\dot{\theta}_1^2 + \frac{1}{2}.C_2.(\dot{\theta}_1 + \dot{\theta}_2)^2$$

2.5. Inertie équivalente - masse équivalente

Lorsqu'on détermine littéralement l'énergie cinétique d'un ensemble de solides qui appartiennent à une même chaîne cinématique, on peut en général l'exprimer en fonction d'un seul paramètre cinématique élevé au carré, on fait alors apparaître un terme en facteur de ce paramètre élevé au carré.

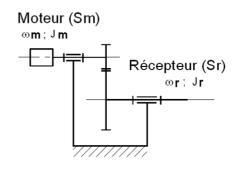
Florestan MATHURIN Page 4 sur 6

Cas de l'inertie équivalente :

Exemple de transmission avec réducteur de vitesse.

Soit (S_m) l'ensemble des pièces liées en rotation avec l'arbre moteur (en général : rotor moteur, accouplement, pignon menant ...) ; on note ω_m la vitesse de rotation de l'ensemble (S_m) et J_m son moment d'inertie par rapport à son axe de rotation.

Soit (S_r) l'ensemble des pièces liées en rotation avec l'arbre récepteur (en général : élément récepteur, pignon mené ...); on note ω_r la vitesse de rotation de l'ensemble (S_r) et J_r son moment d'inertie par rapport à son axe de rotation.



Soit $k = \frac{\omega r}{\omega m}$ le rapport de transmission (<1 pour un réducteur de vitesse).

On
$$a: Ec_{(S_m + S_r)/0} = \frac{1}{2}J_m(\omega_m)^2 + \frac{1}{2}J_r(\omega_r)^2 = \frac{1}{2}(J_m + k^2J_r)\omega_m^2$$

Le terme $(Jm + k^2 Jr)$ est appelé « Inertie équivalente ramenée à l'arbre moteur », de cette chaîne cinématique).

Remarque : Si on exprimait l'énergie cinétique en fonction de ωr , on trouverait « l'inertie équivalente ramenée à l'arbre récepteur » : $(\frac{1}{k^2}Jm + Jr)$

Cas de la masse équivalente

Si le paramètre cinématique en fonction duquel l'énergie cinétique est exprimée, est la vitesse d'un solide qui est en translation, alors on parle de « masse équivalente ».

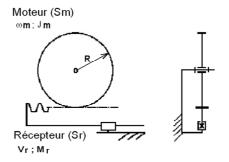
Exemple d' un système pignon-crémaillère :

On a la vitesse de la crémaillère : $V_r = R$. ω_m

Donc:
$$Ec_{(Sm+Sr)/0} = \frac{1}{2}J_m(\omega_m)^2 + \frac{1}{2}M_r(V_r)^2 = \frac{1}{2}(\frac{1}{R^2}J_m + M_r) \cdot (V_r)^2$$

Le terme
$$(\frac{1}{R^2}J_m + M_r)$$
 est appelé « masse

équivalente » (ramenée au récepteur), de cette chaîne cinématique.



3. Puissances

3.1. Puissance galiléenne d'une action mécanique extérieure sur un solide

La puissance galiléenne d'une action mécanique extérieure sur un solide S par rapport à un repère galiléen $R_{\rm g}$ est le commoment entre le torseur d'action mécanique de cette action mécanique et le torseur cinématique :

$$\mathcal{P}_{ext \to S/Rg} = \left\{ F_{ext \to S} \right\} \left\{ C_{S/Rg} \right\}$$

Florestan MATHURIN Page 5 sur 6



Cas particuliers très fréquemment utilisés :

• Cas d'une force extérieure appliquée en un point A : $\mathcal{P}_{ext \to S/Rg} = \overrightarrow{F_{ext \to S}}.\overrightarrow{V_{A,S/Rg}}$ Cas d'un couple extérieur appliquée en un point A : $\mathcal{P}_{ext \to S/Rg} = \overrightarrow{C_{A,ext \to S}}.\Omega_{S/Rg}$



La puissance extérieure est une puissance scalaire, elle dépend du repère de référence $R_{\rm g}$.



Dans le cas où le bâti est fixe par rapport à R_g et si les liaisons avec le bâti sont parfaites, la puissance développée par les actions mécaniques de liaison du bâti sur le système isolé est nulle



Si $\mathcal{P}_{ext \to S/Rg} > 0$, l'action mécanique est motrice. Si $\mathcal{P}_{ext \to S/Rg} < 0$, l'action mécanique est réceptrice.

3.2. Puissance des efforts intérieurs

La puissance des efforts intérieurs entre un solide S_i et un solide S_j est le commoment entre le torseur d'action mécanique de S_i sur S_j et le torseur cinématique de S_j par rapport à S_i :

$$\mathcal{P}_{\text{int}} = \mathcal{P}_{Si \leftrightarrow Sj} = \left\{ F_{Si \to Sj} \right\} \left\{ C_{Sj/Si} \right\}$$



Attention aux indices, ils sont permutés : $S_i \to S_j$ et S_j par rapport à S_i !!



La puissance des efforts intérieurs ne dépend pas du repère de référence $R_{\rm g}$.



Dans le cas d'une liaison parfaite $\mathcal{P}_{Si\leftrightarrow Sj}=0$ pour tout mouvement compatible avec la liaison.



La puissance des efforts intérieurs est une puissance dissipée $\mathcal{P}_{Si \leftrightarrow Sj} < 0$.

Dans certains problèmes, la puissance perdue dans un mécanisme est donnée par le rendement η de ce mécanisme.



Puissance en sortie en entrée Système Puissance dissipée

On a
$$\mathcal{P}_{int} = \mathcal{P}_S - \mathcal{P}_e$$
 et $\eta = \frac{\mathcal{P}_S}{\mathcal{P}_e} \rightarrow \mathcal{P}_{int} = \mathcal{P}_e.(1-\eta)$.

Florestan MATHURIN Page 6 sur 6