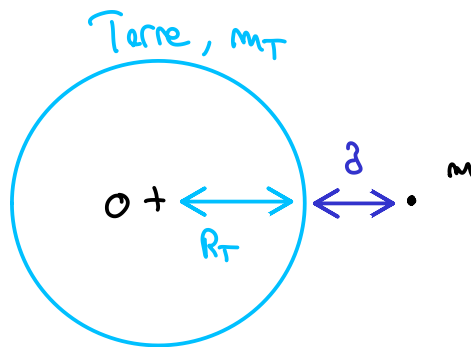


Atmosphère isotherme avec champ de pesanteur variable

1] Si une masse m ponctuelle est située à $r = R_T + z$



elle est soumise à une force d'intensité :


$$\frac{G m m_T}{(R_T + z)^2} = m g(z)$$

où $g(z) = \frac{G m_T}{(R_T + z)^2}$ → champ de pesanteur terrestre
= $g(z=0)$

$$g(z) = \frac{g_0 R_T^2}{(R_T + z)^2}, \quad \text{où } g_0 = \frac{G m_T}{R_T^2}$$

2] D'après l'équation locale de la statique des fluides :

$$\vec{g} \text{ grad}(P) = \rho \vec{g} \quad \Rightarrow \quad \frac{dP}{dz} = -\rho g \quad \text{en projetant suivant } \vec{u}_z$$

or $P \delta V = \delta n R T_0$  $\delta m = \rho \delta V$

$$= \frac{\rho \delta V}{M} R T_0$$

D'où $\rho = \frac{PM}{RT_0}$

Ainsi:
$$\frac{dP}{dz} = - \frac{P(z) M g(z)}{RT_0}$$

Utilisons la méthode de séparation des variables:

$$\frac{dP}{P} = - \frac{M}{RT_0} g(z) dz$$

Intégrons entre 0 et z:

$$\int_{P_0}^{P(z)} \frac{dP}{P} = - \frac{M g_0 R_T^2}{RT_0} \int_0^z \frac{dz}{(R_T + z)^2}$$

$$\left[\ln P \right]_{P_0}^{P(z)} = - \frac{M g_0 R_T^2}{RT_0} \left[- \frac{1}{R_T + z} \right]_0^z$$

$$\ln \left(\frac{P(z)}{P_0} \right) = \frac{M g_0 R_T^2}{RT_0} \left(\frac{1}{R_T + z} - \frac{1}{R_T} \right)$$

Ainsi:
$$P(z) = P_0 \exp \left[\frac{M g_0 R_T^2}{RT_0} \left(\frac{1}{R_T + z} - \frac{1}{R_T} \right) \right]$$

Dans la limite $z \ll R_T$ on peut considérer

$g(z) \approx g_0$ uniforme, on obtient:

$$\begin{aligned} \frac{1}{R_T + z} - \frac{1}{R_T} &= \frac{1}{R_T} (1 + \varepsilon)^{-1} - \frac{1}{R_T} && \text{où } \varepsilon = \frac{z}{R_T} \ll 1 \\ &\approx \frac{1}{R_T} (1 - \varepsilon) - \frac{1}{R_T} \\ &\approx -\frac{z}{R_T^2} \end{aligned}$$

On retrouve donc
$$P(z) = P_0 \exp \left(- \frac{M g_0 z}{RT_0} \right)$$

expression obtenue au cours précédemment dans le cas d'un champ de pesanteur uniforme.