Ondes gravitationnelles dans des systèmes binaires à grand rapport de masse

17eme journée CaSciModOT

RITTER Patxi

(LPC2E - MAPMO)





- Modélisation dans le cas des EMRIs

- Optimisation du code de calcul

- Réaction de radiation

- Relativité Générale : Cadre formel décrivant l'interaction entre matière et géométrie de l'espace-temps (Einstein 1915).
- Espace-temps : Variété différentielle décrite localement par les 10 composantes du tenseur metrique $g_{\mu\nu}$ obéissant à l'équation de champ d'Einstein





Onde Gravitationnelle (OG) : déformation de la courbure de l'espace-temps qui se propage à la vitesse de la lumière.

• OG engendrées par le mouvement et la dynamique de la source.



- Onde Gravitationnelle (OG) : déformation de la courbure de l'espace-temps qui se propage à la vitesse de la lumière.
- OG engendrées par le mouvement et la dynamique de la source.
- Mesure de variation relative de distance entre 2 points matériels (par interférométrie).





Variation de la longueur *L* au passage d'une OG

 $\delta L/L \approx 10^{-21} !!$



Détecteur interférométrique VIRGO sur le site de Cascina, près de Pise Cibles : TN binaire $(5M_{\odot} < M < 20M_{\odot})$, pulsar binaire $(1.4M_{\odot})$. Bande de fréquence : 10Hz - 1kHz



Laser Interferometer Space Antenna (LISA/NGO) Cibles : TN super-massifs $(10^6 M_{\odot} < M < 10^8 M_{\odot})$, EMRIs. Bande de fréquence : 10^{-4} Hz - 0.1Hz

Intérêt de la modélisation :



Dans la technique de filtres adaptés on corrèle la sortie bruitée du détecteur avec la forme d'onde prédite par la théorie ou patron d'onde.

Le patron d'onde doit rester en phase avec la forme d'onde exacte aussi longtemps que possible.

Trou noir (TN) : Objet compact formant une singularité de l'espace-temps = degré de courbure infini

Liens intimes entre trous noirs et OG

- TN et OG sont des distorsions de l'espace-temps (extrême pour le TN, minime pour les OG)
- TN et OG sont tous deux solutions du vide des équations d'Einstein.







Extreme Mass Ratio InspiralPerturbation de la métrique

$$g_{\mu\nu} = g_{\mu\nu}^{\text{Trou Noir}} + h_{\mu\nu}$$

 $h_{\mu\nu} \sim O(m_*/M)$

Linéarisation des équations de champ

$$G_{\mu\nu} \Big[g_{\mu\nu}^{\text{Trou Noir}} + h_{\mu\nu} \Big] = \frac{8\pi G}{c^4} \delta T_{\mu\nu}$$

Etoile supposée ponctuelle

$$\delta T_{\mu\nu} = m_* \int_{-\infty}^{+\infty} \delta^{(4)} (x^{\alpha} - X^{\alpha}(\tau)) \frac{dX^{\mu}}{d\tau} \frac{dX^{\nu}}{d\tau} d\tau$$

Décomposition sur une base d'harmoniques tensoriels

$$h_{\mu\nu} = \sum_{\ell,m} \sum_{i=1}^{10} h^{(i)\ell m}(r,t) Y_{\mu\nu}^{(i)\ell m}(\theta,\phi)$$



Equation de Regge-Wheeler-Zerilli

$$\left[-\frac{\partial^2}{\partial t^2} + \frac{\partial^2}{\partial r^{*2}} - V_{e/o}(r)^\ell\right] \psi_{e/o}^{\ell m}(r,t) = F_{e/o}^{\ell m}(t) \frac{\partial}{\partial r} \delta\left(r - R(t)\right) + G_{e/o}^{\ell m}(t) \delta\left(r - R(t)\right)$$

- $= \begin{array}{l} \psi_{e}^{\ell m} \text{ fonction d'onde paire} \\ \psi_{o}^{\ell m} \text{ fonction d'onde impaire} \end{array} \right\} \text{ exprimées à partir des } h^{(i)\ell m}$
- Discontinues à la position de la particule.
- Liées à l'énergie du système $\frac{dE}{dt} = \frac{1}{64} \sum_{\ell m} \frac{(\ell+2)!}{(\ell-2)!} \left[|\psi_e^{\ell m}|^2 + |\psi_o^{\ell m}|^2 \right]$

 $V_{e/o}^{\ell}, F_{e/o}^{\ell m}, G_{e/o}^{\ell m}$ fonctions analytiques $r*=r+2M\ln\left(\frac{r}{2M}-1\right)$ coordonnée tortue R(t) trajectoire de la particule



Exemple pour des orbites génériques $\{t, R(t), \Theta(t), \Phi(t)\}$

$$\begin{split} F_o^{\ell m}(t) &= \frac{8K}{\lambda} R\left(\dot{R}^2 - f(R)^2\right) \bar{A}^{\ell m} \\ G_o^{\ell m}(t) &= -\frac{8K}{\lambda} R\dot{R} \frac{d\bar{A}^{\ell m}}{dt} - \frac{8K}{\lambda} \left[\frac{R}{U^0} \frac{d}{dt} (U^0 \dot{R}) + \left(\dot{R}^2 - f(R)\right)\right] \bar{A}^{\ell m} \\ V_o^{\ell}(r) &= 2f(r) \left(\frac{\lambda + 1}{r^2} - \frac{3M}{r^3}\right) \end{split}$$

$$\begin{split} F_e^{\ell m}(t) &= -8K \frac{Rf(R)\left(\dot{R}^2 - f(R)^2\right)}{\lambda R + 3M} \bar{Y}^{\ell m} \\ G_e^{\ell m}(t) &= 16K \frac{R\dot{R}f(R)}{\lambda R + 3M} \frac{d\bar{Y}^{\ell m}}{dt} - 16\frac{K}{\lambda} Rf(R) \dot{\Theta} \dot{\Phi} \partial_{\phi} \left(\partial_{\theta} - \cot\Theta\right) \bar{Y}^{\ell m} + 8K \frac{R^2 f(R)^2}{\lambda R + 3M} \left(\dot{\Theta}^2 + \sin^2\Theta \dot{\Phi}^2\right) \bar{Y}^{\ell m} \\ &- 4\frac{K}{\lambda} Rf(R) \left(\dot{\Theta}^2 - \sin^2\Theta \dot{\Phi}^2\right) \left(\partial_{\theta}^2 - \cot\Theta \partial_{\theta} - \frac{1}{\sin^2\Theta} \partial_{\phi}^2\right) \bar{Y}^{\ell m} \\ &+ 8K \frac{\dot{R}^2 \left[(\lambda + 1)(6RM + \lambda R^2) + 3M^2\right]}{R(\lambda R + 3M)^2} \bar{Y}^{\ell m} - 8K \frac{f(R)^2 \left[R^2 \lambda (\lambda + 1) + 6\lambda RM + 15M^2\right]}{R(\lambda R + 3M)^2} \bar{Y}^{\ell m} \\ V_e^{\ell}(r) &= 2f(r) \frac{[\lambda^2 (\lambda + 1)r^3 + 3\lambda^2 Mr^2 + 9\lambda M^2 r + 9M^3]}{r^3 (\lambda r + 3M)^2} \end{split}$$

où
$$K = (\pi m_0 U^0) / (\lambda + 1), \lambda = \frac{1}{2} (\ell - 1) (\ell + 2), f(r) = 1 - 2M / r \text{ et } A^{\ell m} = \left(\frac{\dot{\Theta}}{\sin\Theta} \partial_{\phi} - \sin\Theta \dot{\Phi} \partial_{\theta}\right) Y_{-p.14/23}^{\ell m}$$



Cellules vides $\psi_{A}^{\ell m} = -\psi_{D}^{\ell m} + \left(\psi_{B}^{\ell m} + \psi_{C}^{\ell m}\right) \left(1 - \frac{\Delta r^{*2}}{2}V(r)\right) + O(\Delta r^{*3})$

Cellules traversées par la trajectoire = zone de discontinuité de la fonction d'onde



 $\psi_A^{\ell m} = b\psi_B^{\ell m} + c\psi_C^{\ell m} + d\psi_D^{\ell m} + \sum_{p+q<3} \alpha_{pq} \left[\partial_t^p \partial_{r^*}^q \psi_x^{\ell m}\right] + O(\Delta r^{*3})$



Exemple pour une orbite elliptique (e = 0.5) dans le cas du mode quadrupolaire (ℓ, m) = (2,2)



Optimisation du code de calcul

Code en C (lib. GSL pour fonctions spéciales, syst. linéaires, ODE et harmoniques sphériques)

Cas de l'équation homogène (cellules vides).

$$\left[-\frac{\partial^2}{\partial t^2} + \frac{\partial^2}{\partial r^{*2}} - V(r)^\ell\right]\psi^{\ell m}(r,t) = 0$$

Stages étudiants au LIFO encadrés par S. Jubertie

- version C++
- Optimisation des routines de calcul
- **SSE**
- Threads Open MP
- CUDA

Gain de plus d'un ordre de grandeur en temps de calcul



Réaction de radiation



$$\frac{d^2 x^{\alpha}}{d\tau^2} + \Gamma^{\alpha}_{\beta\gamma} \frac{dx^{\beta}}{d\tau} \frac{dx^{\gamma}}{d\tau} = 0$$

Réaction de radiation



$$\frac{d^2 x^{\alpha}}{d\tau^2} + \Gamma^{\alpha}_{\beta\gamma} \frac{dx^{\beta}}{d\tau} \frac{dx^{\gamma}}{d\tau} = -\frac{1}{2} \left(g^{\alpha\lambda} + u^{\alpha} u^{\lambda} \right) \left(2\nabla_{\mu} h_{\lambda\nu} - \nabla_{\lambda} h_{\mu\nu} \right) u^{\mu} u^{\nu}$$

CONCLUSION

- Code permettant de générer les formes d'ondes à l'infini (sans réaction de radiation) pour tous types d'orbites.
- Code pour le problème de la chute radiale avec réaction de radiation.

PERSPECTIVES

- Finaliser le travail sur la réaction de radiation.
- Passer à l'évolution orbitale dans le cas d'orbites génériques.
- Jauge harmonique

Merci