

# *Equations pour les mesures gradiométriques (GOCE)*

*G. Balmino , CNES-GRGS*

*Ecole d' été du GRGS  
« Détermination du champ de gravité terrestre  
par les nouvelles missions spatiales »*

*Forcalquier, 2-6 Septembre 2002*

## CE QUE MESURE UN GRADIOMETRE

2

Rappel (cf. cours de P. Touboul)

$$\begin{aligned}
 \overline{(\ddot{SP})}_{\mathcal{R}} &= \underbrace{\overline{(\ddot{SP})}_R}_{=0} + 2\dot{\overline{?}} \wedge \underbrace{\overline{(\dot{SP})}_R}_{=0} + (\ddot{?})_R \wedge \overline{SP} + \dot{\overline{?}} \wedge (\dot{\overline{?}} \wedge \overline{SP}) \\
 &= \overline{\nabla_P U} - \overline{\nabla_S U} + \frac{\overline{f_{elect.}(P)}}{m_P} - \frac{\overline{F_{ext}} - \sum \overline{f_{elect.}}}{M_{sat} - \sum m_P}
 \end{aligned}$$

force électrostatique exercée par le satellite sur la masse d'épreuve  $m_P$

On calcule et soustrait le "mode commun"

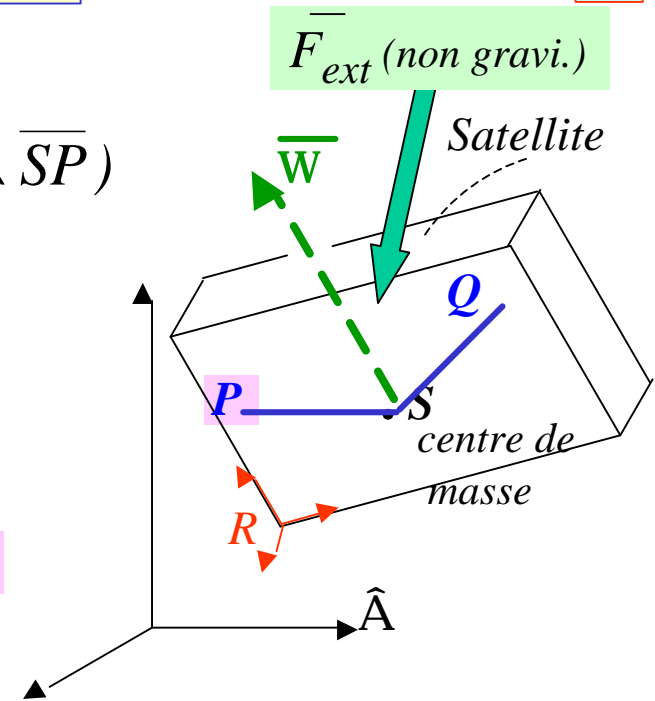
\* Un accéléromètre en  $P$  donne accès à :

$$\overline{w}_P = \underbrace{\overline{\nabla_P U} - \overline{\nabla_S U}}_{\text{mode commun}} - \underbrace{\overline{\dot{W}} \wedge \overline{SP}}_{\text{mode commun}} - \underbrace{\overline{W} \wedge (\overline{W} \wedge \overline{SP})}_{\text{mode commun}}$$

$$w_P = \nabla^2_P U \cdot SP - \dot{W} \cdot SP - W \cdot W \cdot SP$$

\* De même, en  $Q$  :

$$w_Q = \nabla^2_Q U \cdot SQ - \dot{W} \cdot SQ - W \cdot W \cdot SQ$$



$$\Omega = \begin{pmatrix} 0 & -w_3 & w_2 \\ w_3 & 0 & -w_1 \\ -w_2 & w_1 & 0 \end{pmatrix}$$



$$w_Q - w_P = \underbrace{[\tilde{\mathbf{N}}^2_S U - (\dot{\mathbf{W}} + \mathbf{W}^2)]}_{\mathbf{L}} \cdot [PQ]$$

$$\nabla^2 U \text{ ----- : sym.}$$

$$\Omega^2 = \begin{pmatrix} -\mathbf{w}_2^2 - \mathbf{w}_3^2 & \mathbf{w}_1\mathbf{w}_2 & \mathbf{w}_1\mathbf{w}_3 \\ \mathbf{w}_2\mathbf{w}_1 & -\mathbf{w}_3^2 - \mathbf{w}_1^2 & \mathbf{w}_2\mathbf{w}_3 \\ \mathbf{w}_3\mathbf{w}_1 & \mathbf{w}_3\mathbf{w}_2 & -\mathbf{w}_1^2 - \mathbf{w}_2^2 \end{pmatrix} \text{----- : sym.}$$

$$\dot{\Omega} \text{ ----- : anti-sym.}$$



$$\begin{aligned} \frac{1}{2}(\Lambda + \Lambda^T) &= \nabla^2 U - \Omega^2 \\ \frac{1}{2}(\Lambda - \Lambda^T) &= -\dot{\Omega} \end{aligned}$$

$$\Omega = \Omega_0 - 1/2 \int_{t_0}^t (\Lambda - \Lambda^T) dt$$

+ autres données d'attitude  
(senseurs stellaires)

## LES DIFFERENTES CONTRIBUTIONS A $\nabla^2 U$

### - POTENTIEL DU CORPS CENTRAL (TERRE)

Partie statique (« moyenne »)

Variations temporelles :

1. marées terrestres
2. marées océaniques
3. pression atmosphérique
4. humidité des sols,  
enneigement, ...

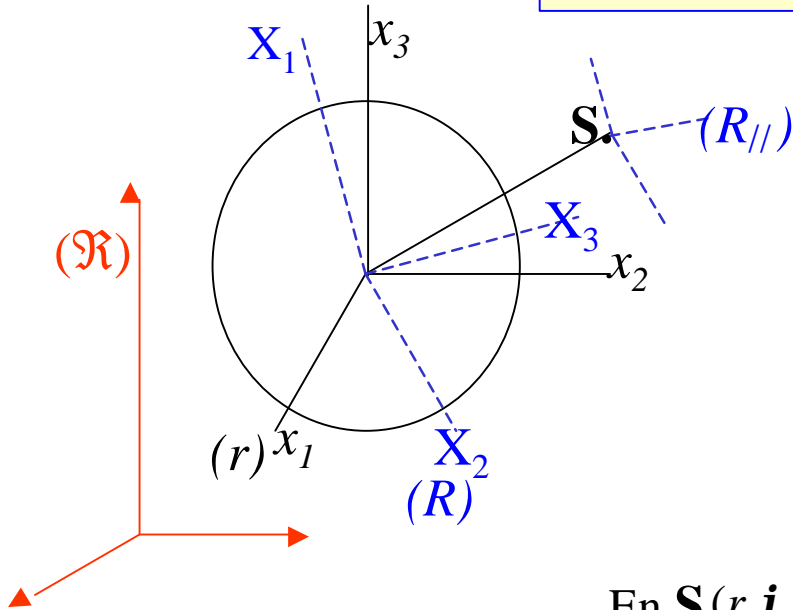
### - POTENTIELS « 3.ème - CORPS »

Satellite(s) naturel(s) : Lune

Soleil

Planètes

## CORPS CENTRAL



$(r) = \{x_i\}$  : fixe/corps

$(R) = \{X_i\}$  : repère du gradiomètre

$X_1$  : ~ vecteur vitesse

$X_2$  : ~ normal ,  $X_3$  : ~ radial

En  $\mathbf{S}(r, \mathbf{j}, \mathbf{l}) / (r)$

$$U = U_0 + \sum_{l>0} U_l$$

$$U_0 = GM / r$$

$$U_l = \frac{GM}{r} \left( \frac{R}{r} \right)^l \sum_m K_{lm} Y_{lm}(\mathbf{j}, \mathbf{l})$$

$$= \sum_m K_{lm} u_{lm}(r, \mathbf{j}, \mathbf{l})$$

$K_{lm}, Y_{lm}$   
norm.

- Les mesures sont faites dans  $(R)$  :  $U''_{ij} = \partial^2 U / \partial X_i \partial X_j$

- On ne mesure pas (bien) tout le tenseur  $\nabla^2 U = (U''_{ij})$  !

*Pour GOCE :  $U''_{11}, U''_{22}, U''_{33}$  (et peut-être  $U''_{13}$ )*

Autres termes pas assez précis

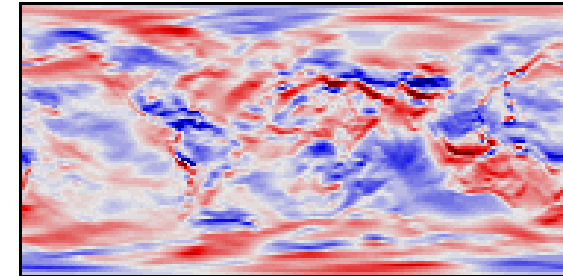
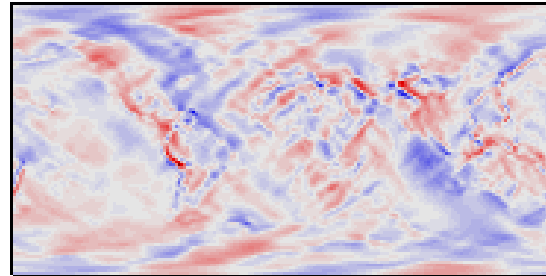
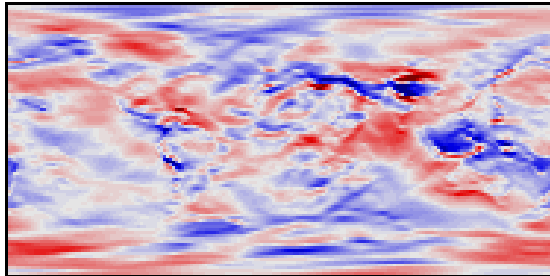
(erreurs sur  $\omega, \dot{\omega}, \dots$ )

# Les signatures du potentiel gravitationnel terrestre dans $U''_{ij}$

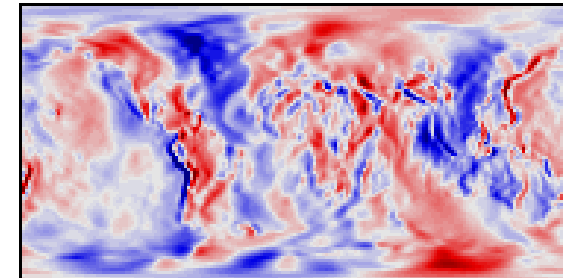
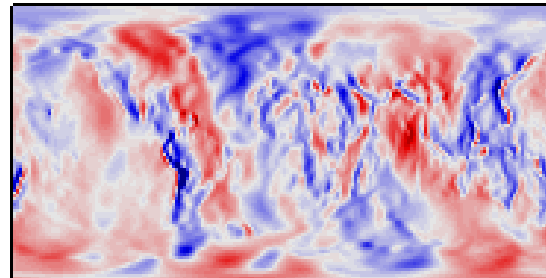
$x = X_1$

$y = X_2$

$z = X_3$

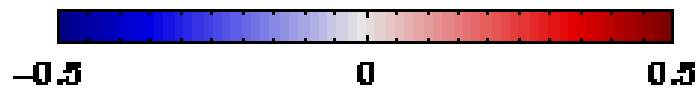


$x$

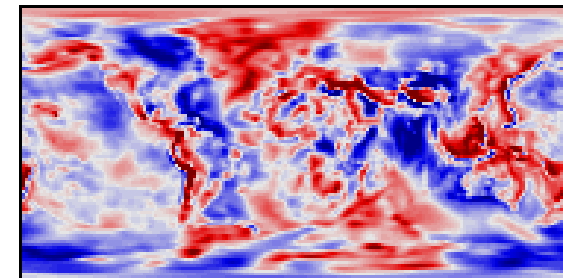


$y$

$U''_{ij} - W''_{ij}$  (Eötvös)



*Par rapport aux  $W''_{ij}$  d'un ellipsoïde de référence dynamique*



$z$

Si mesures parfaites : une seule composante suffit

En présence d'erreurs de mesures : plusieurs composantes nécessaires

Si  $\mathbf{X} = \mathbf{M} \mathbf{x}$  , avec  $\mathbf{M}^T = \mathbf{M}^{-1}$

on a :

$$\begin{aligned} (\nabla U)_{(R)} &= \mathbf{M} (\nabla U)_{(r)} \\ (\nabla^2 U)_{(R)} &= \mathbf{M} (\nabla^2 U)_{(r)} \mathbf{M}^T \end{aligned}$$

↳ il faut écrire l'équation d'observation dans ( R )

→ Dans ( R ) :

$$\begin{aligned} U''_{ij}(obs) - U''_{ij}(calc) &= \sum_{lm} (\partial U''_{ij} / \partial K_{lm})_{(R)} DK_{lm} \\ &= \sum_{lm} [ \sum_{kn} M_{ik} (\partial U''_{kn} / \partial K_{lm})_{(r)} M_{jn} ] DK_{lm} \end{aligned}$$

$$= \frac{\partial^2 u_{lm}}{\partial x_k \partial x_n}$$

(cf. planche 5)

Formalisme : non singulier aux pôles (et aussi précis)  
 stable (précis)  $\forall \varphi, \forall (l,m)$  ;  $(l,m : \text{grands, } \sim 300 \text{ à } 1000)$   
 rapide  $\rightarrow$  récurrences

Bases :  $Y_{lm}(\varphi, \lambda) = P_{lm}(\sin \varphi) \mathbf{e}^{i m \lambda}$

$$\theta_k = x_k / r, \quad \xi = \theta_1, \quad \eta = \theta_2$$

$$\xi + i \eta = \cos \varphi \mathbf{e}^{i \lambda}$$

$\rightarrow$  récurrences pour  $\xi^m, \eta^m$  et dérivées /  $\lambda$

Relations de récurrence sur les polynômes d'Helmholtz

$H_{lm}$  et leurs dérivées,

avec :  $P_{lm}(\sin \varphi) = \cos^m \varphi \cdot H_{lm}(\sin \varphi)$

(sous forme normalisée)



*cf. cours de J.C. Marty, R. Biancale*



N.B.

1.  $(\nabla^2 U_0)_{(R)}$  peut être traité à part

$$\text{On a directement } \nabla^2 U_{0,ij} = GM (3 x_{ij} / r^2 - \mathbf{d}_{ij}) / r^3$$

2.  $\nabla^2 U$  est symétrique

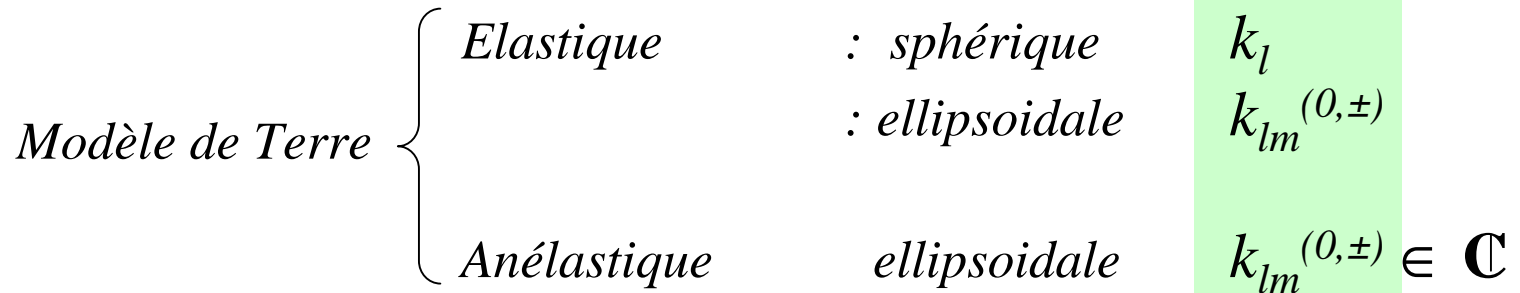
3.  $U$  est harmonique à l'extérieur des masses

$$\Leftrightarrow \text{vérifie l'équation de Laplace } \sum_i U_{ii}'' = 0$$

*5 composantes  
indépendantes*

4.  $U''_{ij}$  est (également) calculé dans les équations aux variations

1. Marées terrestres



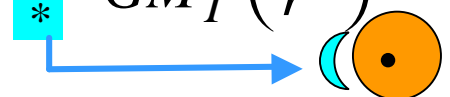
nombre  
de Love

→ Corrections aux  $K_{lm}$  statiques :

$$(i) \dots \Delta_1 K_{lm} = \frac{k_{lm}^0}{2l+1} \sum_{*} \frac{GM^*}{GM_T} \left( \frac{R}{r^*} \right)^{l+1} \tilde{Y}_{lm}(\Phi^*, \Lambda^*)$$

*conj.*

*dans (r)*



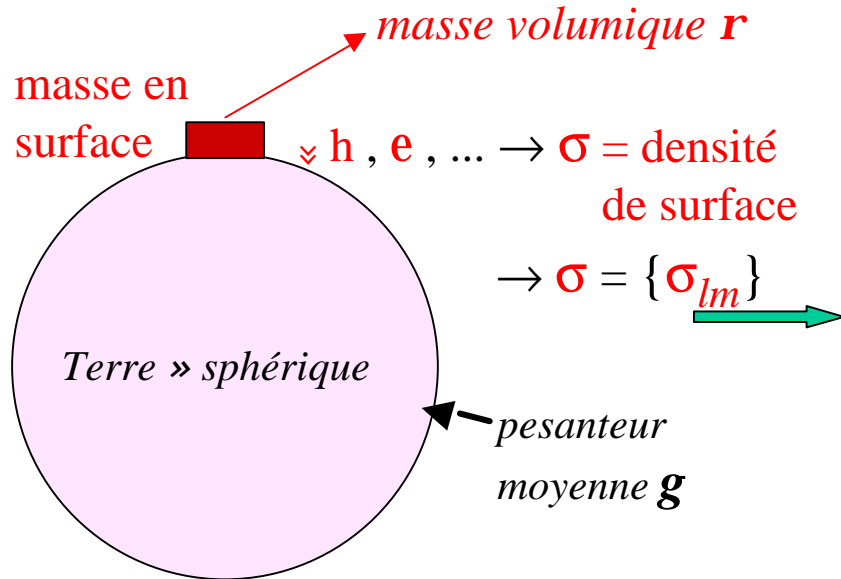
+ termes indirects sur  $K_{4m}$  :  $f(k_{2m}^+)$  ..... (ellipticité)

(ii) ..... termes correctifs dépendant de la fréquence (temporelle)

$\Delta_2 K_{lm}$  : cf. "Standards" IERS ; Cours de J.C. Marty  
Cours de J.M. Lemoine, G. Ramilien

→  $\Delta K_{lm} = \Delta_1 K_{lm} + \Delta_2 K_{lm}$

Autres effets



2. marées océaniques

pour chaque onde :

$$h = \{h_{lm}\} \rightarrow \sigma_{lm} = \rho_{\text{océan}} \cdot h_{lm}$$

3. pression atmosphérique

$$p = \{p_{lm}\} \rightarrow \sigma_{lm} = p_{lm} / g$$

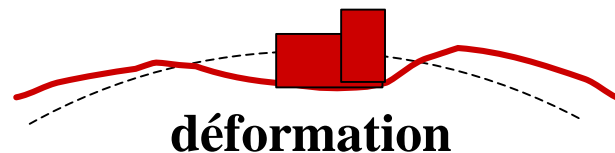
4. humidité des sols, enneigement, ...

$\epsilon = \{\epsilon_{lm}\}$  : hauteur de matériau

$$\epsilon_{\text{equiv. eau}} = \{\tilde{\epsilon}_{lm}\} \rightarrow \sigma_{lm} = \rho_{\text{eau}} \cdot \tilde{\epsilon}_{lm}$$

$$\Delta U = \frac{G}{r} 4p R^2 \sum_{l,m} \left(\frac{R}{r}\right)^l \frac{1}{2l+1} s_{lm} Y_{lm}(j, I) = \sum_l \Delta U_l$$

Attention !



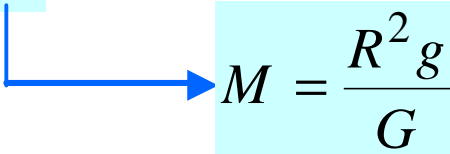
$$\dots + \underbrace{k'_l}_{\text{nombre de Love de charge}} \Delta U_l$$

Donc, si l'on écrit :

$$\Delta U = \frac{GM}{r} \sum_{l,m} \left( \frac{R}{r} \right)^l \Delta K_{lm} Y_{lm}(\mathbf{j}, I)$$

alors :

$$\Delta K_{lm} = \frac{4p R^2}{M} \frac{1+k'_l}{2l+1} \mathbf{S}_{lm}$$

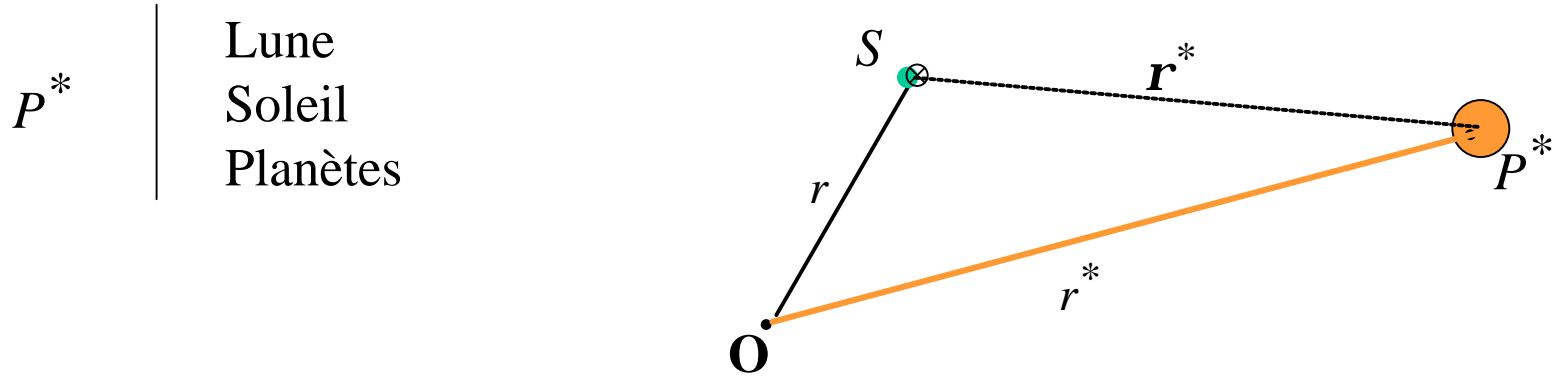


$$M = \frac{R^2 g}{G}$$



$$\Delta K_{lm} = 4p \frac{G}{g} \frac{1+k'_l}{2l+1} \mathbf{S}_{lm}$$

déterminables  
(éventuellement)



$$U_S^* = \sum_{P^*} GM^* \left( \frac{1}{r^*} - \frac{\bar{r} \cdot \bar{r}^*}{r^{*3}} \right)$$

→ Dans le repère lié au corps, ou tout autre repère :

$$\bar{r} = (x_i)$$

$$\bar{r}^* = (x_i^*)$$

$$U_{ij}^{*''} = \frac{GM^*}{r^{*3}} \left[ 3(x_i - x_i^*)(x_j - x_j^*) / r^{*2} - d_{ij} \right]$$

***Problème :*** *la précision des mesures de gradients de gravité par micro-accélérométrie différentielle, dépend de la fréquence*

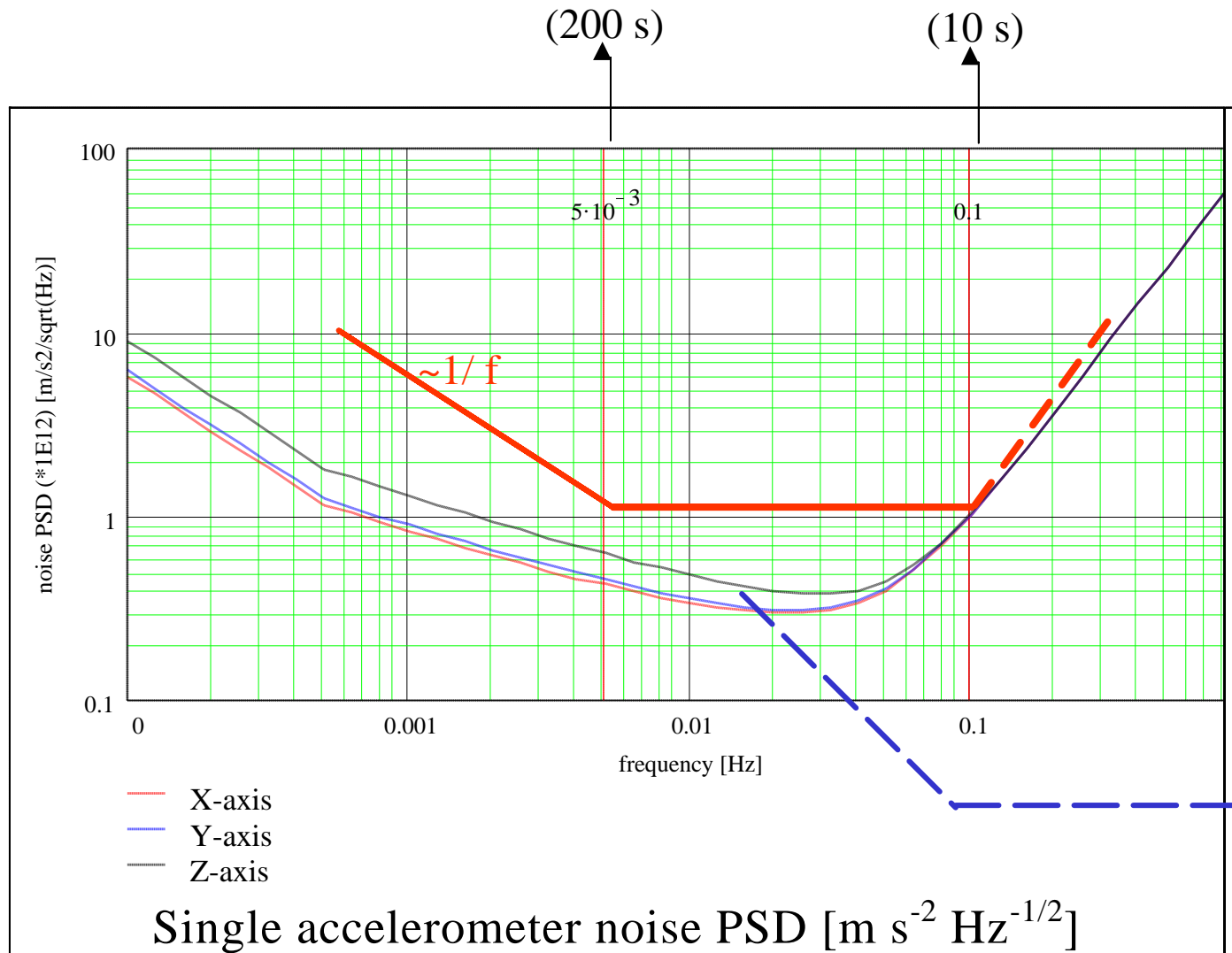
Pour GOCE , la précision est max. (et ~ constante) entre 0.005 et 0.1 Hz

(cf. Cours de P. Touboul)

1500 km - 75 km



- (i) Espérer étendre la précision à toutes les fréquences nécessaires par paramétrisation supplémentaire (en particulier à basse fréquence, en faisant confiance au SST-GPS , et/ou à l'aide d'un "très bon" modèle de référence à grandes longueurs d'ondes - par ex. issu de GRACE ...)
- ou (ii) Filtrer les mesures (... et aussi les équations d'observation) pour ne garder l'information que dans la bande de fréquence ad hoc



$$\sigma_{gg} = \sqrt{2} \sigma_g / L$$

Spécification  
initiale : —  
3 mE/√Hz entre  
0.005 et 0.1 Hz  
(pour L = 0.5 m)

*Performances  
prédites (à partir  
d'analyses et de  
tests)*

PSD : *Power Spectral Density* = densité spectrale de puissance du bruit (**h**)  
=  $\mathcal{F}_\omega\{\text{f.a.c.}(\mathbf{h})\}$   
→ transformée de Fourier

# FILTRAGE DES EQUATIONS GRADIOMETRIQUES (aperçu et fin)

16

Equations d'observation initiales

$$\begin{cases} \mathbf{Ax} = \mathbf{b} \\ \text{cov}(\mathbf{b}) = \Sigma = \text{cov}(\mathbf{h}) \end{cases}$$

$\Sigma := \mathfrak{F}^{-1}\{PSD_{\mathbf{h}}(\omega)\}$  : ses éléments sont fonction de l' intervalle de temps entre deux mesures, et de  $\mathbf{h}$

Soit  $F$  : filtre (opérateur linéaire) appliqué aux observations, et aux quantités théoriques et vecteurs colonnes de  $A$

$$\begin{array}{l} \bar{\mathbf{b}} = F \mathbf{b} \\ \bar{A} = F A \end{array} \quad \Longrightarrow \quad \begin{cases} \bar{A}x = \bar{\mathbf{b}} \\ \text{cov}(\bar{\mathbf{b}}) = \bar{\Sigma} = E(\bar{\mathbf{b}} \bar{\mathbf{b}}^T) = F \Sigma F^T \end{cases}$$

Soit  $R$  le facteur de Cholesky de  $\Sigma$ , i.e.  $\Sigma = R^T R$

$\Rightarrow$  si l'on prend  $F = (R^{-1})^T$  alors :  $\bar{\Sigma} = Id$ .

 voir cours de G. Métris



