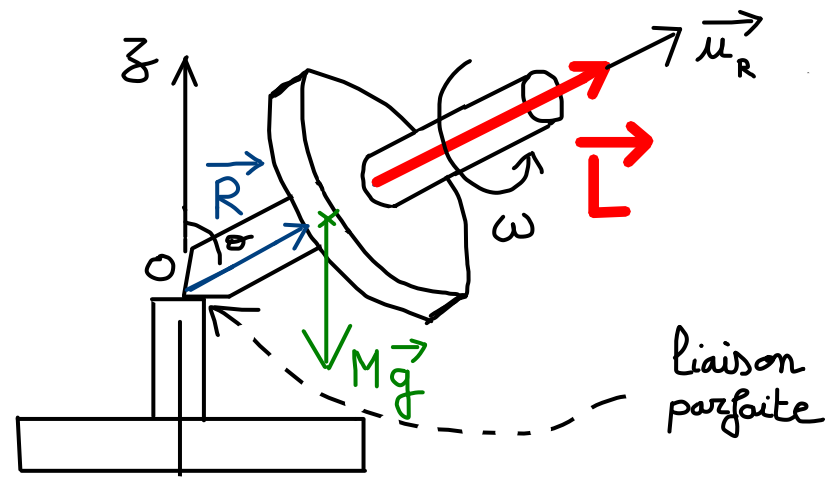




On lance le gyroscopie à ω autour de son axe de symétrie avec un angle θ :

$$\Rightarrow \vec{L} = J\omega \vec{u}_R$$

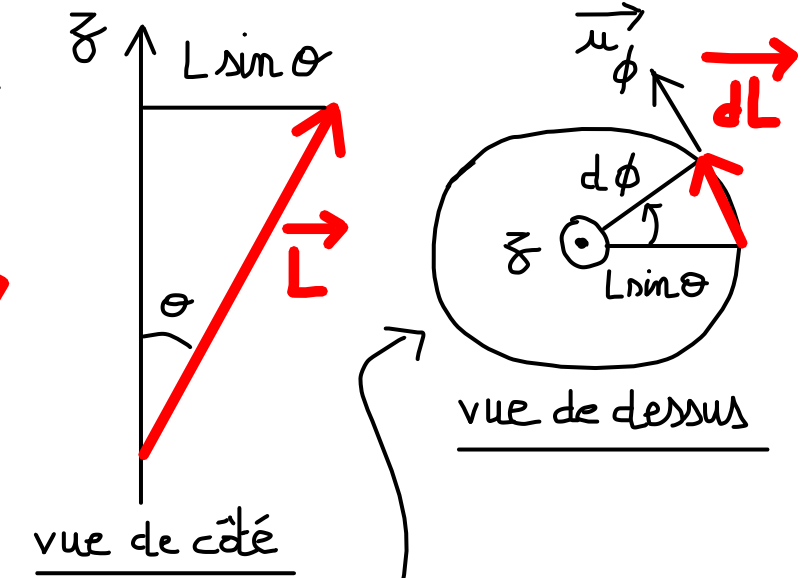
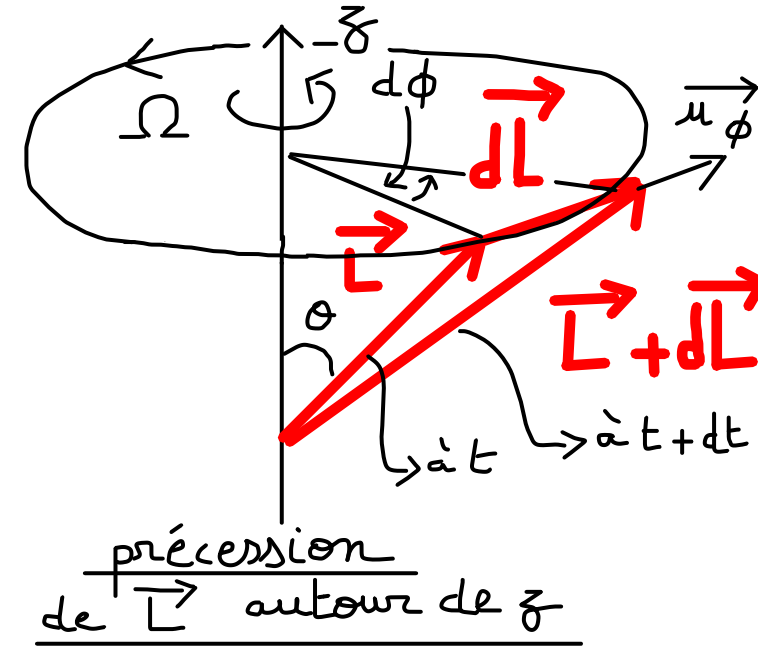
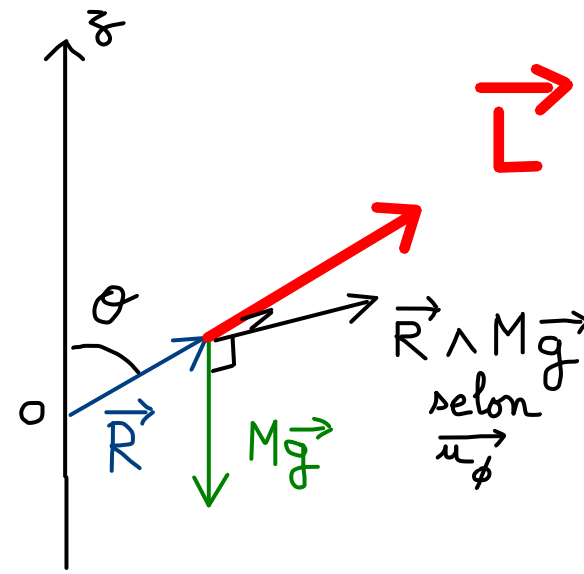
- On applique le théorème du moment cinétique / à O pour le Gyroscopie.

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{R} \wedge M\vec{g} = \overbrace{RMg \sin \theta \vec{u}_\phi}^{\perp \text{ à } \vec{L}} \Rightarrow \frac{d\vec{L}}{dt} \text{ suivant } \vec{u}_\phi \text{ donc } \theta = \text{cte}$$

$$\vec{L} \cdot \frac{d\vec{L}}{dt} = \frac{1}{2} \frac{d\vec{L}^2}{dt} = (RMg \sin \theta \vec{u}_\phi) \cdot \vec{L} = 0$$

$$\Rightarrow |\vec{L}| = \text{cte} = J\omega \text{ (donc } \omega = \text{cte aussi})$$

$\vec{L}$ ne change pas en norme mais en direction selon $\vec{u}_\phi$
PRECESSION de $\vec{L}$ autour de z à $\Omega = \frac{d\phi}{dt}$



Pendant dt , $|d\vec{L}| = L \sin \theta d\phi = RMg \sin \theta dt$

$$\Leftrightarrow \frac{RMg}{L} = \frac{d\phi}{dt} = \Omega \text{ et } L = J\omega$$

$$\Rightarrow \boxed{\Omega = \frac{RMg}{J\omega}} \text{ (vitesse angulaire de précession)}$$

- La liaison en O n'est jamais parfaite!

$\rightarrow \omega \nearrow \text{ donc } \Omega \nearrow$

C'est ce que l'on observe à la fin du mouvement de la rotation des toupies.