

Le champ gravitationnel à l'intérieur d'une coquille sphérique.

On considère une coquille sphérique de centre O et une petite masse μ située sur un point P à l'intérieur de cette coquille sphérique. Le point P est situé à une distance r du centre O .

Finalement, et pour des besoins de calculs intégral que vous allez comprendre tout de suite, on découpe la sphère en anneaux et ensuite, chaque anneau est lui-même coupé en petites tranches de sorte qu'au final, chaque petit morceau a une masse dm .

La distance entre le point P et un petit morceau de masse dm est noté s . L'angle formé par les segments r et s est noté α .

Ce qu'on résume sur la figure suivante :

Le champ gravitationnel ressenti en P et généré par **une petite masse dm** située sur l'anneau est donc donné par :

$$d\vec{g} = G \frac{dm}{s^2} \vec{s}$$

Pour des raisons évidentes de symétries, les composantes selon \hat{y} et \hat{z} s'annulent. En effet, une petite masse dm située sur un point de l'anneau va générer un champ gravitationnel dont la composante selon y ou z va être exactement de signe inverse qu'une petite masse dm située diamétralement opposée à ce point de l'anneau. La somme des deux composantes sera nulle. Par contre, les composantes selon \hat{x} vont s'additionner.

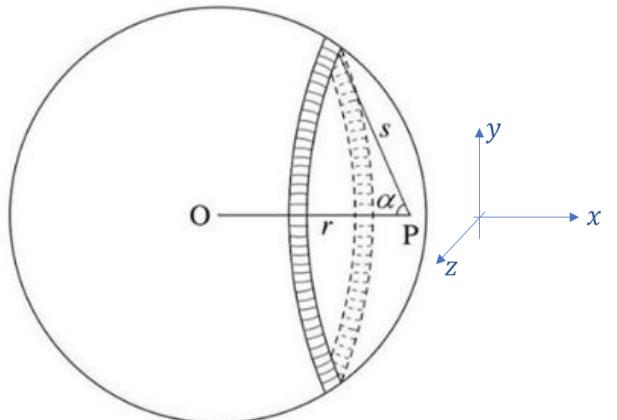
Ces composantes en \hat{x} sont :

$$dg_x = -G \frac{dm}{s^2} \cos \alpha$$

Le signe moins vient du fait que l'accélération est dirigée de P vers la masse dm et donc la composante en \hat{x} est dans la direction opposée à l'axe \hat{x} .

Et donc, le champ gravitationnel généré par l'anneau complet de masse $dm' = \sum dm$ vaut :

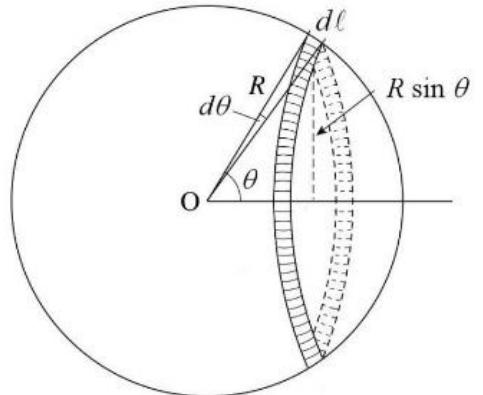
$$dg_x = -G \frac{dm'}{s^2} \cos \alpha$$



Que vaut la masse d'un anneau ?

Calculons tout d'abord sa surface en fonction de θ (voir figure ci-contre).

La largeur angulaire de l'anneau est $d\theta$ et donc sa largeur sur la surface de la sphère vaut :



$$dl = R d\theta$$

Le rayon d'un anneau (en fonction de θ) vaut $r = R \sin \theta$.

La surface de l'anneau est donnée par :

$$\begin{aligned} d\mathcal{A} &= 2\pi r dl \\ &= 2\pi (R \sin \theta)(R d\theta) \\ &= 2\pi R^2 \sin \theta d\theta \end{aligned}$$

Posons σ , la densité de la masse surfacique de la coquille sphérique, càd,

$$\sigma = \frac{\text{masse}}{\text{surface}} \left(\frac{kg}{m^2} \right).$$

On a alors pour un anneau : $\sigma = \frac{dm'}{d\mathcal{A}}$, de sorte qu'au final, la masse d'un anneau vaut :

$$dm' = \sigma d\mathcal{A} = \sigma 2\pi R^2 \sin \theta d\theta$$

Et donc, la composante selon x d'un champ généré par un anneau :

$$\begin{aligned} dg_x &= -G \frac{dm'}{s^2} \cos \alpha \\ &= -G \frac{\sigma 2\pi R^2 \sin \theta d\theta}{s^2} \cos \alpha \end{aligned}$$

Il reste à faire la somme pour tous les anneaux, càd, pour θ allant de 0 à π !

$$\begin{aligned} g_x &= \int_0^\pi -G \frac{\sigma 2\pi R^2 \sin \theta d\theta}{s^2} \cos \alpha \\ &= -G \sigma 2\pi R^2 \int_0^\pi \frac{\cos \alpha \sin \theta d\theta}{s^2} \end{aligned}$$

Le hic, c'est qu'on voudrait intégrer que sur une seule variable d'intégration, mais ici, α, θ et s varient !

Heureusement, le théorème des cosinus va nous aider (démonstration non vue car supposée être connu à ce niveau).

Ce théorème, adapté à la figure ci-contre donne :

$$s^2 = r^2 + R^2 - 2 r R \cos \theta$$

Étant donné que r et R sont constants, la différentiation mène à :

$$\begin{aligned} 2s \, ds &= -2 r R (-\sin \theta) \, d\theta \\ &= 2 r R \sin \theta \, d\theta \end{aligned}$$

$$\text{Et donc : } \sin \theta \, d\theta = \frac{s}{rR} \, ds$$

Et l'intégrale devient :

$$\begin{aligned} g_x &= -G \sigma 2 \pi R^2 \int_0^\pi \frac{\cos \alpha \sin \theta \, d\theta}{s^2} = -G \sigma 2 \pi R^2 \int_{R-r}^{R+r} \frac{\cos \alpha}{s \cdot r \cdot R} \, ds \\ &= -G \sigma 2 \pi R \int_{R-r}^{R+r} \frac{\cos \alpha}{s \cdot r} \, ds \end{aligned}$$

Notez le changement de variable. Lorsque θ varie de 0 à π , on voit sur la figure (et sans aucun calcul) que s varie de $R - r$ (quand $\theta = 0^\circ$) à $R + r$ (quand $\theta = \pi$).

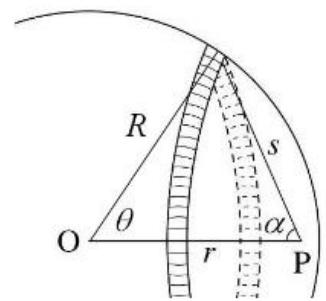
On s'est donc débarrassé de la variable θ , mais il reste encore 2 variables : r et α .

Réappliquons une nouvelle fois le théorème des cosinus de l'autre côté du triangle :

$$R^2 = r^2 + s^2 - 2 r s \cos \alpha \Rightarrow \cos \alpha = \frac{r^2 + s^2 - R^2}{2 r s}$$

L'intégrale devient :

$$\begin{aligned} g_x &= -G \sigma 2 \pi R \int_{R-r}^{R+r} \frac{\cos \alpha}{s \cdot r} \, ds \\ &= -G \sigma 2 \pi R \int_{R-r}^{R+r} \frac{\frac{(r^2 + s^2 - R^2)}{2 r s}}{s \cdot r} \, ds \\ &= -G \sigma 2 \pi R \int_{R-r}^{R+r} \frac{r^2 + s^2 - R^2}{2 s^2 \cdot r^2} \, ds \end{aligned}$$



$$\begin{aligned}
&= -\frac{G \sigma \pi R}{r^2} \int_{R-r}^{R+r} \frac{r^2 + s^2 - R^2}{s^2} ds \\
&= -\frac{G \sigma \pi R}{r^2} \int_{R-r}^{R+r} 1 - \frac{R^2 - r^2}{s^2} ds \\
&= -\frac{G \sigma \pi R}{r^2} \left\{ [s]_{R-r}^{R+r} - (R^2 - r^2) \cdot \left[-\frac{1}{s} \right]_{R-r}^{R+r} \right\} \\
&= -\frac{G \sigma \pi R}{r^2} \left\{ (R + r - R + r) - (R^2 - r^2) \cdot \left(-\frac{1}{R+r} + \frac{1}{R-r} \right) \right\} \\
&= -\frac{G \sigma \pi R}{r^2} \left\{ 2r + \frac{(R+r)(R-r)}{R+r} - \frac{(R+r)(R-r)}{R-r} \right\} \\
&= -\frac{G \sigma \pi R}{r^2} \{2r + (R-r - (R+r))\} \\
&= -\frac{G \sigma \pi R}{r^2} \{2r + R - r - R - r\} \\
&= -\frac{G \sigma \pi R}{r^2} \{0\} \\
&= 0
\end{aligned}$$

Ceci démontre donc que :

À tout endroit situé à l'intérieur d'une coquille sphérique, le champ gravitationnel est NUL !

Cette propriété, à ne jamais oublier, est **fondamentale** et est extrêmement utile pour résoudre bon nombre d'exercice.