

Physique Générale I

Chapitre 5

Le mouvement circulaire

Introduction

Mécanique de Newton : **déterministe**

Si on connaît au temps t :

- les **forces** agissant sur un objet
- la **position initiale**
- la **vitesse initiale**

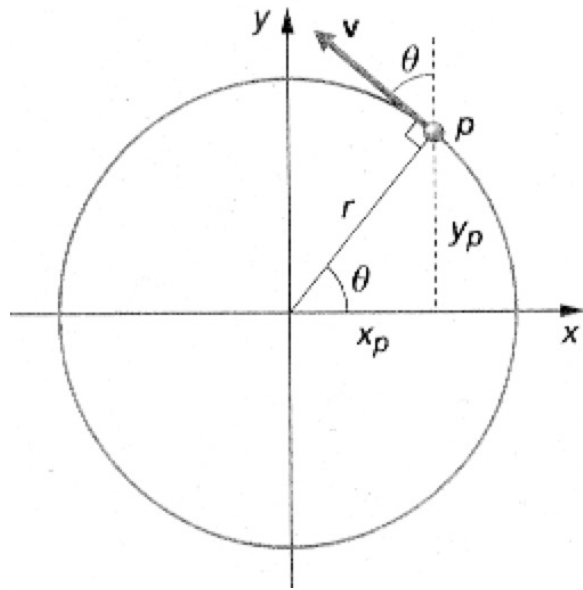
On est capable de **déterminer** son mouvement

C'est à dire **prédire** où il sera en $(t+\Delta t)$.

Ces lois s'appliquent :

- au mouvement rectiligne
- au mouvement général à deux dimensions
- **au mouvement circulaire**
 - voiture sur une trajectoire circulaire
 - satellite en orbite
 - point d'un corps en rotation

Accélération centripète



- **Position :** $x_p = r \cos \theta$

$$y_p = r \sin \theta$$

- **Vitesse :**

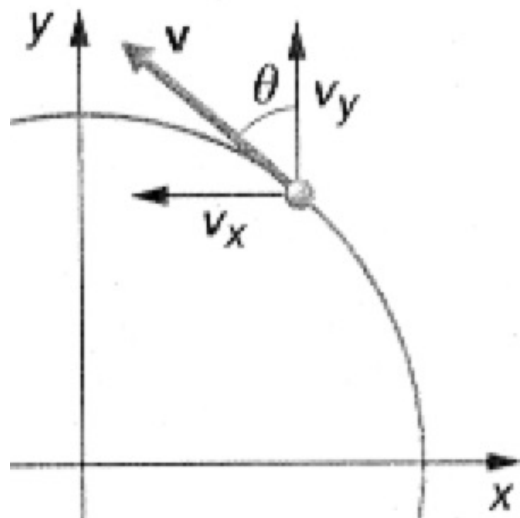
$$\mathbf{v} = v_x \hat{\mathbf{x}} + v_y \hat{\mathbf{y}} = -v \sin \theta \hat{\mathbf{x}} + v \cos \theta \hat{\mathbf{y}}$$

$$= -v \frac{y_p}{r} \hat{\mathbf{x}} + v \frac{x_p}{r} \hat{\mathbf{y}}$$

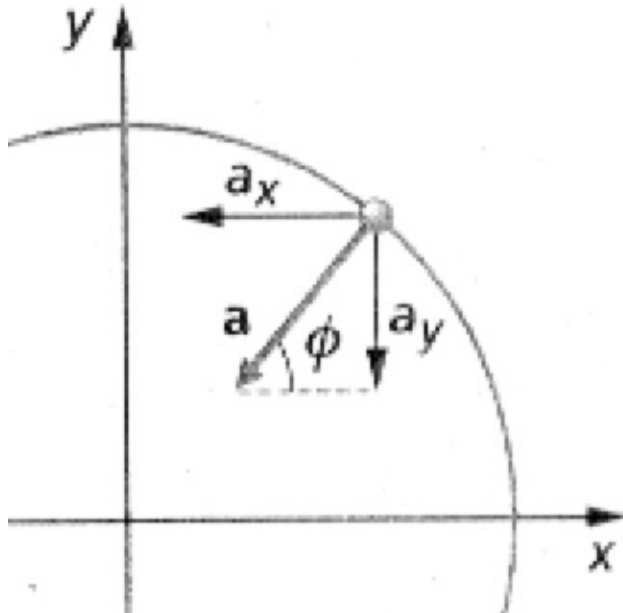
- **Accélération :**

$$\mathbf{a} = -\frac{v}{r} \underbrace{\frac{dy_p}{dt}}_{v_y} \hat{\mathbf{x}} + \frac{v}{r} \underbrace{\frac{dx_p}{dt}}_{v_x} \hat{\mathbf{y}}$$

$$= -\frac{v^2}{r} \cos \theta \hat{\mathbf{x}} - \frac{v^2}{r} \sin \theta \hat{\mathbf{y}}$$



Accélération centripète



$$\mathbf{a} = -\frac{v^2}{r} \cos \theta \hat{\mathbf{x}} - \frac{v^2}{r} \sin \theta \hat{\mathbf{y}}$$

• direction :

$$\begin{aligned} \operatorname{tg} \varphi &= \frac{a_y}{a_x} = \frac{-(v^2 / r) \cdot \sin \theta}{-(v^2 / r) \cdot \cos \theta} \\ &= \operatorname{tg} \theta \rightarrow \text{radiale} \end{aligned}$$

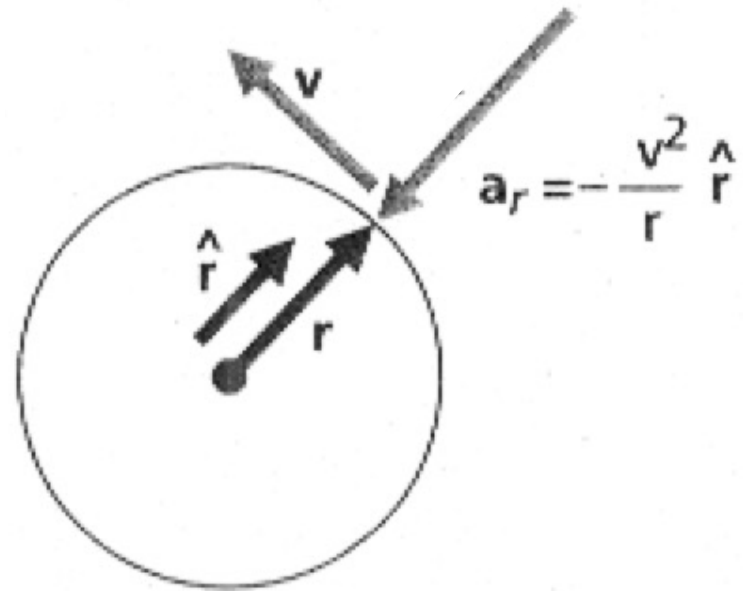
• module :

$$\begin{aligned} a &= \sqrt{a_x^2 + a_y^2} = \frac{v^2}{r} \sqrt{\cos^2 \theta + \sin^2 \theta} \\ &= \frac{v^2}{r} \end{aligned}$$

signes “-” : centripète

Accélération centripète

$$\mathbf{a}_r = - \frac{v^2}{r} \hat{\mathbf{r}}$$



Un objet sur une trajectoire circulaire possède une accélération :

- radiale (perpendiculaire à \mathbf{v})
- Centripète (orientée vers le centre)

Force centripète

Un objet sur une trajectoire circulaire possède une accélération radiale centripète :

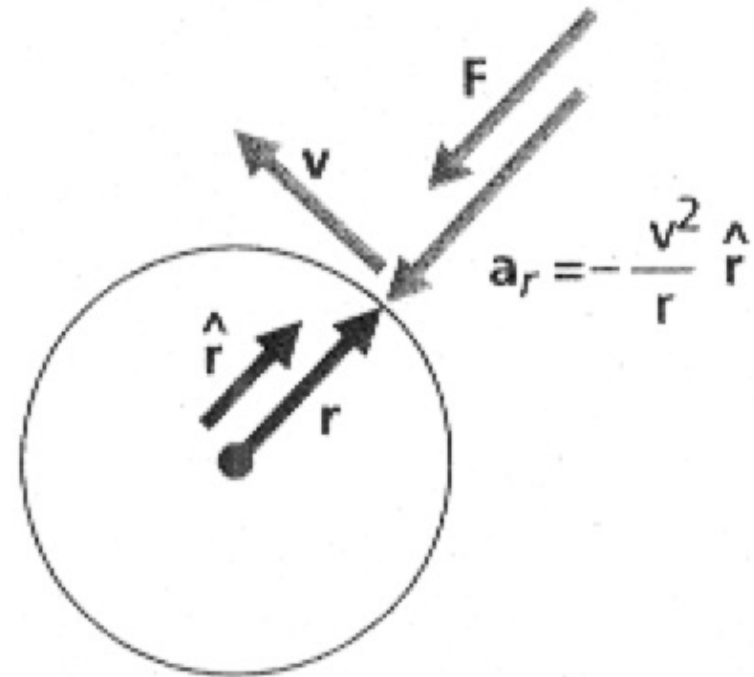
$$\mathbf{a}_r = - \frac{v^2}{r} \hat{\mathbf{r}}$$

- 1^{ère} loi de Newton

\exists une force centripète \mathbf{F}_r

- 2^{ème} loi de Newton

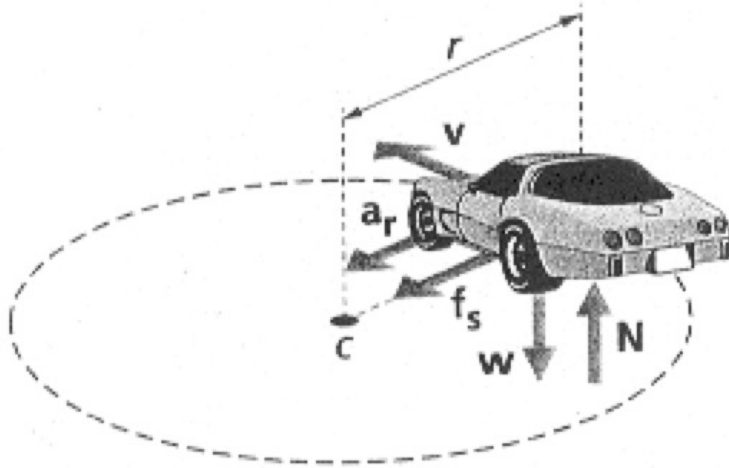
$$\mathbf{F}_r = m \mathbf{a}_r = - \frac{mv^2}{r} \hat{\mathbf{r}}$$



L'origine de cette force peut varier :

- voiture : forces de frottement
- satellite : force d'attraction gravitationnelle
- électron : force coulombienne

Voiture sur une trajectoire circulaire



La seule force à même de produire une accélération centripète est le **frottement statique** entre les pneus et la route

La force centripète nécessaire au maintien sur la trajectoire ne peut être supérieure à $f_s(\text{max})$

$$F_r = \frac{mv^2}{r} \leq f_s(\text{max}) = \mu_s N = \mu_s mg$$

Vitesse maximale

$$v \leq \sqrt{\mu_s r g}$$

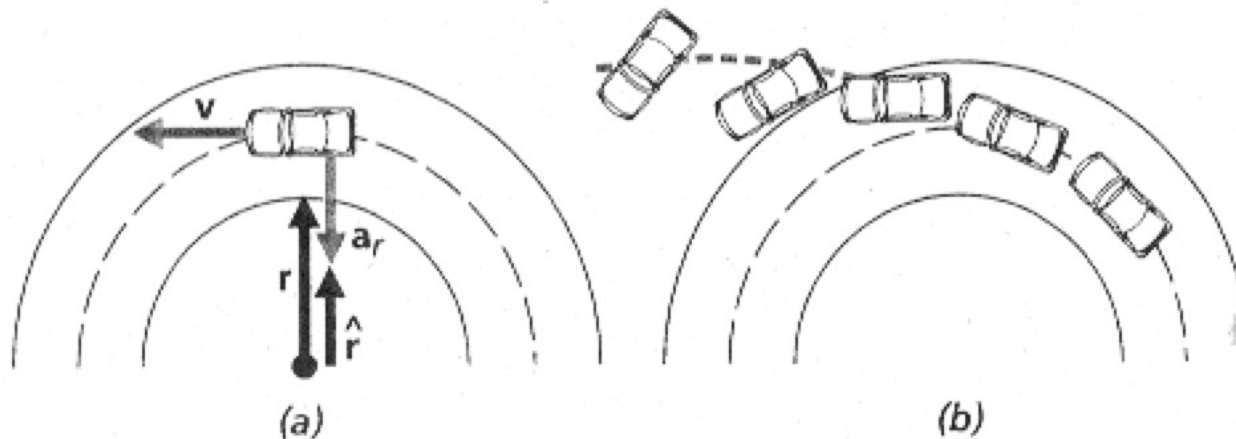
Rayon minimum

$$r \geq \frac{v^2}{\mu_s g}$$

Indépendant de m

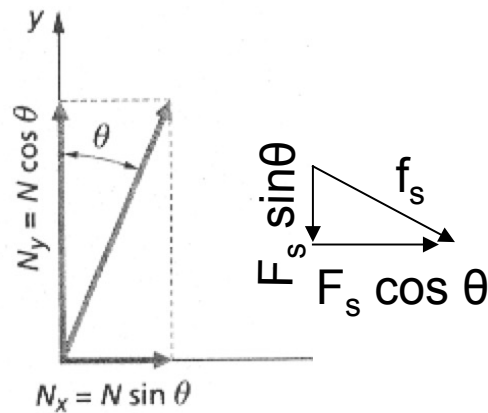
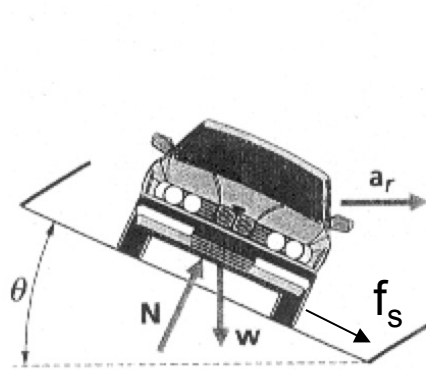
Dérapiage

Si les forces de frottement ne peuvent fournir l'accélération centripète nécessaire au maintien sur la trajectoire circulaire
dérapiage



Les forces de frottement **cinétique** étant inférieures aux forces de frottement **statique**, on dérape d'autant plus ...

Virages relevés



Lorsqu'on relève un virage, une partie de N contribue à fournir a_r .

$$\text{Selon } y: N \cos \theta = w + f_s \sin \theta \quad \rightarrow \quad N = \frac{mg}{\cos \theta} + f_s \tan \theta$$

$$\begin{aligned} \text{Selon } x: m a_r = N \sin \theta + f_s \cos \theta &\rightarrow \frac{mv^2}{r} = mg \tan \theta + f_s \left(\frac{\sin^2 \theta}{\cos \theta} + \cos \theta \right) \\ &= mg \tan \theta + \frac{f_s}{\cos \theta} \end{aligned}$$

$$\text{Sans frottements: } f_s = 0 \Rightarrow \tan \theta = \frac{v^2}{rg}$$

Si	$r = 900\text{m}$
	$v = 30 \text{ m/s} = 108 \text{ km/h}$
Alors	$\theta = 6^\circ$

En présence de frottements

$$\text{Selon y : } N \cos \theta = w + \mu_s N \sin \theta \quad \rightarrow \quad N = \frac{mg}{\cos \theta - \mu_s \sin \theta}$$

$$\text{Selon x : } m a_r = N \sin \theta + f_s \cos \theta$$

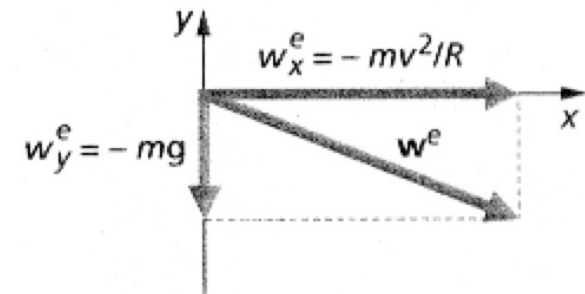
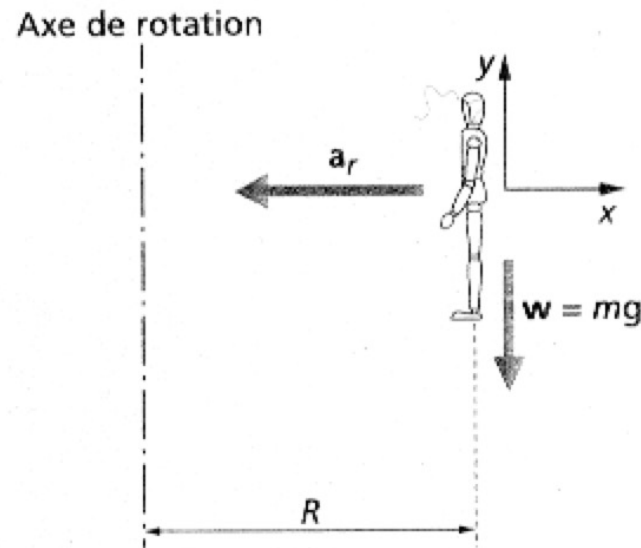
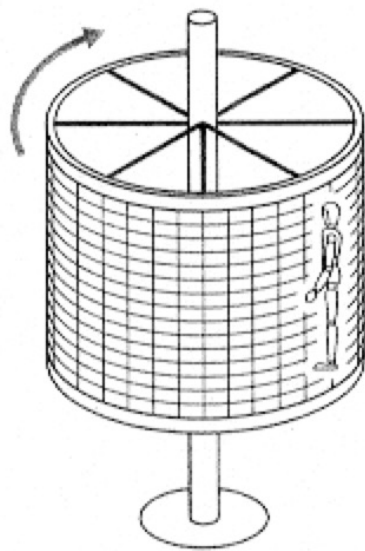
$$\frac{mv^2}{r} = \frac{mg \sin \theta}{\cos \theta - \mu_s \sin \theta} + \frac{\mu_s mg \cos \theta}{\cos \theta - \mu_s \sin \theta}$$

$$v^2 = \frac{r g (\sin \theta + \mu_s \cos \theta)}{\cos \theta - \mu_s \sin \theta}$$

$$v^2 = r g \frac{(\operatorname{tg} \theta + \mu_s)}{(1 - \mu_s \operatorname{tg} \theta)}$$

Si	$r = 900\text{m}, \theta = 6^\circ,$
Alors	$\mu_s = 0.1 \rightarrow v = 43 \text{ m/s} = 154 \text{ km/h}$
	$\mu_s = 0.5 \rightarrow v = 75 \text{ m/s} = 270 \text{ km/h}$
	$\mu_s = 0.8 \rightarrow v = 93 \text{ m/s} = 336 \text{ km/h}$

Poids effectif



Quelle composante de w^e est la plus grande?

Quelle force résiste à w ?

Mouvement circulaire uniformément accéléré

Mouvement dans lequel le module de la vitesse est modifié.

On peut décomposer le vecteur **accélération** en

-une **composante tangentielle** ($\parallel \mathbf{v}$)

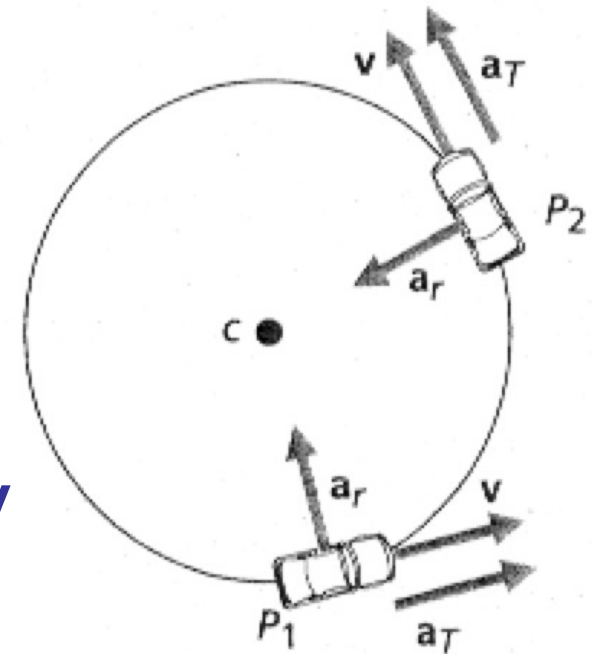
Responsable de la variation du **module** de \mathbf{v}

$$\mathbf{a}_T = \frac{dv}{dt} \hat{\mathbf{t}}$$

- une **composante radiale** ($\perp \mathbf{v}$)

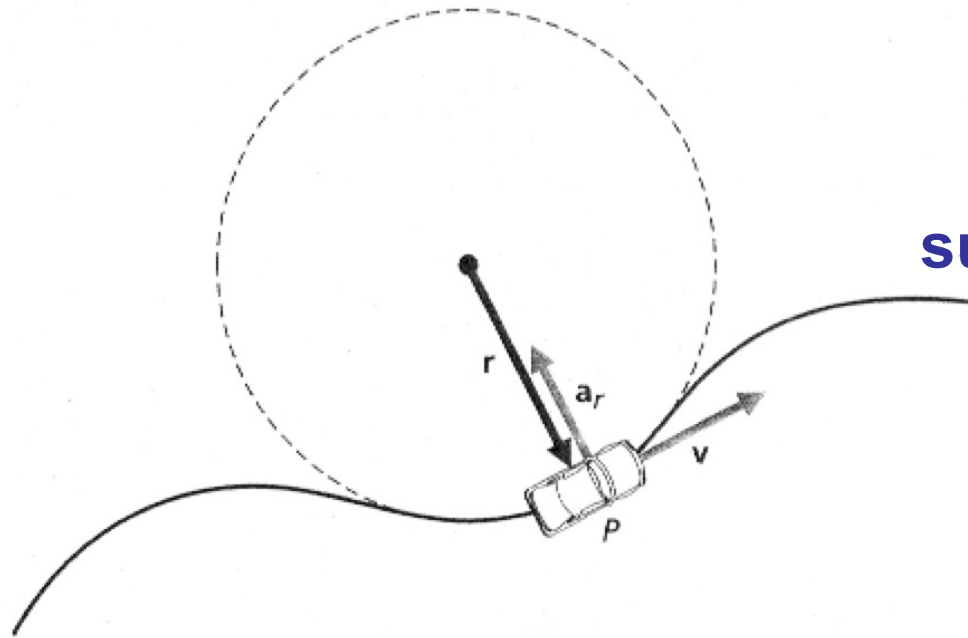
responsable de la variation de **direction** de \mathbf{v}

$$\mathbf{a}_r = - \frac{v^2}{r} \hat{\mathbf{r}}$$



$$\mathbf{a} = \mathbf{a}_r + \mathbf{a}_T$$

Mouvement quelconque



décomposé en une
succession de mouvements
circulaires uniformément
accélérés (MCUA)

On peut séparer la trajectoire en tronçons
sur lesquels $\mathbf{a} = \mathbf{a}_r + \mathbf{a}_T$ est constante.

Chacun de ces tronçons correspond à un
MCUA particulier

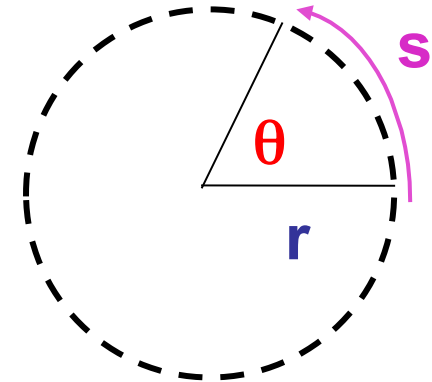
Position angulaire

Lorsqu'un objet décrit une trajectoire circulaire, il y a une correspondance
distance parcourue ~ **angle balayé**

$$360^\circ \quad s = 2 \pi r \quad \theta = 2\pi$$

$$180^\circ \quad s = \pi r \quad \theta = \pi$$

$$90^\circ \quad s = \pi/2 r \quad \theta = \pi/2$$



Angle en radian : $\theta = s / r$ [rad]

Le radian est une unité sans dimension

Relation entre variables linéaire (s) et angulaire (θ)

$$s = \theta r$$

Correspondance degré / radian

Angle			
Degré	Radian	Cosinus	Sinus
0	0	$\sqrt{4/2} = 1$	$\sqrt{0/2} = 0$
30	$\pi/6$	$\sqrt{3/2}$	$\sqrt{1/2}$
45	$\pi/4$	$\sqrt{2/2}$	$\sqrt{2/2}$
60	$\pi/3$	$\sqrt{1/2}$	$\sqrt{3/2}$
90	$\pi/2$	$\sqrt{0/2} = 0$	$\sqrt{4/2} = 1$

Vitesse angulaire

Variation de la position angulaire
sur un intervalle de temps donné

- Vitesse angulaire moyenne : $\bar{\omega} = \frac{\Delta\theta}{\Delta t} \left[\frac{\text{rad}}{\text{s}} \right]$
- Vitesse angulaire instantanée : $\omega = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta\theta}{\Delta t} = \frac{d\theta}{dt} \left[\frac{\text{rad}}{\text{s}} \right]$

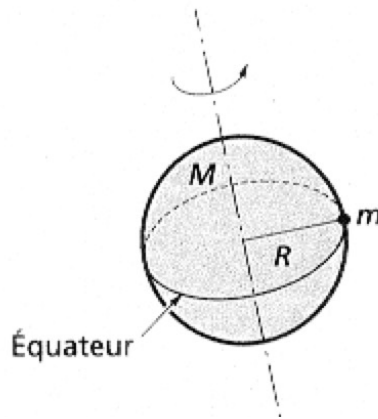
La vitesse angulaire est un vecteur dont

- la direction : axe de rotation
- le sens : règle de la main droite

- Relation entre vitesses angulaire (ω) et linéaire (v)

$$\omega = \frac{d\theta}{dt} \quad \rightarrow \quad \omega = \frac{1}{r} \cdot \frac{ds}{dt} = \frac{1}{r} \cdot v \quad \rightarrow \quad v = r \cdot \omega$$
$$s = r \cdot \theta$$

Exemple : rotation des étoiles



Considérons une étoile en rotation
Masse M , rayon R , masse volumique ρ

- Pour que la masse m reste sur l'étoile :

$$F_g \geq m a_r \rightarrow G \frac{mM}{R^2} \geq m \omega^2 R \rightarrow \omega^2 \leq G \frac{M}{R^3} = \frac{4}{3} \pi G \rho$$
$$\rightarrow \omega_c = \sqrt{\frac{4}{3} \pi G \rho}$$

- Masse volumique et vitesse critique
 - soleil : $\omega = (1/27)$ tours/jour $< \omega_c = 8$ tours/jour
 - pulsar : $\omega = 30$ tours/seconde implique $\rho \sim 10^{12} \times \rho_{\text{soleil}}$

Accélération angulaire

Variation de la vitesse angulaire
sur un intervalle de temps donné

- Accélération angulaire moyenne :

$$\bar{\alpha} = \frac{\Delta\omega}{\Delta t} \left[\frac{\text{rad}}{\text{s}^2} \right]$$

- Accélération angulaire instantanée :

$$\alpha = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta\omega}{\Delta t} = \frac{d\omega}{dt} \left[\frac{\text{rad}}{\text{s}^2} \right]$$

L'accélération angulaire est un vecteur dont

- la direction suit l'axe de rotation
- le sens suit la règle de la main droite

Accélération angulaire

Relation entre accélérations angulaire (α) et linéaires (a_t et a_r)

L'accélération angulaire est reliée à l'accélération tangentielle

$$\alpha = \frac{d\omega}{dt}$$

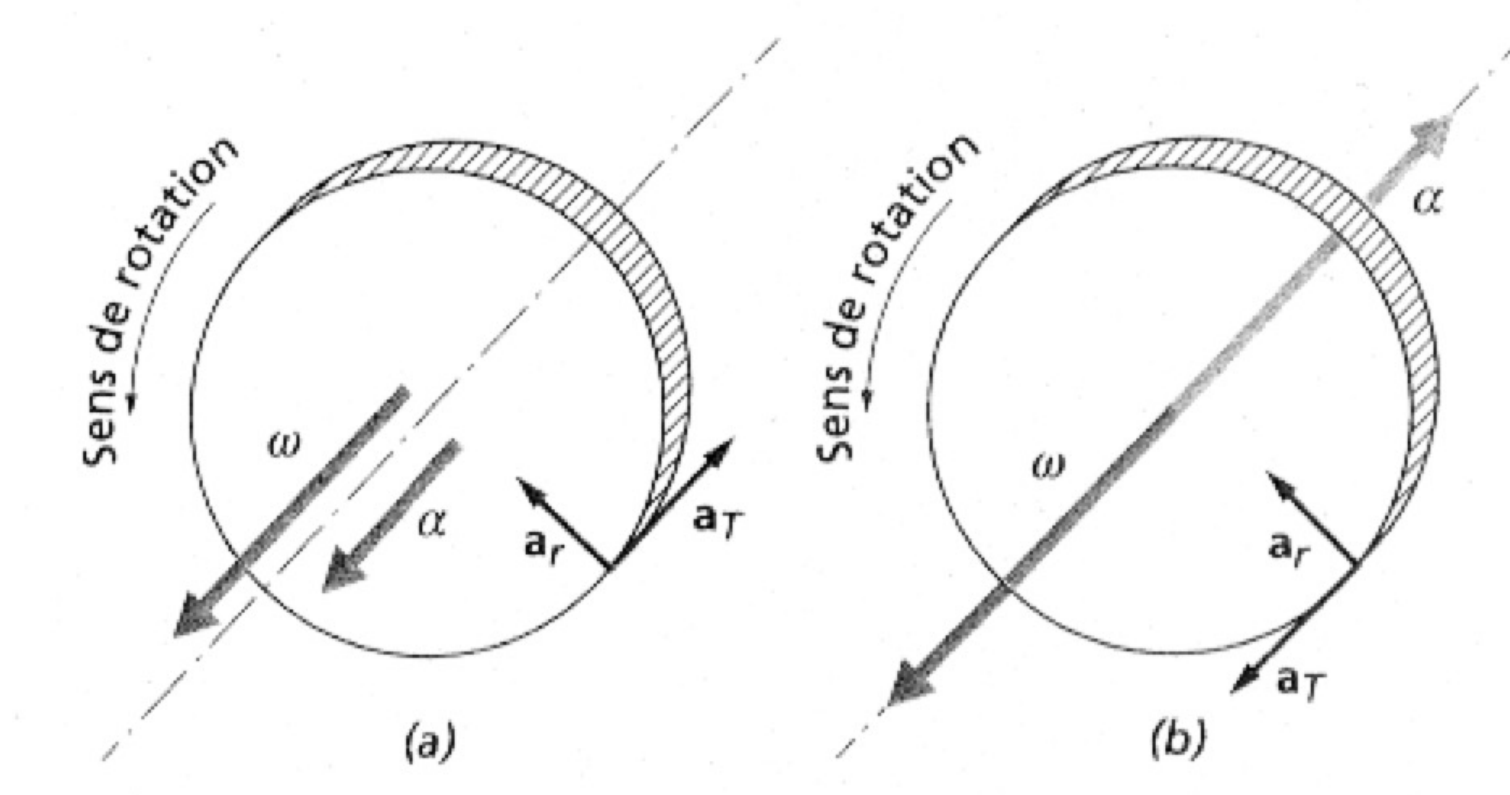
$$a_T = \frac{dv}{dt} = r \cdot \frac{d\omega}{dt} = r \cdot \alpha \quad \rightarrow \quad a_T = r \cdot \alpha$$

L'accélération radiale est reliée à la vitesse angulaire

$$\mathbf{a}_r = -\frac{v^2}{r} \hat{\mathbf{r}}$$

$$v = r \cdot \omega \quad \rightarrow \quad \mathbf{a}_r = -\omega^2 \cdot r \hat{\mathbf{r}}$$

Vitesse et accélération angulaires



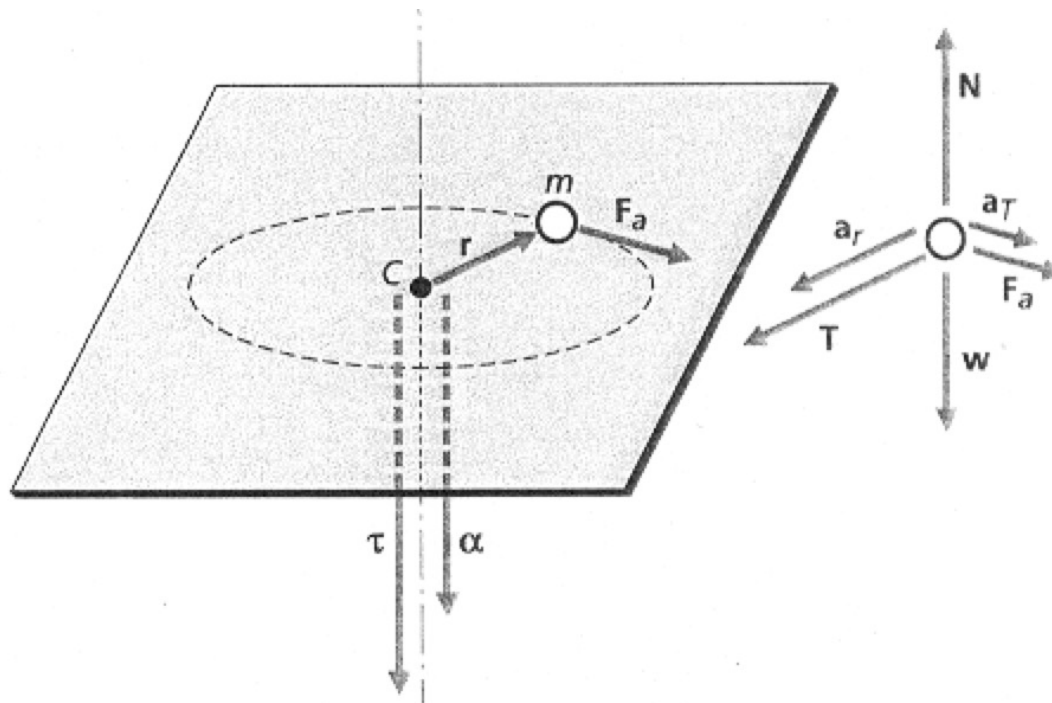
Accélère

Freine

Mouvements de translation et de rotation

Grandeur	Translation	Rotation	Relation
Position	x, s	θ	$s = r \cdot \theta$
Vitesse	v	ω	$v = r \cdot \omega$
Accélération	a_T a_r	α	$a_T = r \cdot \alpha$ $a_r = -\omega^2 r$

Moment de force et accélération angulaire



Moment de force:

$$\begin{aligned}\tau &= r \cdot F_a \\ &= r \cdot (m a_T) \\ &= r \cdot (m r \cdot \alpha) \\ &= m r^2 \alpha\end{aligned}$$

$$\tau = I \alpha \quad \text{avec}$$

$$I = m \cdot r^2$$

le moment d'inertie
(liste p. 127 K&S)

Moment d'inertie

Inertie au mouvement de rotation

Coefficient de proportionnalité entre

- le moment de force total appliqué
- l'accélération angulaire résultante

$$\Sigma_i \tau_i = I \cdot \alpha$$

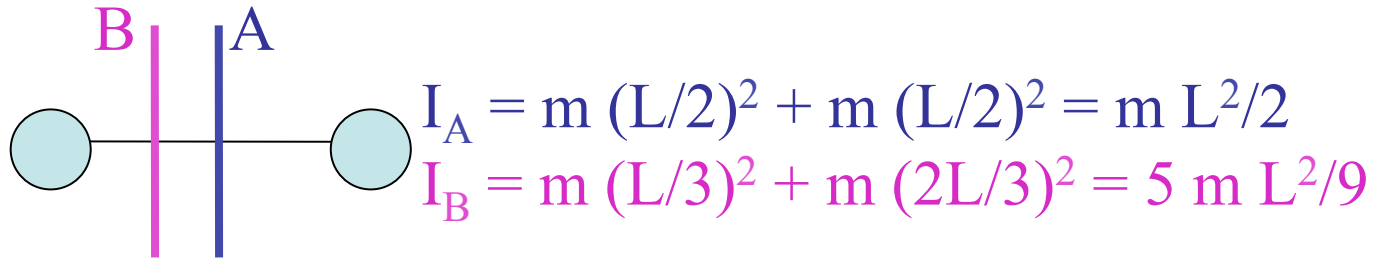
- propriété **intrinsèque** de l'objet (masse + forme)
- dépend de la position de l'axe de rotation
- pour un objet complexe :

$$I = \Sigma_i m_i r_i^2$$

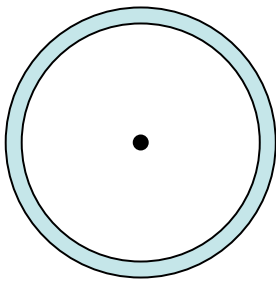
Contribution forte des éléments éloignés de l'axe de rotation

Moment d'inertie

Deux masses ponctuelles : (fonction de la position de l'axe)



Roue de bicyclette :



$$\begin{aligned} I &= \sum_i \Delta m_i R^2 \\ &= R^2 (\sum_i \Delta m_i) \\ &= m R^2 \end{aligned}$$

Définition du rayon de giration k :

$$I = m k^2 \quad \longrightarrow \quad k = (I/m)^{1/2}$$

MRUA et MCUA

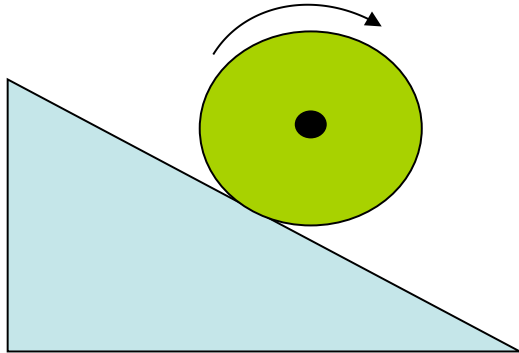
$$\mathbf{x} = r \theta \quad \mathbf{v} = r \omega \quad \mathbf{a} = r \alpha$$

Accélération linéaire a constante	Accélération angulaire α constante
$v = v_0 + a \Delta t$ $\langle v \rangle = (v_0 + v)/2$ $\Delta x = v_0 \Delta t + (a/2) (\Delta t)^2$ $\Delta x = (v_0 + v)/2 \Delta t$ $v^2 = v_0^2 + 2 a \Delta x$	$\omega = \omega_0 + \alpha \Delta t$ $\langle \omega \rangle = (\omega_0 + \omega)/2$ $\Delta \theta = \omega_0 \Delta t + (\alpha/2) (\Delta t)^2$ $\Delta \theta = (\omega_0 + \omega)/2 \Delta t$ $\omega^2 = \omega_0^2 + 2 \alpha \Delta \theta$

Loi de Newton : $\mathbf{F} = m \mathbf{a}$	$\mathbf{\tau} = I \mathbf{\alpha}$
--	-------------------------------------

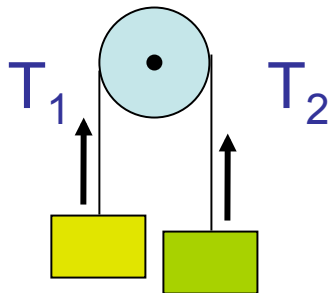
Remarques

- Combinaison rotation-translation :



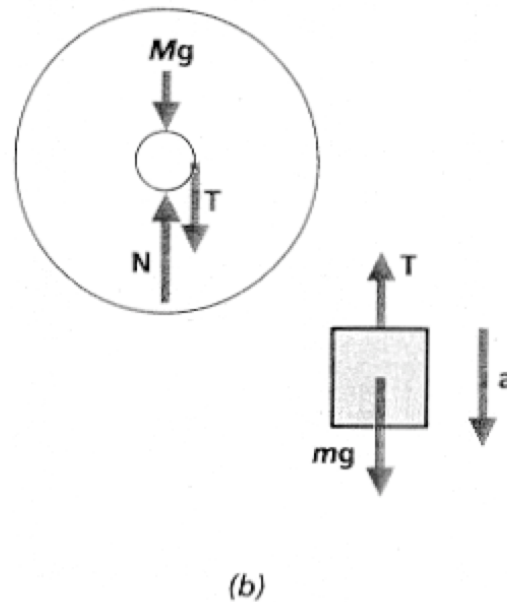
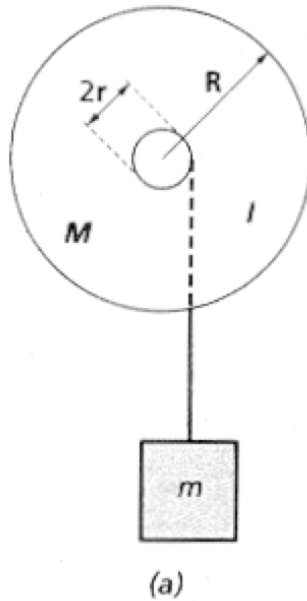
- Translation C.M. : $\sum_i \mathbf{F}_i = m \mathbf{a}$
- Rotation autour C.M. : $\sum_i \tau_i = I \alpha$
- Relation : $a = r \alpha$

- Poulie de masse non-négligeable :



$$T_1 \neq T_2$$

Exercice



- Déterminer le moment d'inertie

- Pour la masse m :

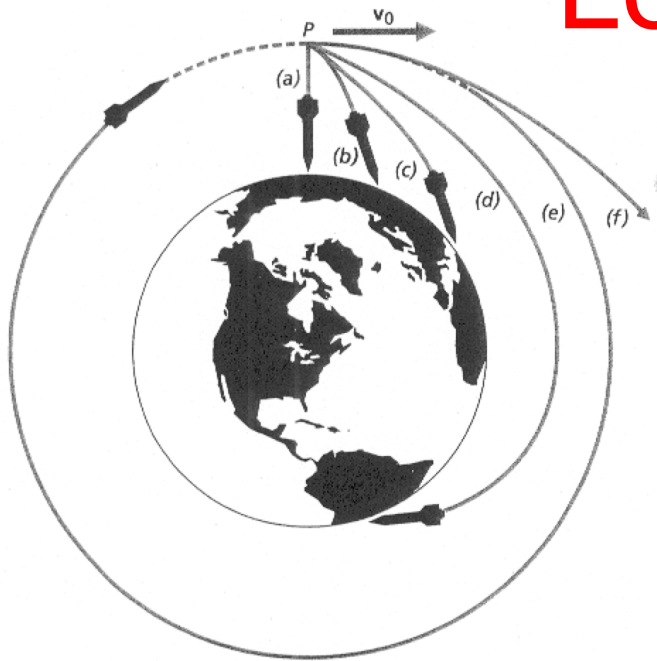
$$m g - T = m a$$

- Pour la roue :

$$\tau = I \alpha = r \cdot T$$

$$I = \frac{rT}{\alpha} = \frac{r^2 T}{a} = \frac{mr^2(g-a)}{a}$$

Loi de Kepler



- Equation du mouvement

$$G \frac{mM_T}{r^2} = m \frac{v^2}{r}$$

- Au cours d'une période :
le satellite parcourt $2\pi r$

$$T = \frac{2\pi r}{v}$$

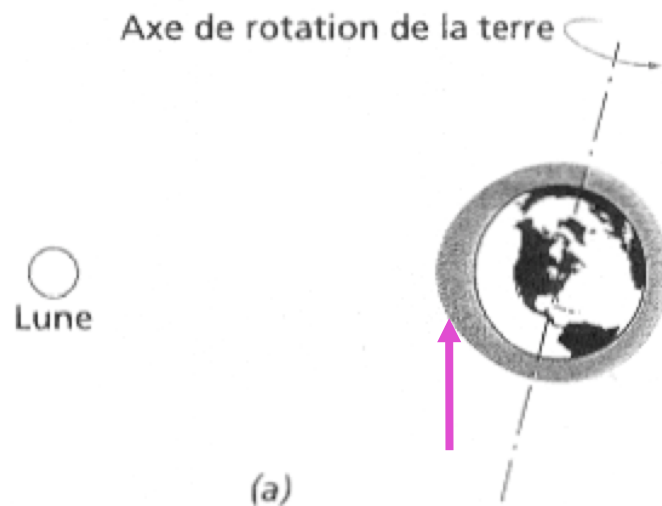
$$G \frac{mM_T}{r^2} = \frac{m}{r} \left(\frac{2\pi r}{T} \right)^2 \rightarrow T^2 = \underbrace{\left(\frac{4\pi^2}{M_T G} \right)}_C r^3$$

Satellite géostationnaire : $r_s = (T^2/C)^{1/3}$ avec $T=24h$

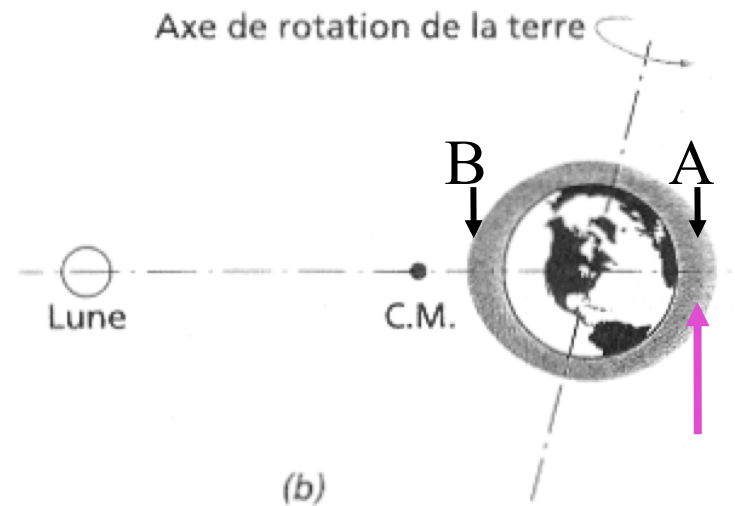
$$r_s = 42\,400 \text{ km}$$

Les marées

Deux marées hautes par jour :



Renflement équatorial face à la lune : dû à l'attraction de la lune



Renflement équatorial opposé à la lune : dû à la rotation du système Terre-Lune autour CM
($F_A < F_B$ et $\omega^2 R_A > \omega^2 R_B$)