Exercice 1

- Avec les hypothèses : $\eta \Delta \vec{v} = g \vec{r} \vec{a} dP$. On néglige la variation due à la gravité à l'échelle de la taille de la sphère.
- On cherche à connaître le champ de pression pour connaître la résultante des forces. Liquide incompressible donc $\overrightarrow{divv} = 0$ et donc $\overrightarrow{rot}(\overrightarrow{rot}(\overrightarrow{v})) = \overrightarrow{grad}(\overrightarrow{divv}) \Delta \overrightarrow{v} = -\Delta \overrightarrow{v}$, donc le gradient de pression vaut l'opposé l'expression de la vitesse donné plus haut.

En choisissant une projection sur $\vec{e_r}$ ou $\vec{e_\theta}$ (ce qui revient au même) :

$$\frac{\partial P}{\partial r} = 3\eta \frac{Rv_{\infty}}{r^3} \cos \theta \tag{1}$$

$$P = -3\eta \frac{Rv_{\infty}}{2r^2} \cos \theta + P_{\infty} \tag{2}$$

En notant P_{∞} la pression qui est dans le liquide loin de la sphère.

La résultante des forces de pression, selon l'axe $\vec{e_z}$, est $F_{p,z} = -P(M)d\vec{S}\vec{e_z}$. Alors :

$$F_{p,z} = -\iint P_{\infty} R^2 d\varphi \sin\theta d\theta \cos\theta + \iint 3\eta \frac{Rv_{\infty}}{2R^2} \cos^2\theta \sin\theta R^2 d\theta d\varphi$$
 (3)

On trouve alors : $F_{p,z} = 2\pi \eta v_{\infty} R$

• La force de cisaillement correspond à la force de frottement due à la viscosité du fluide. Pour un élément de surface \vec{dS} de la sphère, celle-ci s'écrit :

$$d\vec{F}_c = \eta dS \frac{\partial v}{\partial r} \vec{e_\theta} \tag{4}$$

La projection suivant $\vec{e_z}$ nous donne alors :

$$F_{c,z} = \iint \eta \frac{\partial v}{\partial r} R^2 \sin\theta d\theta d\varphi \sin\theta = \iint \eta \frac{3}{2} R v_{\infty} \sin^3\theta d\theta d\varphi = 4\pi \eta R v_{\infty}$$
 (5)

L'intégrale sur θ vaut 4/3.

• La force de trainée est la somme des deux forces précédentes. On a donc : $F_z = 6\pi \eta R v_{\infty}$.

Exercice 2

1 - On suppose que le champ de vitesse est uniquement selon $\vec{e_z}$. Comme le fluide est incompressible,