

Physique Générale : Mécanique

05.01:
Coordonnées
polaires, cylindriques
et sphériques

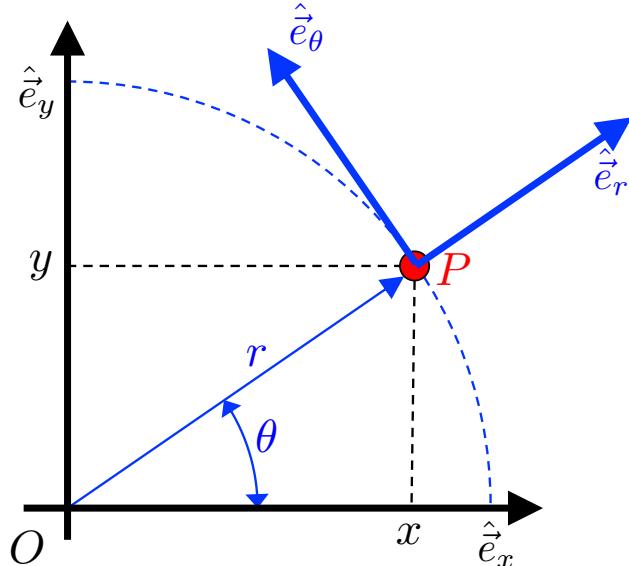
Sections
SC, GC & SIE , BA1
Automne 2021

Dr. J.-P. Hogge

Swiss Plasma Center

École polytechnique
fédérale de
Lausanne

- Coordonnées polaires (2D),
 - Définition
 - Position, vitesse et accélération en coordonnées polaires
- Coordonnées cylindriques
 - Définition
 - Vecteur position
 - Vecteur vitesse
 - Vecteur accélération
- Formule de Poisson
- Coordonnées sphériques
 - Définition
 - Vecteur position
 - Vecteur vitesse
 - Vecteur accélération



Soit un repère cartésien $(O, \hat{e}_x, \hat{e}_y)$ et un point P paramétrisé par (x, y)

$$\overrightarrow{OP} = x\hat{e}_x + y\hat{e}_y$$

Vecteur position en coordonnées cartésiennes

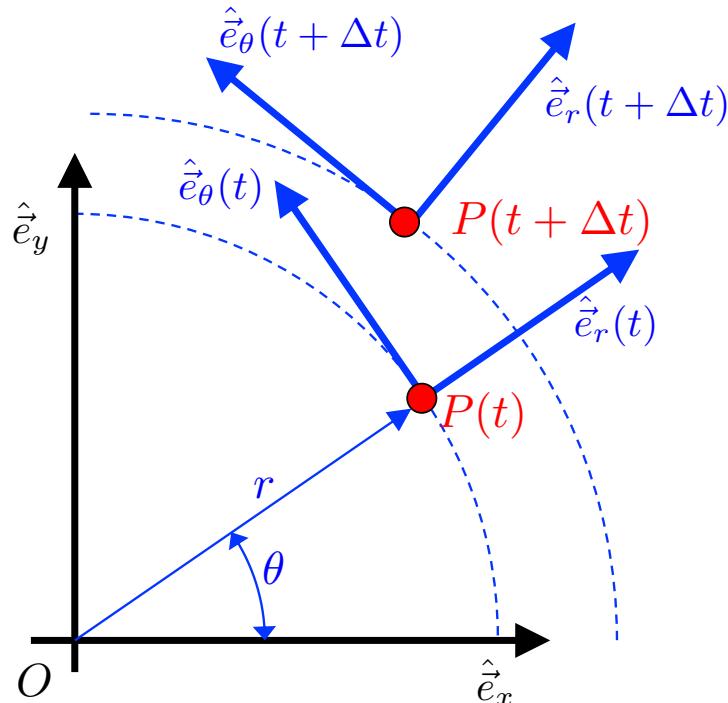
Une manière alternative de paramétriser la position de P est la distance r à l'origine et l'angle θ que le vecteur \overrightarrow{OP} fait avec l'axe \hat{e}_x .

On attache un repère $(P, \hat{e}_r, \hat{e}_\theta)$ au point P, tel que \hat{e}_r est parallèle à la ligne de coordonnées $\theta = \text{cst}$ et \hat{e}_θ est tangent au cercle $r = \text{cst}$.

Dans le repère $(P, \hat{e}_r, \hat{e}_\theta)$, le vecteur \overrightarrow{OP} s'écrit:

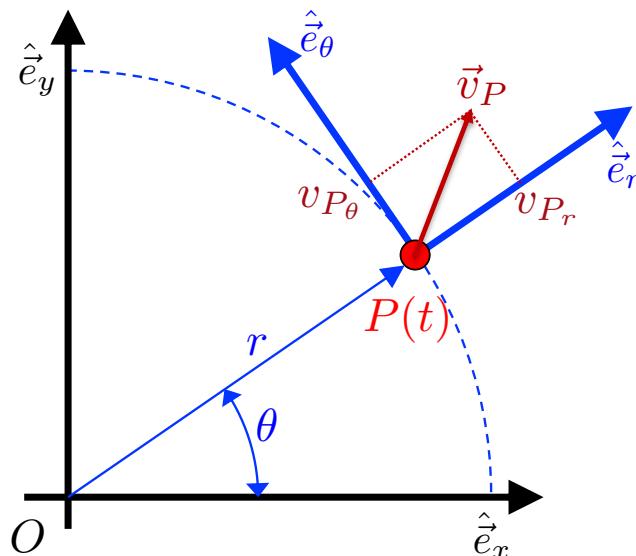
$$\overrightarrow{OP} = r\hat{e}_r$$

Vecteur position en coordonnées polaires



Comme le repère est défini par rapport au point P , les vecteurs \hat{e}_r et \hat{e}_θ dépendent du temps.

Lorsque nous calculerons la vitesse et l'accélération du point P , il faudra explicitement en tenir compte.



$$\left\{ \begin{array}{l} \hat{e}_r = \cos \theta \hat{e}_x + \sin \theta \hat{e}_y \\ \hat{e}_\theta = -\sin \theta \hat{e}_x + \cos \theta \hat{e}_y \end{array} \right. \quad \left\{ \begin{array}{l} \frac{d\hat{e}_r}{dt} = -\dot{\theta} \sin \theta \hat{e}_x + \dot{\theta} \cos \theta \hat{e}_y = \dot{\theta} \hat{e}_\theta \\ \frac{d\hat{e}_\theta}{dt} = -\dot{\theta} \cos \theta \hat{e}_x - \dot{\theta} \sin \theta \hat{e}_y = -\dot{\theta} \hat{e}_r \end{array} \right.$$

$$\overrightarrow{OP} = r \hat{e}_r$$

$$\vec{v}_P = \frac{d\overrightarrow{OP}}{dt} = \frac{d(r\hat{e}_r)}{dt} = \dot{r}\hat{e}_r + r\frac{d\hat{e}_r}{dt}$$

Calcul de $\frac{d\hat{e}_r}{dt}$ et de $\frac{d\hat{e}_\theta}{dt}$



$$\vec{v}_P = \dot{r}\hat{e}_r + r\dot{\theta}\hat{e}_\theta = v_{P_r}\hat{e}_r + v_{P_\theta}\hat{e}_\theta$$

Vecteur vitesse en coordonnées polaires

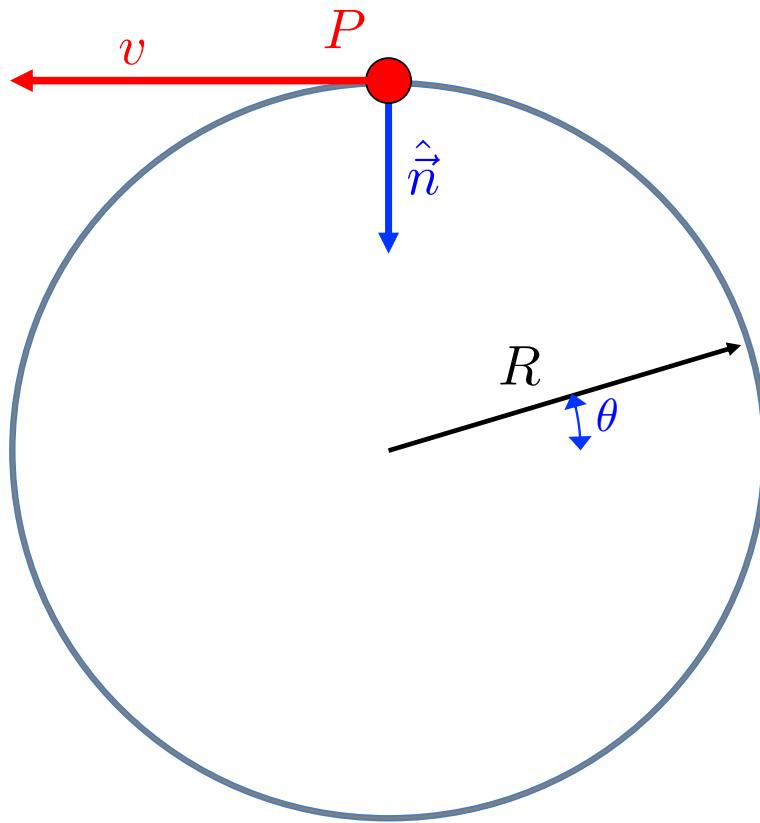
A partir de \vec{v}_P on dérive une seconde fois pour trouver l'accélération:

$$\begin{aligned}\vec{v}_P &= \dot{r} \hat{\vec{e}}_r + r \dot{\theta} \hat{\vec{e}}_\theta \\ \vec{a}_P &= \frac{d\vec{v}_P}{dt} = \frac{d(\dot{r} \hat{\vec{e}}_r + r \dot{\theta} \hat{\vec{e}}_\theta)}{dt} \\ &= \ddot{r} \hat{\vec{e}}_r + \dot{r} \frac{d\hat{\vec{e}}_r}{dt} + \dot{r} \dot{\theta} \hat{\vec{e}}_\theta + r \ddot{\theta} \hat{\vec{e}}_\theta + r \dot{\theta} \frac{d\hat{\vec{e}}_\theta}{dt} \\ &= \ddot{r} \hat{\vec{e}}_r + \dot{r} \dot{\theta} \hat{\vec{e}}_\theta + \dot{r} \dot{\theta} \hat{\vec{e}}_\theta + r \ddot{\theta} \hat{\vec{e}}_\theta - r \dot{\theta}^2 \hat{\vec{e}}_r\end{aligned}$$

$$\vec{a}_P = (\ddot{r} - r \dot{\theta}^2) \hat{\vec{e}}_r + (2\dot{r}\dot{\theta} + r \ddot{\theta}) \hat{\vec{e}}_\theta$$

Vecteur acceleration en
coordonnées polaires

$$\vec{a}_P = a_r \hat{\vec{e}}_r + a_\theta \hat{\vec{e}}_\theta$$



Nous avons vu au chapitre consacré à la cinématique qu'un mouvement circulaire uniforme est caractérisé par une accélération normale:

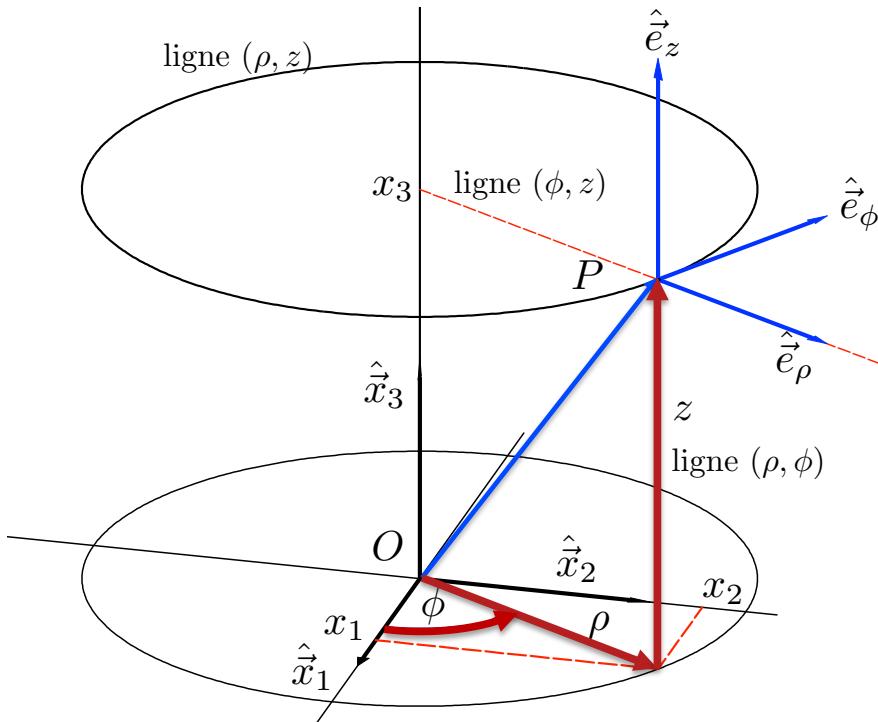
$$\vec{a}_n = \frac{v^2}{R} \hat{n}$$

On retrouve ce résultat en passant en coordonnées polaires et en exprimant la vitesse et l'accélération

$$\vec{v}_P = \dot{r} \hat{e}_r + r \dot{\theta} \hat{e}_\theta = \omega R \hat{e}_\theta$$

\uparrow
0 \uparrow
 $R\omega$

$$\begin{aligned} \vec{a}_P &= (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2) \hat{e}_r + (2\dot{r}\dot{\theta} + r\ddot{\theta}) \hat{e}_\theta \\ &= -R\omega^2 \hat{e}_r = -\frac{|v_P|^2}{R} \hat{e}_r \end{aligned}$$



Soit un repère cartésien $(O, \hat{\vec{x}}_1, \hat{\vec{x}}_2, \hat{\vec{x}}_3)$
Et un point P paramétré par (x_1, x_2, x_3) .

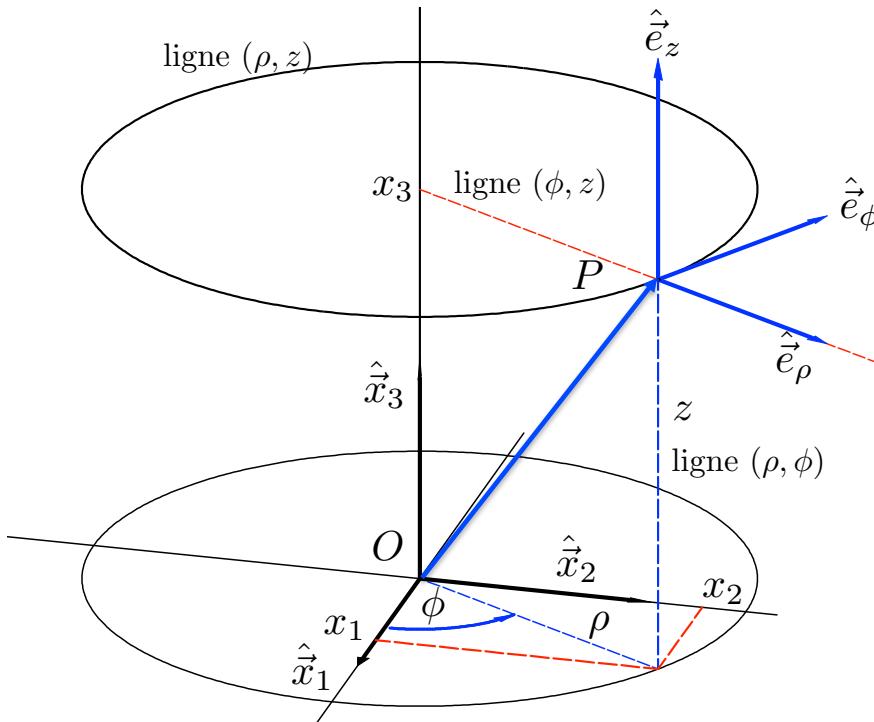
En coordonnées **cylindriques** le point P est paramétré par (ρ, ϕ, z)

Définition:

Ligne de coordonnées (j,k):

Lieu géométrique des points tels que la coordonnée i varie et les coordonnées j et k sont constantes

On construit le repère $(P, \hat{\vec{e}}_r, \hat{\vec{e}}_\phi, \hat{\vec{e}}_z)$ orthonormé tel que les axes sont le long (ou tangents) aux lignes de coordonnées.



Le vecteur position s'écrit:

$$\vec{r} = \overrightarrow{OP} = \rho \hat{e}_\rho + z \hat{e}_z$$

Vecteur position en coordonnées cylindriques

Pour trouver la vitesse, il faut dériver les vecteurs unités: on peut les écrire en fonction de $\hat{x}_1, \hat{x}_2, \hat{x}_3$ et dériver ensuite.

$$\hat{e}_\rho = \cos \phi \hat{x}_1 + \sin \phi \hat{x}_2$$

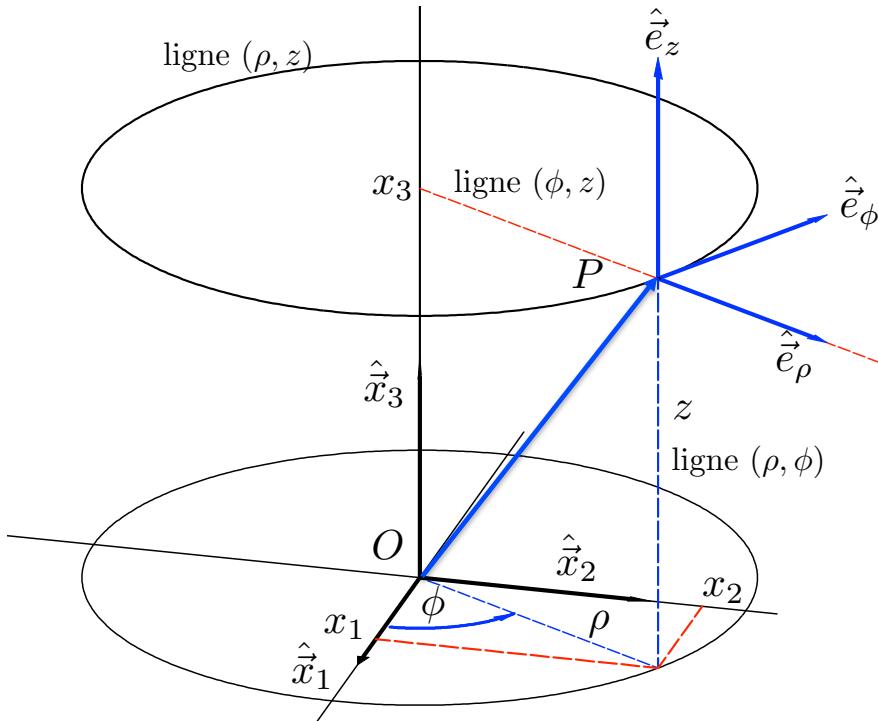
$$\hat{e}_\phi = -\sin \phi \hat{x}_1 + \cos \phi \hat{x}_2$$

$$\hat{e}_z = \hat{x}_3$$

$$\frac{d\hat{e}_\rho}{dt} = -\dot{\phi} \sin \phi \hat{x}_1 + \dot{\phi} \cos \phi \hat{x}_2$$

$$\frac{d\hat{e}_\phi}{dt} = -\dot{\phi} \cos \phi \hat{x}_1 - \dot{\phi} \sin \phi \hat{x}_2$$

$$\frac{d\hat{e}_\rho}{dt} = \dot{\phi} \hat{e}_\phi \quad \frac{d\hat{e}_\phi}{dt} = -\dot{\phi} \hat{e}_\rho$$



La vitesse en coordonnées cylindriques s'écrit alors:

$$\frac{d\vec{r}}{dt} = \dot{\rho} \hat{e}_\rho + \rho \frac{d}{dt} \hat{e}_\rho + \dot{z} \hat{e}_z$$

$$\boxed{\frac{d\vec{r}}{dt} = \dot{\rho} \hat{e}_\rho + \rho \dot{\phi} \hat{e}_\phi + \dot{z} \hat{e}_z}$$

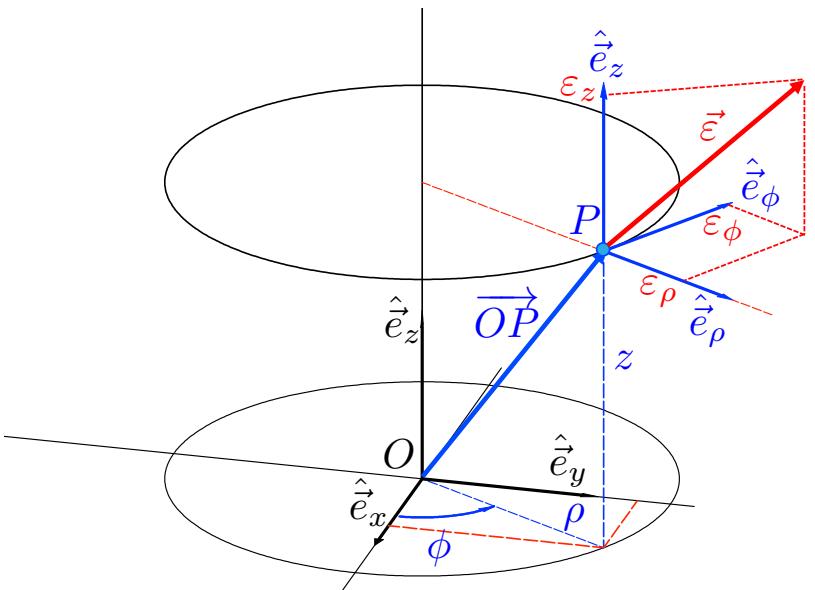
Vecteur vitesse en coordonnées cylindriques

On dérive une seconde fois par rapport au temps pour calculer l'accélération en coordonnées cylindriques:

$$\begin{aligned}
 \vec{a} = \frac{d^2\vec{r}}{dt^2} &= \frac{d(\dot{\rho}\hat{\vec{e}}_\rho + \rho\dot{\phi}\hat{\vec{e}}_\phi + \dot{z}\hat{\vec{e}}_z)}{dt} \\
 &= \ddot{\rho}\hat{\vec{e}}_\rho + \dot{\rho}\frac{d\hat{\vec{e}}_\rho}{dt} + \rho\ddot{\phi}\hat{\vec{e}}_\phi + \dot{\rho}\dot{\phi}\hat{\vec{e}}_\phi + \rho\dot{\phi}\frac{d\hat{\vec{e}}_\phi}{dt} + \ddot{z}\hat{\vec{e}}_z \\
 &= \ddot{\rho}\hat{\vec{e}}_\rho + \dot{\rho}\dot{\phi}\hat{\vec{e}}_\phi + \rho\ddot{\phi}\hat{\vec{e}}_\phi + \dot{\rho}\dot{\phi}\hat{\vec{e}}_\phi - \rho\dot{\phi}^2\hat{\vec{e}}_\rho + \ddot{z}\hat{\vec{e}}_z \\
 \boxed{\vec{a}} &= (\ddot{\rho} - \rho\dot{\phi}^2)\hat{\vec{e}}_\rho + (\rho\ddot{\phi} + 2\dot{\rho}\dot{\phi})\hat{\vec{e}}_\phi + \ddot{z}\hat{\vec{e}}_z
 \end{aligned}$$

Vecteur accélération en
coordonnées cylindriques

On considère un point P auquel un système de coordonnées cylindriques est attaché, et un vecteur $\vec{\varepsilon}$ qui est fixe dans $(P, \hat{e}_r, \hat{e}_\theta, \hat{e}_z)$



$$\vec{\varepsilon} = \varepsilon_\rho \hat{e}_\rho + \varepsilon_\phi \hat{e}_\phi + \varepsilon_z \hat{e}_z$$

$\varepsilon_\rho, \varepsilon_\phi, \varepsilon_z$ constants

Exemple: Vecteur reliant deux points d'un solide

$$\begin{aligned} \frac{d\vec{\varepsilon}}{dt} &= \varepsilon_\rho \frac{d\hat{e}_\rho}{dt} + \varepsilon_\phi \frac{d\hat{e}_\phi}{dt} + \varepsilon_z \frac{d\hat{e}_z}{dt} \\ &\quad + \cancel{\frac{d\varepsilon_\rho}{dt} \hat{e}_\rho} + \cancel{\frac{d\varepsilon_\phi}{dt} \hat{e}_\phi} + \cancel{\frac{d\varepsilon_z}{dt} \hat{e}_z} \end{aligned}$$

Dérivée d'un vecteur fixe dans (P, e_r, e_θ, e_z): Formule de Poisson

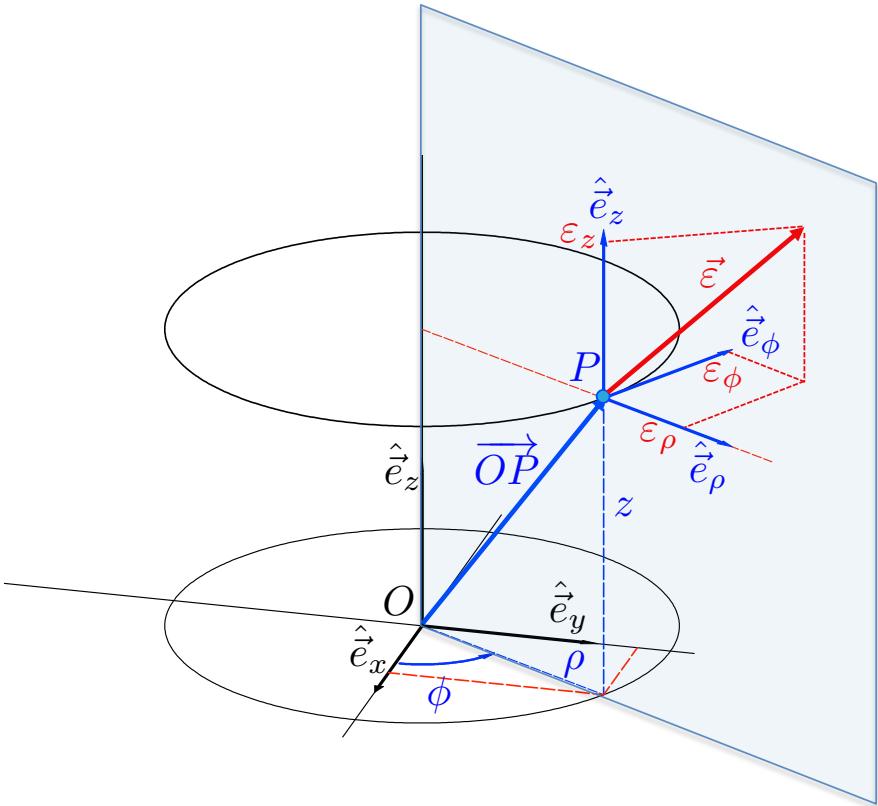
Nous avons vu qu'en coordonnées cylindriques

$$\frac{d\hat{e}_\rho}{dt} = \dot{\phi}\hat{e}_\phi \quad \frac{d\hat{e}_\phi}{dt} = -\dot{\phi}\hat{e}_\rho$$

$$\frac{d\vec{\varepsilon}}{dt} = \varepsilon_\rho \underbrace{\frac{d\hat{e}_\rho}{dt}}_{\dot{\phi}\hat{e}_\theta} + \varepsilon_\phi \underbrace{\frac{d\hat{e}_\phi}{dt}}_{-\dot{\phi}\hat{e}_\rho} + \varepsilon_z \underbrace{\frac{d\hat{e}_z}{dt}}_0$$

La dérivée temporelle du vecteur $\vec{\varepsilon}$
ne dépend que de $\dot{\phi}$ et est perpendiculaire à \hat{e}_z

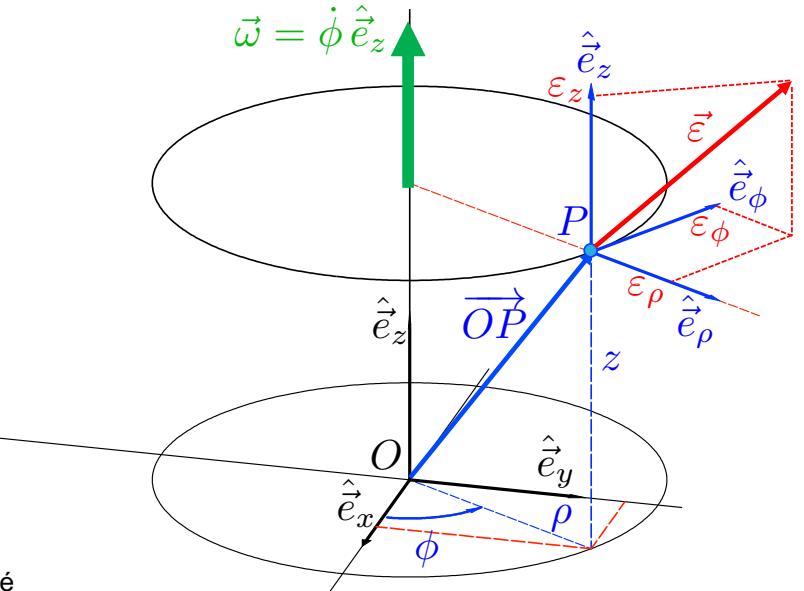
$$\frac{d\vec{\varepsilon}}{dt} = -\varepsilon_\phi \dot{\phi} \hat{e}_\rho + \varepsilon_\rho \dot{\phi} \hat{e}_\phi$$



Notez que le point P peut avoir n'importe quel mouvement dans le plan $\phi = \text{cste}$, cela n'affecte pas $\frac{d\vec{\varepsilon}}{dt}$

Définissons le **vecteur de rotation** $\vec{\omega} = \dot{\phi} \hat{e}_z$

et calculons: $\vec{\omega} \wedge \vec{\varepsilon} = \begin{vmatrix} \hat{e}_\rho & 0 & \varepsilon_\rho \\ \hat{e}_\phi & 0 & \varepsilon_\phi \\ \hat{e}_z & \dot{\phi} & \varepsilon_z \end{vmatrix}$



$$\vec{\omega} \wedge \vec{\varepsilon} = -\varepsilon_\phi \dot{\phi} \hat{e}_\rho + \varepsilon_\rho \dot{\phi} \hat{e}_\phi = \frac{d\vec{\varepsilon}}{dt}$$

$$\boxed{\frac{d\vec{\varepsilon}}{dt} = \vec{\omega} \wedge \vec{\varepsilon}}$$

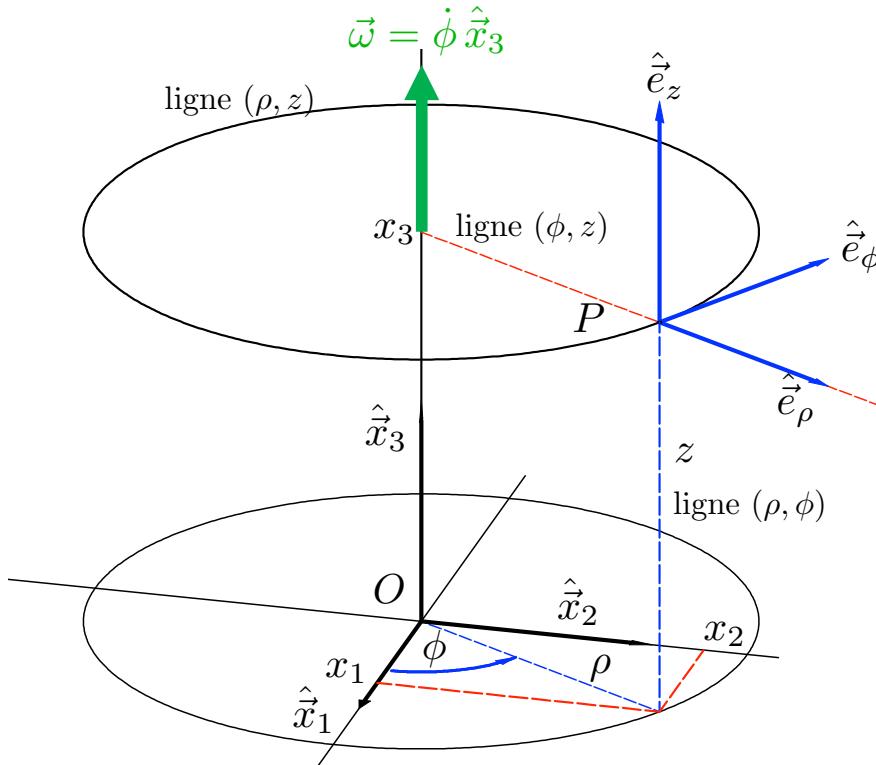
**Formule de
Poisson**

La formule de Poisson est généralisable à n'importe quel axe de rotation, qui peut de plus dépendre du temps !

Cela nous sera très utile lorsque nous aborderons la mécanique du solide indéformable.

Définition: Axe de rotation: $\frac{\vec{\omega}}{|\vec{\omega}|}$

Définition: Vitesse angulaire: $|\vec{\omega}|$

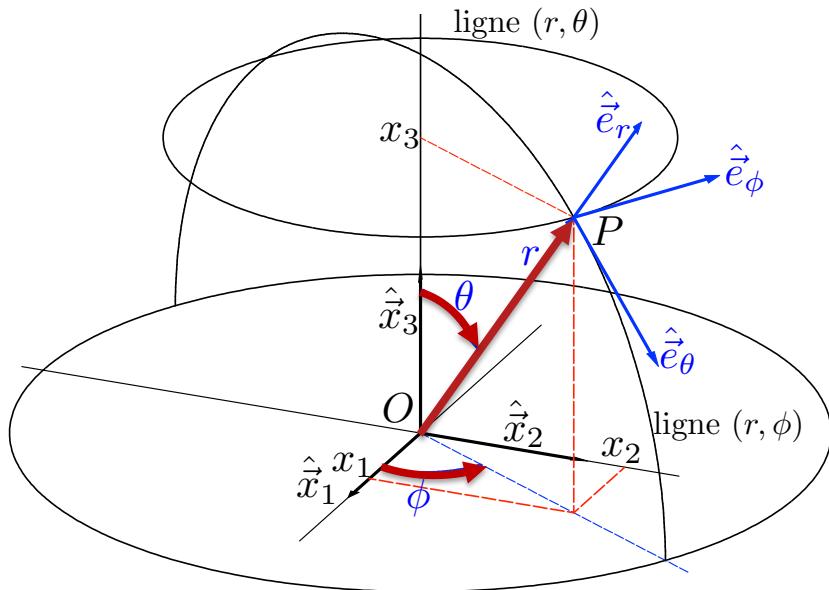


Une manière plus élégante de trouver les dérivées des vecteurs unités est d'utiliser les formules de Poisson. Les vecteurs \hat{e}_ϕ et \hat{e}_ρ tournent autour de l'axe $\hat{x}_3 \equiv \hat{e}_z$ avec une vitesse angulaire $\dot{\phi}$

$$\frac{d\hat{e}_\rho}{dt} = \dot{\phi}\hat{e}_z \wedge \hat{e}_\rho = \dot{\phi}\hat{e}_\phi$$

$$\frac{d\hat{e}_\phi}{dt} = \dot{\phi}\hat{e}_z \wedge \hat{e}_\phi = -\dot{\phi}\hat{e}_\rho$$

En coordonnées **sphériques** le point P est paramétré par (r, θ, ϕ)



$$\left(\hat{\vec{e}}_r, \hat{\vec{e}}_\theta, \hat{\vec{e}}_\phi \right) \quad \left(\hat{\vec{x}}_1, \hat{\vec{x}}_2, \hat{\vec{x}}_3 \right)$$

$$\begin{aligned}\hat{\vec{e}}_r &= \left(\hat{\vec{e}}_r \cdot \hat{\vec{x}}_1 \right) \hat{\vec{x}}_1 + \left(\hat{\vec{e}}_r \cdot \hat{\vec{x}}_2 \right) \hat{\vec{x}}_2 + \left(\hat{\vec{e}}_r \cdot \hat{\vec{x}}_3 \right) \hat{\vec{x}}_3 \\ \hat{\vec{e}}_\theta &= \left(\hat{\vec{e}}_\theta \cdot \hat{\vec{x}}_1 \right) \hat{\vec{x}}_1 + \left(\hat{\vec{e}}_\theta \cdot \hat{\vec{x}}_2 \right) \hat{\vec{x}}_2 + \left(\hat{\vec{e}}_\theta \cdot \hat{\vec{x}}_3 \right) \hat{\vec{x}}_3 \\ \hat{\vec{e}}_\phi &= \left(\hat{\vec{e}}_\phi \cdot \hat{\vec{x}}_1 \right) \hat{\vec{x}}_1 + \left(\hat{\vec{e}}_\phi \cdot \hat{\vec{x}}_2 \right) \hat{\vec{x}}_2 + \left(\hat{\vec{e}}_\phi \cdot \hat{\vec{x}}_3 \right) \hat{\vec{x}}_3\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\hat{\vec{e}}_r &= \sin \theta \cos \phi \hat{\vec{x}}_1 + \sin \theta \sin \phi \hat{\vec{x}}_2 + \cos \theta \hat{\vec{x}}_3 \\ \hat{\vec{e}}_\theta &= \cos \theta \cos \phi \hat{\vec{x}}_1 + \cos \theta \sin \phi \hat{\vec{x}}_2 - \sin \theta \hat{\vec{x}}_3 \\ \hat{\vec{e}}_\phi &= -\sin \phi \hat{\vec{x}}_1 + \cos \phi \hat{\vec{x}}_2\end{aligned}$$

Relations inverses:

$$\hat{\vec{x}}_1 = \sin \theta \cos \phi \hat{\vec{e}}_r + \cos \theta \cos \phi \hat{\vec{e}}_\theta - \sin \phi \hat{\vec{e}}_\phi$$

$$\hat{\vec{x}}_2 = \sin \theta \sin \phi \hat{\vec{e}}_r + \cos \theta \sin \phi \hat{\vec{e}}_\theta + \cos \phi \hat{\vec{e}}_\phi$$

$$\hat{\vec{x}}_3 = \cos \theta \hat{\vec{e}}_r - \sin \theta \hat{\vec{e}}_\theta$$

Coordonnées sphériques: dérivées des vecteurs unités (méthode 1)

$$\begin{aligned}\hat{\vec{e}}_r &= \sin \theta \cos \phi \hat{\vec{x}}_1 + \sin \theta \sin \phi \hat{\vec{x}}_2 + \cos \theta \hat{\vec{x}}_3 \\ \hat{\vec{e}}_\theta &= \cos \theta \cos \phi \hat{\vec{x}}_1 + \cos \theta \sin \phi \hat{\vec{x}}_2 - \sin \theta \hat{\vec{x}}_3 \\ \hat{\vec{e}}_\phi &= -\sin \phi \hat{\vec{x}}_1 + \cos \phi \hat{\vec{x}}_2\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\hat{\vec{x}}_1 &= \cos \phi \sin \theta \hat{\vec{e}}_r + \cos \phi \cos \theta \hat{\vec{e}}_\theta - \sin \phi \hat{\vec{e}}_\phi \\ \hat{\vec{x}}_2 &= \sin \phi \sin \theta \hat{\vec{e}}_r + \sin \phi \cos \theta \hat{\vec{e}}_\theta + \cos \phi \hat{\vec{e}}_\phi \\ \hat{\vec{x}}_3 &= \cos \theta \hat{\vec{e}}_r - \sin \theta \hat{\vec{e}}_\theta\end{aligned}$$

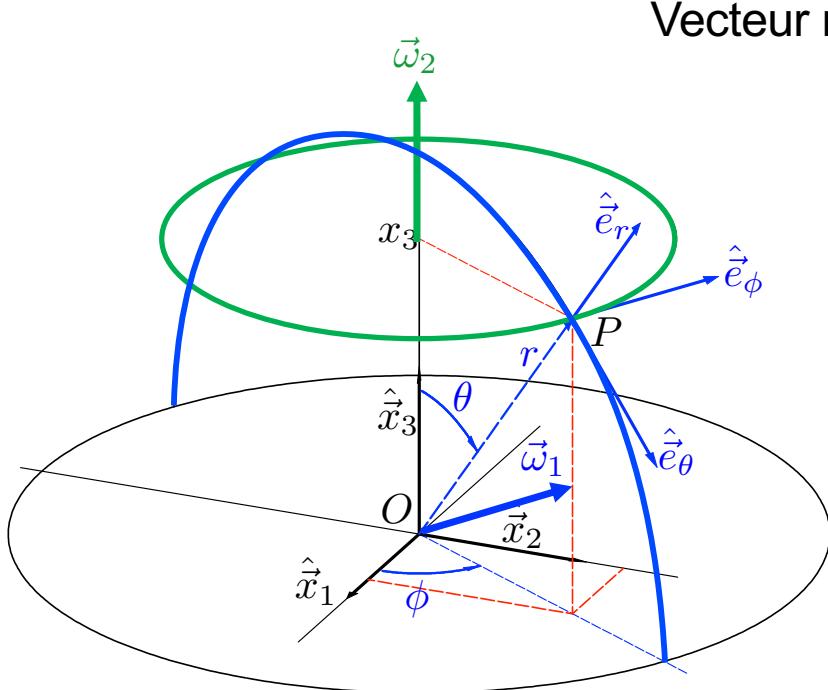
$$\begin{aligned}\frac{d}{dt} \hat{\vec{e}}_r &= \dot{\theta} \cos \theta \cos \phi \hat{\vec{x}}_1 - \dot{\phi} \sin \theta \sin \phi \hat{\vec{x}}_1 + \dot{\theta} \cos \theta \sin \phi \hat{\vec{x}}_2 + \dot{\phi} \sin \theta \cos \phi \hat{\vec{x}}_2 - \dot{\theta} \sin \theta \hat{\vec{x}}_3 \\ &= \dot{\theta} (\cos \theta \cos \phi \hat{\vec{x}}_1 + \cos \theta \sin \phi \hat{\vec{x}}_2 - \sin \theta \hat{\vec{x}}_3) + \dot{\phi} \sin \theta (-\sin \phi \hat{\vec{x}}_1 + \cos \phi \hat{\vec{x}}_2) \\ \frac{d}{dt} \hat{\vec{e}}_\theta &= \dot{\theta} \hat{\vec{e}}_\theta + \dot{\phi} \sin \theta \hat{\vec{e}}_\phi\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\frac{d}{dt} \hat{\vec{e}}_\theta &= -\dot{\theta} \sin \theta \cos \phi \hat{\vec{x}}_1 - \dot{\phi} \cos \theta \sin \phi \hat{\vec{x}}_1 - \dot{\theta} \sin \theta \sin \phi \hat{\vec{x}}_2 + \dot{\phi} \cos \theta \cos \phi \hat{\vec{x}}_2 - \dot{\theta} \cos \theta \hat{\vec{x}}_3 \\ &= -\dot{\theta} (\sin \theta \cos \phi \hat{\vec{x}}_1 + \sin \theta \sin \phi \hat{\vec{x}}_2 + \cos \theta \hat{\vec{x}}_3) + \dot{\phi} \cos \theta (-\sin \phi \hat{\vec{x}}_1 + \cos \phi \hat{\vec{x}}_2) \\ \frac{d}{dt} \hat{\vec{e}}_\phi &= -\dot{\theta} \hat{\vec{e}}_r + \dot{\phi} \cos \theta \hat{\vec{e}}_\phi\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\frac{d}{dt} \hat{\vec{e}}_\phi &= -\dot{\phi} (\cos \phi \hat{\vec{x}}_1 + \sin \phi \hat{\vec{x}}_2) \\ &= -\dot{\phi} (\cos^2 \phi \sin \theta \hat{\vec{e}}_r + \cos^2 \phi \cos \theta \hat{\vec{e}}_\theta - \cos \phi \sin \phi \hat{\vec{e}}_\phi) \\ &\quad -\dot{\phi} (\sin^2 \phi \sin \theta \hat{\vec{e}}_r + \sin^2 \phi \cos \theta \hat{\vec{e}}_\theta + \cos \phi \sin \phi \hat{\vec{e}}_\phi)\end{aligned}$$

$$\frac{d}{dt} \hat{\vec{e}}_\phi = -\dot{\phi} \sin \theta \hat{\vec{e}}_r - \dot{\phi} \cos \theta \hat{\vec{e}}_\theta$$

Coordonnées sphériques: dérivées des vecteurs unités (méthode 2)



Vecteur rotation en coordonnées **sphériques**.

Le vecteur OP subit deux rotations:

- Une rotation autour de \hat{e}_ϕ à la vitesse angulaire $\dot{\theta}$

$$\vec{\omega}_1 = \dot{\theta} \hat{e}_\phi$$

- Une rotation autour de $\hat{x}_3 = \cos \theta \hat{e}_r - \sin \theta \hat{e}_\theta$ à la vitesse angulaire $\dot{\phi}$

$$\vec{\omega}_2 = \dot{\phi} \left(\cos \theta \hat{e}_r - \sin \theta \hat{e}_\theta \right)$$

- Sans démonstration: $\vec{\omega} = \vec{\omega}_1 + \vec{\omega}_2$

$$\vec{\omega} = \dot{\phi} \cos \theta \hat{e}_r - \dot{\phi} \sin \theta \hat{e}_\theta + \dot{\theta} \hat{e}_\phi$$

- Pour calculer les dérivées des vecteurs de base on utilise la formule de Poisson:

$$\frac{d\vec{\varepsilon}}{dt} = \vec{\omega} \wedge \vec{\varepsilon} \quad \vec{\varepsilon} = \hat{\vec{e}}_r, \hat{\vec{e}}_\theta, \hat{\vec{e}}_\phi \quad \vec{\omega} = \dot{\phi} \cos \theta \hat{\vec{e}}_r - \dot{\phi} \sin \theta \hat{\vec{e}}_\theta + \dot{\theta} \hat{\vec{e}}_\phi$$

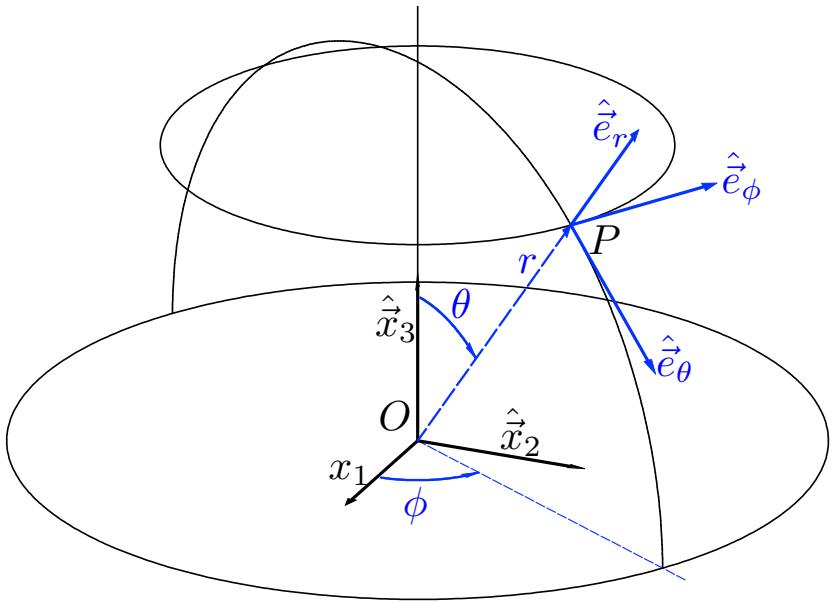
$$\boxed{\frac{d\hat{\vec{e}}_r}{dt} = \vec{\omega} \times \hat{\vec{e}}_r = \dot{\theta} \hat{\vec{e}}_\theta + \dot{\phi} \sin \theta \hat{\vec{e}}_\phi}$$

$$\boxed{\frac{d\hat{\vec{e}}_\theta}{dt} = \vec{\omega} \times \hat{\vec{e}}_\theta = -\dot{\theta} \hat{\vec{e}}_r + \dot{\phi} \cos \theta \hat{\vec{e}}_\phi}$$

$$\boxed{\frac{d\hat{\vec{e}}_\phi}{dt} = \vec{\omega} \times \hat{\vec{e}}_\phi = -\dot{\phi} \sin \theta \hat{\vec{e}}_r - \dot{\phi} \cos \theta \hat{\vec{e}}_\theta}$$

Coordonnées sphériques: Position et vitesse

Vecteur position en coordonnées sphériques:



$$\vec{r} = \overrightarrow{OP} = r \hat{e}_r$$

Vecteur position en
coordonnées sphériques

Vecteur vitesse en coordonnées sphériques:

$$\begin{aligned}\vec{v} &= \frac{d\vec{r}}{dt} = \dot{r} \hat{e}_r + r \frac{d\hat{e}_r}{dt} \\ &= \dot{r} \hat{e}_r + r(\dot{\theta} \hat{e}_\theta + \dot{\phi} \sin \theta \hat{e}_\phi)\end{aligned}$$

$$\vec{v} = \dot{r} \hat{e}_r + r\dot{\theta} \hat{e}_\theta + r\dot{\phi} \sin \theta \hat{e}_\phi$$

Vecteur vitesse en
coordonnées sphériques

$$v_r \qquad v_\theta \qquad v_\phi$$

$$\vec{v} = \dot{r} \hat{\vec{e}}_r + r\dot{\theta} \hat{\vec{e}}_\theta + r\dot{\phi} \sin \theta \hat{\vec{e}}_\phi$$

$$\begin{aligned}\frac{d\vec{v}}{dt} &= \ddot{r} \hat{\vec{e}}_r + \dot{r}\dot{\theta} \hat{\vec{e}}_\theta + r\ddot{\theta} \hat{\vec{e}}_\theta + \dot{r}\dot{\phi} \sin \theta \hat{\vec{e}}_\phi + r\ddot{\phi} \sin \theta \hat{\vec{e}}_\phi + r\dot{\phi}\dot{\theta} \cos \theta \hat{\vec{e}}_\phi \\ &\quad + \dot{r} \frac{d}{dt} \hat{\vec{e}}_r + r\dot{\theta} \frac{d}{dt} \hat{\vec{e}}_\theta + r\dot{\phi} \sin \theta \frac{d}{dt} \hat{\vec{e}}_\phi \\ &= \ddot{r} \hat{\vec{e}}_r + \dot{r}\dot{\theta} \hat{\vec{e}}_\theta + r\ddot{\theta} \hat{\vec{e}}_\theta + \dot{r}\dot{\phi} \sin \theta \hat{\vec{e}}_\phi + r\ddot{\phi} \sin \theta \hat{\vec{e}}_\phi + r\dot{\phi}\dot{\theta} \cos \theta \hat{\vec{e}}_\phi \\ &\quad + \dot{r}(\dot{\theta} \hat{\vec{e}}_\theta + \dot{\phi} \sin \theta \hat{\vec{e}}_\phi) + r\dot{\theta}(-\dot{\theta} \hat{\vec{e}}_r + \dot{\phi} \cos \theta \hat{\vec{e}}_\phi) + r\dot{\phi} \sin \theta(-\dot{\phi} \sin \theta \hat{\vec{e}}_r - \dot{\phi} \cos \theta \hat{\vec{e}}_\theta)\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\vec{a} &= (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2 - r\dot{\phi}^2 \sin^2 \theta) \hat{\vec{e}}_r \\ &\quad + (r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta} - r\dot{\phi}^2 \cos \theta \sin \theta) \hat{\vec{e}}_\theta \\ &\quad + (r\ddot{\phi} \sin \theta + 2r\dot{\phi}\dot{\theta} \cos \theta + 2\dot{r}\dot{\phi} \sin \theta) \hat{\vec{e}}_\phi\end{aligned}$$

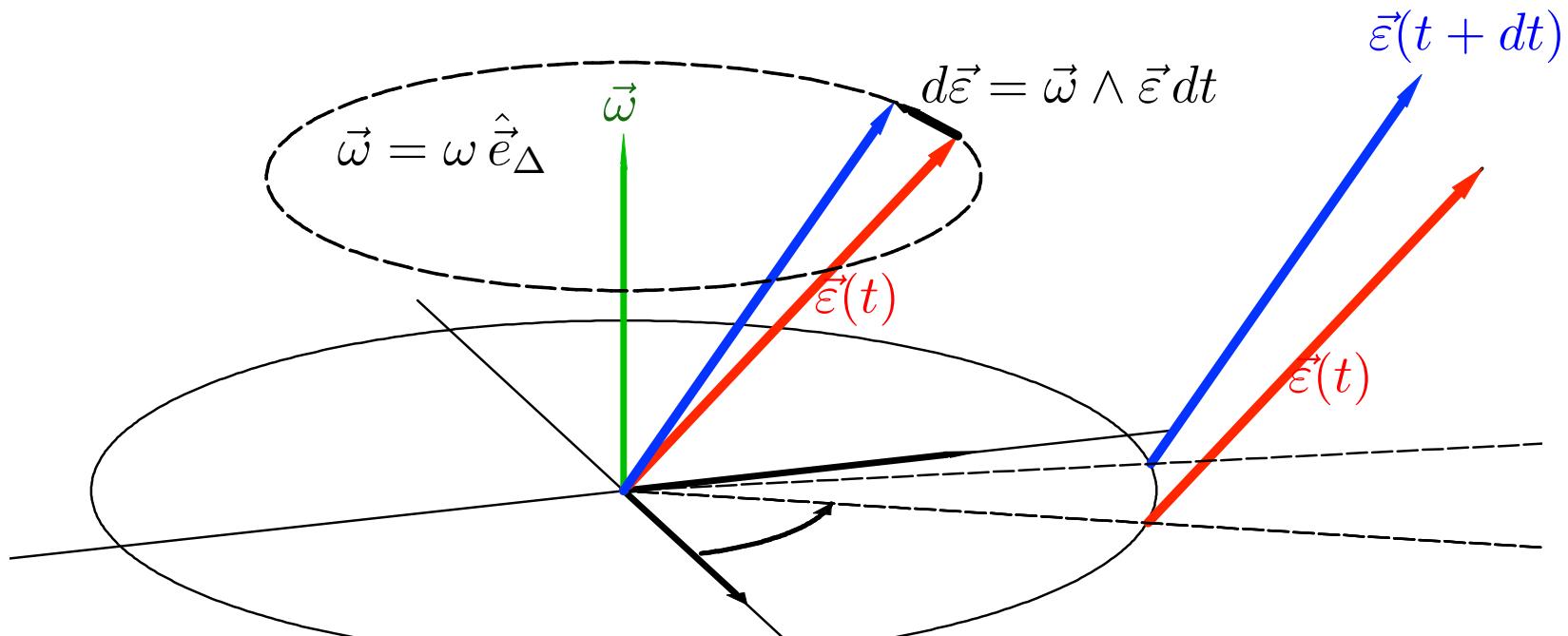
Vecteur accélération en
coordonnées sphériques

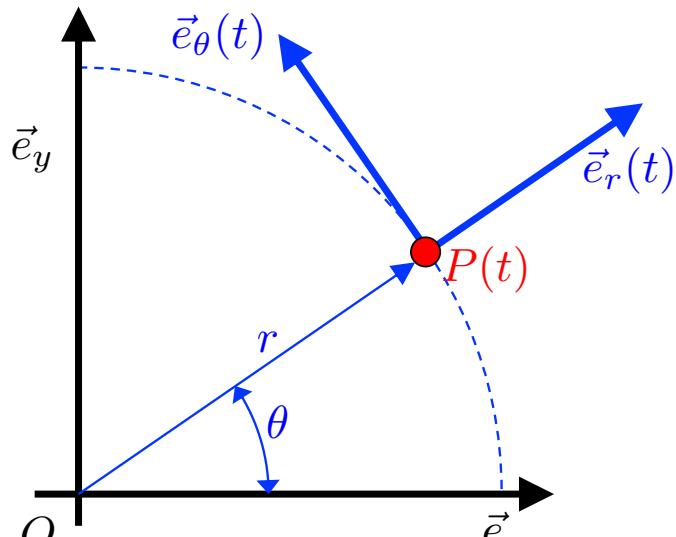
$$\vec{a} = a_r \hat{\vec{e}}_r + a_\theta \hat{\vec{e}}_\theta + a_\phi \hat{\vec{e}}_\phi$$

Formule de Poisson:

La dérivée temporelle d'un vecteur $\vec{\varepsilon}$ de norme constante, en rotation de vitesse angulaire $|\vec{\omega}|$ autour d'une axe Δ est donnée par:

$$\frac{d\vec{\varepsilon}}{dt} = \vec{\omega} \wedge \vec{\varepsilon}$$





P est paramétrisé par (r, θ)

Position:

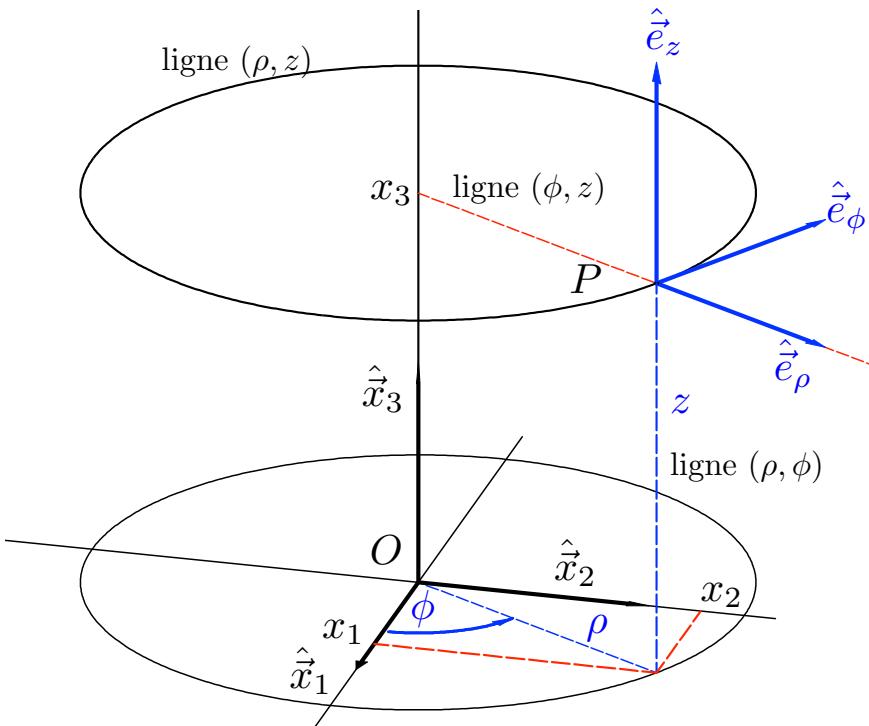
$$\overrightarrow{OP} = r \vec{e}_r$$

Vitesse:

$$\vec{v}_P = \dot{r} \vec{e}_r + r \dot{\theta} \vec{e}_\theta$$

Accélération:

$$\begin{aligned} \vec{a}_P &= (\ddot{r} - r \dot{\theta}^2) \vec{e}_r \\ &\quad + (2\dot{r}\dot{\theta} + r\ddot{\theta}) \vec{e}_\theta \end{aligned}$$



P est paramétrisé par (ρ, ϕ, z)

Position:

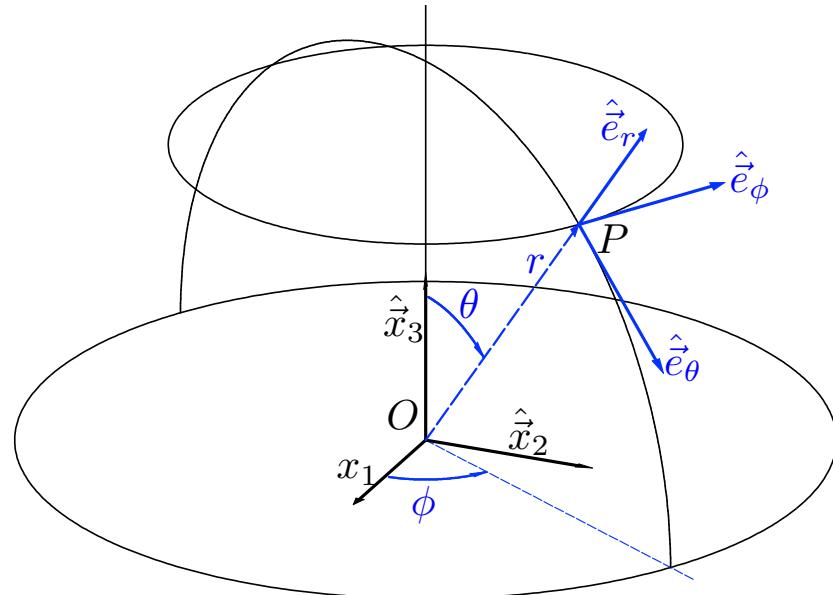
$$\vec{r} = \overrightarrow{OP} = \rho \hat{e}_\rho + z \hat{e}_z$$

Vitesse:

$$\frac{d\vec{r}}{dt} = \dot{\rho} \hat{e}_\rho + \rho \dot{\phi} \hat{e}_\phi + \dot{z} \hat{e}_z$$

Accélération:

$$\begin{aligned} \vec{a} = & (\ddot{\rho} - \rho \dot{\phi}^2) \hat{e}_\rho \\ & + (\rho \ddot{\phi} + 2\dot{\rho}\dot{\phi}) \hat{e}_\phi \\ & + \ddot{z} \hat{e}_z \end{aligned}$$



P est paramétrisé par (r, θ, ϕ)

Position:

$$\vec{r} = \overrightarrow{OP} = r \hat{e}_r$$

Vitesse:

$$\vec{v} = \dot{r} \hat{e}_r + r \dot{\theta} \hat{e}_\theta + r \dot{\phi} \sin \theta \hat{e}_\phi$$

Accélération:

$$\vec{a} = (\ddot{r} - r \dot{\theta}^2 - r \dot{\phi}^2 \sin^2 \theta) \hat{e}_r$$

$$+ (r \ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta} - r \dot{\phi}^2 \cos \theta \sin \theta) \hat{e}_\theta$$

$$+ (r \ddot{\phi} \sin \theta + 2r\dot{\phi}\dot{\theta} \cos \theta + 2\dot{r}\dot{\phi} \sin \theta) \hat{e}_\phi$$