

---

**Approche coopérative entre  
simulation numérique et essais**

**François Dubois**

Professeur des Universités  
Mathématiques appliquées

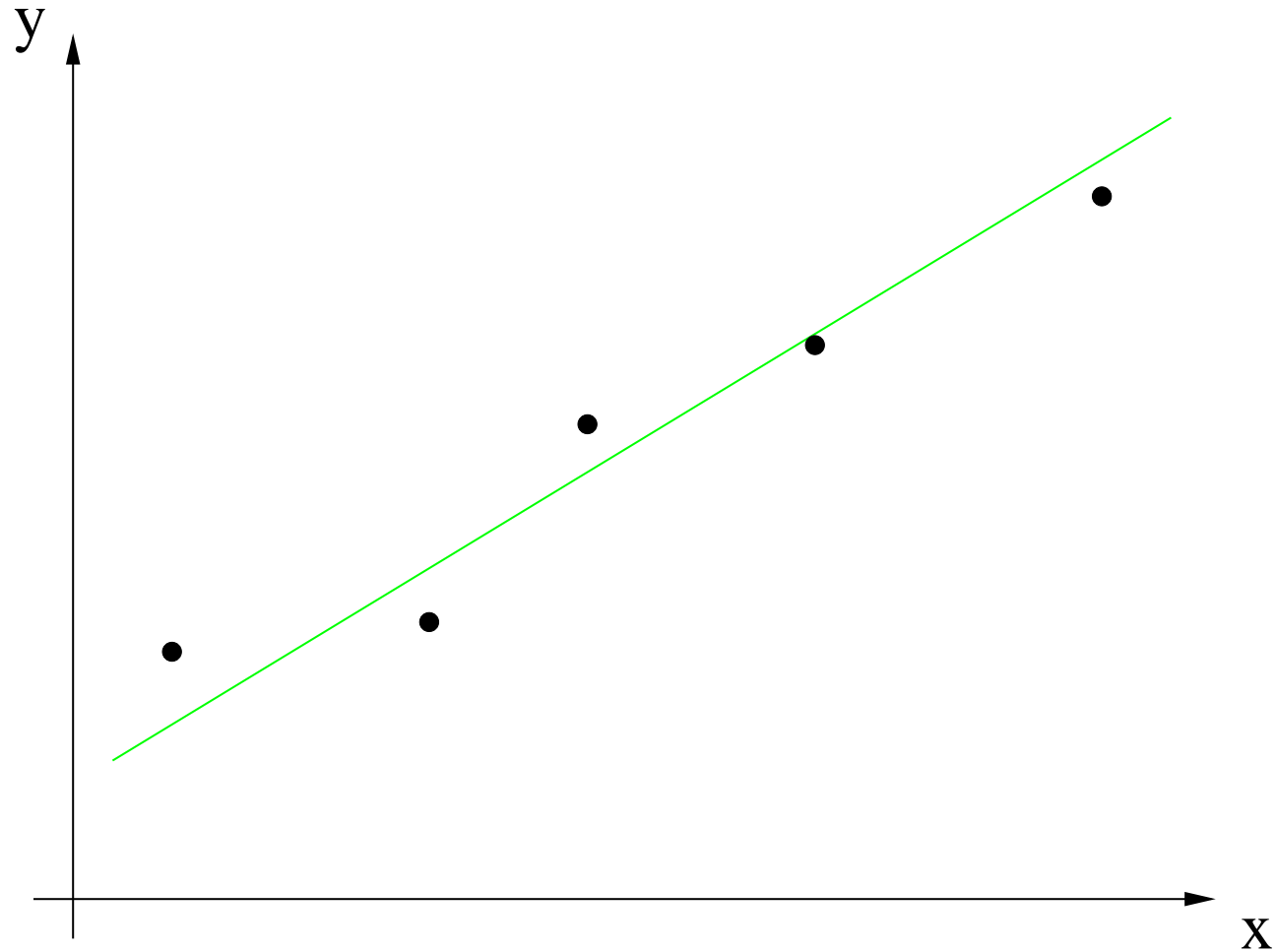
CNAM Paris et Université Paris Sud, Orsay

octobre 2008

---

## Points abordés

- 1) Méthode des moindres carrés
- 2) Descente du gradient pour les moindres carrés
- 3) Oscillateur harmonique
- 4) Une autre façon de calculer le gradient
- 5) Equation adjointe
- 6) Cas d'une équation différentielle générale



$N$  points expérimentaux  $(x_1, y_1), \dots, (x_N, y_N)$ .

Modèle mathématique :  $y = \alpha x + \beta$ .

Pour trouver les paramètres  $\alpha$  et  $\beta$ ,

on se définit une “fonctionnelle d’erreur”  $J$

$$J(\alpha, \beta) = \frac{1}{2N} \sum_{j=1}^N (y_j - \alpha x_j - \beta)^2$$

On minimise la fonctionnelle  $J(\bullet, \bullet)$ .

Au point de minimum éventuel  $(\alpha^*, \beta^*)$ ,

$$\frac{\partial J}{\partial \alpha}(\alpha^*, \beta^*) = 0, \quad \frac{\partial J}{\partial \beta}(\alpha^*, \beta^*) = 0.$$

Dans ce cas de la droite des moindres carrés,

on peut mener sans difficulté le calcul du gradient

$$\nabla J \equiv \left( \frac{\partial J}{\partial \alpha}, \frac{\partial J}{\partial \beta} \right)^t$$

de la fonctionnelle.

Pour  $J(\alpha, \beta) \equiv \frac{1}{2N} \sum_{j=1}^N (y_j - \alpha x_j - \beta)^2$ , on a

$$\frac{\partial J}{\partial \alpha}(\alpha, \beta) = \frac{1}{N} \sum_{j=1}^N (y_j - \alpha x_j - \beta) (-x_j)$$

$$\frac{\partial J}{\partial \beta}(\alpha, \beta) = \frac{1}{N} \sum_{j=1}^N (y_j - \alpha x_j - \beta) (-1).$$

On introduit les moyennes classiques

$$\langle x \rangle \equiv \frac{1}{N} \sum_{j=1}^N x_j, \quad \langle y \rangle \equiv \frac{1}{N} \sum_{j=1}^N y_j,$$

$$\langle x^2 \rangle \equiv \frac{1}{N} \sum_{j=1}^N x_j^2, \quad \langle xy \rangle \equiv \frac{1}{N} \sum_{j=1}^N x_j y_j, \quad \langle y^2 \rangle \equiv \frac{1}{N} \sum_{j=1}^N y_j^2.$$

Alors

$$\frac{\partial J}{\partial \alpha} = \alpha \langle x^2 \rangle + \beta \langle x \rangle - \langle xy \rangle, \quad \frac{\partial J}{\partial \beta} = \alpha \langle x \rangle + \beta - \langle y \rangle.$$

Le système d'équations

$$\frac{\partial J}{\partial \alpha}(\alpha^*, \beta^*) = 0, \quad \frac{\partial J}{\partial \beta}(\alpha^*, \beta^*) = 0$$

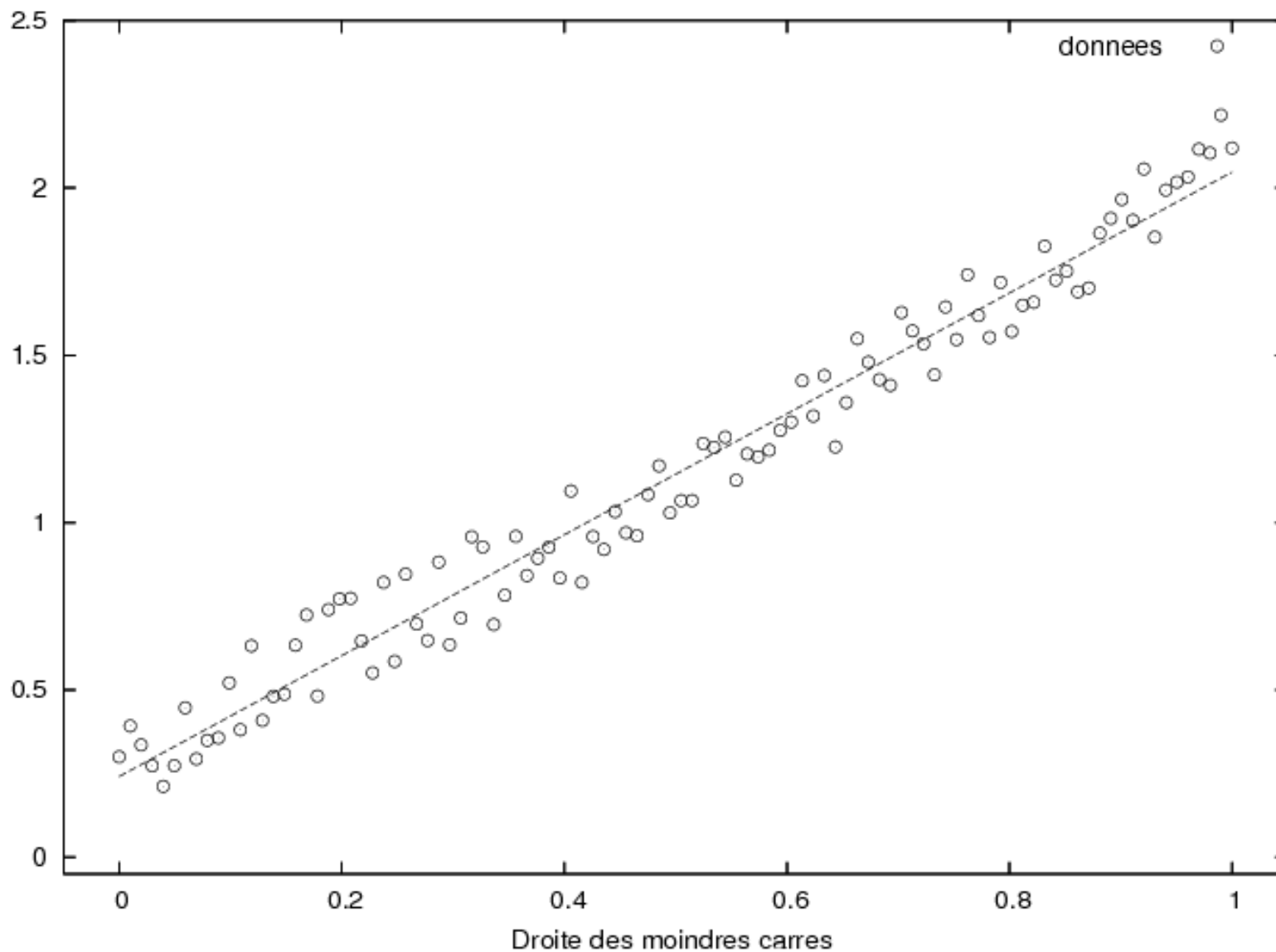
se traduit par un système linéaire

de deux équations à deux inconnues :

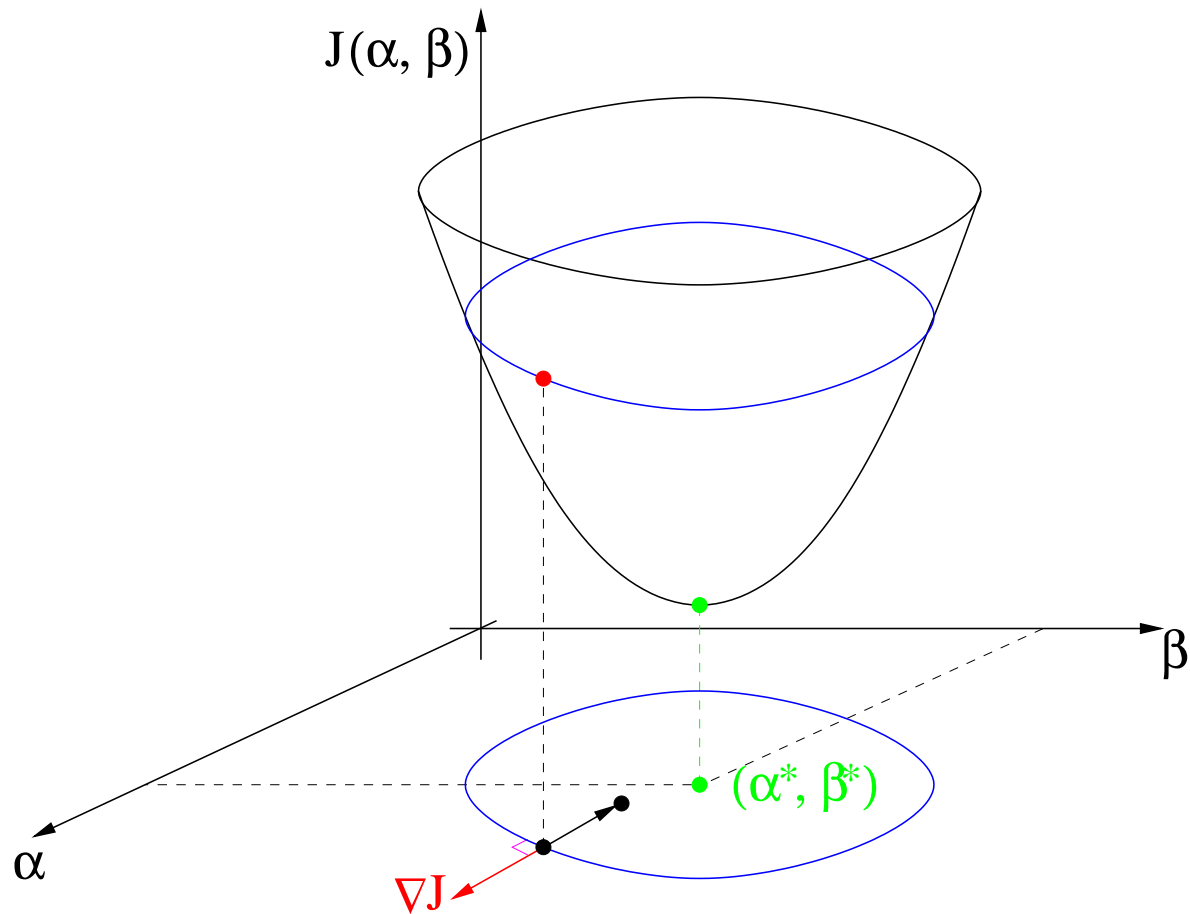
$$\begin{aligned} \langle x^2 \rangle \alpha^* + \langle x \rangle \beta^* &= \langle xy \rangle \\ \langle x \rangle \alpha^* + \beta^* &= \langle y \rangle . \end{aligned}$$

La résolution n'offre pas de difficulté

$$\begin{aligned} \alpha^* &= \frac{\langle xy \rangle - \langle x \rangle \langle y \rangle}{\langle x^2 \rangle - \langle x \rangle^2} \\ \beta^* &= \frac{\langle y \rangle \langle x^2 \rangle - \langle x \rangle \langle xy \rangle}{\langle x^2 \rangle - \langle x \rangle^2} . \end{aligned}$$

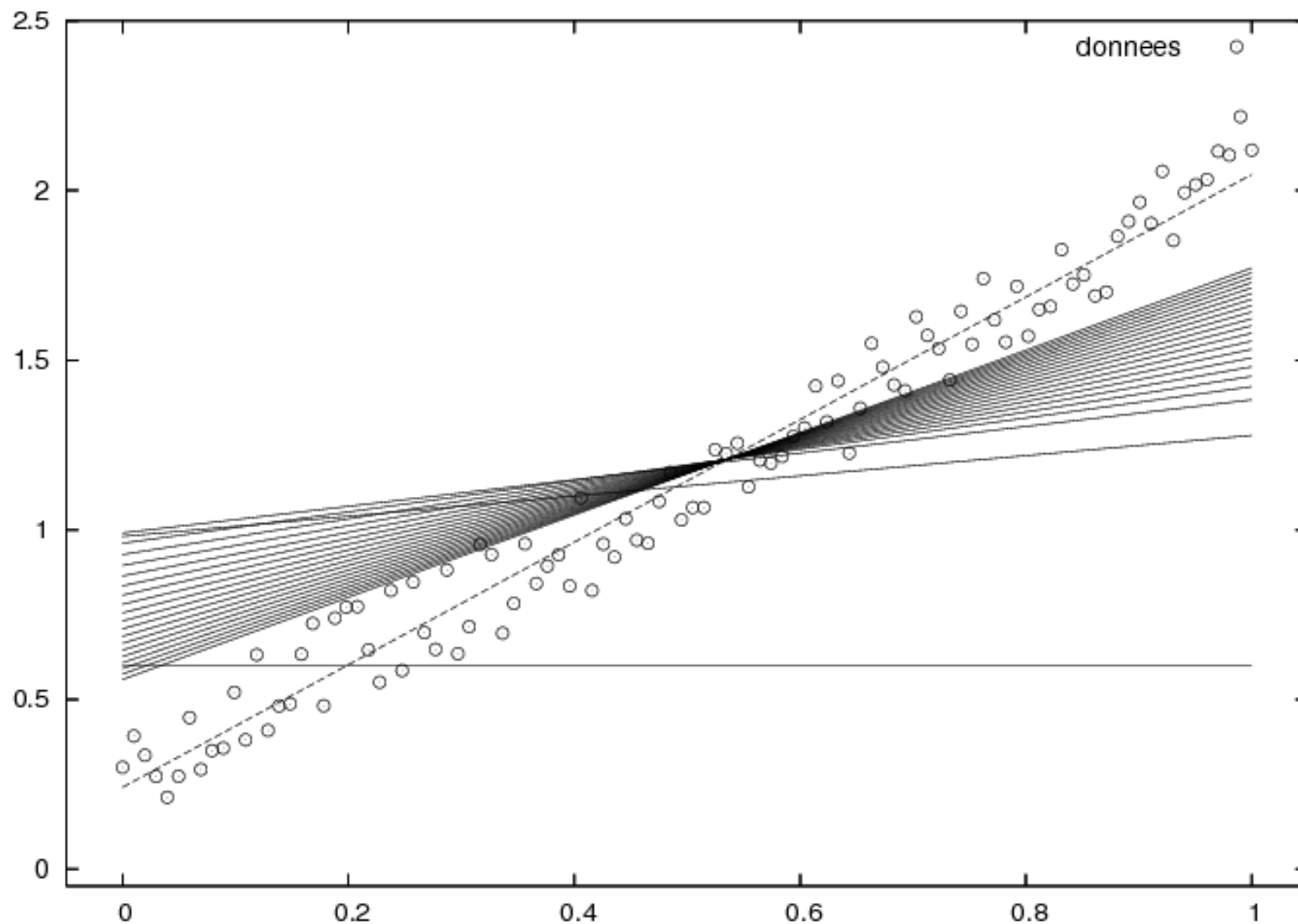


Au lieu de résoudre le système d'équations  $\nabla J(\alpha^*, \beta^*) = 0$ ,  
on descend le long de la ligne de plus grande pente.

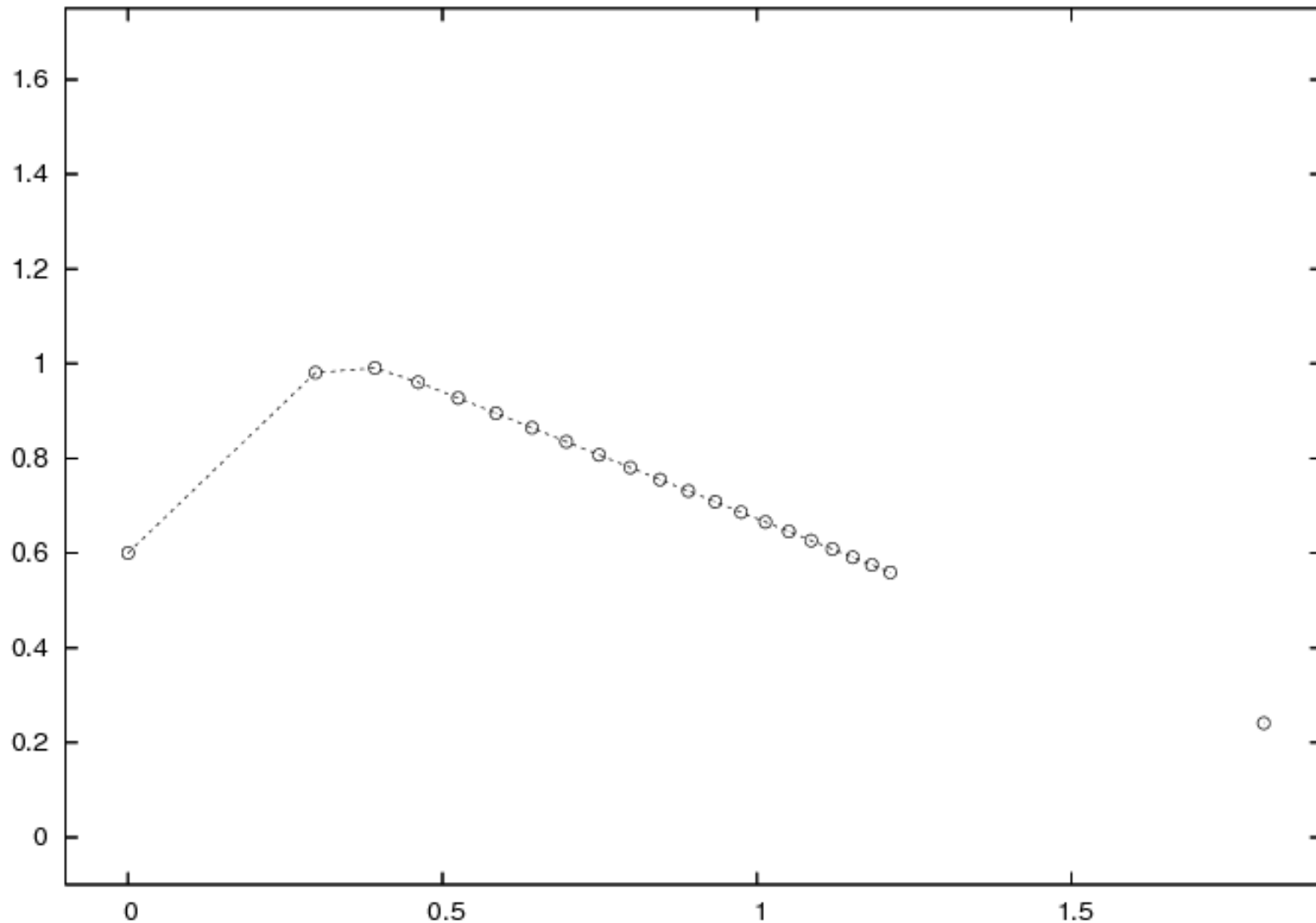


$$(\alpha_{k+1}, \beta_{k+1})^t = (\alpha_k, \beta_k)^t - \rho \nabla J(\alpha_k, \beta_k)$$





Droite des moindres carrés. Méthode de gradient à pas fixe.



Convergence de la droite des moindres carrés. Représentation dans le plan des coefficients.

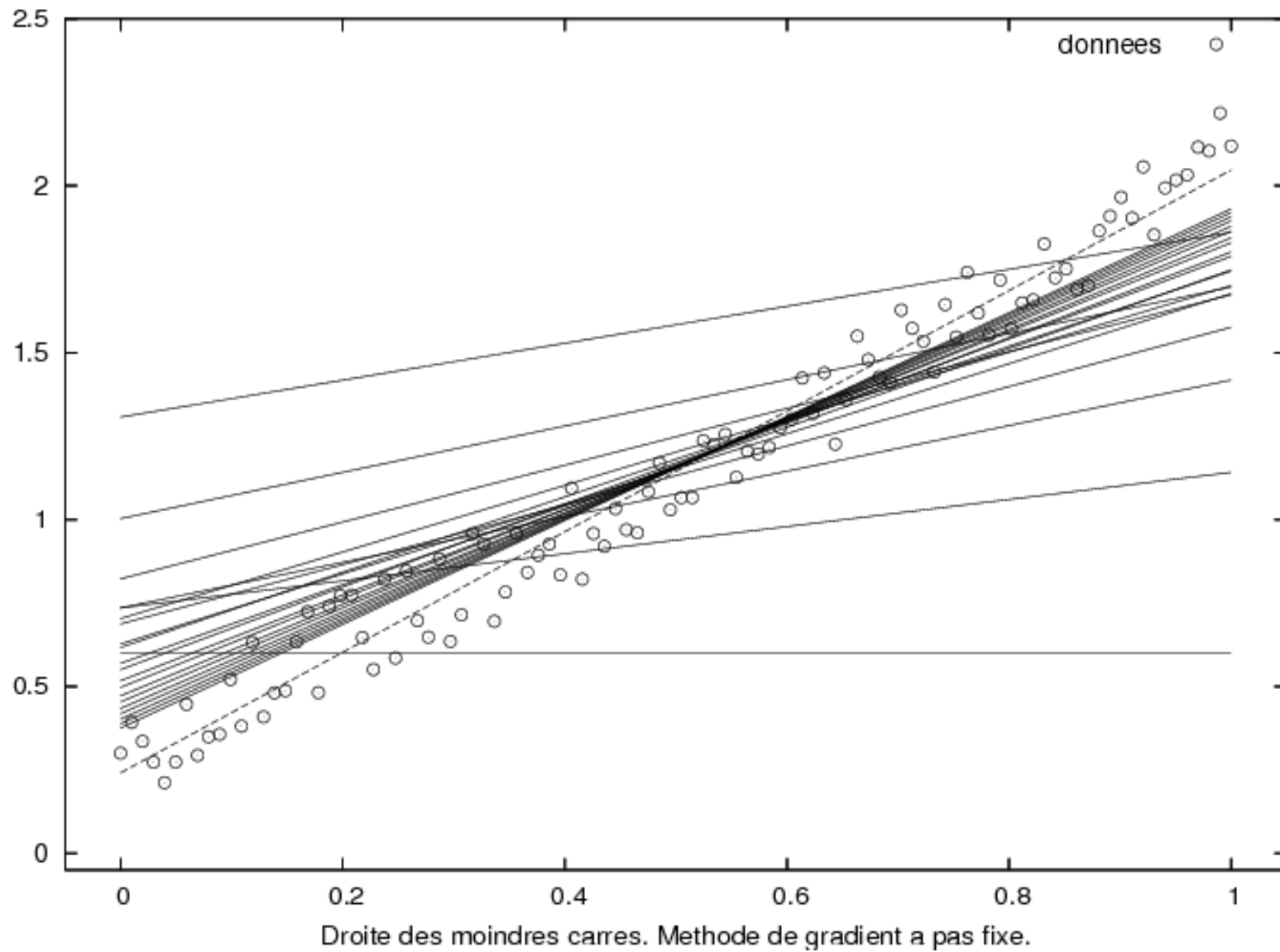
---

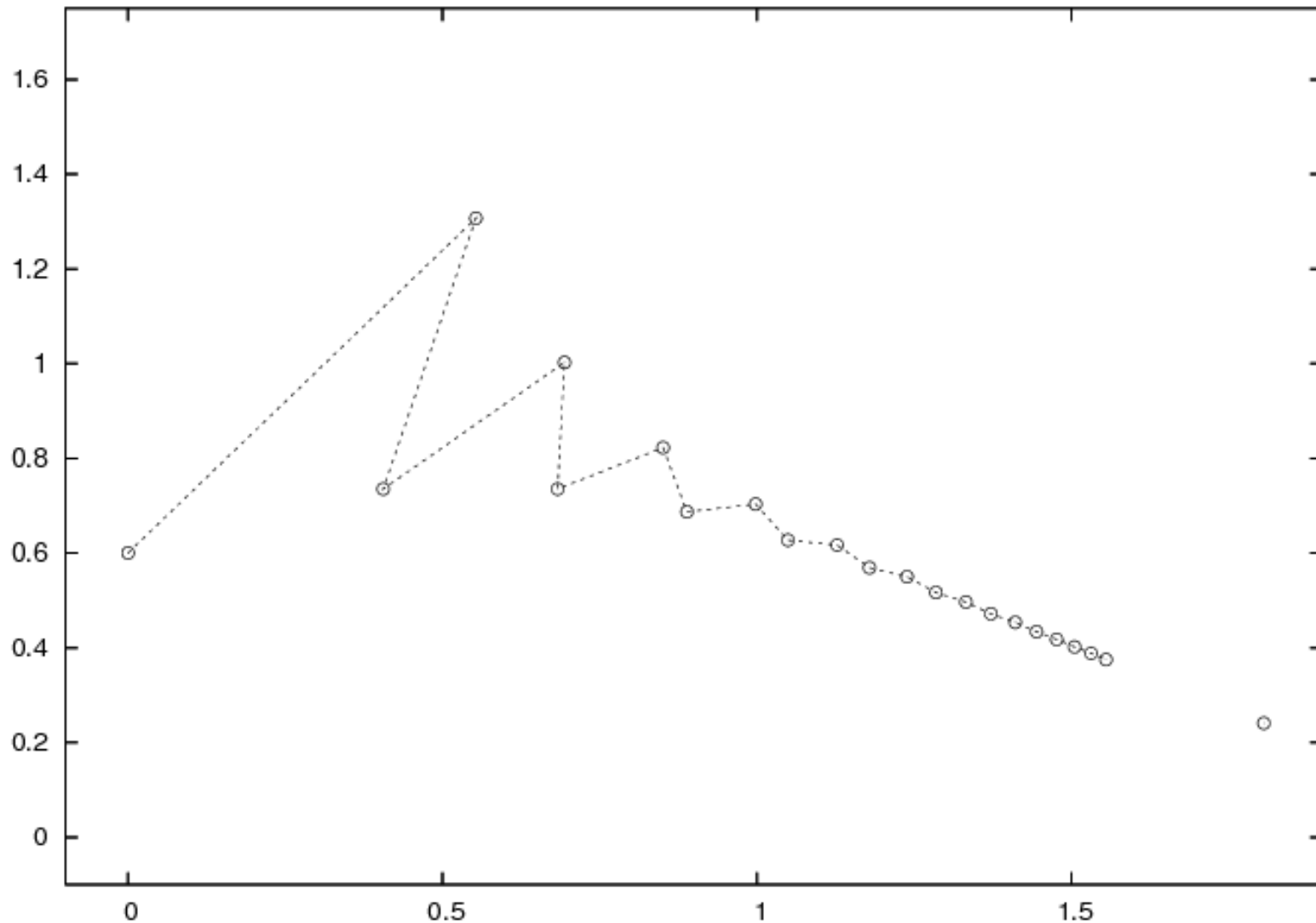
$$\lambda_{k+1} = \lambda_k - \rho \nabla J(\lambda_k)$$

Attention de ne pas choisir un coefficient de relaxation  $\rho$   
trop important !

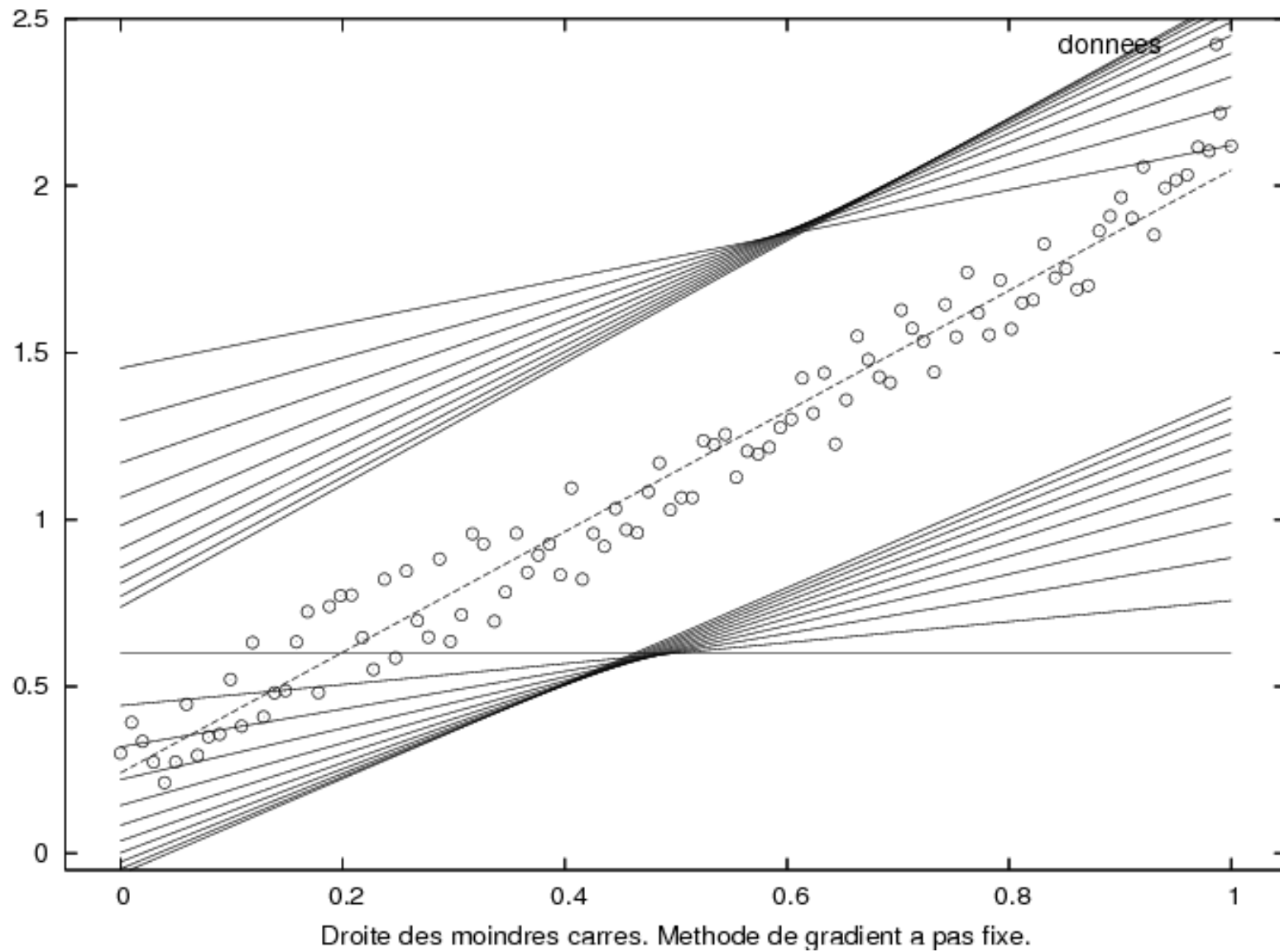
Sur les figures suivantes, on étudie l'influence sur la convergence  
du choix d'un paramètre de relaxation  $\rho$  de plus en plus grand.

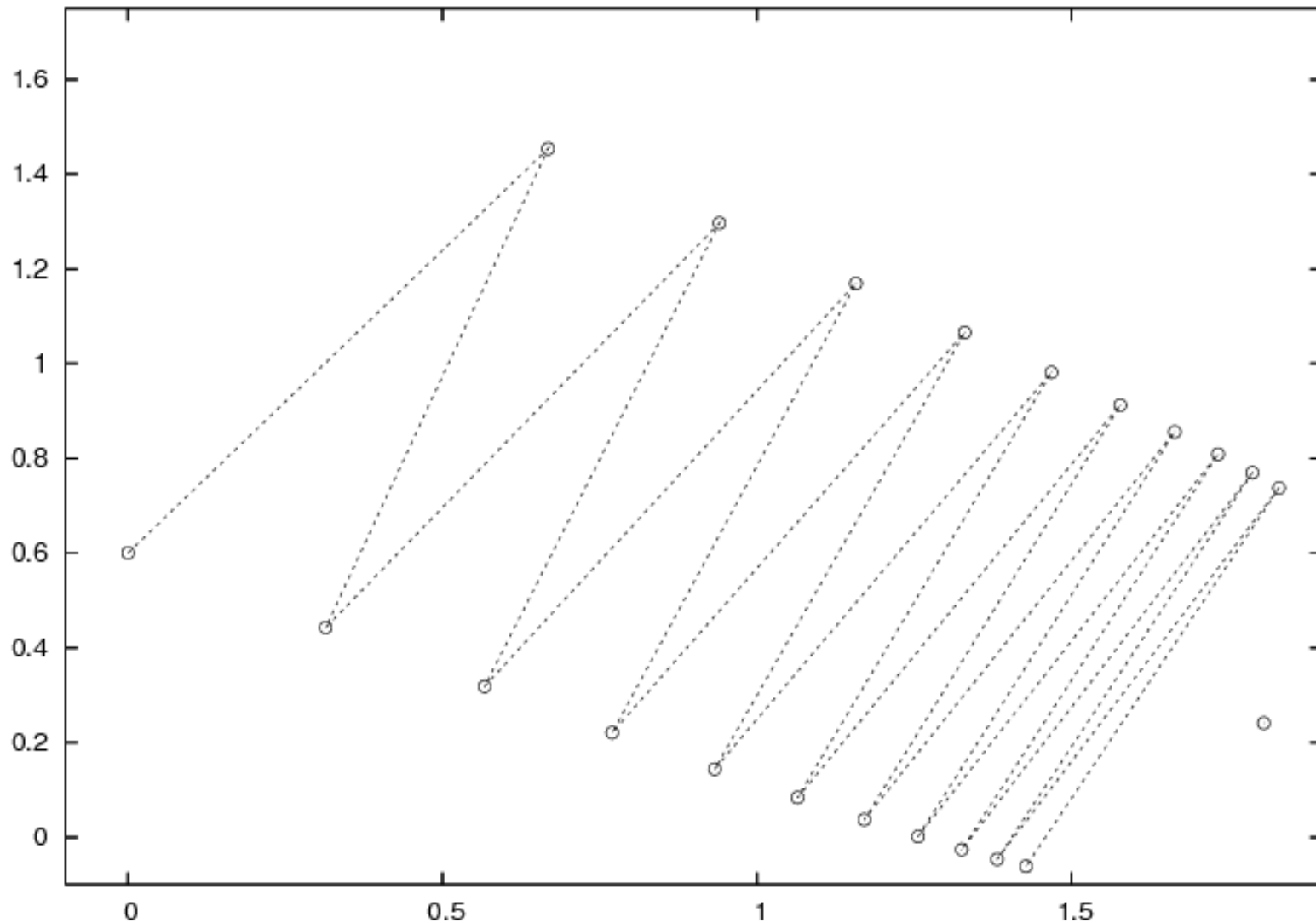
L'algorithme finit par diverger !





Convergence de la droite des moindres carrés. Représentation dans le plan des coefficients.





Convergence de la droite des moindres carrés. Représentation dans le plan des coefficients.

---

Modèle dynamique classique

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} + k x(t) = 0$$

$$x(0) = x_0, \quad \frac{dx}{dt}(0) = v_0.$$

On pose  $\omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$  ; alors

$$x(t) = x_0 \cos(\omega t) + \frac{v_0}{\omega} \sin(\omega t).$$

On dispose de données  $\tilde{x}(t)$  mais on ne connaît pas  $x_0$ ,  $v_0$  et  $\omega$  !!

Fonction coût

$$\lambda = (x_0, v_0, \omega)^t, \quad J(\lambda) \equiv \frac{1}{2} \int_0^T |x(t) - \tilde{x}(t)|^2 dt$$

Erreur au sens des moindres carrés.



On introduit l'écart  $\epsilon(t) \equiv x(t) - \tilde{x}(t)$

entre le modèle et les mesures.

$$\frac{\partial J}{\partial x_0} = \int_0^T \epsilon(t) \cos(\omega t) dt$$

$$\frac{\partial J}{\partial v_0} = \int_0^T \epsilon(t) \frac{\sin(\omega t)}{\omega} dt$$

$$\frac{\partial J}{\partial \omega} = \int_0^T \epsilon(t) (-\omega x_0 \sin(\omega t) + v_0 \cos(\omega t)) dt$$

test : on cherche à retrouver la fonction

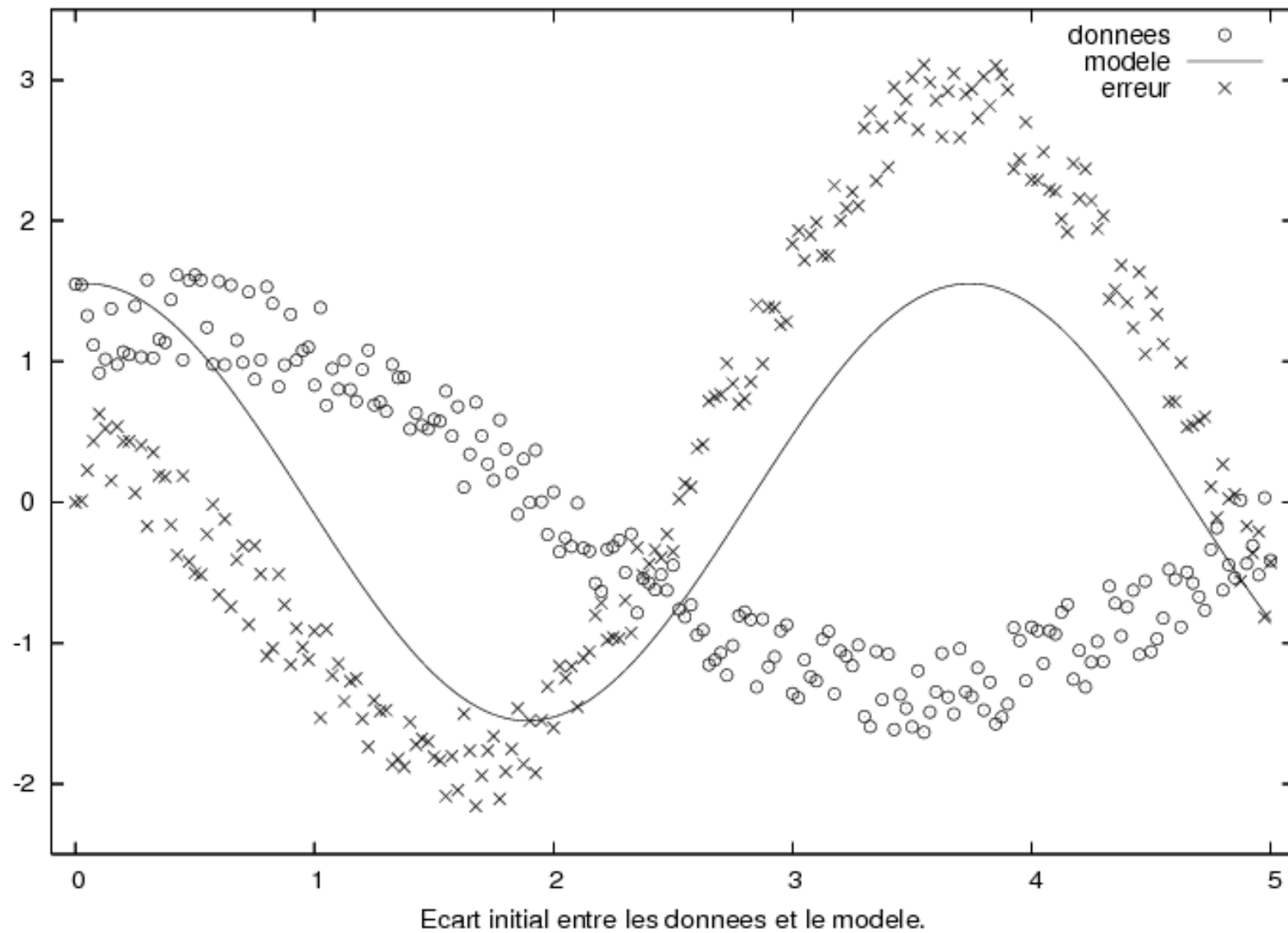
$$x(t) = 1,2 \cos t + 0,5 \sin t$$

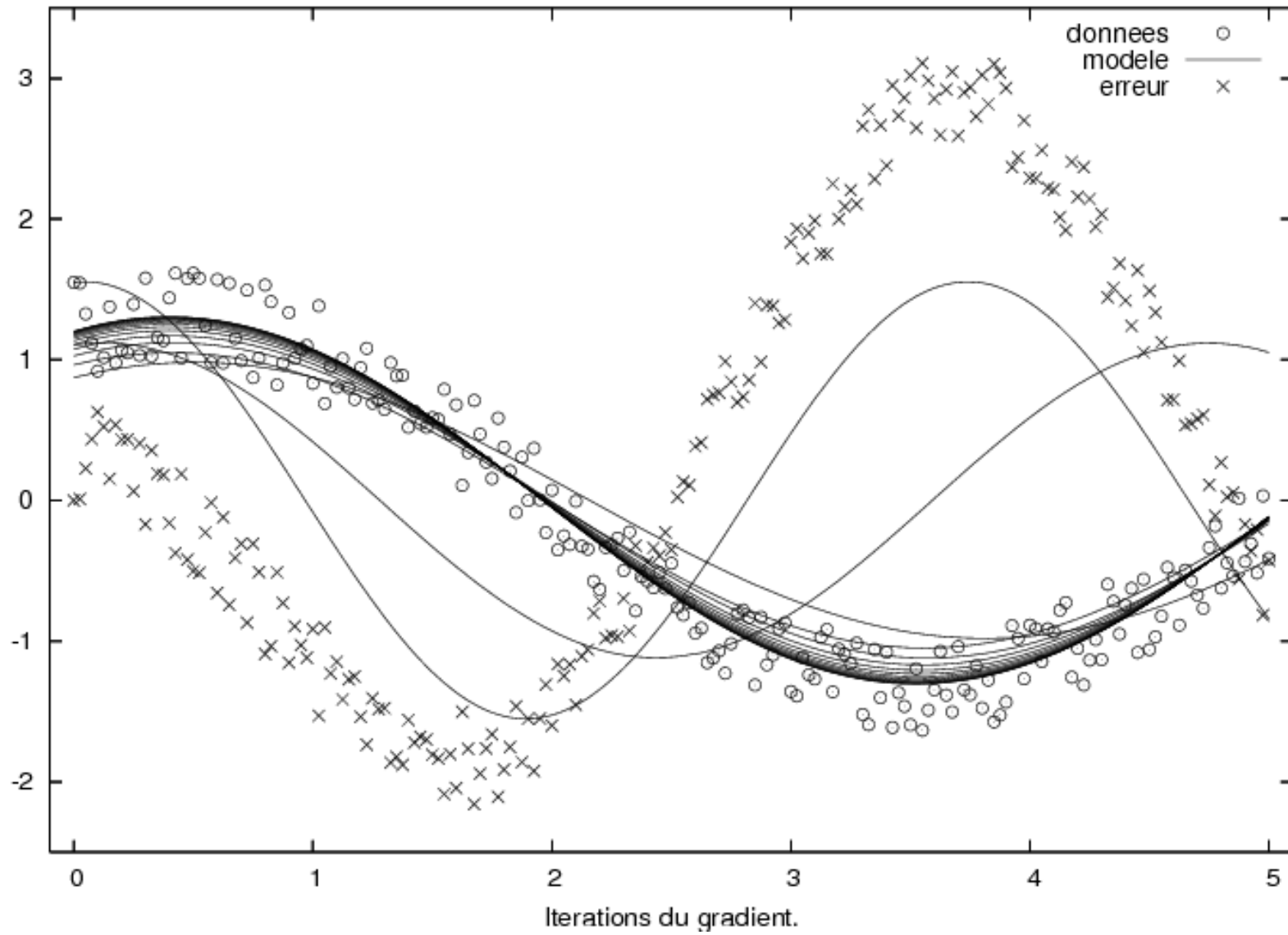
avec des données bruitées sur l'intervalle  $[0, 5]$

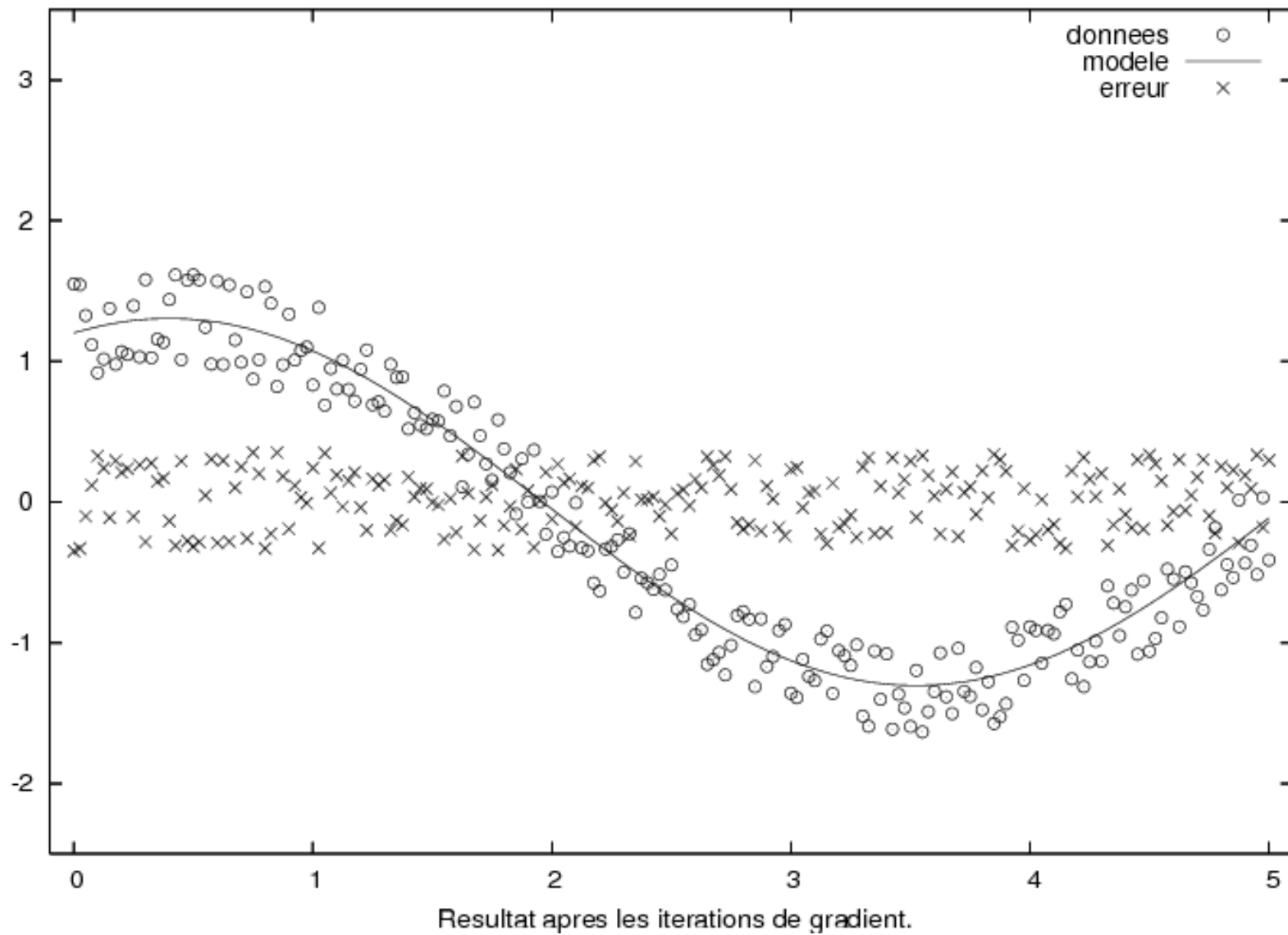
à partir de la fonction

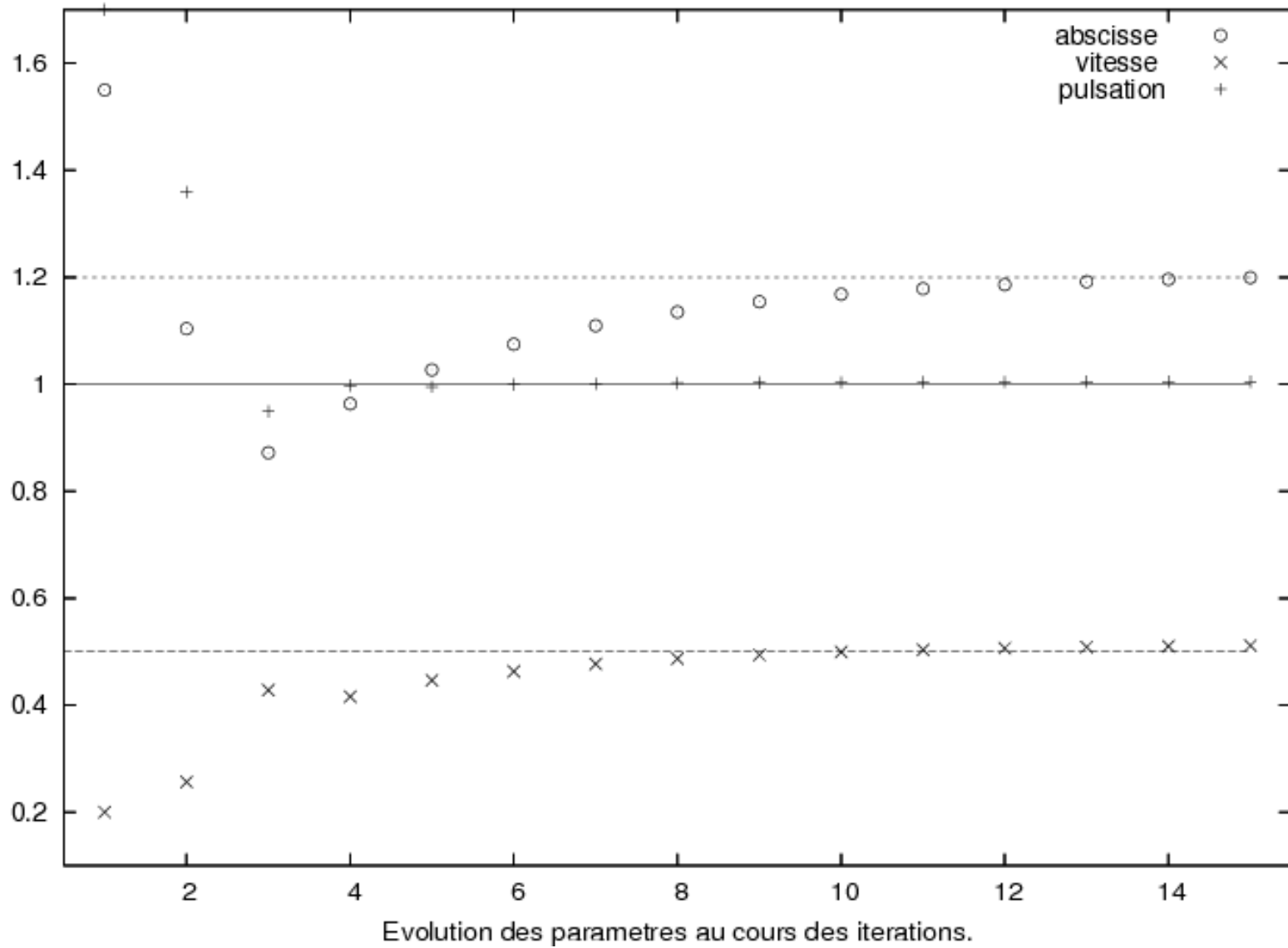
$$x_i(t) = 1,55 \cos(1,7 t) + 0,2 \sin(1,7 t)$$

On utilise encore l'algorithme du gradient :  $\lambda_{k+1} = \lambda_k - \rho \nabla J(\lambda_k)$ .









Idée de Pontryaguine (1950) :

écrire l'équation d'évolution comme une **contrainte**

Introduire un Lagrangien :

$$\mathcal{L}(x, \lambda, p) \equiv J(\lambda) + \int_0^T p(t) \left( m \frac{d^2 x}{dt^2} + k x(t) \right) dt$$

On remarque que  $\mathcal{L}$  est identique à  $J(\lambda)$

si  $x(t)$  est un oscillateur harmonique

Mais on traite  $x(t)$  comme une variable indépendante

$$\text{et on remarque que } J \equiv \frac{1}{2} \int_0^T |x(t) - \tilde{x}(t)|^2 dt$$

est en fait une fonction de  $x(t)$  !

Dans une variation arbitraire  $(\delta x, \delta \lambda, \delta p)$  des paramètres  $(x, \lambda, p)$ ,

$$\text{on a tout simplement } \delta J = \int_0^T (x(t) - \tilde{x}(t)) \delta x(t) dt$$

$$\text{On a } \delta \left( \int_0^T p(t) \left( m \frac{d^2 x}{dt^2} + k x(t) \right) dt \right) =$$

$$\int_0^T \delta p(t) \left( m \frac{d^2 x}{dt^2} + k x(t) \right) dt + \int_0^T p(t) m \delta \left( \frac{d^2 x}{dt^2} \right) dt + \int_0^T p(t) \delta \left( k x(t) \right) dt$$

Trois termes très différents à traiter

- le premier est identiquement nul  
si  $x(t)$  est un oscillateur harmonique
- on garde le second pour plus tard !
- le troisième s'écrit (puisque  $k = m \omega^2$ )

$$\int_0^T p(t) \delta \left( k x(t) \right) dt =$$

$$= \int_0^T 2 m \omega p(t) x(t) \delta \omega dt + \int_0^T p(t) k \delta x(t) dt$$

Que vaut  $\int_0^T p(t) m \delta\left(\frac{d^2x}{dt^2}\right) dt$  ?

On remarque d'abord que si  $y(t) = x(t) + \delta x(t)$

on a par dérivation par rapport au temps

$$\frac{dy}{dt} = \frac{dx}{dt} + \frac{d}{dt}(\delta x(t));$$

donc l'écart  $\delta\left(\frac{dx}{dt}\right) \equiv \frac{dy}{dt} - \frac{dx}{dt}$  entre les deux dérivées

vaut  $\frac{d}{dt}(\delta x(t))$ .

En résumé,  $\delta\left(\frac{dx}{dt}\right) = \frac{d}{dt}(\delta x(t))$ .

La difficulté est que cet écart  $\delta\left(\frac{dx}{dt}\right)$  n'est **pas** indépendant de  $\delta x(t)$  !



On remarque qu'on a toute liberté de **choisir** le multiplicateur  $p(t)$

$$\begin{aligned}
 \text{On a } & \int_0^T p(t) m \delta\left(\frac{d^2x}{dt^2}\right) dt = \int_0^T p(t) m \frac{d^2}{dt^2}(\delta x(t)) dt \\
 & = \left[ p(t) m \frac{d}{dt}(\delta x(t)) \right]_0^T - \int_0^T \frac{dp}{dt} m \delta\left(\frac{dx}{dt}\right) dt \\
 & = -p(0) m \delta v_0 - \int_0^T \frac{dp}{dt} m \delta\left(\frac{dx}{dt}\right) dt \quad \text{si on choisit } p(T) = 0 \\
 & = -p(0) m \delta v_0 - \left[ \frac{dp}{dt} m \delta x(t) \right]_0^T + \int_0^T \frac{d^2p}{dt^2} m \delta x(t) dt \\
 & = -p(0) m \delta v_0 + \frac{dp}{dt}(0) m \delta x_0 + \int_0^T \frac{d^2p}{dt^2} m \delta x(t) dt \\
 & \quad \text{si on choisit } \frac{dp}{dt}(T) = 0
 \end{aligned}$$

On a dans par ordre d'apparition, lorsque  $p(T) = 0$  et  $\frac{dp}{dt}(T) = 0$  :

$$\begin{aligned} \delta\mathcal{L} = & \int_0^T (x(t) - \tilde{x}(t)) \delta x(t) dt + \int_0^T \delta p(t) \left( m \frac{d^2x}{dt^2} + k x(t) \right) dt \\ & - p(0) m \delta v_0 + \frac{dp}{dt}(0) m \delta x_0 + \int_0^T \frac{d^2p}{dt^2} m \delta x(t) dt \\ & + \int_0^T 2 m \omega p(t) x(t) \delta \omega dt + \int_0^T p(t) k \delta x(t) dt \end{aligned}$$

et après regroupement

$$\begin{aligned} \delta\mathcal{L} = & \frac{dp}{dt}(0) m \delta x_0 - p(0) m \delta v_0 + \int_0^T 2 m \omega p(t) x(t) \delta \omega dt + \\ & + \int_0^T \left( \frac{d^2p}{dt^2} m + p(t) k + (x(t) - \tilde{x}(t)) \right) \delta x(t) dt \end{aligned}$$

si  $x(t)$  est un oscillateur harmonique.

---

On **choisit** le multiplicateur de Lagrange  $p(t)$   
de sorte d'annuler les termes qui ne nous plaisent pas.

Il **suffit** donc de poser

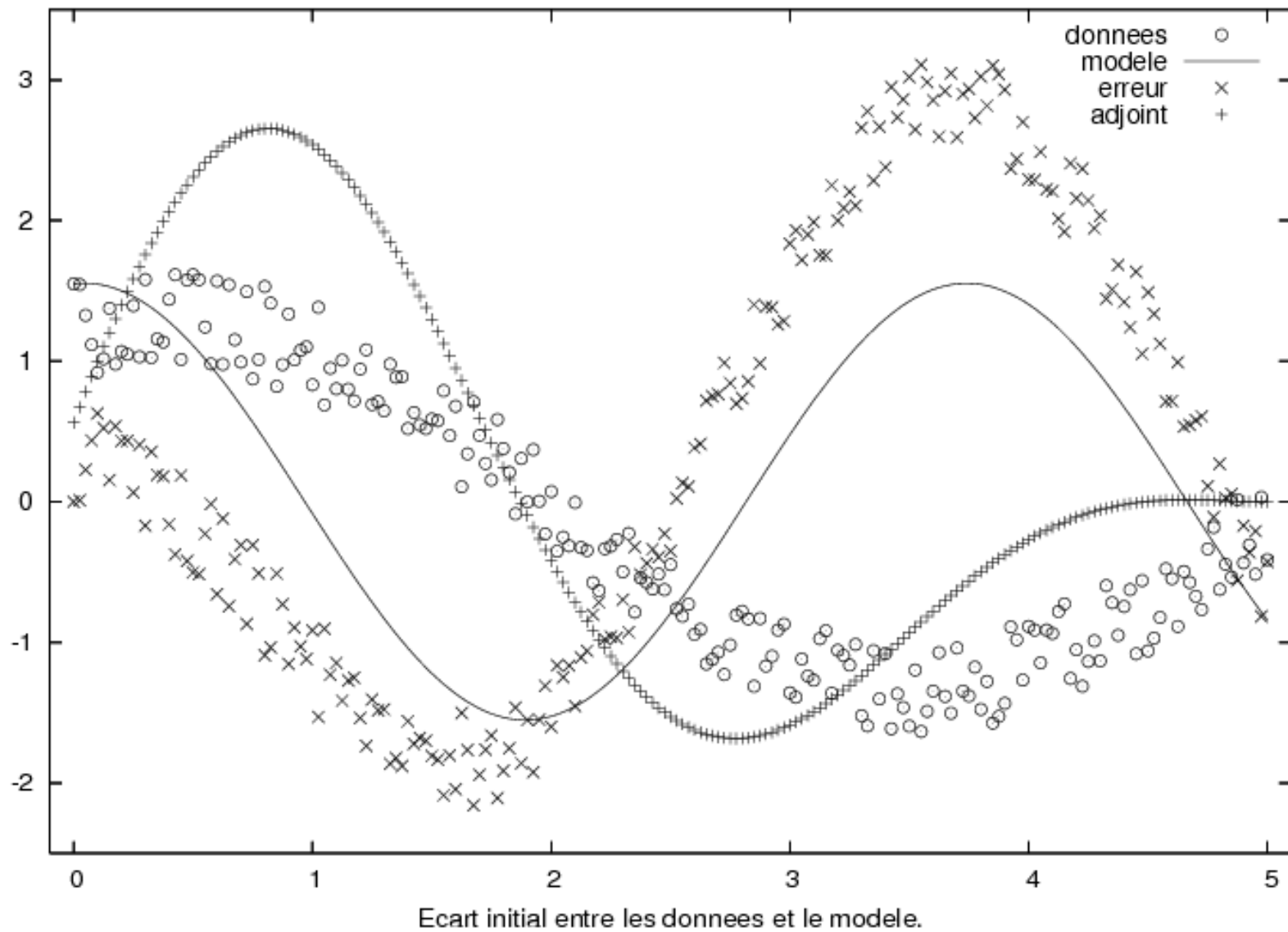
$$\frac{d^2 p}{dt^2} m + p(t) k + (x(t) - \tilde{x}(t)) = 0, \quad 0 < t < T$$

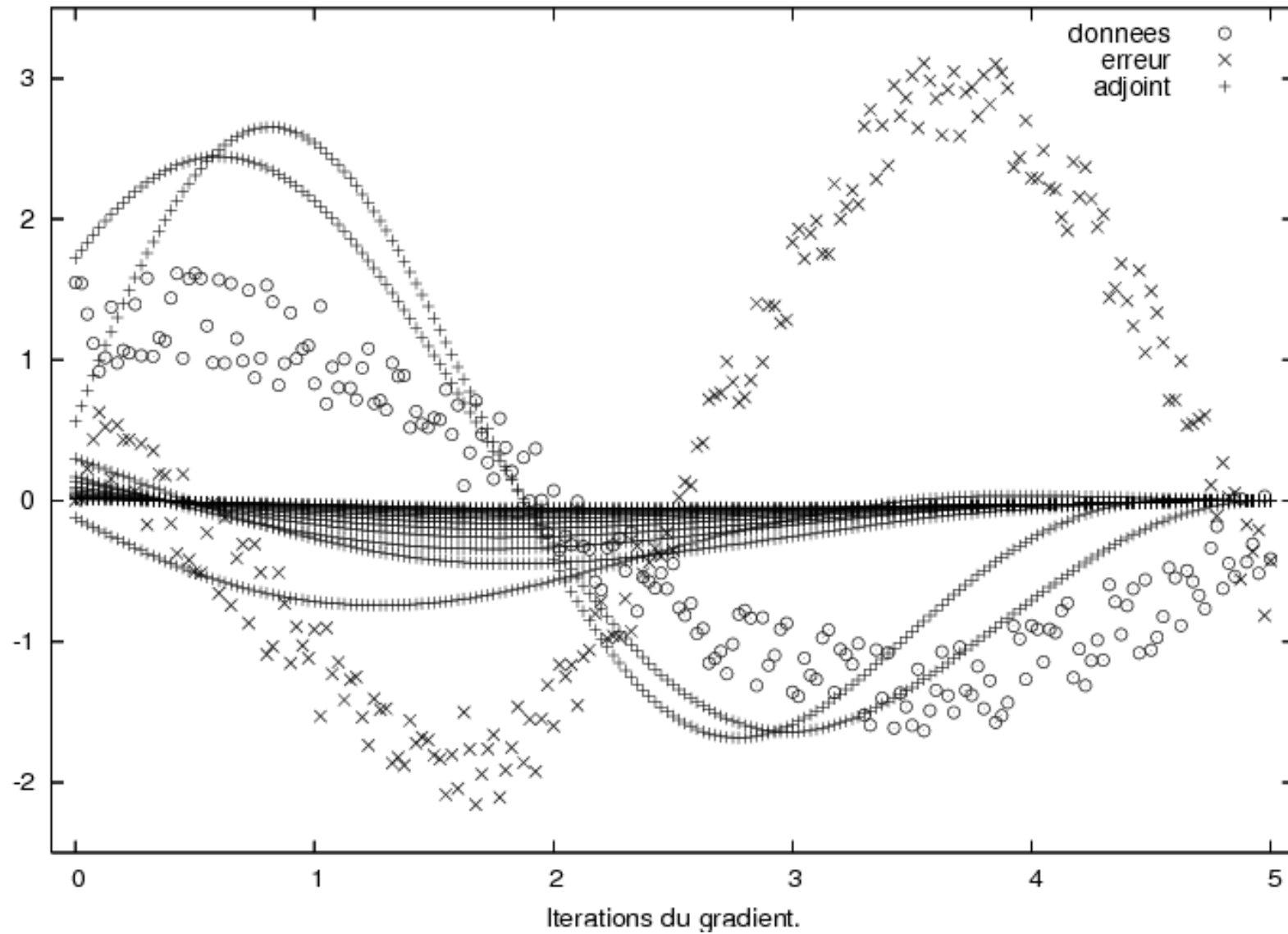
$$p(T) = 0 \quad \text{et} \quad \frac{dp}{dt}(T) = 0$$

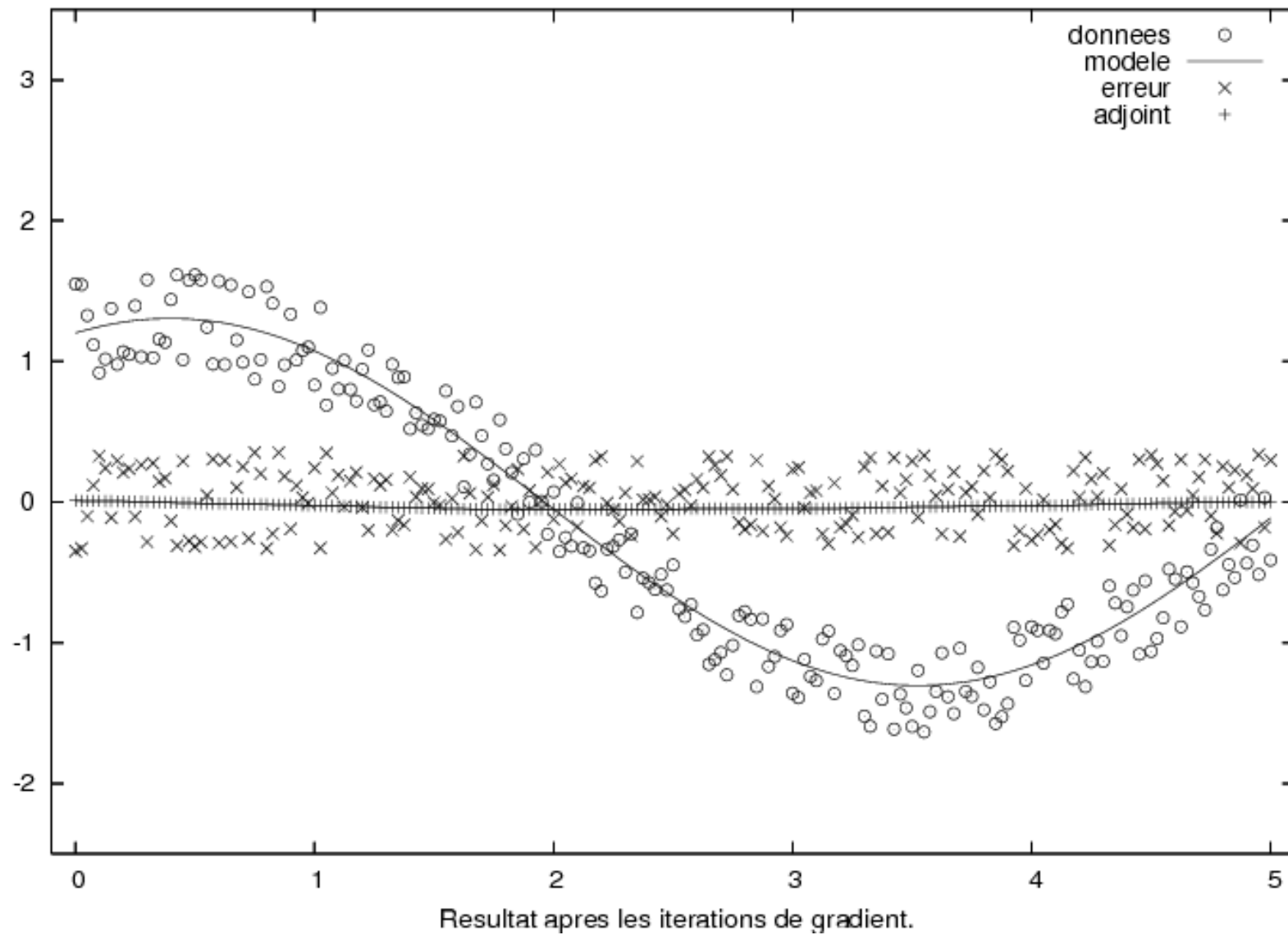
Alors on a facilement

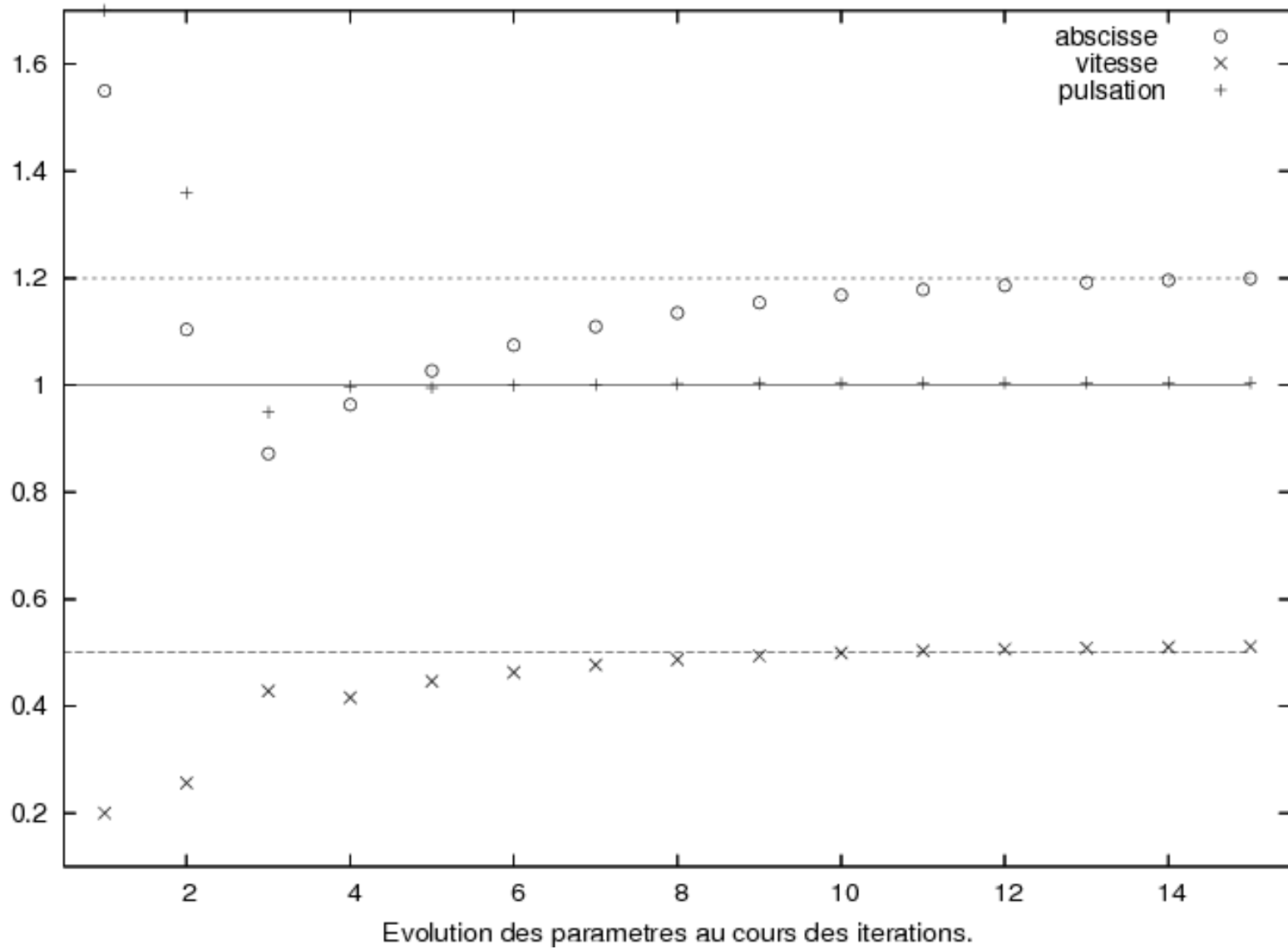
$$p(t) m = - \int_T^t \frac{\sin(\theta - t)}{\omega} (x(\theta) - \tilde{x}(\theta)) d\theta$$

On peut visualiser l'état adjoint  
pour l'oscillateur harmonique étudié précédemment









---

Systeme dynamique où le vecteur d'état  $y(t; v(\bullet))$   
dépend du temps  $t$   
est commandé par un ensemble de variables  $v(t)$   
grâce à une équation différentielle ordinaire :

$$\frac{dy}{dt} = f(y(t), v(t), t)$$

à laquelle on joint une condition initiale

$$y(t_0; v(\bullet)) = x.$$

On cherche une solution optimale

associée au contrôle optimal  $t \mapsto u(t)$   
de façon à minimiser la fonction coût  $J$  suivante :

$$J(v(\bullet)) \equiv \lambda(y(T)) + \int_{t_0}^T L(y(t), v(t), t) dt ,$$

où  $L(\bullet, \bullet, \bullet)$  et  $\lambda(\bullet)$  sont des fonctions réelles fixées.



---

Le système des équations adjointes s'écrit sous la forme

$$\frac{dp}{dt} + p \frac{\partial f}{\partial y} + \frac{\partial L}{\partial y} = 0$$

avec une condition finale

$$p(T) = \frac{\partial \lambda}{\partial y}(y(T)).$$

Considérer l'équation différentielle qui décrit l'évolution de l'état  $y(t)$  comme une **contrainte** que doit satisfaire la variable liée  $y$  et de la traiter comme telle dans un Lagrangien.

On introduit donc un multiplicateur de Lagrange  $p$  associé à cette contrainte.

Ce dernier est un vecteur ligne fonction du temps :  $p = p(t)$ .

On pose

$$\mathcal{L}(y, v, p) \equiv \lambda(y(T)) + \int_{t_0}^T L(y, v, t) dt - \int_{t_0}^T p \left( \frac{dy}{dt} - f(y, v, t) \right) dt.$$

L'équation satisfaite par le multiplicateur est obtenue  
en écrivant la différentielle de  $\mathcal{L}(y, v, p)$   
et en éliminant les termes  
dus aux variations des dérivées temporelles de  $y$   
par intégration par parties.

On note  $\delta y$ ,  $\delta v$  et  $\delta p$  les variations de  $y$ ,  $v$ , et  $p$  respectivement.

$$\begin{aligned}
\text{Alors} \quad \delta \mathcal{L} &= \frac{\partial \lambda}{\partial y}(y(T)) \delta y(T) + \int_{t_0}^T \left[ \frac{\partial L}{\partial y} \delta y + \frac{\partial L}{\partial v} \delta v \right] dt \\
&- \int_{t_0}^T p \left( \frac{d\delta y}{dt} - \frac{\partial f}{\partial y} \delta y - \frac{\partial f}{\partial v} \delta v \right) dt - \int_{t_0}^T \delta p \left( \frac{dy}{dt} - f(y, v, t) \right) dt \\
&= \frac{\partial \lambda}{\partial y}(y(T)) \delta y(T) + \int_{t_0}^T \left[ \frac{\partial L}{\partial y} + p \frac{\partial f}{\partial y} \right] \delta y dt \\
&+ \int_{t_0}^T \left[ \frac{\partial L}{\partial v} + p \frac{\partial f}{\partial v} \right] \delta v dt - \left[ p \delta y \right]_{t_0}^T + \int_{t_0}^T \frac{dp}{dt} \delta y dt. \\
\delta \mathcal{L} &= \left( \frac{\partial \lambda}{\partial y}(y(T)) - p(T) \right) \delta y(T) + \int_{t_0}^T \left[ \frac{dp}{dt} + p \frac{\partial f}{\partial y} + \frac{\partial L}{\partial y} \right] \delta y dt \\
&+ \int_{t_0}^T \left[ \frac{\partial L}{\partial v} + p \frac{\partial f}{\partial v} \right] \delta v dt + p(0) \delta x.
\end{aligned}$$

car  $\delta y(t_0) = \delta x$  compte tenu de la condition initiale.

$$\begin{aligned} \delta \mathcal{L} = & \left( \frac{\partial \lambda}{\partial y}(y(T)) - p(T) \right) \delta y(T) + \int_{t_0}^T \left[ \frac{dp}{dt} + p \frac{\partial f}{\partial y} + \frac{\partial L}{\partial y} \right] \delta y \, dt \\ & + \int_{t_0}^T \left[ \frac{\partial L}{\partial v} + p \frac{\partial f}{\partial v} \right] \delta v \, dt + p(0) \delta x . \end{aligned}$$

On annule les deux premiers termes du membre de droite  
et on trouve l'équation adjointe

$$\frac{dp}{dt} + p \frac{\partial f}{\partial y} + \frac{\partial L}{\partial y} = 0$$

qui donne l'évolution du multiplicateur de Lagrange  
ainsi que la condition finale

$$p(T) = \frac{\partial \lambda}{\partial y}(y(T)) .$$

Le troisième terme permet de calculer la variation  
de la fonctionnelle  $J(\bullet)$  dans une variation  $\delta v$  de la commande.

---

Dans de nombreuses situations, le calcul de l'état adjoint  
facilite grandement l'évaluation du gradient de la fonctionnelle.

### Difficultés

Non linéarités

Discrétisation des équations différentielles :

faut-il discrétiser l'équation adjointe

ou chercher l'adjoint discret du schéma numérique ?

Passage des modèles discrets (“équations différentielles ordinaires”)  
aux modèles continus (“équations aux dérivées partielles”)

Peut-on utiliser des algorithmes meilleurs que  
la descente le long de la ligne de plus grande pente ?