

Gravitation – Références – Astronomie – Métrologie

# Development of Techniques to Study the Dynamic of Highly Eccentric Elliptical Orbit

Guillaume Lion

Journées de la SF2A

Paris, 20-23 juin 2011



Observatoire  
de la CÔTE d'AZUR



INSU  
Observer & comprendre

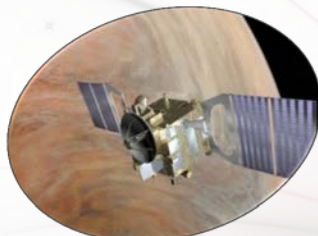




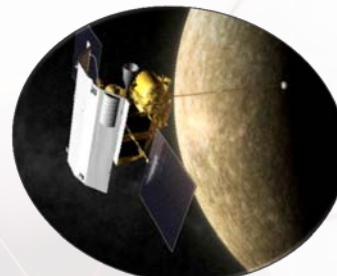
## Missions spatiales en cours...



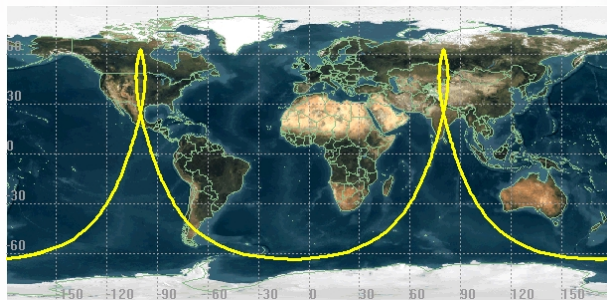
MEX ( $e=0.61$ )



VEX ( $e=0.84$ )



Messenger ( $e=0.74$ )



Trace orbite Molniya

Trace orbite  
Tundra



## Autres :

- Orbites de transfert géostationnaire (GTO)
- Débris spatiaux
- Certains satellites placés sur des orbites Molniya et Tundra

## Intérêts scientifiques

- Géodésie
- Planétologie
- Débris spatiaux
- Observation de l'Univers
- Dans le cadre de la loi spatiale
- etc...

## Futures missions

- MMS (NASA / 2014)
- Proba-3 (ESA / 2016)
- STE-QUEST (ESA / présélectionné en M3)

### Numérique

privilégie la précision (court intervalle de temps)

### Analytique

privilégie la compréhension dynamique, les moyens d'analyse et la rapidité de calcul (grand intervalle de temps)

## Outils traditionnels de la mécanique spatiale



**Très mal adaptés aux orbites très excentriques (HEO)  
autant sur le plan analytique que numérique**

## Méthodes Numériques

- Loi des aires : - variation de position et vitesse élevée au périégée
  - variation de position et vitesse faible à l'apogée
- ⇒ Problème pour intégrer l'équation du mouvement du satellite
- Equation de Kepler plus difficile à résoudre
- Problème de stabilité des fonctions d'excentricité classiques

## Solutions proposées

- Réduction du pas d'intégration ou pas variable
- Technique de régularisation d'orbite
- Utilisation d'intégrateurs dits géométriques
- Equation de Kepler : choisir un algorithme adéquate
- Utiliser des relations de récurrence

## Méthodes Analytiques

Fonctions perturbatrices développées en excentricité jusqu'à un certain ordre

- ⇒ converge très lentement ou pas du tout
- ⇒ perte de précision

## Solution proposée

Eviter tout développement en excentricité

# Méthodes Numériques

## Construit sur la base de la Mécanique Géométrique Discrète

### Préserve la structure géométrique

- Forme symplectique
- Invariants et symétries associées
- Intégrabilité
- Réversibilité

### Limitations des intégrateurs classiques

- Dissipation de l'énergie
- Invariants varient
- Symétries se brisent
- Très lourds en temps de calcul

### Avantages des intégrateurs géométriques

- Grande stabilité à très long terme
- Faible coût de calcul
- Très bonne précision
- Facile à implémenter

### Il existe deux familles :

- Intégrateurs symplectiques pour les systèmes Hamiltonien
- Intégrateurs variationnels pour les systèmes Lagrangien/Hamiltonien

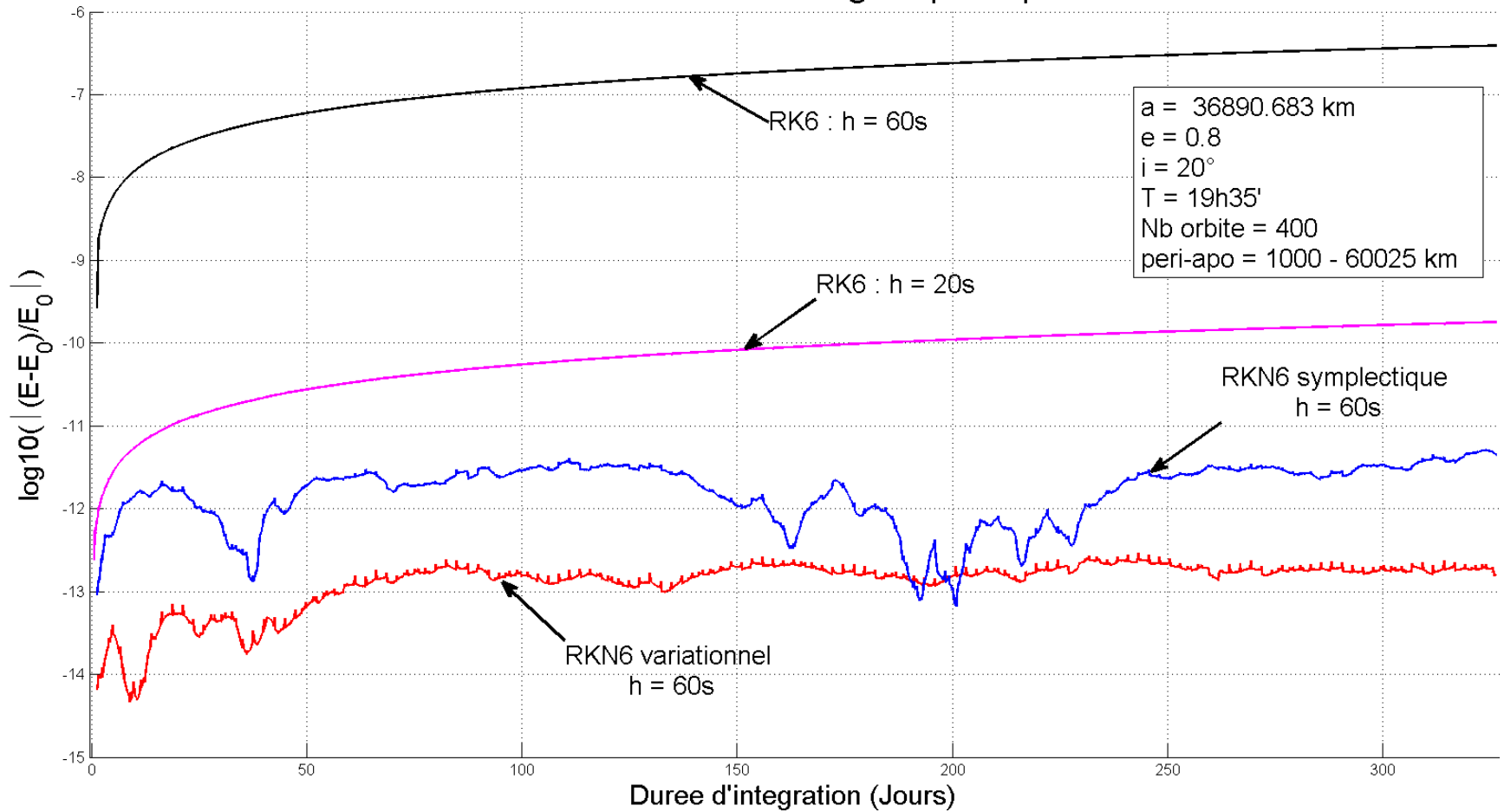


Etapes \ Domaines	Continue	Discret
Lagrangien	$L(q, \dot{q})$	$L_D(q_n, q_{n+1})$
Intégrale d'Action	$S = \int_{t_0}^{t_1} L(q, \dot{q}) dt$	$S_D = \sum_{n=0}^{N-1} L_D(q_n, q_{n+1})$
Principe variationnel	$\delta S = 0$	$\delta \sum_{n=0}^{N-1} L_D(q_n, q_{n+1}) = 0$
Eq. d'Euler-Lagrange	$\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \right) - \left( \frac{\partial L}{\partial q} \right) = 0$	$D_2 L_D(q_{n-1}, q_n) + D_1 L_D(q_n, q_{n+1}) = 0$
Transformation Legendre	$p = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}}$	$p_n = -D_1 L_D(q_n, q_{n+1})$
Eq. d'Hamilton	$\dot{q} = \frac{\partial H}{\partial p}; \dot{p} = -\frac{\partial H}{\partial q}$	$p_n = -D_1 L_D(q_n, q_{n+1})$ $p_{n+1} = D_2 L_D(q_n, q_{n+1})$

**A résoudre**

Par exemple : méthode de Galerkin + quadrature de Gauss-Lobatto IIIA  
+ schéma RKN (Runge-Kutta-Nyström)

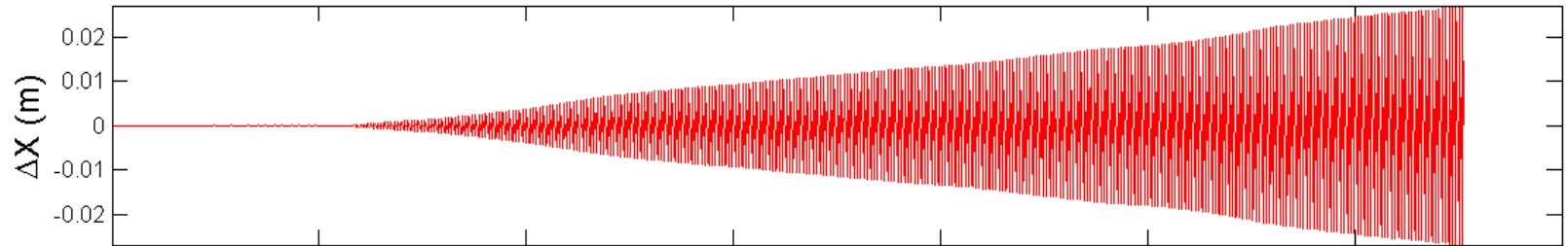
## Erreur relative sur l'energie : pb képlérien



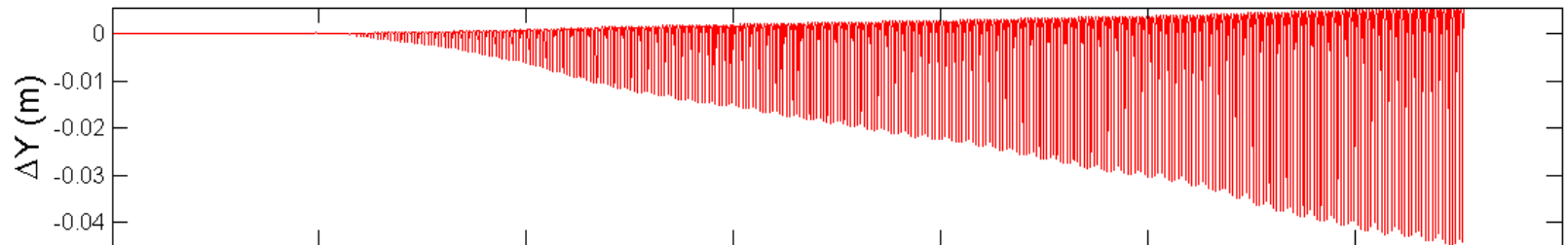


# Erreurs : Int. Varia. RKN6 – Solution Analytique -> Pb Képlérien

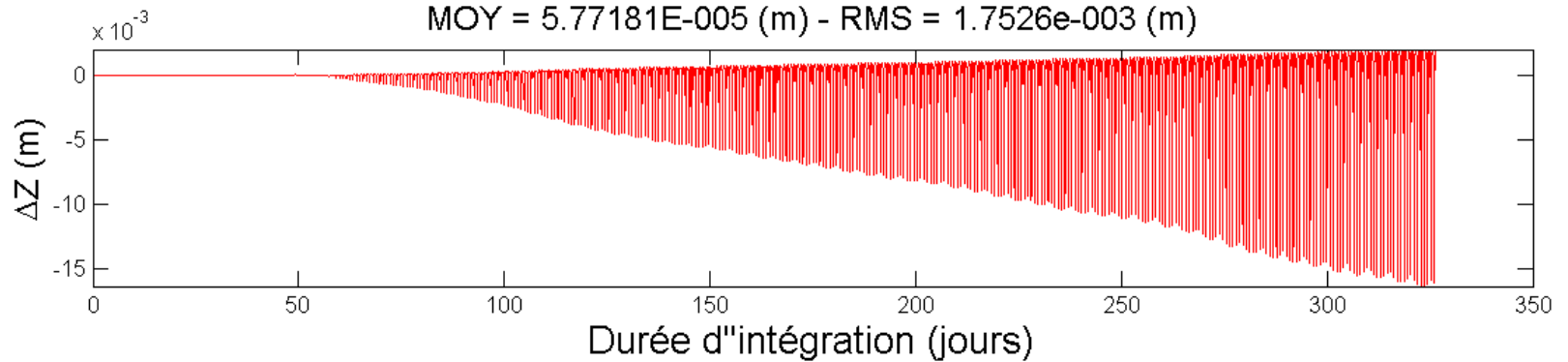
MOY =  $-4.12912\text{E-}007$  (m) - RMS =  $6.5733\text{E-}003$  (m)



MOY =  $1.58285\text{E-}004$  - RMS =  $4.8150\text{E-}003$



MOY =  $5.77181\text{E-}005$  (m) - RMS =  $1.7526\text{e-}003$  (m)



# Méthodes Analytiques

Problème non intégrable

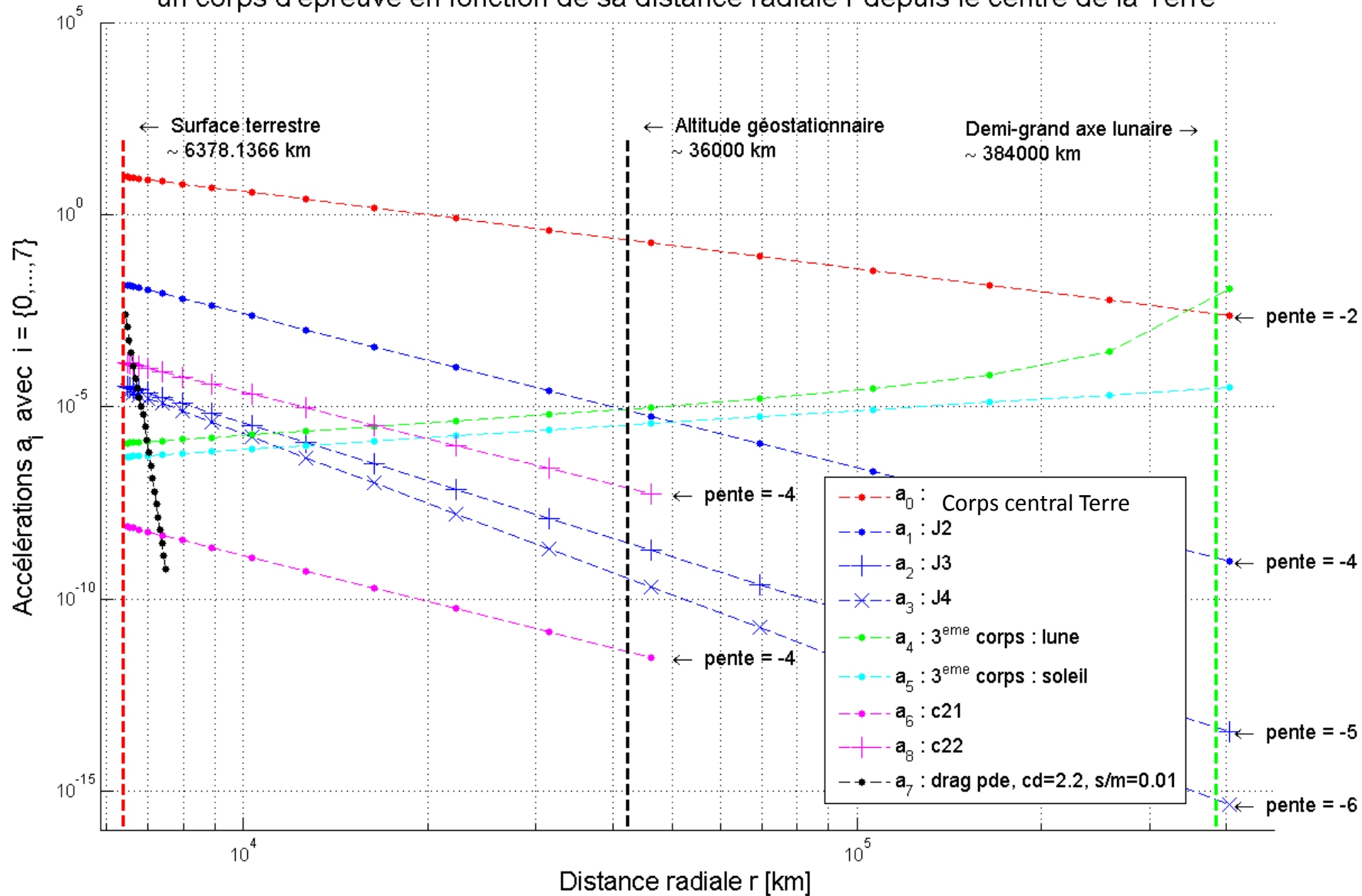
(nombre d'invariants différent au nombre de degrés de liberté du système)



Méthodes perturbatives

Pour un système perturbé, permettent d'obtenir une solution approchée pour lequel on connait déjà la solution non perturbée.

# Accélérations d'origines gravitationnelles et non gravitationnelles ressenties par un corps d'épreuve en fonction de sa distance radiale $r$ depuis le centre de la Terre



-> Hamiltonien du système :  $H = K - U$

-> Forme du potentiel perturbateur :

$$U = \frac{\mu}{r} \left[ 1 - \left( \frac{R_e}{r} \right)^2 J_2 P_2(\sin \varphi) \right]$$

### Méthode de Brouwer :

- Consiste à réduire le nombre de degré de liberté du système afin de le rendre intégrable
- On transforme l'hamiltonien par des changements de variables canoniques de façon à ce que l'hamiltonien final ne dépende plus des variables angulaires



On souhaite construire une théorie pour le 3<sup>ème</sup> corps sous forme :

- non développée en excentricité (on évite les troncatures et problèmes de convergence)
- compacte
- exprimée en éléments orbitaux
- paramétrable

La fonction perturbatrice de ce problème peut se mettre sous la forme :

$$R = \frac{\mu'}{a'} \sum_{n \geq 2} \sum_{m=-n}^n \sum_{m'=-n}^n \sum_{p=0}^n \sum_{p'=0}^n \left( \frac{r}{a} \right)^n \left( \frac{a'}{r'} \right)^{n+1} \mathcal{D}_{nmm'pp'}(I, I', \varepsilon) \exp i(\Psi_{nmp} - \Psi'_{nm'p'}),$$

$$\Psi_{nmp} = (n - 2p)(\omega + \nu) + m\Omega,$$

$$\Psi'_{nm'p'} = (n - 2p')(\omega' + \nu') + m'\Omega'$$

**Comment développer ces fonctions en éléments orbitaux?**

Habituellement, on utilise des développements en série de Fourier de l'anomalie moyenne  $M$  et de coefficients dépendant de l'excentricité :

$$\left(\frac{r}{a}\right)^n \exp im\nu = \sum_{s=-\infty}^{+\infty} X_s^{n,m}(e) \exp imM$$


### Problèmes

Quand  $e$  est grand : - convergence très lente de ces séries  
- divergence des développements en excentricité de  $X_s^{n,m}$

### Solution proposée

Changer de variable angulaire pour le satellite

$$\left(\frac{r}{a}\right)^n \exp im\nu = \sum_{s=-\infty}^{+\infty} Z_s^{n,m}(e) \exp imE$$

- Expression des  $Z_s^{n,m}$  toujours finie (Ref. Brumberg & Fukushima (1994))
- Si  $0 \leq |m| \leq n$  (vrai pour le pb du 3<sup>ème</sup> corps)  séries de Fourier finies

## Utilisation dans une théorie analytique

Outils fondamental dans les théories par transformation canonique

➔ Quadrature par rapport à l'anomalie moyenne  $M$  tel que :

$$\frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} f(M) dM$$

Technique classique

$$\frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} f(E) dM = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \frac{r}{a} f(E) dE$$

Technique utilisée

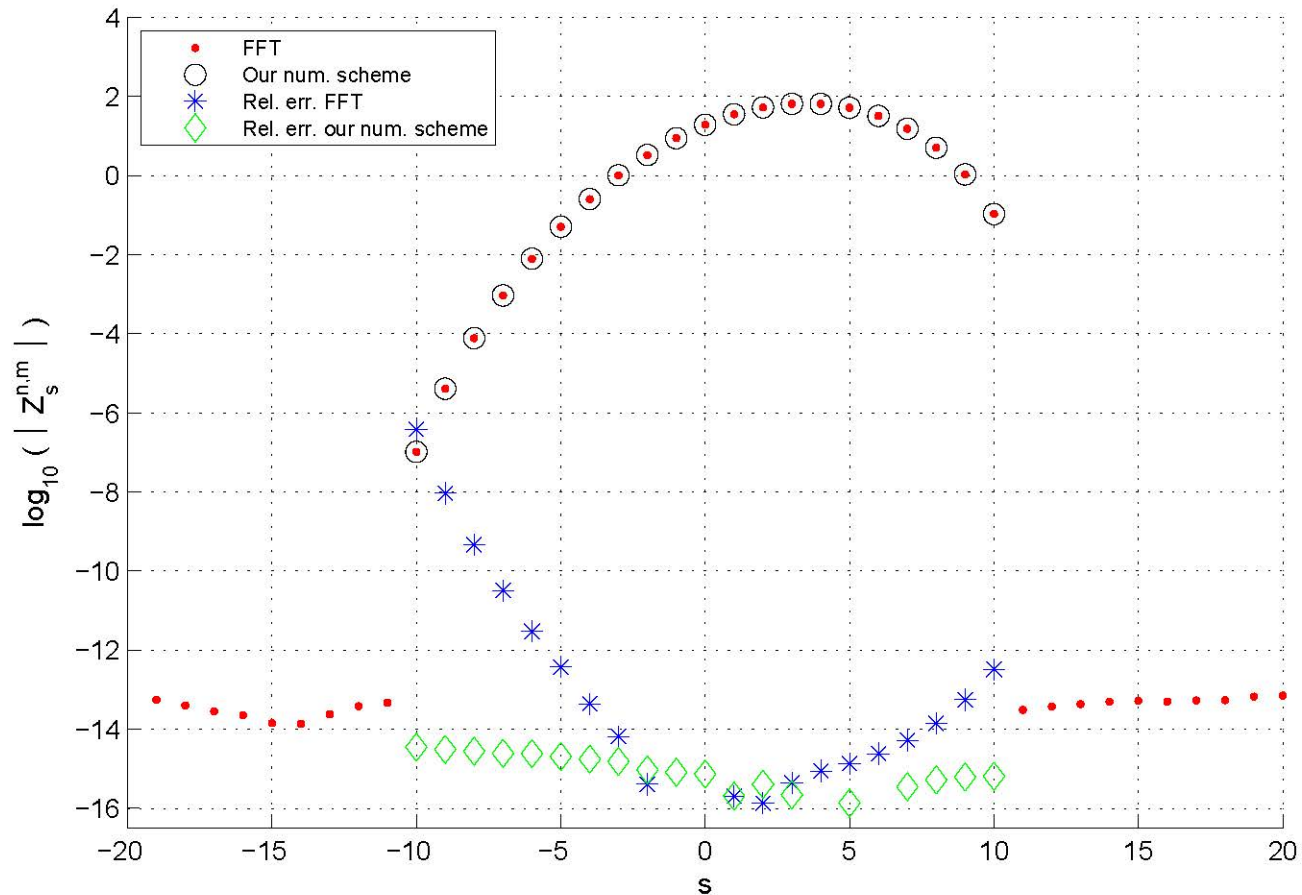
Ce qui revient à :  $Z_s^{n,m} \rightarrow Z_s^{n+1,m}$

## Méthode de calcul de ces coefficients de Fourier $Z$

- Analyse harmonique (FFT)
- Expressions analytiques
- Relations de récurrence

# Coefficients de Fourier Z pour $n=m=10$ et $e=0.8$

## Transformée de Fourier rapide (FFT) vs Relations de récurrence





### Intégrateurs variationnels

- Forme symplectique, conservation des moments, stable, etc...
- Résolution de systèmes quasi-intégrables
- Construction de schéma numérique d'ordre élevé  $L = L_{Kepler} + \varepsilon L_{perturbation}$
- > Résolution de systèmes dissipatifs et forcés
- > Intégrateurs à pas variable sans détruire la structure symplectique

### Théorie analytique

- Développement d'une théorie du 3<sup>ème</sup> sous forme compacte et paramétrable
- > Application de l'algorithme de Lie-Deprit
- > Prise en compte de la dépendance temporelle des angles du 3<sup>ème</sup> corps