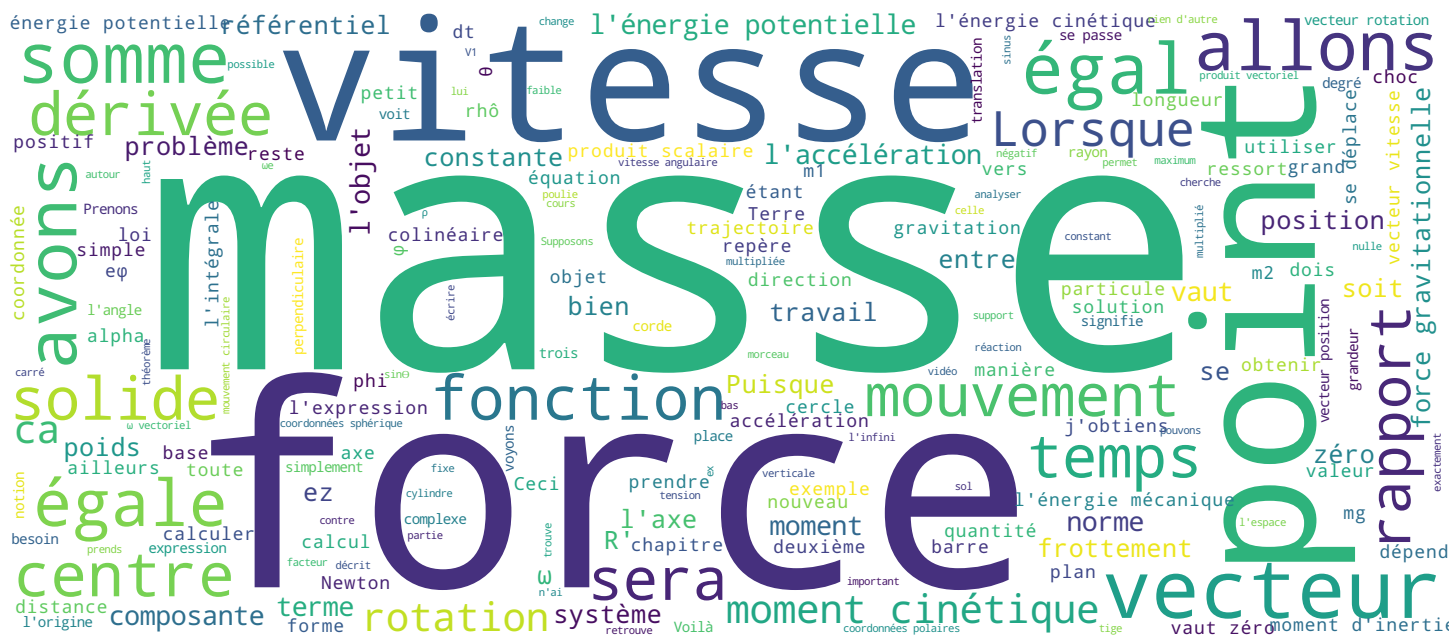




Prof. Cécile Hébert

1



## Plan du cours

- I - Cinématique
- II - Référentiel accélérés
- III - Lois de Newton
- IV - Balistique – effet d'une force constante et uniforme
- V - Forces ; application des lois de Newton
- VI - Travail, Energie, principes de conservation
- VII - Chocs, systèmes de masse variable
- VIII - Oscillateur harmonique
- IX - Moment cinétique ; Gravitation
- X - Solide indéformable
- XI - Application du solide indéformable

2

Bonjour. Dans cette vidéo, nous allons continuer à analyser la force gravitationnelle, mais cette fois sous le point de vue de l'énergie. Nous allons voir que c'est une force qui dépend d'un potentiel et nous allons trouver l'énergie potentielle gravitationnelle.

Notes

Summary



0m 05s

## Table des matières

- 1 - Moment cinétique et moment d'une force
- 2 - Force centrale
- 3 - Gravitation
- 4 - Analyse énergétique de la force gravitationnelle

3

Nous sommes dans le chapitre IX : Moment cinétique, gravitation et nous allons voir la quatrième partie : l'analyse énergétique de la force gravitationnelle.

Notes

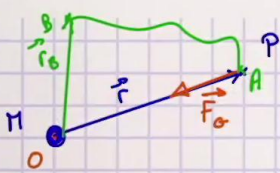
Summary



0m 21s

## 4 - Analyse énergétique de la force gravitationnelle

Énergie potentielle de gravitation :



Coordonnées sphériques  $\vec{F}_g = -\frac{GMm}{r^2} \vec{e}_r$   
 But :  $W_{AB}^{F_g} = E_{p,A} - E_{p,B}$

19

En termes d'énergie, nous avons vu que le poids est une force qui dérive d'un potentiel. Or, le poids n'est qu'une manifestation locale de la force gravitationnelle. On se doute donc qu'il sera possible de trouver aussi une énergie potentielle pour la gravitation. Nous allons considérer un cas assez général. Plaçons une masse  $M$  à l'origine  $O$  du référentiel, un point  $P$ . Et située à la distance  $r$ , le vecteur  $OP$  est le vecteur  $r$ . La force gravitationnelle est une force centrale. Elle est dirigée de  $P$  vers  $M$ , donc colinéaire à  $r$ . Étant donné la symétrie de la force gravitationnelle, nous allons nous placer en coordonnées sphériques. Dans ces coordonnées, la force gravitationnelle va s'écrire  $-GMm/r^2$  vecteur de base  $\vec{e}_r$ . Le but va être de calculer le travail de  $A$  à  $B$  de la force gravitationnelle et de voir si on peut l'exprimer sous la forme d'une énergie potentielle en  $A$  moins une énergie potentielle en  $B$ . Ceci pour un trajet allant de  $A$  à  $B$ . Donc, supposons que  $P$  se déplace sur un trajet quelconque de  $A$  jusqu'à  $B$ . À ce moment-là, le travail de  $A$  à  $B$  de la force gravitationnelle est l'intégrale de  $A$  à  $B$  de la force gravitationnelle  $(-GMm/r^2)\vec{e}_r$  vecteur déplacement  $d\vec{r}$ .

Notes

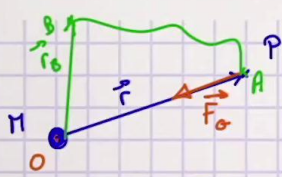
Summary



0m 31s

## 4 - Analyse énergétique de la force gravitationnelle

Énergie potentielle de gravitation :



Coordonnées sphériques

$$\vec{F}_G = -\frac{GMm}{r^2} \vec{e}_r$$

$$\text{But : } W_{AB}^{\vec{F}_G} = E_{f,A} - E_{f,B} = \int_A^B \left(-\frac{GMm}{r^2}\right) \vec{e}_r \cdot d\vec{r}$$

$$d\vec{r} = \vec{v} dt = (r\dot{\theta}\vec{e}_\theta + r\dot{\phi}\sin\theta\vec{e}_\phi) dt$$

$$W_{AB}^{\vec{F}_G} = \int_A^B \left(-\frac{GMm}{r^2}\right) \vec{e}_r \cdot (r\dot{\theta}\vec{e}_\theta + r\dot{\phi}\sin\theta\vec{e}_\phi) dt = \int_A^B -\frac{GMm}{r^2} r \dot{\theta} dt = -GMm \int_A^B \frac{r \dot{\theta} dt}{r^2}$$

19

Puisque le problème est à symétrie sphérique, que FG s'exprime extrêmement facilement sur  $\vec{e}_r$ , nous allons chercher à exprimer  $d\vec{r}$  en coordonnées sphériques.  $d\vec{r}$  n'est rien d'autre que le vecteur déplacement avec la vitesse  $\vec{v}$  pendant le temps  $dt$ ,  $\vec{v}dt$ . Nous allons utiliser l'expression de la vitesse en coordonnées sphériques.  $\vec{v}dt = (r\dot{\theta}\vec{e}_\theta + r\dot{\phi}\sin\theta\vec{e}_\phi) dt$ . Vous remarquerez que je n'ai pas encore placé sur le dessin comment mesurer l'angle  $\theta$  et l'angle  $\phi$ . Mais en fait, cela n'est pas important car nous allons faire le produit scalaire  $d\vec{r}$  avec  $\vec{F}$  et comme  $\vec{F}$  est colinéaire à  $\vec{e}_r$ , le terme sur  $\vec{e}_\theta$  et le terme sur  $\vec{e}_\phi$  disparaîtront. Il ne me restera que le terme sur  $\vec{e}_r$ . Allons-y. Le travail de A à B de la force gravitationnelle est égal à l'intégrale de A à B de  $\vec{F}_G$  ( $-GMm/r^2$ )  $\vec{e}_r$  produit scalaire  $\vec{v}dt$ . Le produit scalaire  $\vec{e}_r \cdot \vec{e}_\theta$  va disparaître. Le produit scalaire  $\vec{e}_r \cdot \vec{e}_\phi$  va disparaître. Il ne me restera donc que le produit scalaire  $\vec{e}_r \cdot \vec{e}_r$ , qui vaudra 1. Je trouve l'intégrale de A à B ( $-GMm/r^2$ )  $r \dot{\theta} dt$ .  $-GMm$  est constant dans cette intégrale, je peux le sortir de l'intégrale.  $r \dot{\theta} dt/r^2$  n'est rien d'autre que la dérivée de  $-1/r$ .

Notes

Summary

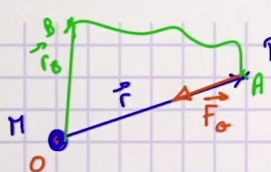


2m 27s



## 4 - Analyse énergétique de la force gravitationnelle

Énergie potentielle de gravitation :



Coordonnées sphériques  $\vec{F}_G = -\frac{GMm}{r^2} \vec{e}_r$

But :  $W_{AB}^{\vec{F}_G} = E_{l,A} - E_{l,B} = \int_A^B \left(-\frac{GMm}{r^2}\right) \vec{e}_r \cdot d\vec{r}$

$d\vec{r} = \vec{v} dt = (r\dot{\theta}\vec{e}_\theta + r\dot{\phi}\sin\theta\vec{e}_\phi) dt$

$W_{AB}^{\vec{F}_G} = \int_A^B \left(-\frac{GMm}{r^2}\right) \vec{e}_r \cdot (r\dot{\theta}\vec{e}_\theta + r\dot{\phi}\sin\theta\vec{e}_\phi) dt = \int_A^B -\frac{GMm}{r^2} \dot{r} dt = -GMm \int_A^B \frac{dr}{r^2}$

$\frac{d}{dt}\left(-\frac{1}{r}\right) = -\frac{(-\dot{r})}{r^2} = \frac{\dot{r}}{r^2} \Rightarrow W_{AB}^{\vec{F}_G} = GMm \left[\frac{1}{r}\right]_A^B = GMm \left[\frac{1}{r_B} - \frac{1}{r_A}\right]$

$W_{AB}^{\vec{F}_G} = \underbrace{-\frac{GMm}{r_A}}_{E_{l,A}} - \underbrace{\left[-\frac{GMm}{r_B}\right]}_{E_{l,B}}$

$E_p = -\frac{GMm}{r}$

19

En effet, si je calcule la dérivée par rapport au temps de  $-1/r$ , je trouve :  $-(-\dot{r} \text{ point } / r^2)$  qui vaut  $\dot{r} \text{ point sur } r^2$ . Le travail de A à B de FG. est donc égal à  $GMm [1/r]$  pris entre A et B. C'est donc égal à :  $GMm [1/r_B - 1/r_A]$ .  $r_B$  étant la distance O-B et  $r_A$  étant la distance O-A. Pour l'expression de l'énergie potentielle, je dois d'abord avoir le point en A. Je peux donc réécrire le travail de A à B de la force gravitationnelle comme étant :  $-GMm/r_A - GMm/r_B$ . Ceci est l'énergie potentielle en A moins l'énergie potentielle en B. J'ai bien donc trouvé une fonction des coordonnées d'espace, en fait seulement ou en fonction de la distance O-P. Tel que le travail de A à B de la force gravitationnelle soit égale à cette fonction énergie potentielle en A moins la même fonction en B. Cette fonction énergie potentielle de gravitation que je vais appeler  $E_p$  est donc égal à :  $-GMm/r$ . C'est l'expression de cette énergie potentielle que nous pourrons utiliser dans la suite et dans les exercices.

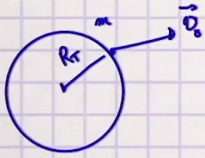
Notes

Summary



## Vitesse de libération

Quelle est la vitesse de libération d'un objet sur Terre? (Vitesse qu'il faut communiquer à un objet pour qu'il échappe à l'attraction gravitationnelle de la terre)



20

Nous allons voir maintenant un exemple de l'utilisation pour le calcul de ce qu'on appelle la vitesse de libération. La vitesse de libération, c'est la vitesse qu'on doit communiquer à un objet sur Terre pour qu'il échappe à l'attraction gravitationnelle de la Terre. C'est-à-dire que je prends la Terre dans son ensemble. À la surface, je place un objet de masse  $m$ . Je vais lui donner une vitesse  $v$  zéro. Et ce que je souhaite, c'est que cette vitesse soit suffisante pour que l'objet soit capable d'aller jusqu'à l'infini. Mais... Au fur et à mesure qu'il s'éloigne de la terre, il va ralentir. Le cas limite sera observé lorsqu'il arrive à l'infini, mais vraiment tout juste, tout juste, donc avec une vitesse nulle. Je vais donc avoir  $r$  qui se trouve à l'infini, mais la vitesse à l'infini qui vaut zéro. Et ce que je cherche, c'est la valeur de la norme de  $v$  zéro. La seule force est la force d'attraction gravitationnelle qui s'exerce sur  $m$ . Puisqu'il est parti de la surface de la Terre, il est parti d'une distance  $R$  qui vaut le rayon terrestre  $R_T$ . Le point de départ va être le point d'où je lance l'objet sur terre, A et le point d'arrivée, B, va être l'infini.

Notes

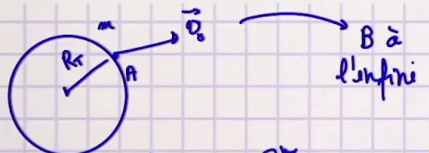
Summary



6m 20s

## Vitesse de libération

Quelle est la vitesse de libération d'un objet sur Terre? (Vitesse qu'il faut communiquer à un objet pour qu'il échappe à l'attraction gravitationnelle de la terre)



Conservation de l'énergie mécanique

$$E_{m,A} = E_{m,B} \Rightarrow E_{p,A} + E_{c,A} = E_{p,B} + E_{c,B}$$

$$E_{p,A} = -\frac{GMm}{R_T} ; E_{c,A} = \frac{1}{2} m v_0^2$$

$$E_{p,B} = -\frac{GMm}{(r_B \rightarrow \infty)} = 0 \quad \text{objet arrive à l'infini avec } v=0 \Rightarrow E_{c,\infty} = 0$$

$$-\frac{GMm}{R_T} + \frac{1}{2} m v_0^2 = 0 =$$

20

Puisque la seule force s'exerçant sur l'objet est la force de gravitation qui est une force conservative. Nous avons trouvé l'énergie potentielle de gravitation. Je peux utiliser la conservation de l'énergie mécanique. L'énergie mécanique A sera égale à l'énergie mécanique en B. Cette énergie mécanique est la somme de l'énergie potentielle, plus l'énergie cinétique. L'énergie potentielle en A, plus l'énergie cinétique en A sera égale à l'énergie potentielle en B, plus l'énergie cinétique en B. L'énergie potentielle en A. Et l'énergie potentielle de gravitation pour une distance  $R_t$ , c'est :  $-GMm/R_t$ . L'énergie cinétique en A, c'est l'énergie cinétique communiquée à l'objet en lui donnant  $v_0$  :  $1/2 m v_0^2$ . L'énergie potentielle en B. S'écrit :  $-GMm/R_\beta$ . Or  $R_\beta$  tend vers l'infini. Cette énergie potentielle vaut donc zéro. C'est l'énergie potentielle à l'infini. Nous avons dit que l'objet arrive à l'infini avec  $v$  égale zéro. L'énergie cinétique à l'infini vaut donc zéro. Lorsque j'utilise cette conservation de l'énergie mécanique, j'ai donc :  $E_{p,a} + E_{c,a} - GMm/R_t + 1/2 m v_0^2$ . Qui est égal à  $E_{p,\beta}$  qui vaut zéro plus  $E_{c,\beta}$  qui vaut zéro. Donc zéro. Cela va me donner après simplification par  $m$  :  $v_0^2 = 2GM/R_t$ , soit  $v_0 = \sqrt{2GM/R_t}$ .

Notes

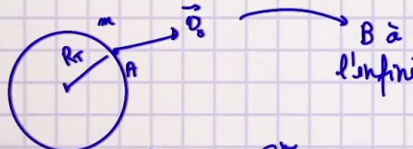
Summary





## Vitesse de libération

Quelle est la vitesse de libération d'un objet sur Terre? (Vitesse qu'il faut communiquer à un objet pour qu'il échappe à l'attraction gravitationnelle de la terre)



Conservation de l'énergie mécanique

$$E_{m,A} = E_{m,B} \Rightarrow E_{p,A} + E_{c,A} = E_{p,B} + E_{c,B}$$

$$E_{p,A} = -\frac{GMm}{R_T} ; E_{c,A} = \frac{1}{2} m v_0^2$$

$$E_{p,B} = -\frac{GMm}{(r_B \rightarrow \infty)} = 0 \quad \text{objet arrive à l'infini avec } v=0 \Rightarrow E_{c,\infty} = 0$$

$$-\frac{GMm}{R_T} + \frac{1}{2} m v_0^2 = 0 \Rightarrow v_0^2 = \frac{2GM}{R_T} \quad v_0 = \sqrt{\frac{2GM}{R_T}} \quad 11 \text{ km/s}$$

20

En utilisant les valeurs pour la Terre. On trouve comme application numérique 11 kilomètres par seconde. C'est-à-dire que si je communique à un objet sur terre, une vitesse de 11 kilomètres par seconde, il va s'éloigner de la terre jusqu'à l'infini. Bien entendu, on a négligé l'effet des autres planètes, là, c'est pour la terre isolée. On remarque au passage que la norme de  $v_0$  est la seule grandeur utile. On n'a pas besoin de connaître la direction. Quelle que soit la direction que je communique à l'objet. Le résultat sera le même.

Notes

Summary





Voilà, nous avons pu montrer que la force gravitationnelle dépend d'un potentiel. C'est une force qui dérive d'un potentiel et trouver l'expression de l'énergie potentielle de gravitation. Nous l'avons ensuite utilisé dans un cas concret.

Notes

Summary

10m 41s

