Expression de la force

Définition : Force centrale

La force \overrightarrow{F} à laquelle est soumis un point matériel situé au point M d'un référentiel \mathscr{R} est dite *centrale* s'il existe un point O fixe de \mathscr{R} tel que \overrightarrow{F} reste toujours colinéaire à \overrightarrow{OM} au cours du mouvement de M.

Expression d'une force centrale conservative

Soit un point matériel de position M soumis à la force \overrightarrow{F} centrale de centre O, repéré par le vecteur \overrightarrow{e}_r tel que $\overrightarrow{OM} = \underbrace{r}_{\geqslant 0} \overrightarrow{e}_r$. La force \overrightarrow{F} est conservative ssi son intensité ne dépend que de la distance r = OM. On a alors :

$$\overrightarrow{F} = F_r(r) \overrightarrow{e}_r$$
 et $F_r(r) = -\frac{\mathrm{d}\mathscr{E}_{\mathrm{pot}}(r)}{\mathrm{d}r}$,

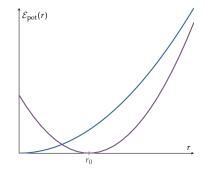
avec $\mathscr{E}_{pot}(r)$ une énergie potentielle associée qui ne dépend également que de r. La force est dite :

répulsive pour $F_r(r) > 0$ ie $\mathcal{E}_{pot}(r)$ décroissante,

attractive pour $F_r(r) < 0$ ie $\mathcal{E}_{pot}(r)$ croissante.

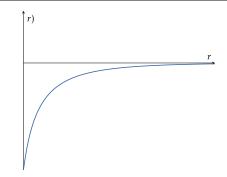
Oscillateur spatial

Rappel harmonique vers le centre de force :



Énergie potentielle de Yukawa (Nobel 1949)

modèle de l'interaction (forte) entre nucléons (protons et neutrons) à courte distance ($\simeq 1\,\mathrm{fm} = 1\cdot 10^{-15}\,\mathrm{m})$



Conservation du moment cinétique et planéité : rappel

Planéité d'un mouvement à force centrale

Soit un point matériel soumis à une force centrale de centre O fixe dans un référentiel galiléen \mathcal{R}_g .

- Le moment cinétique en O, $\overrightarrow{\sigma_{/O}}(M) = \sigma_O \overrightarrow{e_z}$, est conservé.
- La trajectoire est *inscrite dans le plan orthogonal à* $\overrightarrow{\sigma_{IO}}(M)$ passant par O, ie le plan défini par la position et la vitesse initiales. On a donc :

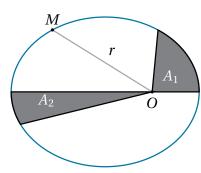
$$\overrightarrow{\sigma_{IO}}(M) = \overrightarrow{mr_0} \wedge \overrightarrow{v_0} = \overrightarrow{mr^2} \dot{\theta} \overrightarrow{e_z} \equiv \sigma_c \overrightarrow{e_z}.$$

Constante des aires : rappel

Théorème : Constante des aires

Dans un mouvement à force centrale la *vitesse aréolaire* est une constante, nommée *constante des aires*.

- L'aire balayée pendant une durée Δt par le rayon vecteur \overrightarrow{OM} est proportionnelle à Δt .
- En particulier, le mouvement de *M* autour de *O* s'effectue toujours dans le même sens.



Les aires A_1 et A_2 balayées pendant un même intervalle de temps sont égales.

Énergie potentielle effective

Énergie potentielle effective

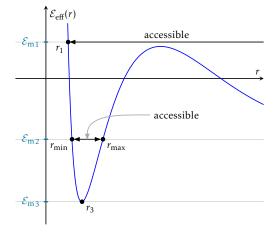
Soit un point matériel de position M dans un référentiel galiléen \mathcal{R}_g , soumis à une force centrale de centre O, conservative, d'énergie potentielle associée $\mathcal{E}_{pot}(r)$.

En notant r = OM et $\overrightarrow{\sigma_c}$ son moment cinétique en O, constant, la conservation de l'énergie s'écrit :

$$\frac{m\dot{r}^2}{2} + \mathcal{E}_{p,\text{eff}}(r) = cste \quad \text{avec} : \mathcal{E}_{p,\text{eff}}(r) = \mathcal{E}_{\text{pot}}(r) + \frac{\sigma_c^2}{2mr^2},$$

nommée *énergie potentielle effective associée au mouvement*. L'étude du mouvement radial est formellement identique à celle d'un point matériel de masse m, animé d'un mouvement à un seul degré de liberté (la seule coordonnée étant r) dans \mathcal{R}_g et soumis à une force conservative d'énergie potentielle $\mathcal{E}_{p, \text{eff}}$.

Nature du mouvement



e du mouvement D

Définition

Définition : Champ de force newtonien

Un champ de force est dit *newtonien* si la force à laquelle est soumis un point matériel est de la forme : $\overrightarrow{F} = \frac{-K}{r^2}$, \overrightarrow{e}_r , où r est la distance du P.M. à un point fixe O du référentiel d'étude \mathscr{R} . O est le *centre* du champ de force.

Le mouvement dans un tel champ de force est dit *keplerien* s'il s'effectue dans un référentiel galiléen. Il est alors conservatif et on lui associe l'énergie potentielle :

$$\mathcal{E}_{\text{pot}}(r) = -\frac{K}{r} + \text{cste.}$$

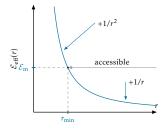
On choisira toujours $\mathscr{E}_{pot}(r) = -\frac{K}{r}$, ie \mathscr{E}_{pot} nulle à l'infini du centre.

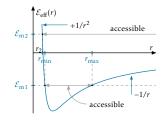
Allure de $\mathcal{E}_{p,\mathrm{eff}}$

Interprétation graphique

Énergie potentielle effective

$$\mathscr{E}_{p,\mathrm{eff}} = \underbrace{-\frac{K}{r}}_{\text{gouverne en }\infty} + \underbrace{\frac{\sigma_c^2}{2mr^2}}_{\text{gouverne en }0}$$





- force et barrière centrifuge répulsives : états de diffusion quelle que soit \mathscr{E}_m (toujours positive)
- distance minimale d'approche r_{\min}
- état de diffusion pour $\mathcal{E}_m > 0$
- état lié entre deux cercles de rebroussement pour $\mathscr{E}_m < 0$

Nature du mouvement

Nature du mouvement et signe de l'énergie mécanique

La nature du mouvement dans un champ de force newtonien dépend du signe de l'énergie mécanique :

- Pour $\mathcal{E}_{m} > 0$, l'état est *de diffusion*,
- Pour $\mathcal{E}_{m} < 0$, l'état est *lié*.

Interaction électrostatique

La force exercée par un point matériel *immobile* de position P et de *charge* q_P sur un point matériel *immobile* de position M et de *charge* q_M est :

$$\vec{F}_{P \to M} = \frac{q_M q_P}{4\pi\varepsilon_0} \frac{\overrightarrow{PM}}{PM^3} = \frac{q_M q_P}{4\pi\varepsilon_0} \frac{\overrightarrow{e}_{\overrightarrow{PM}}}{PM^2} \quad \text{avec} : \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \simeq 9 \cdot 10^9 \,\text{S} \cdot \text{I} \cdot$$

Le *champ* de force de *P* est donc *newtonien*, avec $K = -\frac{q_P q_M}{4\pi\varepsilon_0}$. L'*énergie potentielle* de *M* dans ce champ de force sera :

$$\mathscr{E}_{\text{pot}} = \frac{q_P q_M}{4\pi \varepsilon_0 r}.$$

Interaction gravitationnelle

Interaction gravitationnelle

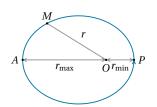
La force exercée par un point matériel de position P et de *masse pesante* m_P sur un point matériel de position M et de *masse pesante* m_M est :

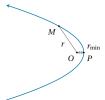
$$\overrightarrow{F}_{P \to M} = -\mathcal{G} \frac{m_P m_M}{PM^3} \overrightarrow{PM} = -\mathcal{G} \frac{m_P m_M}{PM^2} \overrightarrow{e} \overrightarrow{PM}$$
avec : $\mathcal{G} = 6,672(10) \cdot 10^{-11} \text{ N.m}^2 \text{kg}^{-2}$.

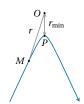
Il s'agit de nouveau d'un champ de force *newtonien*, avec maintenant $K = \mathcal{G}m_P m_M$. Dans ce champ de force, l'énergie potentielle de M sera :

$$\mathscr{E}_{\mathrm{pot}} = -\mathscr{G}\frac{m_P m_M}{r}.$$

Interaction électrostatique







État *lié* pour une force *attractive*

État de *diffusion* pour une force *attractive*

État de *diffusion* pour une force *répulsive*

- P= périastre (périhélie, périgée), A= apoastre (aphélie, apogée)
- l'état lié est une *ellipse* dont O est un foyer (le cercle est un cas particulier) : il est *remarquable* que la trajectoire soit fermée
- les états de diffusion sont des hyperboles contournée (force attractive) ou évitée (force répulsive); on a une parabole pour ℰ_m = 0.
- ellipse pour un satellite autour d'un astre (gravitation), la distance AP est le **grand-axe** de l'ellipse (diamètre pour un cercle)
- hyperbole «attractive» pour une comète autour du soleil
- hyperbole «répulsive» pour un proton dévié par un noyau atomique

Énergie d'un état lié

Énergie mécanique d'un état lié

L'énergie mécanique d'un point matériel *en état lié* dans un champ de force newtonien attractif d'énergie potentielle $\mathcal{E}_{pot} = -\frac{K}{r}$ est :

$$\mathscr{E}_{\mathrm{m}} = -\frac{K}{r_{\mathrm{min}} + r_{\mathrm{max}}},$$

avec r_{\min} et r_{\max} les distances minimale et maximale atteintes par le point matériel au cours du mouvement.

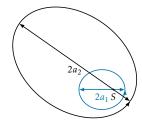
En posant $a=\frac{r_{\min}+r_{\max}}{2}$ le *demi-grand axe* de l'ellipse, on a également : $\mathscr{E}_{\mathrm{m}}=-\frac{K}{2a}$

Caractéristiques astronomiques

À partir des observations astronomiques faites par Nicolas Copernic (N. Copernic (1473-1543), astronome polonais.) et Tycho Brahe (T. Brahe (1546-1601), astronome danois), Johannes Kepler (J. Kepler (1571-1630), astronome allemand.) formule vers 1610 les lois suivantes, relatives au mouvement des planètes dans le système solaire :

Lois de Kepler

- 1. Chaque planète décrit selon un mouvement périodique, dans le sens direct, une trajectoire elliptique dont le soleil est un foyer.
- 2. L'aire balayée par le rayon vecteur planète-soleil est proportionnelle au temps mis pour la parcourir.
- 3. Si on note T la période de révolution de la planète et a le demi grand axe de l'ellipse, le quotient T^2/a^3 est une constante pour toutes les planètes du système solaire.



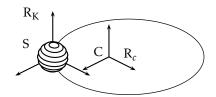
Référentiel d'observation

Définition : Référentiels de Copernic et Kepler

Le référentiel de *Copernic* (\mathcal{R}_C) est le référentiel :

- dans lequel le centre d'inertie du système solaire est fixe;
- dont les axes cartésiens pointent vers trois étoiles fixes.

Le référentiel de *Kepler* (\mathcal{R}_K), dit *héliocentrique*, est le référentiel *en translation* par rapport au référentiel de Copernic mais dont l'origine est confondue avec le *centre d'inertie du Soleil*.



Paramètres

Paramètres orbitaux

- pour la Terre : ellipse d'excentricité 0,02 et $a=1,495\,978\,875\cdot 10^{11}\,\mathrm{m}\simeq 1\,\mathrm{au}$, inclinaison 0 (référence)
- excentricité maximale mercure e = 0, 2, rayon maximal neptune 30 au, rayon minimal mercure 0,39 au, inclinaison maximale mercure 7°

Paramètres physiques

- pour la Terre : masse $m_T = 5,9736 \cdot 10^{24} \,\mathrm{kg}$, rayon $R_T = 6,371 \cdot 10^6 \,\mathrm{m}$
- masse et rayon maximaux : Jupiter masse $\approx 320 m_T$, rayon $11 R_T$
- masse et rayons minimaux : Mercure masse $0.064m_T$, rayon $\approx 0.38R_T$

Caractéristiques des orbites circulaires

Définition: Satellite

Un satellite est un corps en mouvement dans un *état lié* autour d'un astre *beaucoup plus massif*.

L'*orbite* d'un satellite est la trajectoire qu'il décrit autour de l'astre sous l'effet de la force de gravitation.

grandeur	relation à utiliser	expression
Mouvements	circulaires $rac{mv^2}{R^2}$	$v^2 = \frac{\mathcal{G}M_T}{R}$ $1 \mathcal{G}M_T m$
\mathscr{E}_{c}		$\frac{1}{2} \frac{1}{R}$
$\mathcal{E}_{\text{pot}} = -\frac{\mathcal{G}M_Tm}{R}$		$\mathcal{E}_{\mathrm{m}} = \frac{\mathcal{E}_{\mathrm{pot}}}{2} = -\frac{\mathcal{G}M_{T}m}{2R}$
T	$\frac{2\pi R}{v} = \frac{2\pi R^{3/2}}{\sqrt{\mathcal{G}M_T}}$	$T = 2\pi R^{3/2} / \sqrt{\mathcal{G}M_T}$

3^eloi de Kepler

3^eloi de Kepler : cas circulaire

La période T et le rayon R de l'orbite circulaire d'un de ses satellites autour d'un astre de masse M vérifient :

$$\frac{T^2}{R^3} = \frac{4\pi^2}{\mathcal{G}M}.$$

Référentiels géocentrique et terrestre

Définition : Référentiel géocentrique

Le référentiel *géocentrique* est le référentiel :

- en translation par rapport au référentiel de Kepler;
- d'origine confondue avec le centre d'inertie C de la Terre.

Mouvement de la Terre dans \mathcal{R}_K

Le mouvement de *révolution* de la Terre dans le référentiel de Kepler est décrit comme :

- quasi-circulaire (ellipse d'excentricité e = 0,0167),
- de rayon moyen 1 au = 1,49597870691(30) · 10^{11} m $\simeq 150 \cdot 10^6$ km et de période $T_R=366,26$ jours sidéraux $\simeq 365$ jours,
- dans un plan dit de l'écliptique.

Mouvement du référentiel terrestre

Le référentiel *terrestre*, lié à la Terre, est animé dans le référentiel géocentrique d'un mouvement de rotation autour de l'axe des pôles, dans le sens direct, de période $\approx 24 \, \mathrm{h}$.

Différents types d'orbites

orbites basses $h \le 2000 \,\mathrm{km}$ lancement peu coûteux, mais faible zone du globe couverte. Télécom (Starlink par exemple), observation scientifique, ISS (300 km)

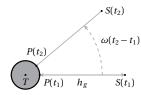
orbites moyennes $2 \cdot 10^3$ km $\leq h \leq 36 \cdot 10^3$ km satellites navigation (GPS) qui doivent couvrir une grande partie du globe $(20 \cdot 10^3$ km)

orbites hautes $h \ge 36 \cdot 10^3 \, \mathrm{km}$: satellites *géostationnaires* de télécommunication (pour antennes TV satellites) et satellites météo, satellites militaires qui doivent pouvoir couvrir tous les autres ...

Exercice

Déterminer les expressions et les valeurs numériques des grandeurs suivantes :

- 1. I^{re} vitesse cosmique v_1 : c'est la vitesse d'un satellite en orbite basse $h \ll R_t$, ie la vitesse à lui communiquer pour le satelliser.
- 2. 2^e vitesse cosmique v₂ : c'est la vitesse nécessaire pour qu'un satellite soit en état de diffusion, ie échappe à l'attraction terrestre.
- 3. On lance un satellite d'une orbite basse avec une vitesse v orthoradiale. Tracer l'allure de la trajectoire :
 - (a) Pour $v = v_1$
 - (b) Pour $v = v_2$
 - (c) Pour $v_1 \le v \le v_2$
 - (d) Pour $v = 2v_2$
- 4. *Altitude d'un satellite géostationnaire* C'est un satellite dont la période de révolution est la même que celle de rotation de la Terre, dans le même sens que celle-ci, et dont l'orbite est dans le plan équatorial. Déterminer le rayon R_g de son orbite.



Tous ces mouvements sont étudiés dans le référentiel *géocentrique*, considéré *galiléen* pour la durée des observations. an on rétudiera jamais d'orbites dans le référentiel *terrestre*.

Indispensable

- orbites circulaires, à savoir démontrer directement
- formalisme de l'Epot effective
- lois de Kepler $(T^2/a^3 = \text{cste}, \text{ pas la valeur de la constante})$
- expression de l'énergie d'un état lié
- vitesses cosmiques et orbite géostationnaire

Indispensable