

Mélange par chaos lagrangien dans les écoulements plans

Florence Raynal, LMFA

Laboratoire de Mécanique des Fluides et d'Acoustique

CNRS/Université de Lyon

École Centrale de Lyon, Université Lyon 1, INSA Lyon

avec:

Aurélien Beuf et Philippe Carrière (LMFA)

Steve Wiggins, Université de Bristol

Qu'est-ce que le chaos ?

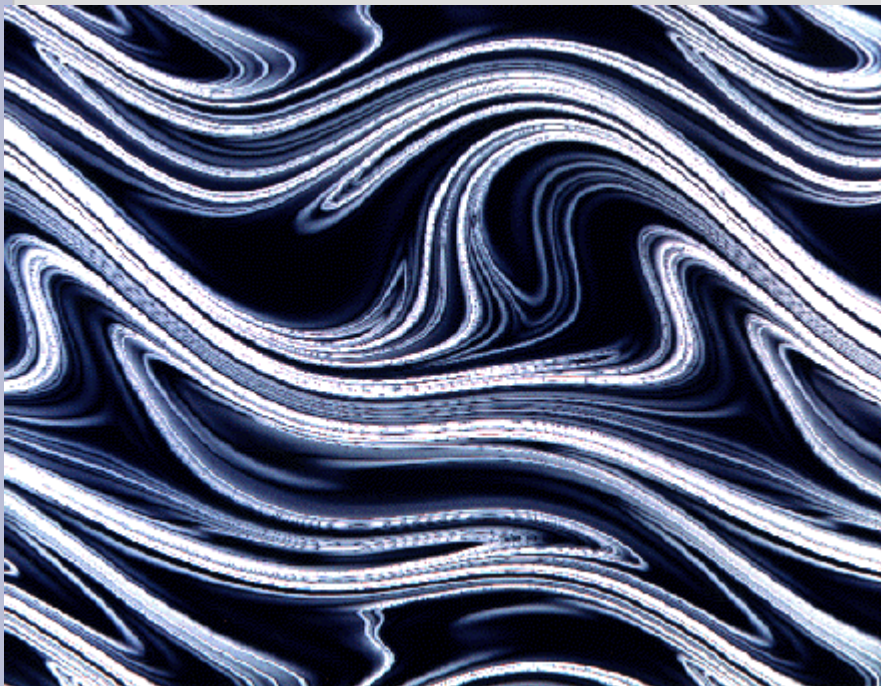
- Système dynamique déterministe :
un point donné a un avenir connu
- Chaos = Très grande sensibilité aux conditions initiales
 - Deux points initialement très proches se séparent exponentiellement vite

 Propriété intéressante pour le mélange

→ 2 types de problèmes :

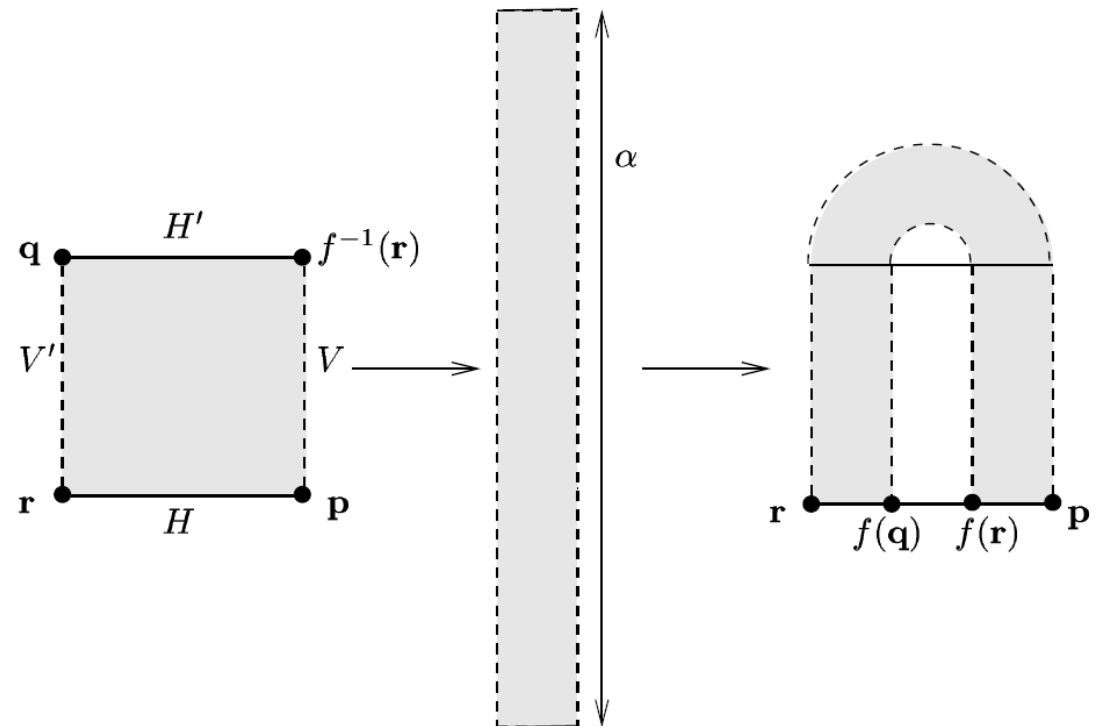
- Connaissant le champ de vitesse (donné par les lois de la nature), que peut-on en déduire sur le mélange ?
- Problème inverse : pour un problème de mélange donné, quel champ de vitesse faut-il choisir ?

Structures typiques de chaos lagrangien



→ Étirements, repliements

Application de Smale →



Les écoulements plans

- Écoulement plan incompressible :

$$\begin{aligned}\exists \Psi(x, y, t), \quad \frac{dx}{dt} &= \frac{\partial \Psi}{\partial y} \\ \frac{dy}{dt} &= -\frac{\partial \Psi}{\partial x}\end{aligned}$$

Ψ : Fonction de courant

- Analogie avec les équations de Hamilton :

$$\begin{aligned}\exists H(q, p, t), \quad \frac{dq}{dt} &= \frac{\partial H}{\partial p} \\ \frac{dp}{dt} &= -\frac{\partial H}{\partial q}\end{aligned}$$

H : Hamiltonien

q : Coordonnée généralisée

p : Impulsion généralisée

(x, y) : espace des phases !

Condition nécessaire de chaos :

$$\begin{aligned}\frac{d\Psi}{dt} &= \frac{\partial\Psi}{\partial y} \frac{dy}{dt} + \frac{\partial\Psi}{\partial x} \frac{dx}{dt} + \frac{\partial\Psi}{\partial t} \\ &= \frac{\partial\Psi}{\partial t}\end{aligned}$$

- Si l'écoulement est stationnaire :
 - Les trajectoires sont confondues avec les lignes de courant
- Nécessité d'un champ de vitesse **instationnaire**
 - Le plus simple : périodique en temps

Les outils du chaos :

Section de Poincaré

- **En 3D** : Plan recoupé par les trajectoires.
 - On note les points d'intersection $A_1, A_2, \dots, A_n, \dots$

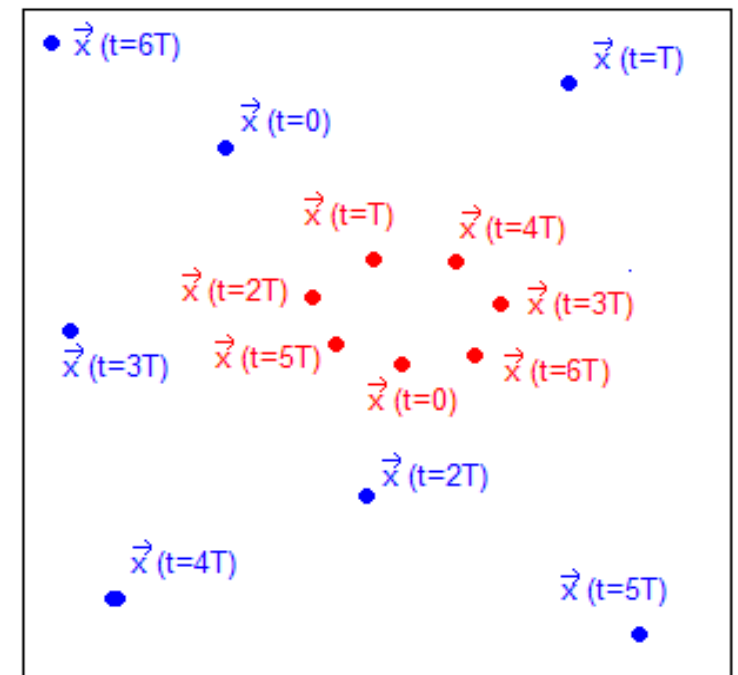
- **En 2D** : Section en temps :
 - Toutes les périodes T !

- **Application de Poincaré** f :

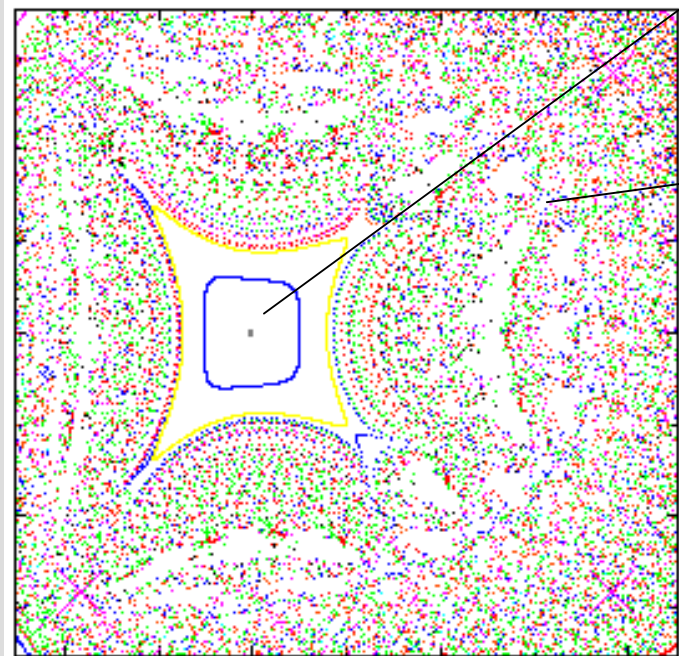
f

$$x(t=0) \longrightarrow x(t=T)$$

$$x(t=nT) \longrightarrow x(t=(n+1)T)$$



Exemple de section de Poincaré

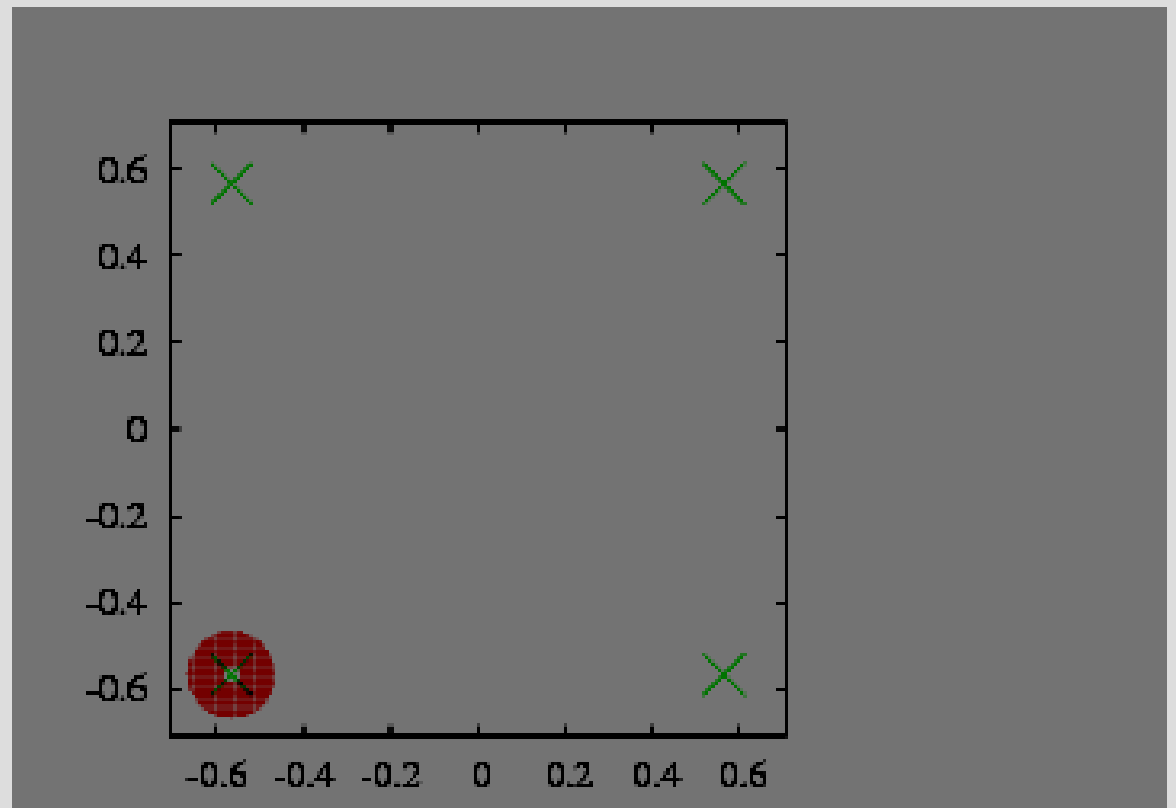
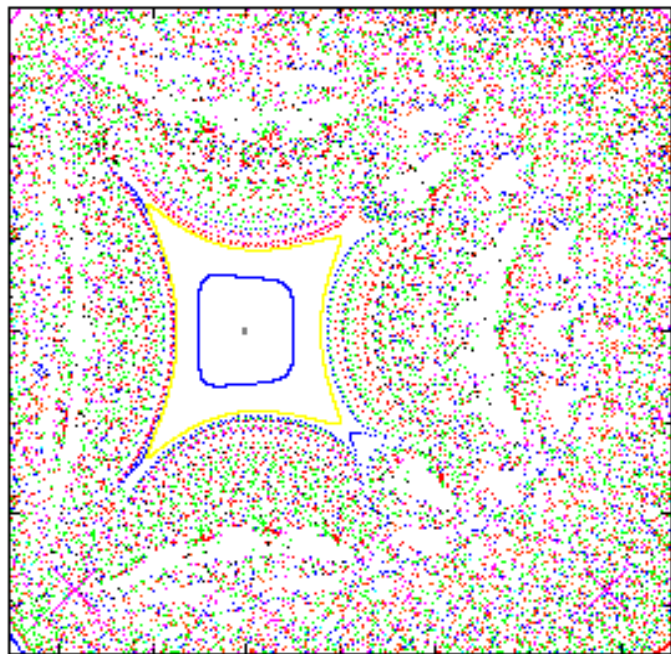


Région régulière

Région chaotique

(trop ?) souvent :
cohabitation de régions régulières
et chaotiques

Section de Poincaré et mélange



Les outils du chaos:

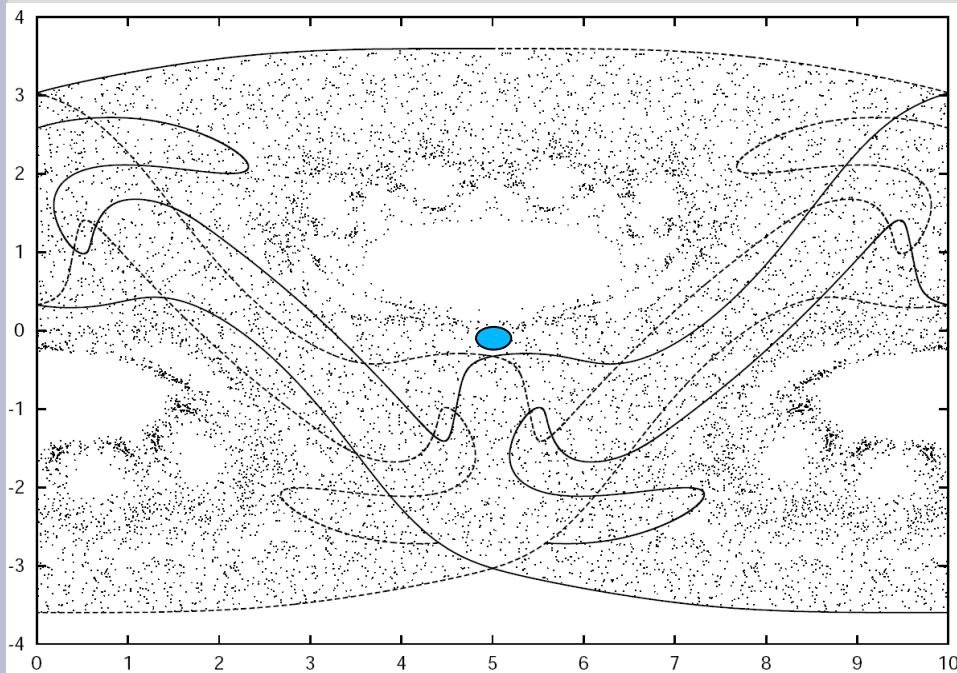
Exposants de Lyapunov

- Définition :

$$\lambda = \frac{1}{t} \lim_{t \rightarrow \infty} \lim_{||\delta \vec{x}(t=0)|| \rightarrow 0} \ln \frac{||\delta \vec{x}(t)||}{||\delta \vec{x}(0)||}$$

→ Mesure la séparation exponentielle entre deux trajectoires infiniment proches

Exemple d'exposants de Lyapunov



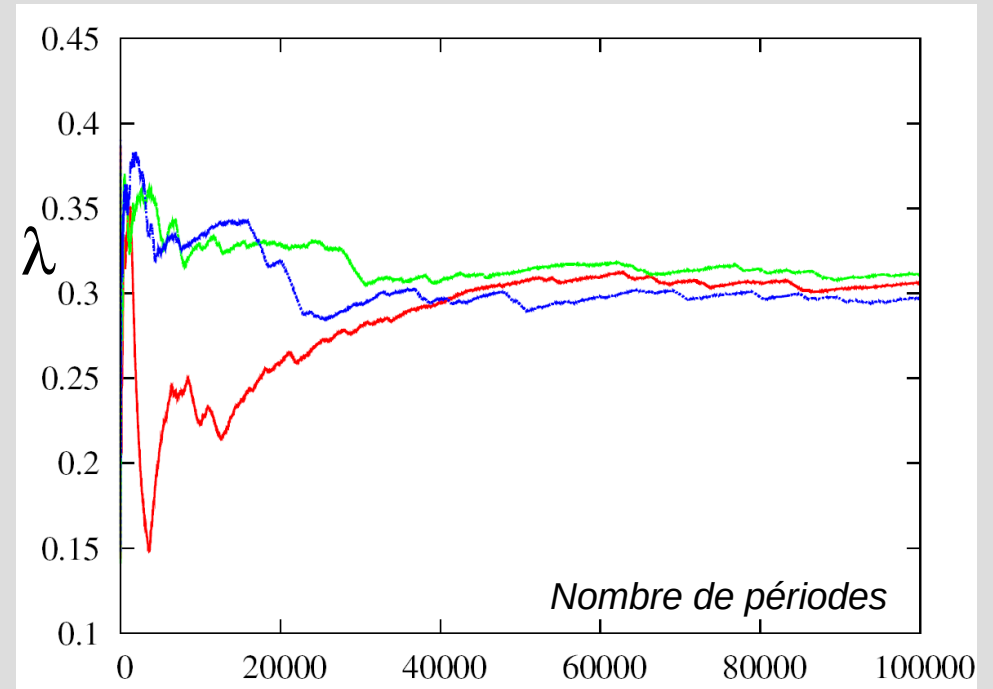
3 conditions initiales très proches

$(5,0)$

$(5,0.005)$

$(5,0.01)$

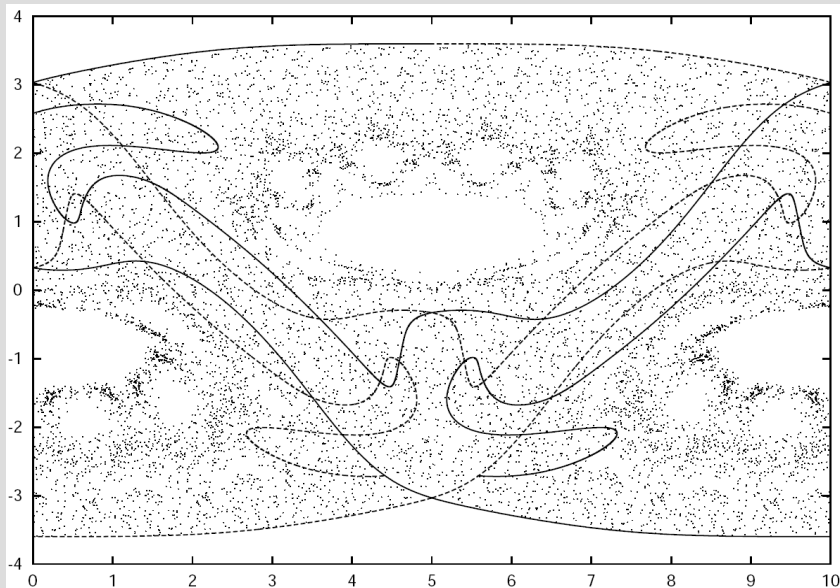
avec Steve Wiggins



- Converge très lentement !
- Exposants à temps fini ???

Entropie de Kolmogorov (ou entropie topologique)

- Dans le cas ergodique, on peut montrer que cette quantité correspond au produit
« surface de la zone chaotique couverte par une condition initiale *unique* » par « exposant de Lyapunov »

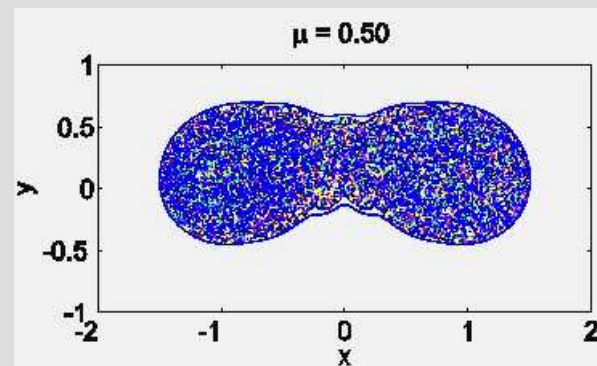
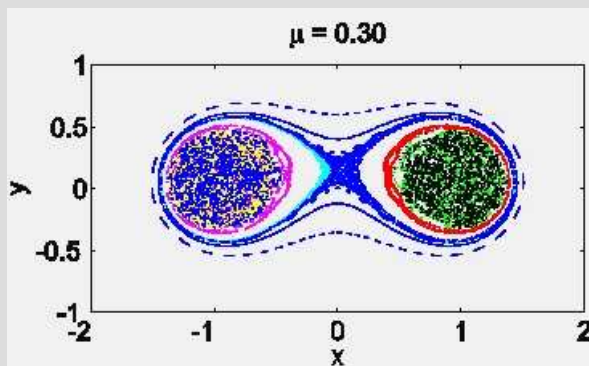
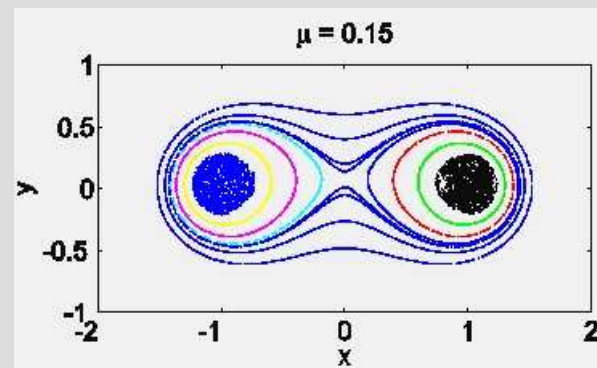
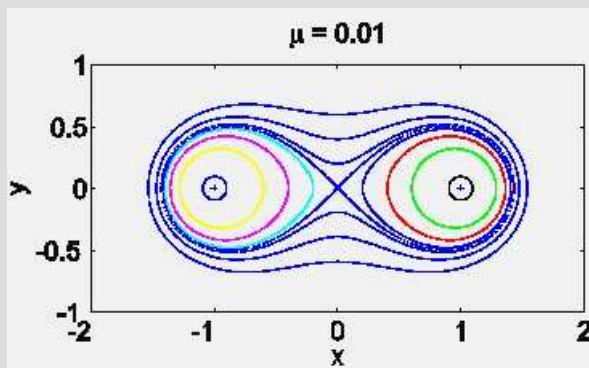


→ Surface couverte par un ensemble de points répartis de manière non uniforme ???

- Cette quantité peut devenir très grande dans des cas où la zone de chaos est très localisée (exposant de Lyapunov très grand)

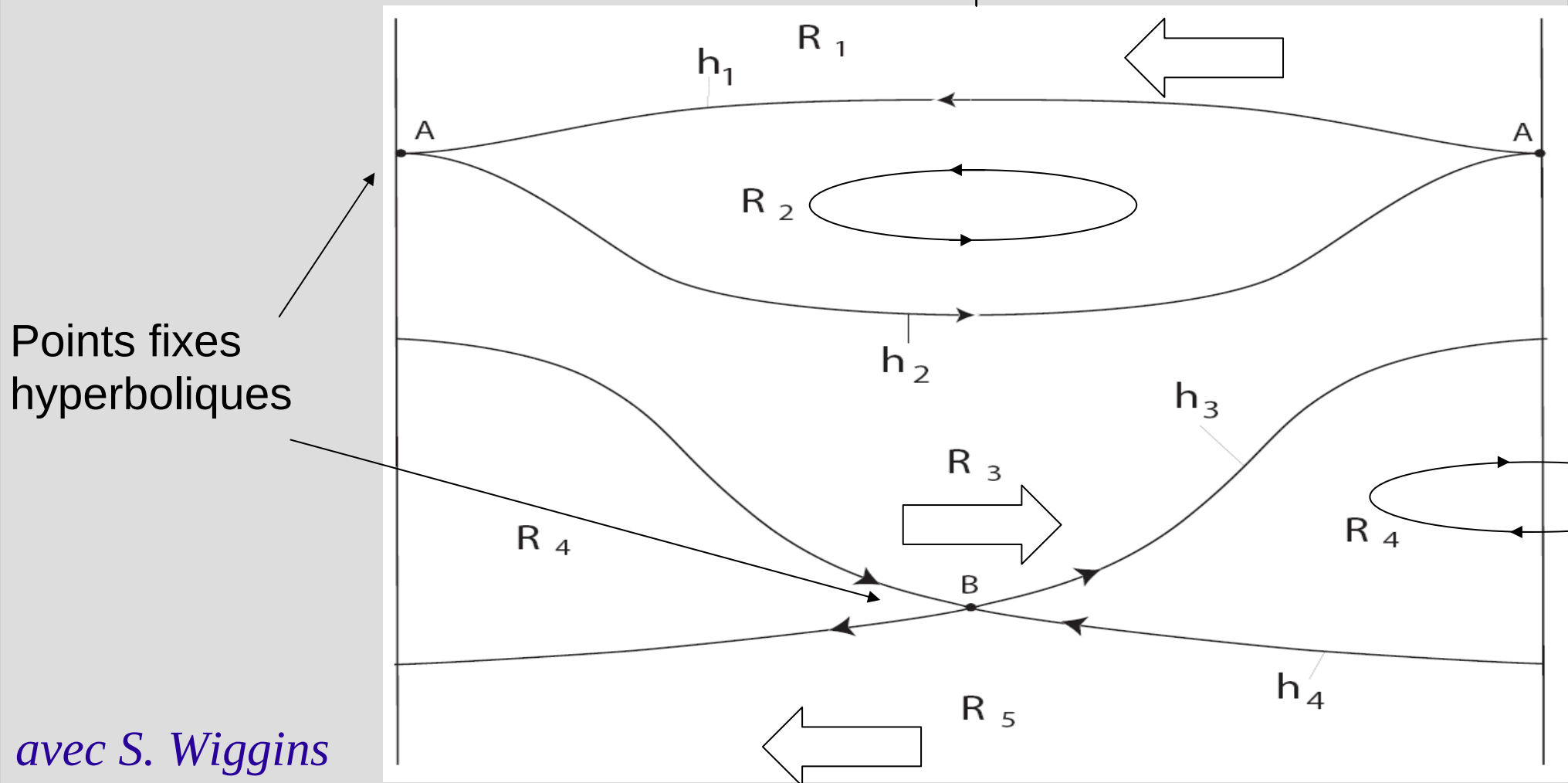
Un peu d'histoire : Aref (1984)

Deux vortex actionnés tour à tour pendant $T/2$ chacun



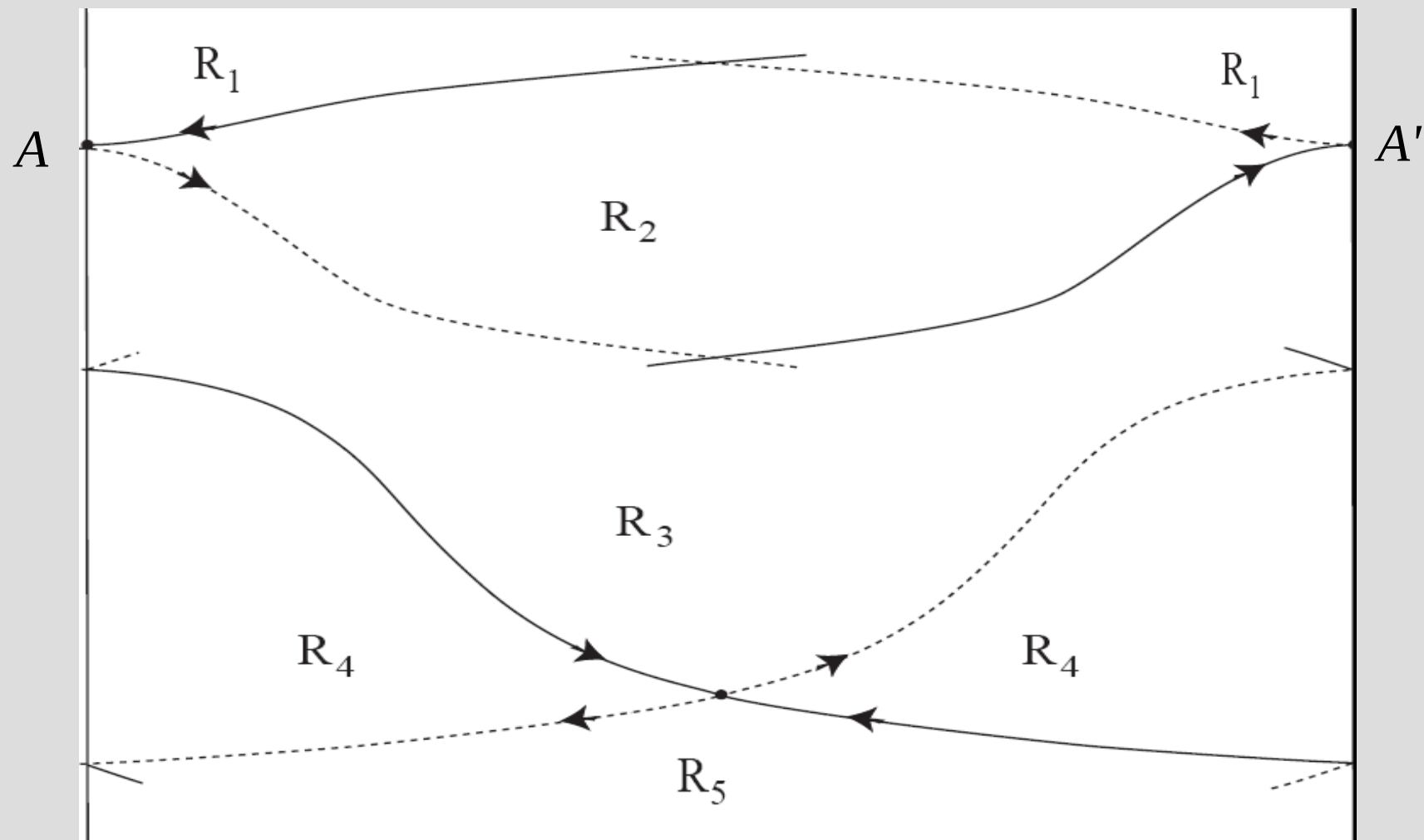
Dynamique des lobes : les points fixes hyperboliques

Cas d'un jet sinueux (Gulf Stream)

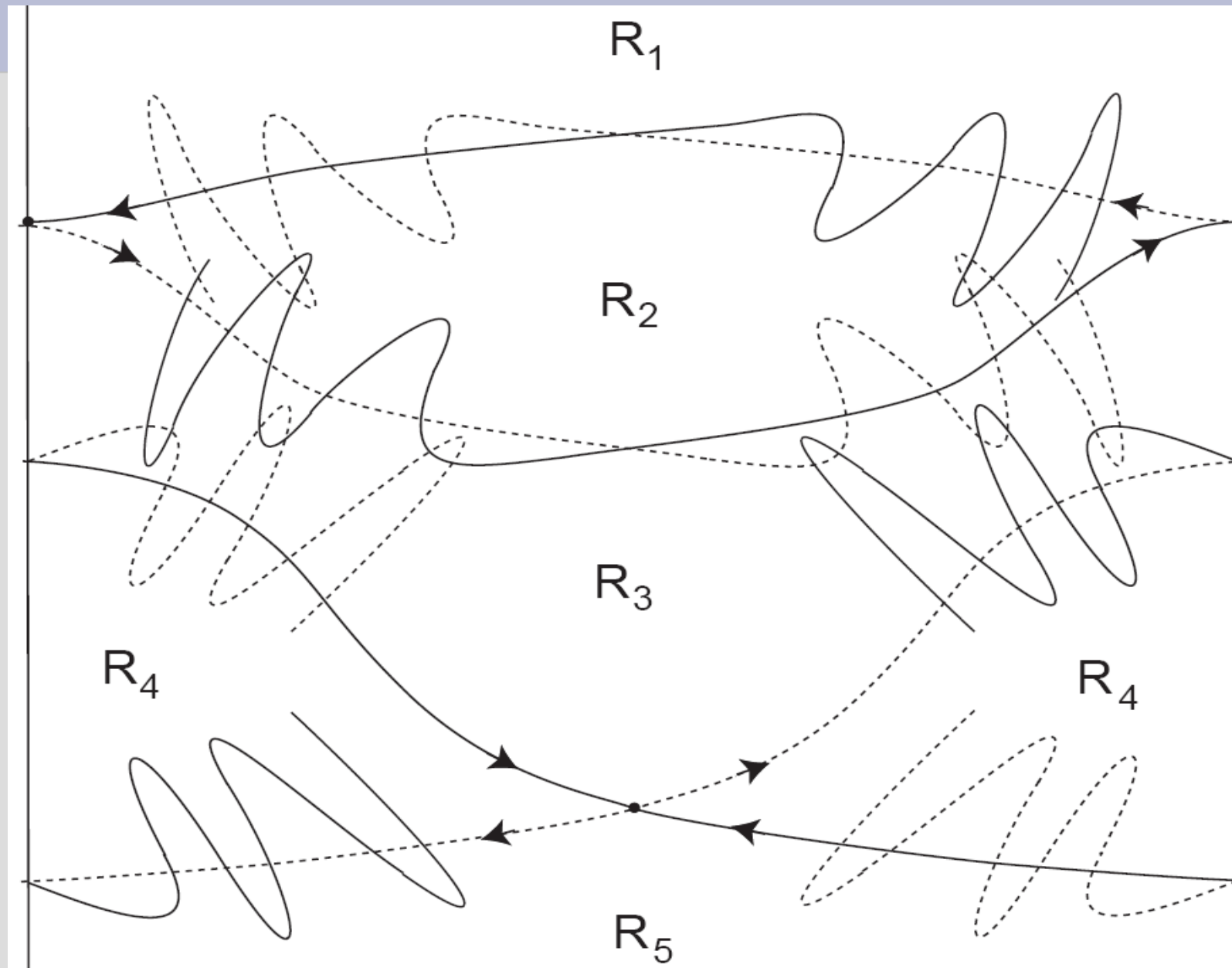


Ajoût d'une perturbation périodique

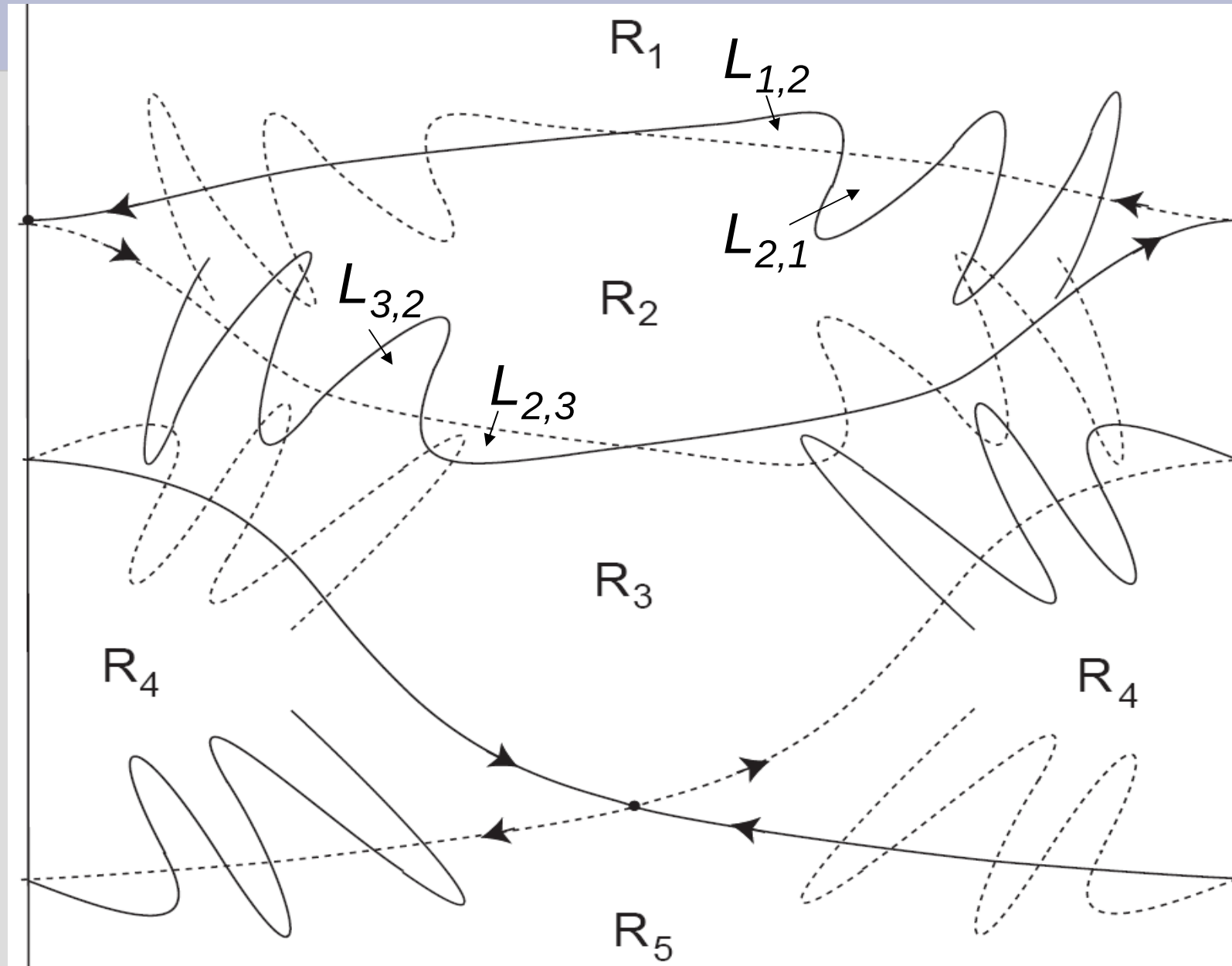
Les variétés se croisent



Et cela donne (dynamique des lobes):



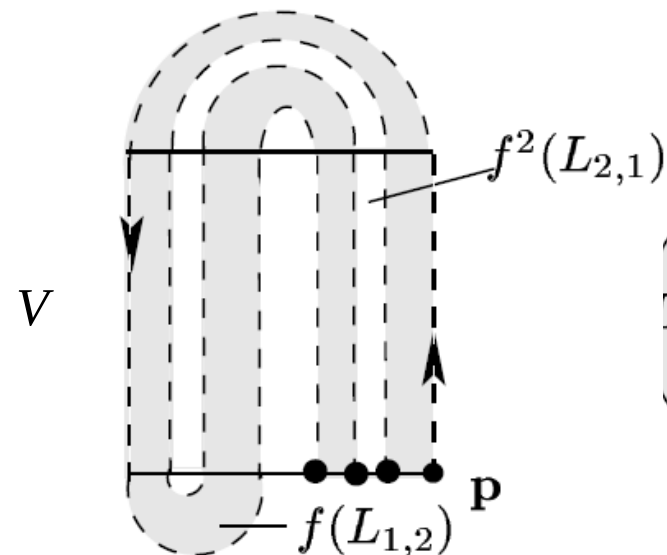
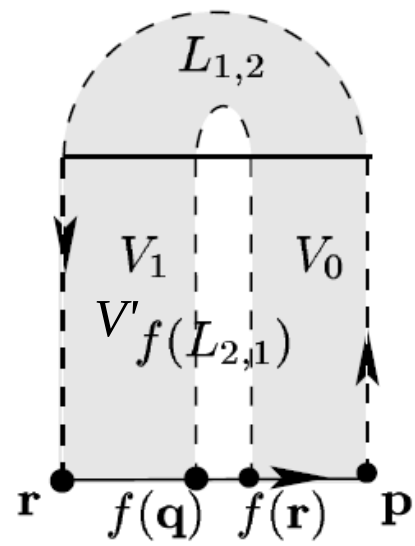
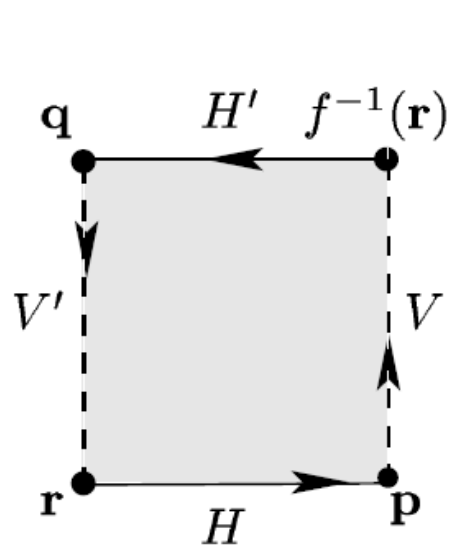
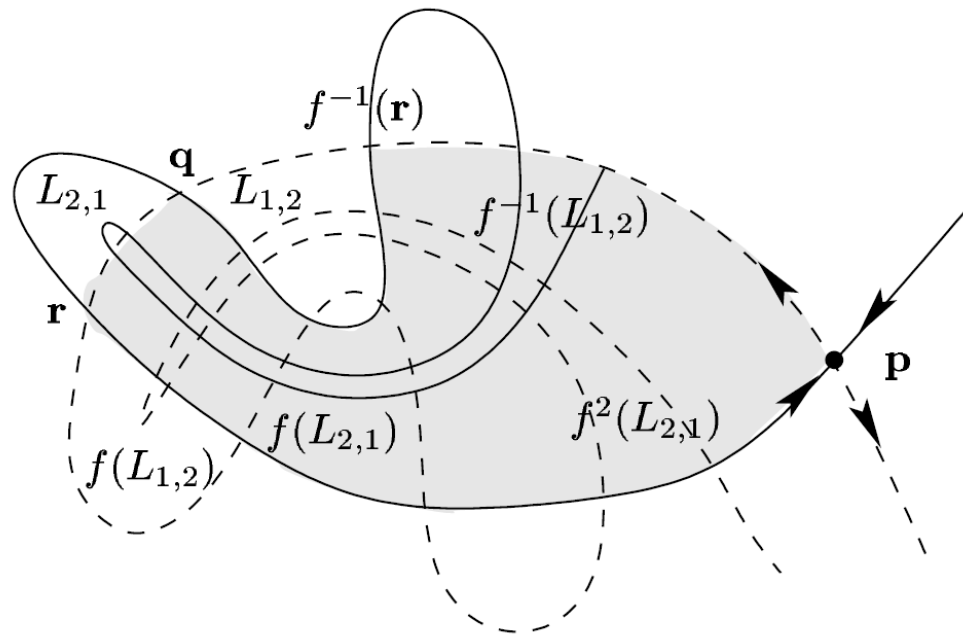
Les lobes tourniquets:



Utilisation de la dynamique des lobes

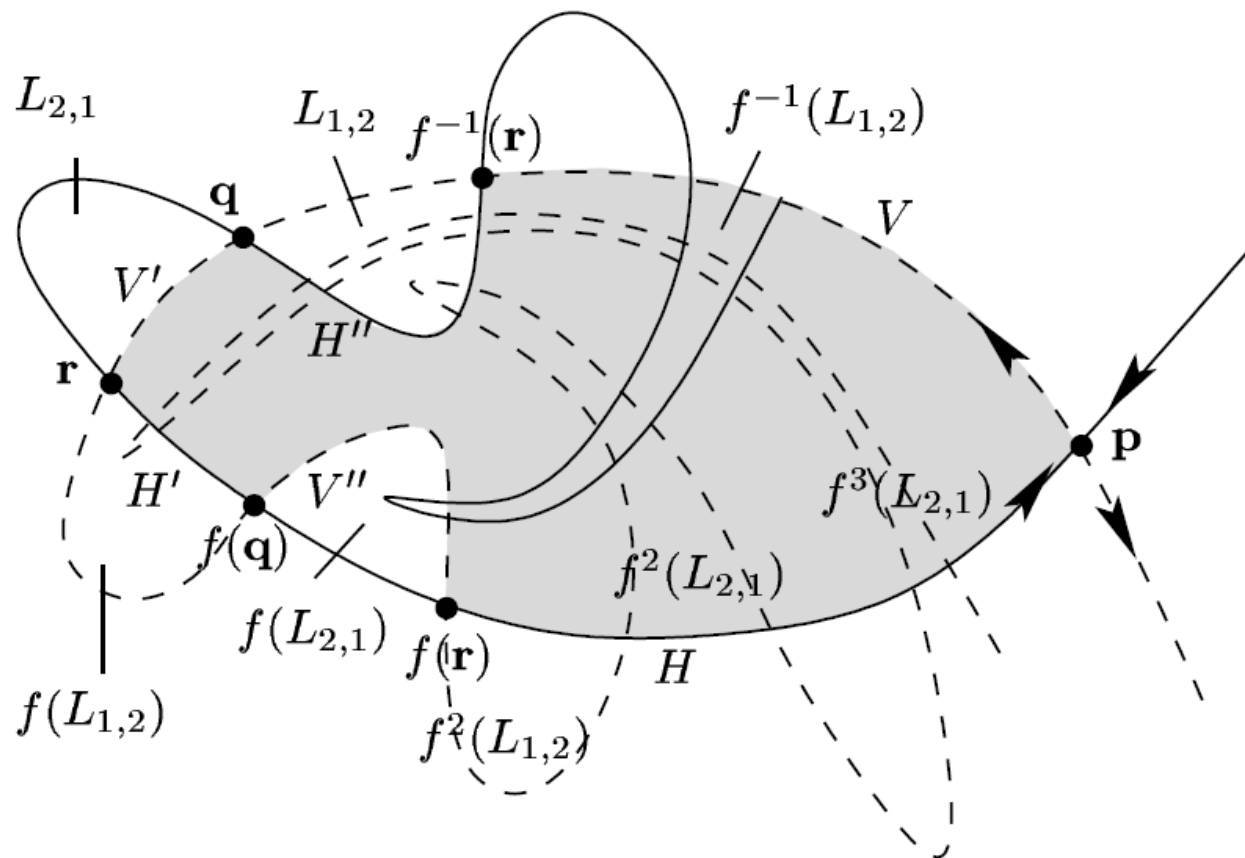
- À partir de l'étude du comportement des lobes, couplée à une méthode statistique, on peut prédire (Raynal & Wiggins) :
 - Le temps de résidence dans chaque région
 - Le temps moyen pour traverser le jet central
 - La quantité de fluide qui peut passer de la zone de recirculation froide (nord) à la zone de recirculation chaude

Relation lobes / Smale



$$\underline{\lambda=2}$$

Plus compliqué...



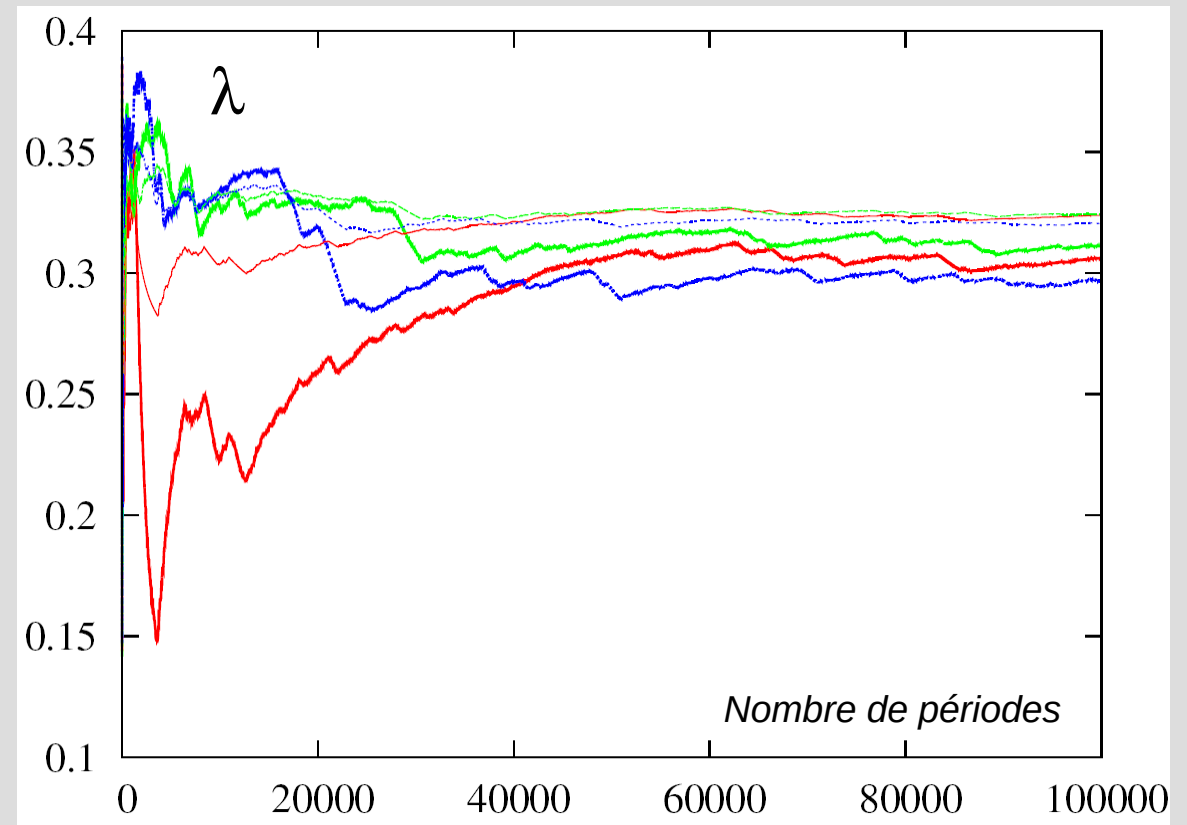
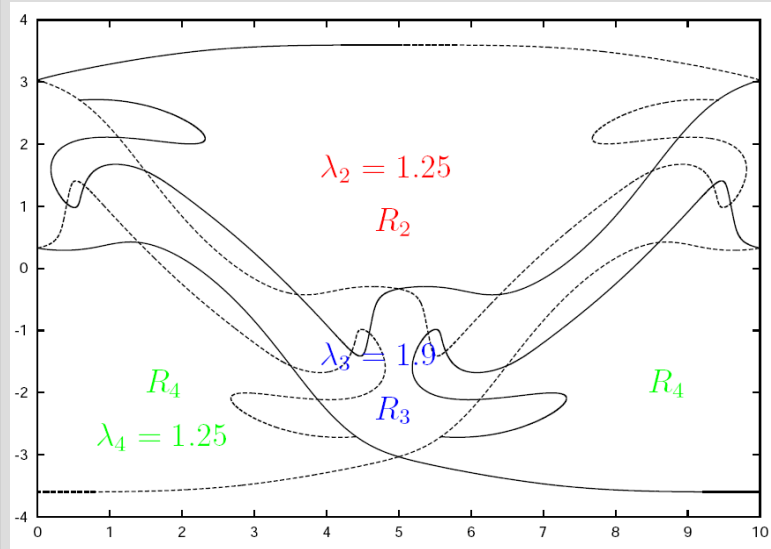
$$T_3 = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 2 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}$$

$$\lambda = 1.7$$

Cas général

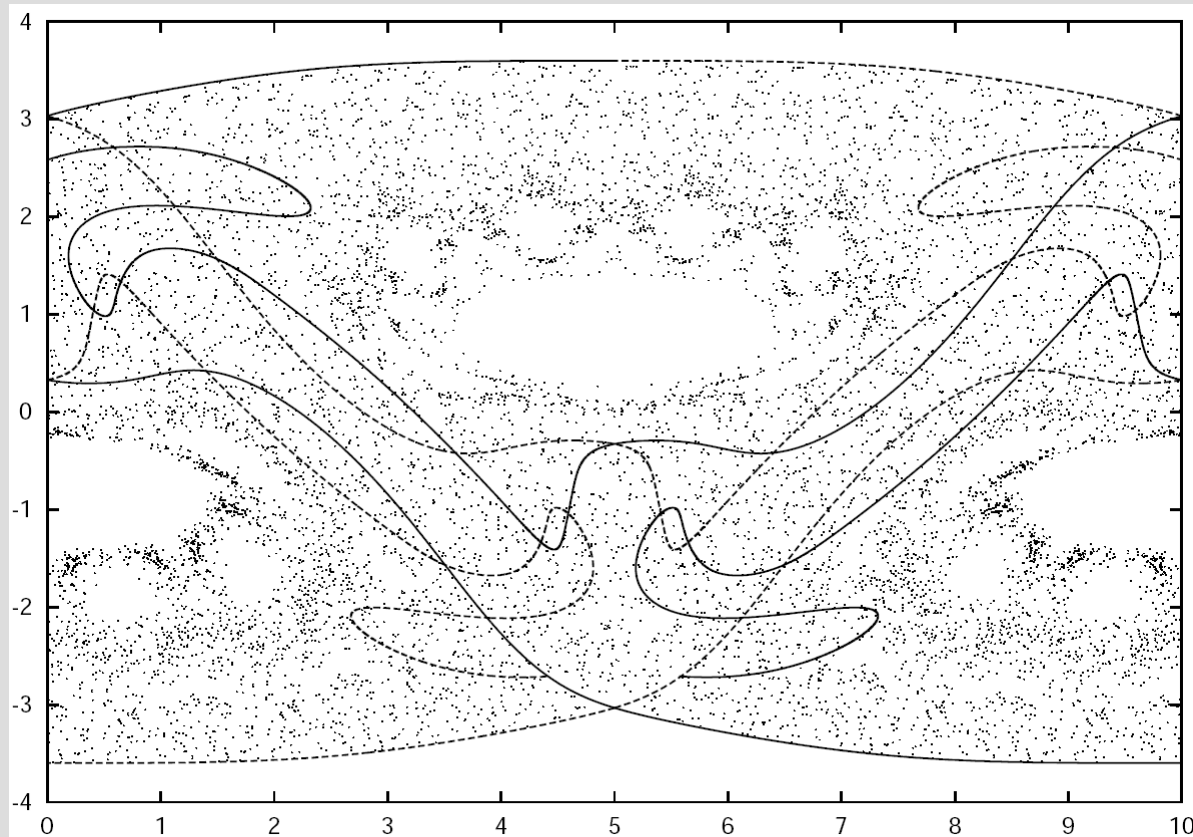
- On peut toujours trouver une base de décomposition des lobes :
 - On peut construire une matrice
 - On en déduit la valeur propre maximale
 - On obtient un taux d'étirement dans chaque région de l'écoulement
- Utilité ???

Application au “fit” des exposants de Lyapunov



- Résultat intéressant... Mais un peu surestimé.
- Ne suit pas les “chutes”

Pourquoi l'exposant chute-t-il ?

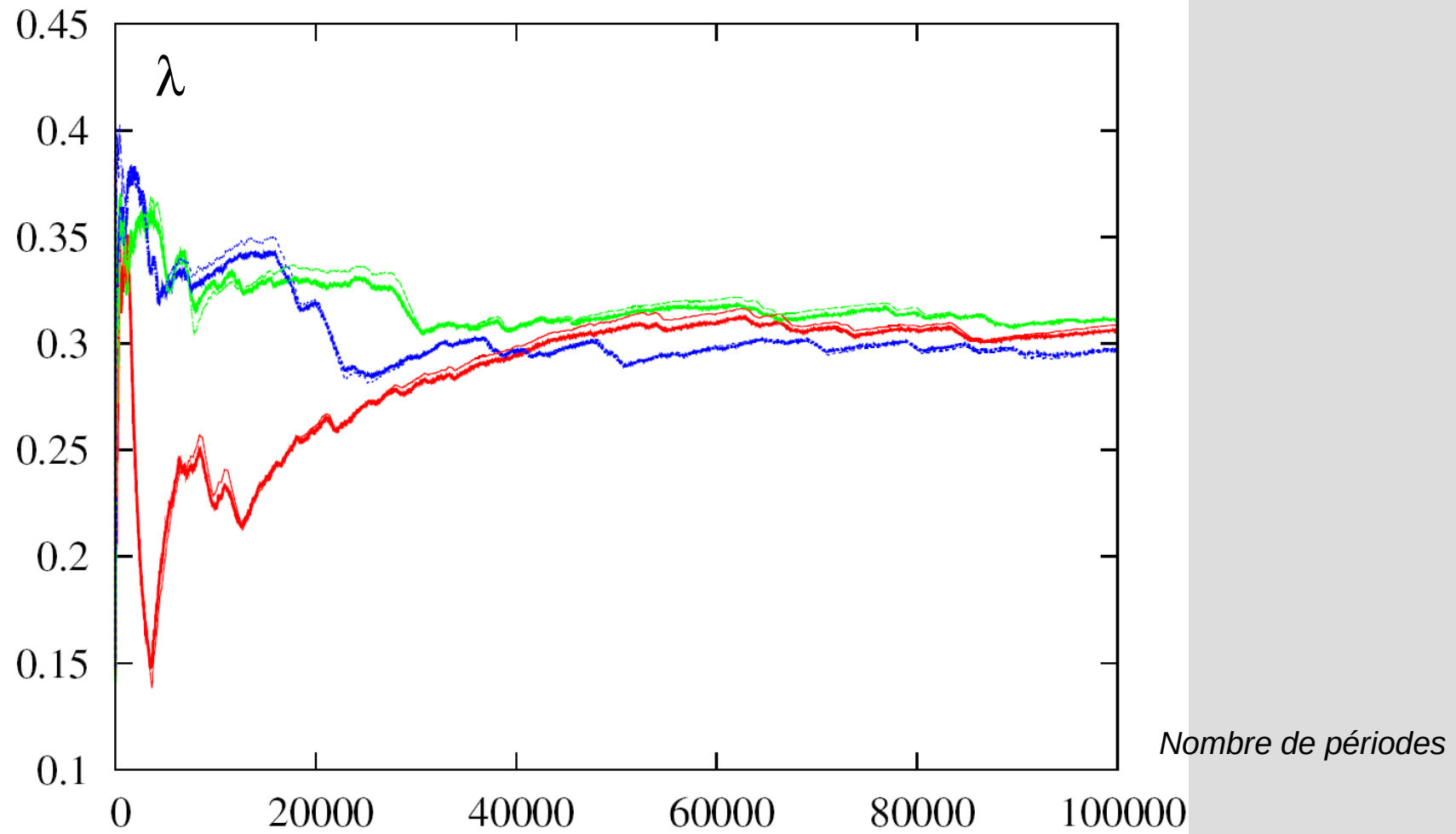


La particule reste “bloquée” près des régions non chaotiques (régions “collantes”)

Nouveau modèle

- Lorsque la particule reste trop longtemps dans une région, c'est qu'elle est coincée
→ Pas d'étirement ($\lambda=1$)
- À partir de quand ???
 - On a constaté que lorsqu'il y a des zones collantes, le taux d'échappement de cette région n'est pas exponentiel
 - Si le taux d'échappement d'une région était exponentiel, la particule serait sortie au bout de n fois le temps moyen associé à cette région
 - Quel n ???

Fit pour $n = 10$



→ Bon fit ! Mais ne permet pas de connaître l'exposant de Lyapunov de manière prédictive...

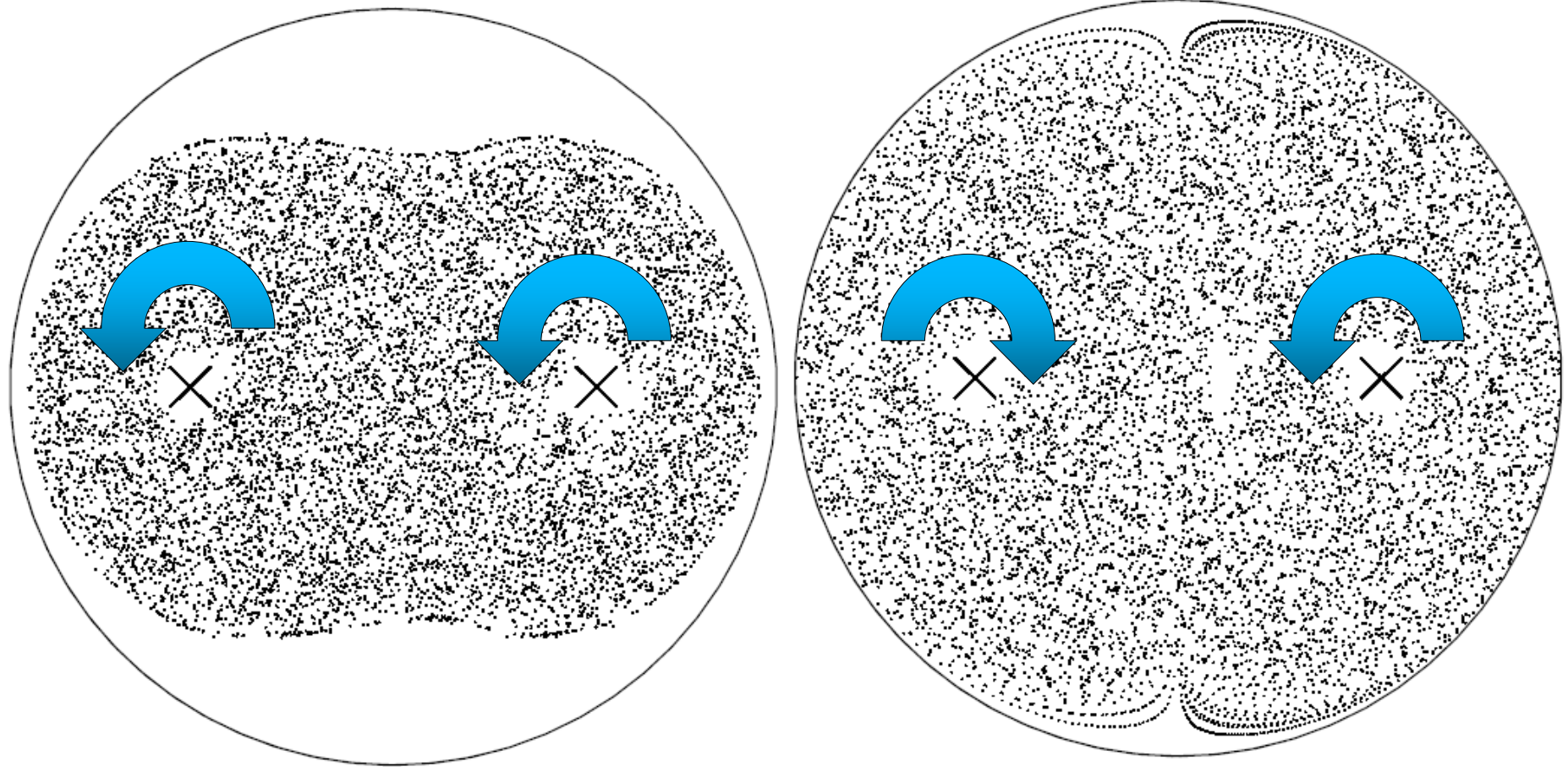
Quelques tentatives de paramètres...

- **Taille du lobe tourniquet** (Rom-Kedar, Leonard, Wiggins): quantité de fluide qui passe d'une région à une autre à chaque période du champ de vitesse
 - Souvent calculable analytiquement dans le cas des faibles perturbations
 - Accessible numériquement
- **Flux chaotique** (Raynal & Gence): **taille du lobe/période**
 - On peut montrer que lorsque l'on fait varier la période il existe toujours un maximum
 - Mais : le maximum est généralement obtenu lorsque la période est du même ordre de grandeur que le temps caractéristique du système...

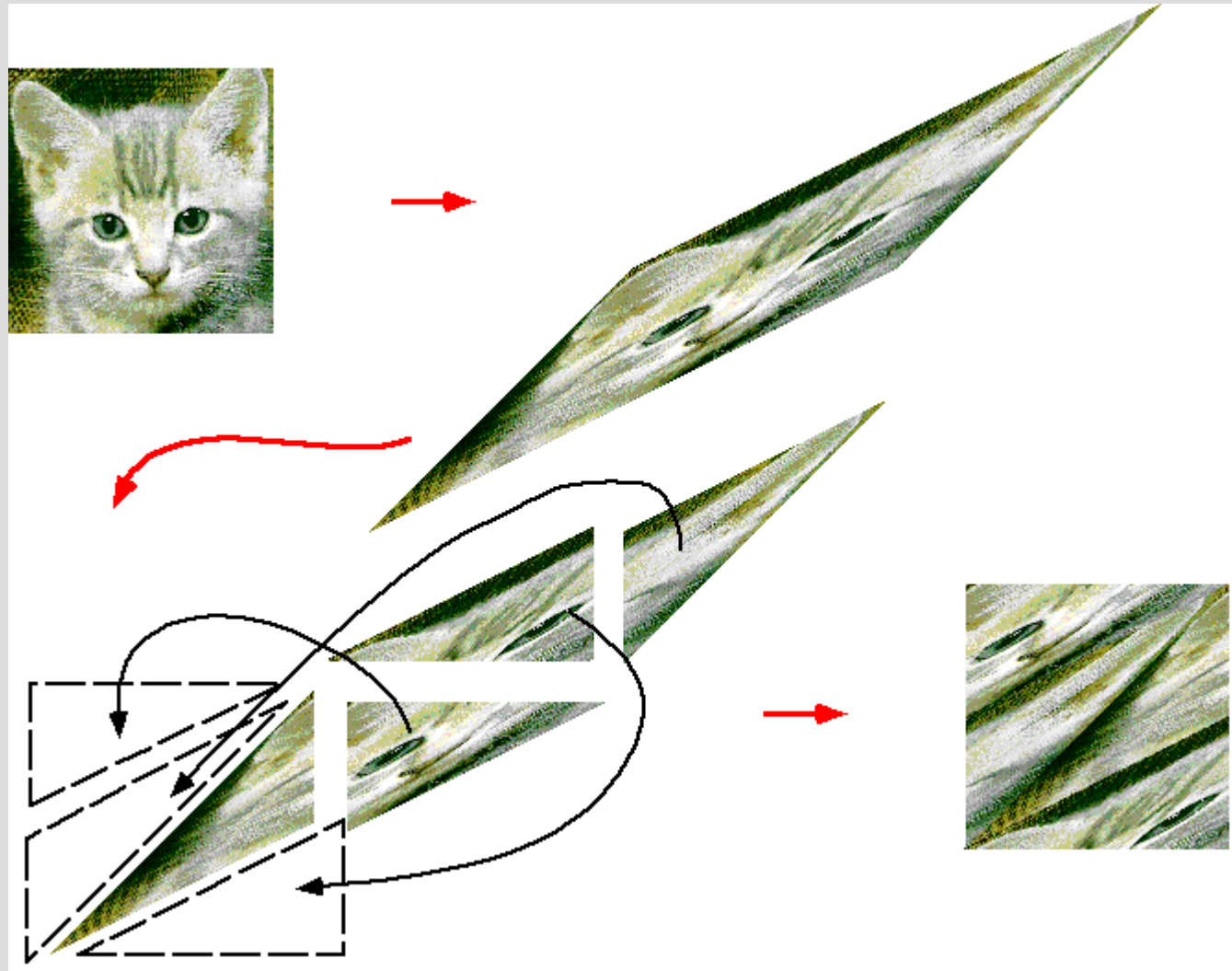
Dynamique des lobes : conclusion

- Chaos lié à l'existence des points hyperboliques (formation de lobes)
- question : Vortex d'Aref : vaut-il mieux mélanger de manière co-rotative ou contra-rotative ???

Comparaison co-rotatif / contra-rotatif



L'application du chat



Conclusion : écoulements 2-D

- Existence de nouvelles techniques prédictives :
 - Théorie des tiges fantômes (E. Gouillart, J.-L. Thiffeault)
 - Linked Twist Map (LTM) (Sturman, Ottino, Wiggins)
 - Cependant, il est quasiment impossible de prédire si un écoulement chaotique sera totalement efficace ou pas sans faire l'expérience
 - Manque de paramètres quantitatifs réellement exploitables
- Encore beaucoup de recherche possible !