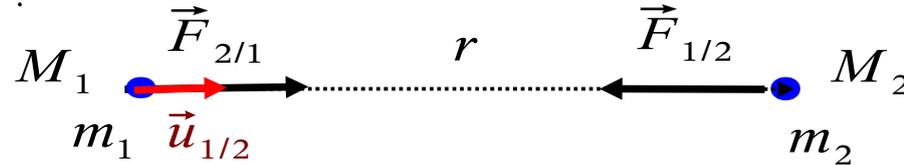


# Gravitation

# Force gravitationnelle

Entre deux masses ponctuelles  $m_1$  et  $m_2$  séparées de la distance  $r$  et situées aux points  $M_1$  et  $M_2$  :



$\vec{u}_{1/2}$  vecteur unitaire dirigé de 1 vers 2

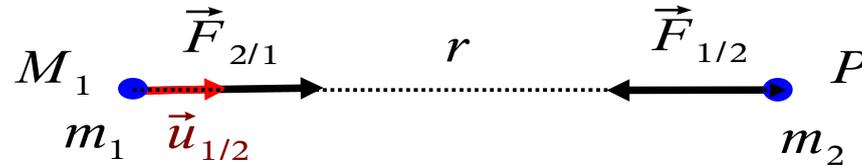
$$\vec{F}_{1/2} = -K_G \frac{m_1 m_2}{r^2} \vec{u}_{1/2} = -K_G \frac{m_1 m_2}{r^3} \overrightarrow{M_1 M_2} \quad \vec{F}_{2/1} = -\vec{F}_{1/2}$$

$K_G$  (cte de gravitation universelle) =  $6,67430(15) \cdot 10^{-11} \text{ m}^3 \text{ kg}^{-1} \text{ s}^{-2}$  (ou  $\text{N m}^2 \text{ kg}^{-2}$ )

Cette loi s'applique également à des solides présentant des répartitions de masse sphériques (théorème de Gauss) . Ces solides apparaissent alors comme des points sur lesquels seraient concentrées toutes leurs masses .

# Champ de gravitation

Entre deux masses ponctuelles  $m_1$  et  $m_2$  séparées de la distance  $r$  et situées aux points  $M_1$  et  $P$  :



$$\vec{F}_{1/2} = -K_G \frac{m_1 m_2}{r^2} \vec{u}_{1/2}$$

$\vec{G}(P) = -K_G \frac{m_1}{r^2} \vec{u}_{1/2}$  champ vectoriel – «Propriété» de l'espace induite par la présence de la masse  $m_1$  au point  $M_1$

$$[G] = m s^{-2}$$

$$\vec{F}_{1/2} = m_2 \vec{G}(P)$$

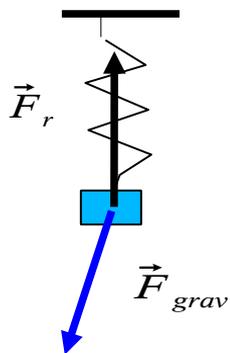
Si  $G$  est produit par une distribution de masse quelconque (non plus une masse ponctuelle), son expression diffère de celle qui est donnée ci-dessus, mais la relation ci-contre reste vraie.

Si la force de gravitation est la seule à s'exercer sur  $m_2$  :  $\vec{F}_{1/2} = m_2 \vec{G}(P) = m_2 \vec{\Gamma}(P) \Rightarrow \vec{G}(P) = \vec{\Gamma}(P)$

Un champ de gravitation est localement «équivalent» à un champ d'accélération (Principe d'équivalence d'Einstein) si la masse pesante est égale à la masse inerte (ce qui est vérifié à une très grande précision) (Principe d'équivalence de Newton).

# Poids

Définition :

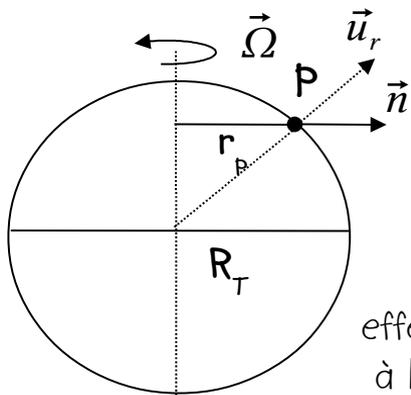


Effet de la force de gravitation de la terre sur l'objet (en bleu) .  
De plus, la terre tourne sur elle-même et se déplace autour du soleil. L'objet est donc accéléré si on l'examine par rapport à un référentiel inertiel astronomique (CM du système solaire + axes pointant sur des étoiles) .

$$\vec{F}_r + \vec{F}_{grav} = m \vec{\Gamma}$$

On définit le poids comme étant la force opposée à celle développée par le ressort :  $\vec{P} = -\vec{F}_r$

$$\vec{P} = -\vec{F}_r = \vec{F}_{grav} - m \vec{\Gamma}$$



effet max.  
à l'équateur

$$\vec{\Gamma} = -r_p \Omega^2 \vec{n} \quad \vec{n} \text{ est parallèle au plan équatorial terrestre}$$

$$\vec{P} = -K_G \frac{m M_T}{R_T^2} \vec{u}_r + m r_p \Omega^2 \vec{n}$$

Poids à la surface de la terre  
si l'on suppose que la terre  
est sphérique et si l'on néglige  
son accélération dans son mouvement  
autour du soleil

$R_T \Omega^2 = 0,034 \text{ m s}^{-2}$  Cet effet est observable en mesurant la période  
d'un pendule en fonction de la latitude

# Champ de pesanteur terrestre

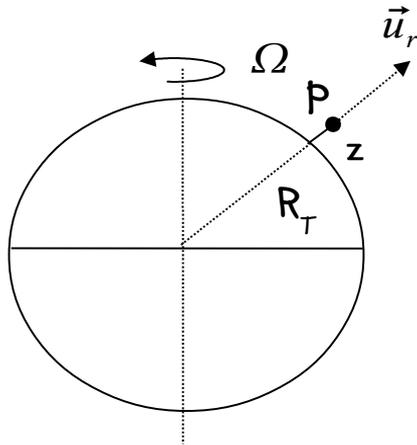
$$\frac{\vec{P}}{m} = \vec{g}$$

Si l'on néglige l'effet de la rotation de la terre sur elle-même nous obtenons :

$$\vec{g}(z=0) = -K_G \frac{M_T}{R_T^2} \vec{u}_r = -g_0 \vec{u}_r \quad \text{car à la surface de la terre : } r = R_T$$

$$\vec{g}(z) = -K_G \frac{M_T}{(R_T+z)^2} \vec{u}_r = -g(z) \vec{u}_r \Rightarrow g(z) = g_0 \left( \frac{R_T}{R_T+z} \right)^2 \simeq g_0 \left( 1 - 2 \frac{z}{R_T} \right) \quad \text{à une altitude } z$$

$g$  baisse de 0,3 % à 10 km d'altitude

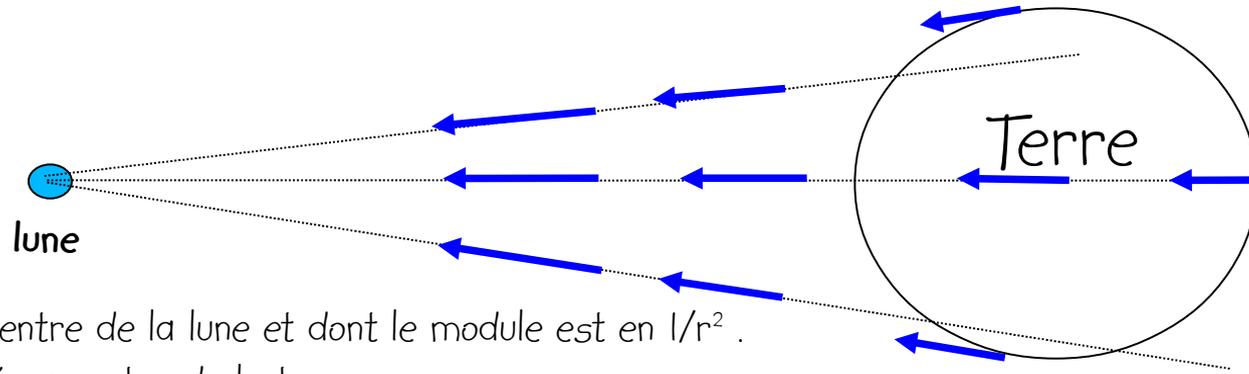


D'autres subtilités :

- aplatissement de la terre aux pôles : contribution pointant vers l'équateur, là où il y a plus de masse
- accélération de la terre dans son mouvement autour du soleil, contribution constante sur toute la terre et dirigée vers le soleil
- effet de la lune : phénomène des marées

# Les marées

Examinées à l'aide du principe d'équivalence : le champ de gravitation lunaire est équivalent à un champ d'accélération de la sorte :



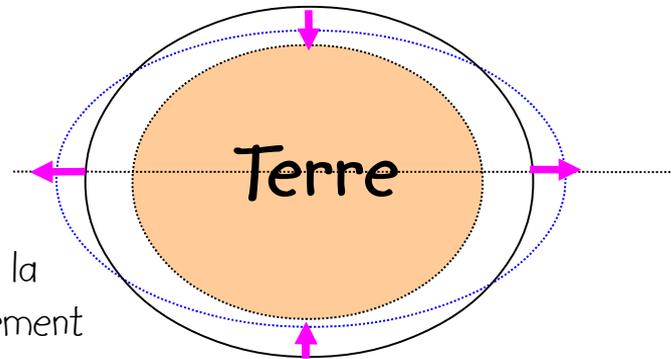
Accélération dirigée vers le centre de la lune et dont le module est en  $1/r^2$ .

Vu par rapport au repère lié au centre de la terre :

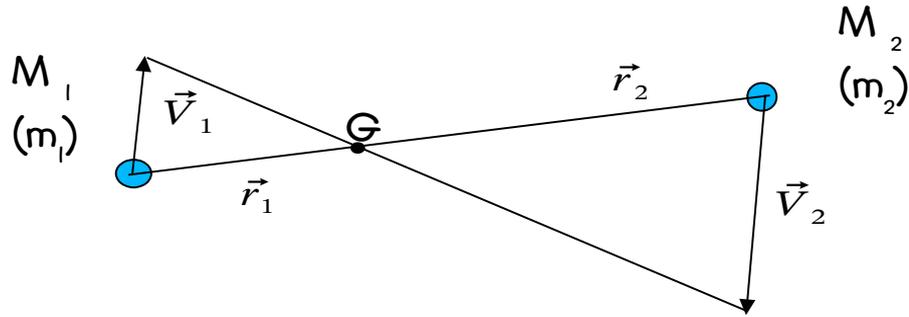
Conclusion : La couche océanique se déforme avec deux hautes mers et deux basses mers en 24 h 52 mn (compte tenu du mouvement de rotation de la lune autour de la terre)

La sphère solide terrestre se déforme également : marées de terre, mais d'amplitudes plus faibles

Les marées lunaires freinent la rotation de la terre ce qui change la durée du jour par 0,0165 s tous les 1000 ans et provoque l'éloignement de la lune de 3 cm par an



# Problème des deux corps (ex. Terre-Soleil)



$$\vec{r} = \overrightarrow{M_1 M_2} = \overrightarrow{M_1 G} + \overrightarrow{G M_2} = -\overrightarrow{G M_1} + \overrightarrow{G M_2} = \vec{r}_2 - \vec{r}_1$$

$$m_1 \overrightarrow{G M_1} + m_2 \overrightarrow{G M_2} = \vec{0} = m_1 \overrightarrow{G M_1} + m_2 (\overrightarrow{G M_1} + \overrightarrow{M_1 M_2}) = m_1 \overrightarrow{G M_1} + m_2 \overrightarrow{G M_1} + m_2 \vec{r}$$

$$\overrightarrow{G M_1} = -\frac{m_2 \vec{r}}{m_1 + m_2} = \vec{r}_1 \quad \overrightarrow{G M_2} = \frac{m_1 \vec{r}}{m_1 + m_2} = \vec{r}_2 \quad m_1 r_1 = m_2 r_2 \quad (1)$$

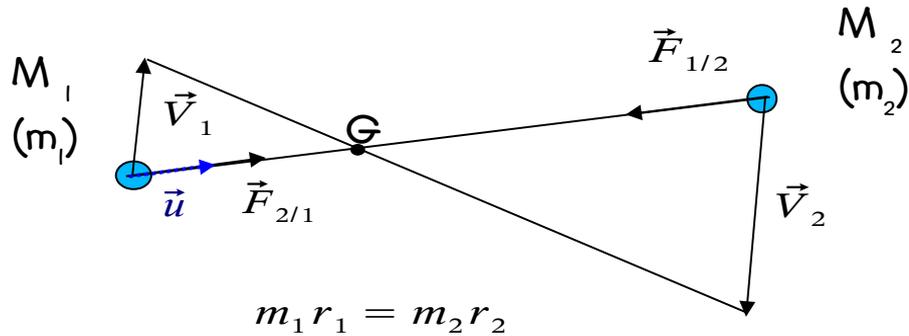
Repère galiléen lié au Centre de Masse \$G\$ :  
 Tout le reste se fera dans le repère du CM

Somme des quantités de mouvement est nulle dans  
 le repère \$GXYZ\$ (repère du CM)

$$m_1 \vec{V}_1 + m_2 \vec{V}_2 = \vec{0} \Rightarrow m_1 \vec{V}_1 = -m_2 \vec{V}_2 \quad (2) \quad (2)/(1) \Rightarrow \frac{\vec{V}_1}{r_1} = -\frac{\vec{V}_2}{r_2}$$

La plus grande masse a la plus petite vitesse et elle est la plus proche du CM. De plus les vitesses sont colinéaires donc contenues dans le même plan qui contient \$G\$ par ailleurs.

# Problème des deux corps : PFD dans GXYZ



$$m_1 \frac{d^2(\overline{GM}_1)}{dt^2} = \vec{F}_{2/1} \quad (3)$$

$$m_2 \frac{d^2(\overline{GM}_2)}{dt^2} = \vec{F}_{1/2} \quad (4)$$

$$-(3)/m_1 + (4)/m_2 \Rightarrow$$

$$\frac{-d^2(\overline{GM}_1)}{dt^2} + \frac{d^2(\overline{GM}_2)}{dt^2} = -\frac{\vec{F}_{2/1}}{m_1} + \frac{\vec{F}_{1/2}}{m_2} = \frac{d^2(\overline{M}_1\overline{G} + \overline{G}\overline{M}_2)}{dt^2} = \frac{d^2(\overline{M}_1\overline{M}_2)}{dt^2} = \frac{d^2(r\vec{u})}{dt^2}$$

$$\frac{d^2(r\vec{u})}{dt^2} = \left(-K_G \frac{m_1 m_2}{r^2 m_1} - K_G \frac{m_1 m_2}{r^2 m_2}\right) \vec{u} = -K_G \frac{(m_1 + m_2)}{r^2} \vec{u} \quad (5)$$

Masse réduite :  $\mu = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} = \left(\frac{1}{m_1} + \frac{1}{m_2}\right)^{-1}$   $\mu \frac{d^2(r\vec{u})}{dt^2} = -K_G \frac{(m_1 m_2)}{r^2} \vec{u}$

Un point matériel portant une masse égale à  $\mu$ , est soumise à la force gravitationnelle entre les deux masses

# Problème des deux corps : Moment cinétique

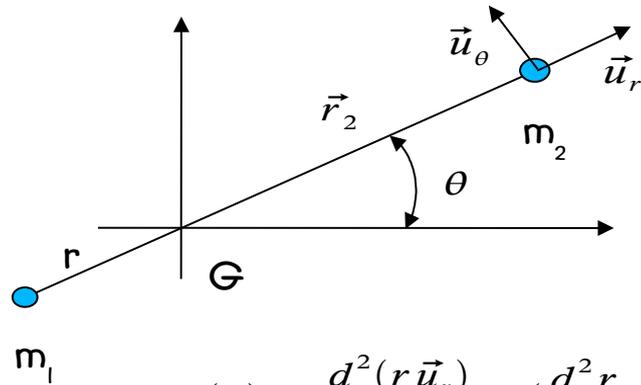
Revoir le cas de la force centrale : le problème à deux corps isolés en est un exemple

$$\text{TMC : } \frac{d}{dt}(\vec{L}_{tot/G}) = \sum \vec{m}_{\vec{F}_{ext}/G} = \vec{0} \quad \text{car le système est isolé ,}$$

$$\vec{L}_{tot/G} = \vec{Cte} = \vec{r}_1 \wedge m_1 \vec{V}_1 + \vec{r}_2 \wedge m_2 \vec{V}_2 \quad \vec{L}_{tot/G} \perp \text{plan}(G, \vec{r}_1, \vec{V}_1)$$

Le mouvement reste contenu dans le plan :  $(G, \vec{r}_1, \vec{V}_1)$

# Problème des deux corps : Résolution



en coordonnées polaires, G étant l'origine du référentiel :

$$\frac{d^2(r \vec{u}_r)}{dt^2} = -K_G \frac{(m_1 + m_2)}{r^2} \vec{u}_r \quad (5)$$

$$\omega = \frac{d\theta}{dt}, \quad r = \frac{m_1 + m_2}{m_1} r_2 \Rightarrow \frac{d^2(r \vec{u}_r)}{dt^2} = \frac{(m_1 + m_2)}{m_1} \frac{d^2(r_2 \vec{u}_r)}{dt^2}$$

$$(5) \Rightarrow \frac{d^2(r \vec{u}_r)}{dt^2} = \left( \frac{d^2 r}{dt^2} - r \omega^2 \right) \vec{u}_r + \left( 2\omega \frac{dr}{dt} + r \frac{d\omega}{dt} \right) \vec{u}_\theta = -K_G \frac{(m_1 + m_2)}{r^2} \vec{u}_r \quad \text{d'où,}$$

$$\left( 2\omega \frac{dr}{dt} + r \frac{d\omega}{dt} \right) = 0 \quad 2\omega dr + r d\omega = 0 \Rightarrow 2 \frac{dr}{r} + \frac{d\omega}{\omega} = 0 \Rightarrow 2 \ln(r) + \ln(\omega) = Cte$$

$$r^2 \omega = C \quad \text{Loi des aires (6)}$$

$$\left( \frac{d^2 r}{dt^2} - r \omega^2 \right) = -K_G \frac{(m_1 + m_2)}{r^2}, \quad r^4 \omega^2 = C^2 \Rightarrow r \omega^2 = \frac{C^2}{r^3}, \quad \frac{d^2 r}{dt^2} - \frac{C^2}{r^3} + K_G \frac{(m_1 + m_2)}{r^2} = 0 \quad (7)$$

$r(t_0)$  et  $\omega(t_0)$  sont les conditions initiales et fixent  $C$

# Problème des deux corps : Résolution

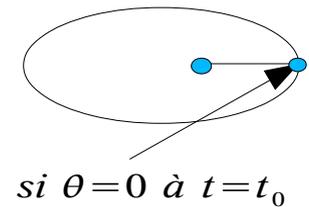
Changement de variable :  $r = \frac{1}{u}$        $dr = -\frac{1}{u^2} du$

$$r^2 \omega = C \Rightarrow d\theta = \frac{C}{r^2} dt = C u^2 dt \Rightarrow dt = \frac{d\theta}{C u^2} \qquad \frac{dr}{dt} = -C \frac{du}{d\theta}$$

$$\frac{d^2 r}{dt^2} = \frac{d(-C \frac{du}{d\theta})}{dt} = -C^2 u^2 \frac{d(\frac{du}{d\theta})}{d\theta} = -C^2 u^2 \frac{d^2 u}{d\theta^2}$$

$$(7) \Rightarrow \frac{d^2 r}{dt^2} - \frac{C^2}{r^3} + K_G \frac{(m_1 + m_2)}{r^2} = 0 \Rightarrow -C^2 u^2 \frac{d^2 u}{d\theta^2} - C^2 u^3 + K_G (m_1 + m_2) u^2 = 0$$

$$\frac{d^2 u}{d\theta^2} + u = K_G \frac{(m_1 + m_2)}{C^2} \quad (8) \qquad \text{solution : } u(\theta) = A \cos(\theta) + \frac{K_G (m_1 + m_2)}{C^2}$$



# Problème des deux corps : Résolution

$$r(\theta) = \frac{1}{A \cos(\theta) + \frac{K_G(m_1+m_2)}{C^2}} = \frac{q}{1 + A q \cos \theta} \quad \text{avec} \quad q = \frac{C^2}{K_G(m_1+m_2)}$$

$q$  est la valeur de  $r$  lorsque :  $\theta = \frac{\pi}{2}$  (6) Loi des aires  $r^2 \omega = C$

$A$  est fixé par les conditions initiales à  $t=t_0$  :  $r(0)=r_0 = \frac{1}{(\frac{1}{q} + A)} \Rightarrow A = \frac{1}{r_0} - \frac{1}{q}$

On pose finalement :  $A \cdot q = e$

$$r(\theta) = \frac{q}{1 + e \cos \theta}$$

la trajectoire est une conique , et  $e$  est appelée l'excentricité

- $e = 0$  , c'est un cercle ;
- $0 < e < 1$  , ellipse ;
- $e = 1$  , parabole
- $e > 1$  , hyperbole

$e$  est donnée par les conditions initiales et par  $m_1$  et  $m_2$

Les ellipses et les hyperboles sont les trajectoires les plus courantes : ellipses : astres ou satellites captifs,  
hyperboles : astres ou sondes libres

# Problème des deux corps : mouvement circulaire

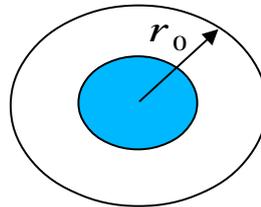
$$e = 0 \Rightarrow r(\theta) = r_0 = q = \frac{C^2}{K_G(m_1 + m_2)}$$

$$C = r_0^2 \omega \quad r_0 = q = \frac{r_0^4 \omega^2}{K_G(m_1 + m_2)} \Rightarrow K_G(m_1 + m_2) = r_0^3 \omega^2$$

La vitesse angulaire est constante, donc le mouvement est circulaire et uniforme

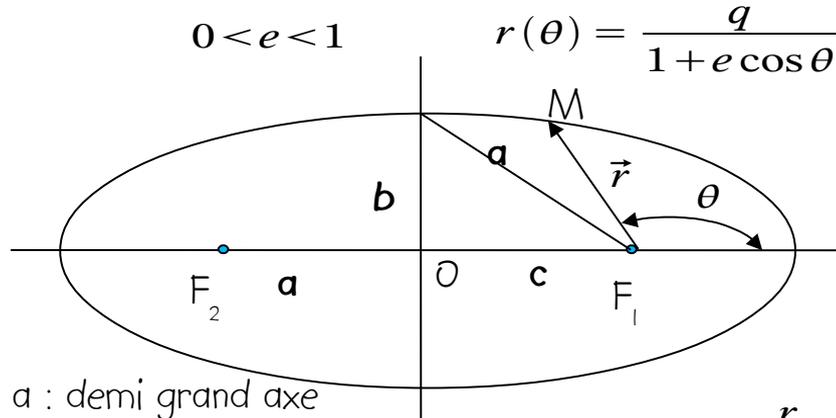
exemple : satellite artificiel autour de la terre en orbite circulaire

$$m_1 + m_2 \simeq M_T$$



$$\omega^2 = K_G \frac{M_T}{r_0^3}$$

# Problème des deux corps : mouvement elliptique



a : demi grand axe  
b : demi petit axe  
c : distance focale

$$r_{min} + r_{max} = 2a \Rightarrow a = \frac{q}{(1 - e^2)}$$

loi des aires :

$$T^2 = 4\pi^2 \frac{a^2 b^2}{C^2} = 4\pi^2 \frac{a^2 b^2}{K_G(m_1 + m_2) q} = 4\pi^2 \frac{a^2 a^2 (1 - e^2)}{K_G(m_1 + m_2) q} = 4\pi^2 \frac{a^3}{K_G(m_1 + m_2)}$$

$$\frac{T^2}{a^3} = \frac{4\pi^2}{K_G(m_1 + m_2)}$$

exemple : terre - soleil - le soleil se trouve sur l'un des foyers de l'ellipse

$$r_{min} = \frac{q}{(1 + e)} \text{ (périhélie)}$$

$$r_{max} = \frac{q}{1 - e} \text{ (aphélie)}$$

$$q = 2 \frac{r_{max} r_{min}}{r_{max} + r_{min}}$$

$$e = \frac{r_{max} - r_{min}}{r_{max} + r_{min}}$$

$$r_{min} = a - c \quad r_{max} = a + c$$

$$a = (r_{max} + r_{min})/2 \text{ et } c = (r_{max} - r_{min})/2 \Rightarrow c = e a$$

$$F_1 M + F_2 M = 2a \Rightarrow a^2 = b^2 + c^2 \Rightarrow b = a \sqrt{1 - e^2}$$

$$S(T) = \pi a b = \frac{C}{2} T \Rightarrow ab = C \frac{T}{2\pi} \Rightarrow \text{Aire balayée durant une période}$$

Pour le système solaire :  $m_1 + m_2 \simeq m_{soleil}$

# Lois de Képler : système solaire

1<sup>ère</sup> loi : la nature des trajectoires - Les orbites des planètes sont des ellipses dont l'un des foyers est occupé par le soleil .

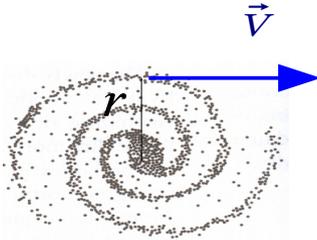
2<sup>ème</sup> loi : loi des aires - En des temps égaux , les surfaces balayées par le rayon vecteur d'une planète sont égales

3<sup>ème</sup> loi : loi harmonique - Les carrés des périodes de révolution des planètes sont proportionnels aux cubes des demi grands axes des ellipses parcourues .

# Caractéristiques des planètes solaires

	<b> Mercure </b>	<b> Vénus </b>	<b> Terre </b>	<b> Mars </b>	<b> Jupiter </b>	<b> Saturne </b>	<b> Uranus </b>	<b> Neptune </b>
<b>nbre de satellites</b>	0	0	1	2	28	30	20	8
<b>demi grand axe en millions de km</b>	57,9	108,2	149,6	227,9	778,3	1429,4	2875	4504,4
<b>excentricité de l'orbite</b>	0,2056	0,0068	0,0167	0,0934	0,0485	0,0556	0,0464	0,0095
<b>inclinaison de l'orbite sur l'ecliptique</b>	7°,005	3°,3947	0	1°,8497	1°,3033	2°,4889	0°,7732	1°,7700
<b>Période de révolution</b>	88 j	224 j	365 j	1 an et 321 j	11 ans et 314 j	29 ans et 167 j	84 ans et 7 j	164 ans et 281 j
<b>Période de rotation propre</b>	58 j	243 j	23,93 h	24,62 h	9,92 h	10,66 h	17,22 h	16,11 h
<b>Diamètre équatorial (relatif à celui de la terre)</b>	0,382	0,949	1,000	0,533	11,209	9,434	4,007	3,883
<b>Masse (relative à celle de la terre)</b>	0,055	0,815	1,000	0,107	317,800	95,160	14,540	17,150

# Matière cachée dans les galaxies



Mesure de la vitesse de rotation des étoiles dans une galaxie spirale.

En supposant que la masse est distribuée dans la galaxie selon une symétrie sphérique, on devrait observer une vitesse de rotation en accord avec la troisième loi de Kepler :

$$\frac{T^2}{a^3} = \frac{4\pi^2}{K_G(M(r))} \text{ où } M(r) \text{ est la somme de la masse contenue dans une sphère de rayon } r \text{ centrée sur le centre de la galaxie}$$

En prenant une orbite circulaire (pour simplifier) :

$$a=r \Rightarrow \frac{r^2}{T^2} = \frac{K_G M(r)}{4\pi^2 r} \Rightarrow V(r) = \frac{2\pi r}{T} = \sqrt{\frac{K_G M(r)}{r}}$$

Lorsque l'étoile observée est à l'extérieur du cœur de la galaxie :

$$M(r) = cte \Rightarrow V(r) \propto \frac{1}{\sqrt{r}}$$

