

Déroulé de pare-chocs

① J'écris l'énergie cinétique de l'ensemble des pièces en mt:

$$\begin{aligned} Ec(\Sigma \omega) &= Ec(\text{arbre moteur } \omega) + Ec(\text{pièces du réducteur } \omega) \\ &\quad + Ec(\text{poulie "1" } \omega) + Ec(\text{poulie "2" } \omega) \\ &\quad + Ec(\text{partie en translation } \omega) \\ &= \frac{1}{2} \cdot J_m \cdot \omega_m^2 + \frac{1}{2} \cdot J_r \cdot \omega_m^2 + 2 \cdot \left(\frac{1}{2} \cdot J_p \cdot \omega_p^2 \right) + \frac{1}{2} \cdot m \cdot v^2 \end{aligned}$$

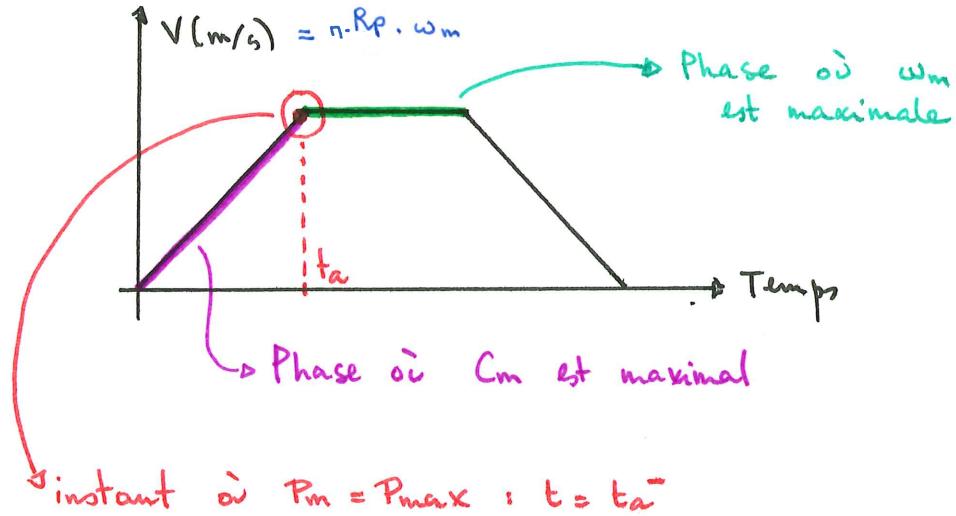
→ rentré à l'arbre moteur

Avec $v = R_p \cdot \omega_p$ et $\omega_p = n \cdot \omega_m$

Donc : $Ec(\Sigma \omega) = \frac{1}{2} \cdot \underbrace{\left[J_m + J_r + n^2 \cdot 2m \right]_p + n^2 \cdot n \cdot R_p^2}_{J_{eq}} \cdot \omega_m^2$

$J_{eq} = 6,64 \cdot 10^{-4} \text{ kg.m}^2$

② On a directement : $P_m = C_m \cdot \omega_m$.



③ On a vu : $\dot{V} = n \cdot R_p \cdot \omega_m$. J'isole donc Σ dont le bilan des puissances

4t :

$P_{ext} = 0$ car toutes les liaisons sont supposées parfaites.

$P_{ext} : P_{pôle \rightarrow \Sigma \omega} = - M \cdot g \cdot \dot{V} = - M \cdot g \cdot R_p \cdot \omega_m \cdot n$

$P_{stator \rightarrow rotor \omega} = P_m = C_m \cdot \omega_m$

Autres puissances nulles.

Le th. de l'énergie cinétique permet d'écrire:

$$-M \cdot g \cdot n \cdot R_p \cdot \omega_m + C_m \cdot \omega_m = J_{\text{req}} \cdot \omega_m \cdot \ddot{\omega}_m$$

Donc $C_m = J_{\text{req}} \cdot \ddot{\omega}_m + \eta \cdot g \cdot R_p \cdot n$ or $\ddot{\omega}_m = \frac{R_p}{n} \cdot \gamma$

D'où $C_m = J_{\text{req}} \cdot n \cdot R_p \cdot \gamma + \eta \cdot g \cdot n \cdot R_p$ ($= C_{\max}$)

Je sais que $P_{\max} = C_{\max} \cdot \omega_{\max}$ et $\omega_{\max} = R_p \cdot J_a \cdot \gamma$

et $C_{\max} = J_{\text{req}} \cdot R_p \cdot \gamma \cdot \eta$ en
l'absence de couple résistant
avec $\gamma = \frac{\sqrt{a}}{t_a}$

On a donc: $P_{\max} = J_{\text{req}} \cdot R_p \cdot \frac{\sqrt{a}}{t_a} \cdot R_p \cdot \sqrt{a} \cdot \eta^2$
 $= J_{\text{req}} \cdot R_p^2 \cdot \frac{\sqrt{a}^2}{t_a} \cdot \eta^2$

Sur l'ensemble du trapèze: $X = \int_0^T v(t) dt$
 $= \frac{1}{2} \cdot \sqrt{a} \cdot t_a + \sqrt{a} \cdot (T - 2 \cdot t_a) + \frac{1}{2} \cdot \sqrt{a} \cdot t_a$
 $X = \sqrt{a} \cdot (T - t_a)$

D'où: $P_{\max} = J_{\text{req}} \cdot \eta^2 \cdot R_p^2 \cdot \underbrace{\frac{X^2}{t_a \cdot (T - t_a)^2}}_A$

④ Je cherche t_a tel que $\frac{dP_{\max}}{dt_a}(t_a) = 0$, on a donc:

$$-A \cdot X^2 \cdot \frac{(T-t_a)^2 - 2 \cdot t_a \cdot (T-t_a)}{[t_a \cdot (T-t_a)^2]^2} = 0 \quad \text{donc} \quad (T-t_a)^2 - 2 \cdot t_a \cdot (T-t_a) = 0$$
$$\text{donc} \quad (T-t_a) \cdot [T-t_a - 2 \cdot t_a] = 0$$
$$\text{donc} \quad (T-t_a) \cdot (T-3 \cdot t_a) = 0$$

Il faut donc $t_a = T$ (pas de sens physique)

ou $t_a = \frac{T}{3}$: cela correspond à un trapèze de vitesses avec équarépartition des phases acc°, ut. constante, déc°.

⑤ À la limite du cahier des charges : $X = 0,65 \text{ m}$ et $T = 1 \text{ s}$.

En conservant $\tau_a = \frac{T}{3}$, on a donc : $X = \sqrt{a} \cdot \left(T - \frac{T}{3}\right)$

$$X = 2 \cdot \frac{\sqrt{a} \cdot T}{3}, \text{ il faut donc :}$$

$$\sqrt{a} = \frac{3}{2} \cdot \frac{X}{T} \approx 0,975 \text{ m/s}, \text{ il faut donc } \omega_m = \frac{1}{n \cdot R_p} \cdot \sqrt{a} \approx 325 \text{ rad/s} \\ \approx 2910 \text{ tr/min}$$

CONCLUSION 1 : on a $\omega_m^{\text{max}} \leq 3000 \text{ tr/min}$ donc la vitesse de rotation du moteur est bien adaptée.

On peut également calculer : $C_{\text{max}} = J_{\text{eq}} \cdot n \cdot R_p \cdot \frac{\sqrt{a}}{\tau_a} + M \cdot g \cdot n \cdot R_p$

$$C_{\text{max}} \approx 0,31 \text{ N.m}$$

CONCLUSION 2 : on a $C_{\text{max}} \leq 4,2 \text{ N.m}$ donc le couple moteur est bien adapté.