

1 - Gravitation (M1)

Manipulations possibles :

- Etude d'une chute de bille
- Pendule simple / pesant
- Loi des aires avec des mesales

Notes sur la manip :

Très simple avec bille lourde et lisse pour limiter les frottements et juste un chronomètre. On peut refaire la manip plusieurs fois pour différentes hauteurs. Utiliser deux fourchettes optiques.

Niveau : CPGE 1^{ère} année

prérequis : Mécanique du point (3 lois de Newton)
Théorème du moment cinétique

Une des 4 forces fondamentales en physique

Introduction qui tombe plus vite : la plume ou le poids ?

Vidéo Apollo 15 (David Scott sur la Lune)

Sur la Lune tous les corps tombent de la même façon \forall masses. Résultat remarquable de Gal qui contredit Aristote.

- Aristote 4^e siècle : 2 mondes terres vs cieux
ou J.C. retour à son \rightarrow lieu propre dépend de la masse \leftarrow éther qui tourne
- Galilée 16^e siècle : Temps de chute indépendant de la masse.

- Kepler 17^e siècle : 3 lois basées sur des observations de Tycho astronomiques (début 17^e) pour le mont des Brahés planètes autour du soleil
- ellipses - aires - $T^2 \propto a^3$

- Newton 18^e siècle : Formulation loi gravitation universelle
Principia

- Einstein 20^e siècle : Relativité générale \rightarrow moderne

I - loi de gravitation universelle

A - Énoncé de la loi de gravitation universelle de Newton

$\vec{r}_i = r_i = \vec{e}_r$
 $\vec{F}_{1/2} = -G \frac{m_1 m_2}{r_{12}^2} \vec{n}_1 \vec{n}_2 = -G \frac{m_1 m_2}{r^2} \vec{e}_r$
 conservative $\vec{F} = -\vec{\text{grad}} \left(-G \frac{m_1 m_2}{r} \right)$
 $G = 6,67 \cdot 10^{-11} \text{ m}^3 \cdot \text{kg}^{-1} \cdot \text{s}^{-2}$
 attractive → petit masses astronomiques
 G mesurée par Cavendish en 1798

Force conservative $E_p(r) = -G \frac{m_1 m_2}{r}$
 puit de potentiel $\lim_{r \rightarrow +\infty} E_p = 0$

B - Champ de gravitation et théorème de Gauss

\vec{g}_1 créé par une masse source m_1 subie par un point en \mathcal{M} à r : $\vec{g}_1(r) = -G \frac{m_1}{r^2} \vec{e}_r$
 → accélération.

Analogie électrostatique formelle $m \leftrightarrow q$
 $\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \leftrightarrow -G$

→ Théorème de Gauss gravitationnel

$$\oiint_{\Sigma} \vec{g} \cdot d\vec{S} = -4\pi G M_{\text{int}}$$

2 limites à l'analogie : $m < 0$ non que statique

Application : champ d'un astre à symétrie sphérique

Sphère Σ $r > R_T$

invariance par rotation $\vec{g}(r, \theta, \varphi)$
symétriques $\vec{g} \parallel \vec{e}_r$

$$\rightarrow g(r) \times 4\pi r^2 = -4\pi G M_T \rightarrow g(r) = -\frac{GM_T}{r^2}$$

\Rightarrow A l'extérieur d'un astre à symétrie sphérique, le champ est identique à celui d'une masse ponctuelle placée au centre.

Transition : on a la loi, Nq explique Galilée.

II - Corps en chute libre

A - Champ de pesanteur et poids

Définition poids : opposé de la force qu'il faut exercer pour maintenir le corps immobile dans le référentiel terrestre.

on écrit $\vec{P} = m\vec{g}$?

$$\vec{g} \sim -\frac{GM_T}{R_T^2} \vec{e}_r \approx 9,81 \text{ m.s}^{-2}$$

Variations de \vec{g} :

- terre non sphérique
- référentiel non galiléen.

↳ accélération centrifuge

entre 9,78 à l'équateur et 9,83 aux pôles, 0,3% de g

B- Chute libre et mesure de g

Référentiel terrestre galiléen Système corps de masse m

inerte $\rightarrow m\ddot{z} = -mg$ ← grave poids = plume!

$$\ddot{z} = -g \Rightarrow \dot{z} = -gt + v_0 \quad * \text{ Vidéo dans le vide}$$

$$\Rightarrow z = -\frac{1}{2}gt^2 + v_0t + z_0$$

$$v_0 = 0 \Rightarrow t_c = \sqrt{\frac{2h_0}{g}} \quad \text{expérience pour plusieurs hauteurs}$$

Force de universelle : autant pour petit corps sur Terre en chute libre que pour des masses énormes à l'échelle du système solaire !

* Principe d'équivalence vérifié expérimentalement par MICROSCOPE en 2017 à 10^{-15} près.

III - Mouvement des planètes

+ ellipses dont Soleil occupe un foyer.

A - Gravitation : une force centrale

$$\vec{F}_s = -G \frac{m_1 m_2}{r^2} \vec{e}_r \quad \vec{J}_{\vec{F}_s} = \vec{F} \wedge r \vec{e}_r = \vec{0}$$

TRC réf héliocentrique à une planète en considérant Soleil fixe

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{0}$$

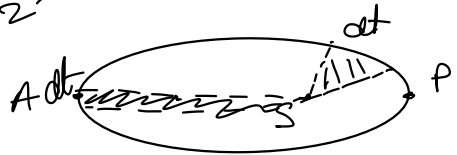
⇒ mouvement plan. $\vec{L} = m r^2 \dot{\theta} \vec{u}_z = \text{cte}$

2^e loi de Kepler

et Kepler var + const + $r^2 \dot{\theta} = C$ cste des aires

$$dA = \frac{1}{2} \|\vec{on} \wedge d\vec{on}\| = \frac{1}{2} r^2 \dot{\theta} dt$$

$$\frac{dA}{dt} = \frac{C}{2} = \text{cste}$$



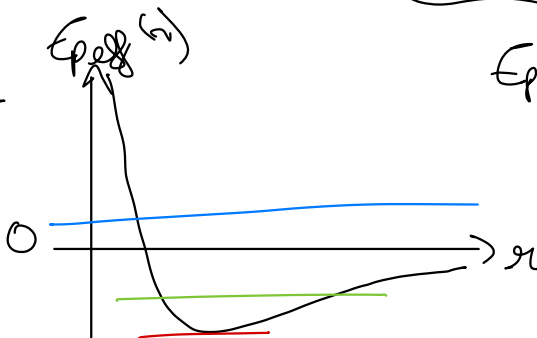
B - Énergie et potentiel effectif

E_m conservée

$$E_m = \frac{1}{2} m (\dot{r}^2 + r^2 \dot{\theta}^2) - G \frac{m_1 m_2}{r}$$

$$= \frac{1}{2} m \dot{r}^2 + \underbrace{\frac{m C^2}{2 r^2} - G \frac{m_1 m_2}{r}}_{E_{\text{eff}}(r)}$$

seul DL $E_{\text{eff}}(r)$



$$\frac{1}{2} m \dot{r}^2 > 0$$

$E_m < 0$: état lié r_{\min} et r_{\max} (Satellite planète)

$E_m = E_{\text{pot}} \text{ min}$: Circulaire $r_{\min} = r_{\max}$

$E_m > 0$: état de diffusion (astéroïde, sonde interplanétaire)

Application vitesse de libération

$$\frac{1}{2} m v_{\text{lib}}^2 = \frac{G N_T m}{R_T} \rightarrow v_{\text{lib}} \sim 11,2 \text{ km/s}$$

3^e loi de Kepler: $\frac{T^2}{a^3} = \frac{4\pi^2}{GM}$

peut utiliser \tilde{a} d'énervé pour

mesurer M_{soleil} ou les exoplanètes.

B- des satellites : des billes en chute libre

• Satellite géostationnaire:

$T = 24 \text{ h}$ (23h 56 min 4,1s) circulaire uniforme

$$\left(\begin{array}{l} \vec{v} = r \dot{\theta} \vec{u}_\theta \quad \vec{a} = r \dot{\theta}^2 \vec{u}_r \quad a = r \dot{\theta}^2 = \frac{G N_T}{r^2} \\ R^3 = \frac{G N_T}{\dot{\theta}^2} \quad \dot{\theta} = \frac{2\pi}{T} \end{array} \right)$$

$$R = \left(\frac{G N_T T^2}{4 \pi^2} \right)^{1/3} = R_T + h \rightarrow h = 36\,000 \text{ km}$$

ISS orbite basse 400 km $\rightarrow T \sim 92 \text{ min}$

• Nécessaire d'énergie à lancer

• retour "rapide" possible pour humains.

microscope: 710 km. Minimiser perturbations atmosphériques tout en gardant g grand.
orbite héliosynchrone

Conclusion: Force de gravitation qui unifie. Vrai non. Probl
Ici astre central fixe. En vrai
à 2 corps qui se ramène à 1 corps avec $\mu = \frac{mM}{m+M}$.
3 corps ou plus \rightarrow pas analytique. Même avec ça, une
anomalie réside: avance du périhélie de Mercure
 \rightarrow rel générale en 1915. Très étudiée encore
aujourd'hui avec 3 prix nobels modernes Ondes
gravitationnelles, exoplanètes, trous noirs. Aujourd'hui relativité
générale bonne théorie pour problèmes gravitationnels.

• 2017 * 2019 ♡ 2020.

Bibliographie:

Dunod NPSi / PCSi
Pérez mécanique
Fillette
(BUP des interactions gravitationnelles dans l'univers.)
 \rightarrow BUP champ de gravitation et champ de pesanteur de la Terre.
(BUP théorie de la relativité générale.)
(BUP gravidynne
BUP n° 858)