

Les forces non-gravitationnelles appliquées aux comètes

Lucie Maquet

July 15, 2010

imace

l'Observatoire
de Paris

Plan

Généralités sur les comètes

Qu'est ce qu'une comète ?

D'où viennent les comètes ?

Que sont les forces non-gravitationnelles et pourquoi les étudier?

Un peu de mécanique céleste

Le problème à deux corps

Les dérivées par rapport au temps

Retour au problème à deux corps

Passage au problème à 2 corps perturbés

Les modèles de FNG

Qu'est ce qu'un modèle ?

L'ancien modèle : Marsden 1963

Le nouveau modèle

L'intégration numérique du problème

L'ajustement du modèle

À quand le café ?

Plan

Généralités sur les comètes

Qu'est ce qu'une comète ?

D'où viennent les comètes ?

Que sont les forces non-gravitationnelles et pourquoi les étudier?

Un peu de mécanique céleste

Le problème à deux corps

Les dérivées par rapport au temps

Retour au problème à deux corps

Passage au problème à 2 corps perturbés

Les modèles de FNG

Qu'est ce qu'un modèle ?

L'ancien modèle : Marsden 1963

Le nouveau modèle

L'intégration numérique du problème

L'ajustement du modèle

À quand le café ?

Plan

Généralités sur les comètes

Qu'est ce qu'une comète ?

D'où viennent les comètes ?

Que sont les forces non-gravitationnelles et pourquoi les étudier?

Un peu de mécanique céleste

Le problème à deux corps

Les dérivées par rapport au temps

Retour au problème à deux corps

Passage au problème à 2 corps perturbés

Les modèles de FNG

Qu'est ce qu'un modèle ?

L'ancien modèle : Marsden 1963

Le nouveau modèle

L'intégration numérique du problème

L'ajustement du modèle

À quand le café ?

Plan

Généralités sur les comètes

Qu'est ce qu'une comète ?

D'où viennent les comètes ?

Que sont les forces non-gravitationnelles et pourquoi les étudier?

Un peu de mécanique céleste

Le problème à deux corps

Les dérivées par rapport au temps

Retour au problème à deux corps

Passage au problème à 2 corps perturbés

Les modèles de FNG

Qu'est ce qu'un modèle ?

L'ancien modèle : Marsden 1963

Le nouveau modèle

L'intégration numérique du problème

L'ajustement du modèle

À quand le café ?

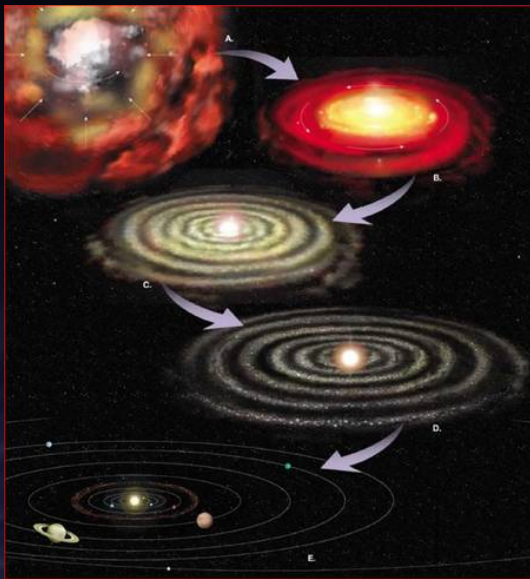
Qu'est ce qu'une comète ?



Qu'est ce qu'une comète ?

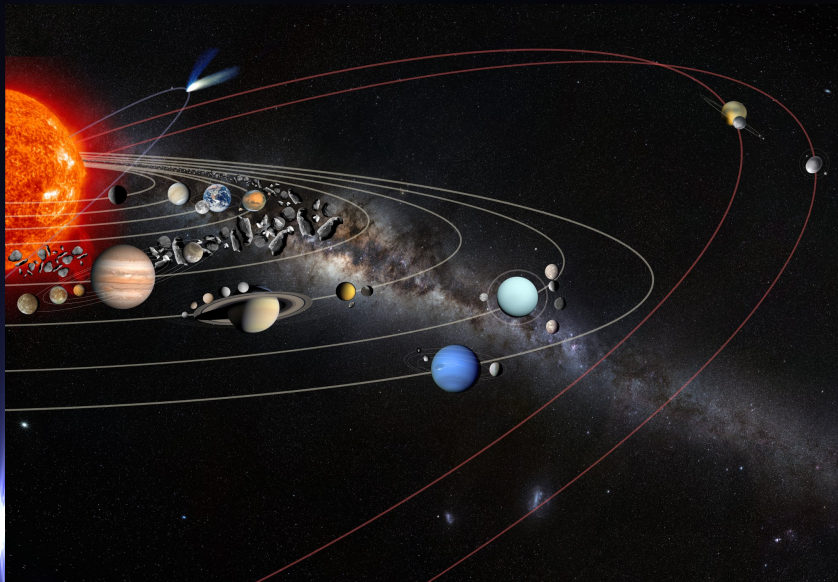


D'où viennent les comètes ?



D'où viennent les comètes ?

Rappels sur le système solaire



D'où viennent les comètes ?

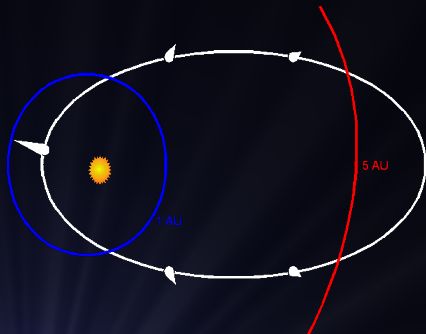


Pourquoi étudier les comètes ?

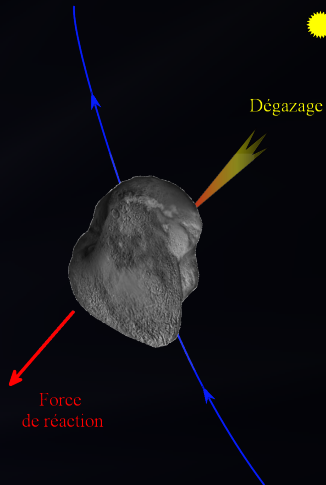


Figure: 81P/Wild2 vue du T1m du Pic du Midi

Que sont les forces non-gravitationnelles ?



- Accélération due au dégazage de l'eau
- Perturbation de l'orbite purement gravitationnelle



Que sont les forces non-gravitationnelles ?

Une bonne illustration !



Figure: La comète de Halley vu par la sonde GIOTTO

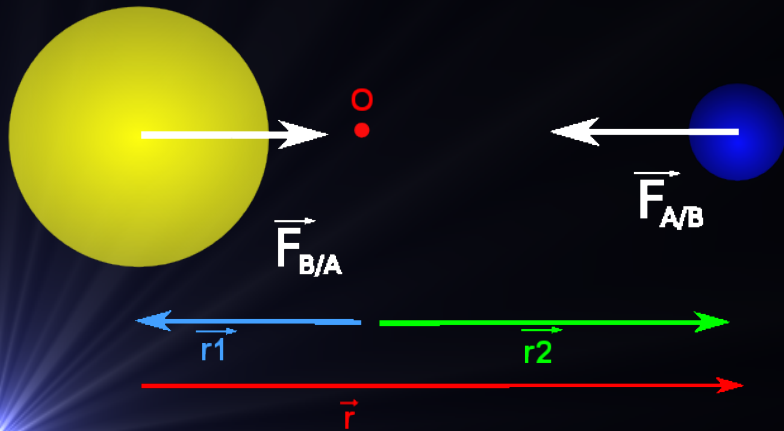
Pourquoi étudier les forces non-gravitationnelles ?

- Les forces non-gravitationnelles sont utiles pour obtenir une estimation de la **densité** de la comète (Seule possibilité depuis le sol)
- Amélioration des calculs des positions par rapport à " l'orbite gravitationnelle "



Un peu de mécanique céleste

Le problème à deux corps



Un peu de mécanique céleste

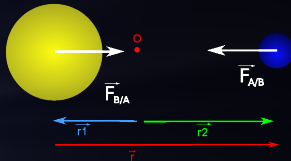
Le problème à deux corps - Un peu d'équations

On considère un système isolé constitué de deux masses ponctuelles M (pour A) et m (pour B). On note O le centre de gravité. On applique la seconde loi de Newton sur la masse B dans le repère lié à O :

$$\vec{F}_{A/B} = m\vec{a}_B$$

Or d'après la première loi de Newton, on a :

$$\vec{F}_{A/B} = -\frac{GMm}{r^2} \frac{\vec{r}}{\|\vec{r}\|}$$



Un peu de mécanique céleste

Les dérivées par rapport au temps

Définition mathématiques de la dérivée

f dérivable en x_0 , la dérivée s'écrit :

$$f'(x_0) = \lim_{x \rightarrow x_0} \frac{f(x) - f(x_0)}{x - x_0} = \left(\frac{df(x)}{dx} \right)_{x=x_0}.$$

Pour calculer la vitesse moyenne d'un corps entre deux positions à des temps t_1 et t_2 :

$$v_{moy} = \frac{r(t) - r(t_0)}{t - t_0}$$

Pour calculer la vitesse instantanée du corps, il faut que l'intervalle de temps $t - t_0$ soit infiniment petit. On fait donc tendre t vers t_0

$$v_{inst} = \lim_{t \rightarrow t_0} \frac{r(t) - r(t_0)}{t - t_0} = \left(\frac{dr}{dt} \right)_{t=t_0}$$

Un peu de mécanique céleste

Les dérivées par rapport au temps

Pour calculer l'accélération moyenne (variation de vitesse) d'un corps entre deux positions à des temps t_1 et t_2 :

$$a_{moy} = \frac{v(t) - v(t_0)}{t - t_0}$$

Pour calculer l'accélération instantanée du corps, il faut que l'intervalle de temps $t - t_0$ soit infiniment petit. On fait donc tendre t vers t_0

$$a_{inst} = \lim_{t \rightarrow t_0} \frac{v(t) - v(t_0)}{t - t_0} = \left(\frac{dv}{dt} \right)_{t=t_0} = \left(\frac{d\left(\frac{dr}{dt}\right)}{dt} \right)_{t=t_0} = \left(\frac{d^2 r}{dt^2} \right)_{t=t_0}$$

De manière générale : $\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d^2\vec{r}}{dt^2}$

Un peu de mécanique céleste

Retour au problème à deux corps

$$m\vec{a}_B = -\frac{GMm}{r^2} \frac{\vec{r}}{\|\vec{r}\|}$$

On introduit les dérivées, on est toujours dans le référentiel lié à O :

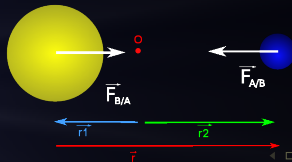
$$\vec{a}_B = \frac{d^2\vec{OB}}{dt^2}$$

Comme O est le centre de masse :

$$\vec{OB} = \frac{M}{M+m} \vec{r}$$

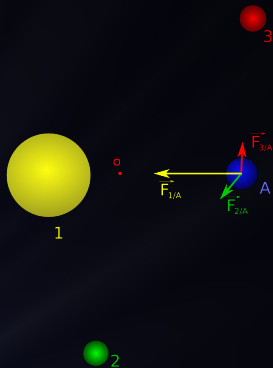
Ainsi, on obtient l'équation du mouvement de B :

$$\frac{d^2\vec{r}}{dt^2} = -\frac{G(M+m)}{r^3} \vec{r}$$



Un peu de mécanique céleste

Passage au problème à 2 corps perturbés



$$\frac{d^2 \vec{r}}{dt^2} = -\frac{G(m_1 + m_A)}{r^3} \vec{r} + \sum_{i=2}^3 G(m_i + m_A) \left(\frac{\vec{A}i}{Ai^3} - \frac{\vec{O}i}{Oi^3} \right)$$

Les modèles dynamiques

- Qu'est ce que c'est ?
 - C'est le **modèle** de l'évolution d'un système dans le temps
 - On décrit et on explique les causes les causes du mouvement
- Quel est le but ?
 - Pouvoir reproduire l'évolution d'un système
 - Comprendre comment l'environnement d'un objet influence son mouvement
- Comment s'y prendre ?
 - Repérer les effets à inclure dans le modèle
 - Les masses
 - Les distances
 - Les effets non-gravitationnels...
 - Modéliser les effets
 - Les inclure dans les équations du mouvement

L'ancien modèle : Marsden 1963

- Les FNG causent un retard ou une avance du passage au périhélie
- Les effets saisonniers (comme sur la Terre) ne sont pas pris en compte
- Activité globale de la moitié d'un noyau (géométrie d'illumination et d'émission ignorée)
- Le noyau est supposé constitué de glace pure

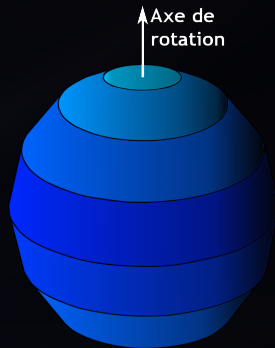


Le modèle en cours

Hypothèses du modèle

- Modèle pseudo-sphérique découpé en bandes latitudinales
- Inertie thermique du noyau est négligée
- La vitesse du gaz est proportionnelle à la vitesse thermique du gaz

Ces hypothèses sont moins restrictives que celles de Marsden et permettent les effets saisonniers

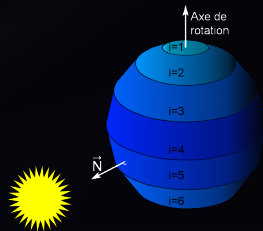


Le modèle en cours

Expression de la force

$$\left(\frac{d\vec{F}(t)}{dS} \right)_i = Z_i(t) \cdot V_{g_i}(t) \cdot M_{H_2O} \cdot \vec{N}_i$$

- Le taux de sublimation Z et la température sont calculés à partir de l'incidence des rayons du soleil
- Calcul de la vitesse du gaz V_g à partir de la température



Le modèle en cours

Les équations du mouvement

Les mêmes que pour les problème à deux corps perturbés auxquelles on ajoute les ANG :

$$\frac{d^2 \vec{r}}{dt^2} = \vec{A}_g + \vec{A}_{NG}$$

$$\vec{A}_{NG}(t) \propto \frac{1}{\rho R} \sum_{i=1}^k C_i \left(\frac{d\vec{F}(t)}{dS} \right)_i$$

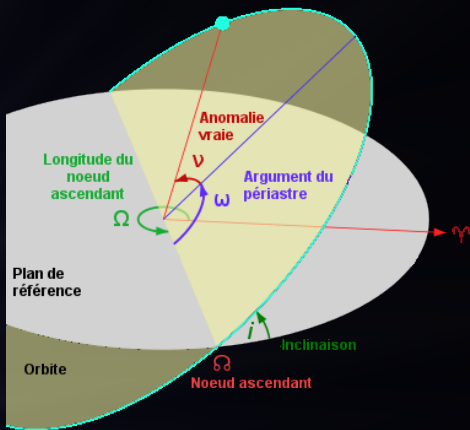
- ρR : produit de la densité par le rayon du noyau
- C_i : coefficients relatifs à l'activité de la surface

Les paramètres d'une orbite

a = demi-grand axe

e = excentricité

- $e=0 \mapsto$ cercle
- $e=1 \mapsto$ parabole
- $0 < e < 1 \mapsto$ ellipse
- $e > 1 \mapsto$ hyperbole

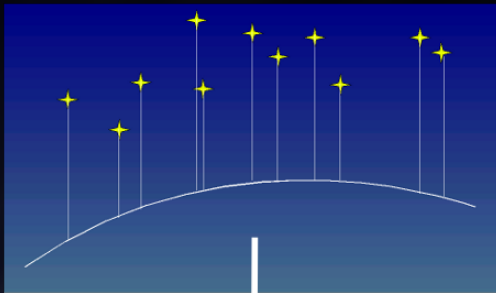


L'intégration du problème

L'intégration numérique



L'ajustement du modèle



Perspectives

- Application du modèle aux comètes : Borelly, Wild 2, Hartley 2, (Halley ?)
- Ajout de l'ajustement du taux de production d'eau et de la vitesse du gaz
- Extension du modèle à une force ellipsoïdale
- Utilisation du modèle pour interpréter les mesures astrométriques de GAIA

Merci !