

Ondes, turbulence, turbulence d' onde une introduction ...

GDR turbu, ENS-Lyon

Claude Cambon

Laboratoire de Mécanique des Fluides et d'Acoustique
CNRS – ECL – UCB Lyon I – INSA

CTRL-L switch

Collaboration et documents

- Equipe ondes et turbulence : Fabien S. Godeferd, Julian F. Scott, Lukas Liechtenstein, Alex Delache, Benjamin Favier
- Documents (hors articles)
 -) <http://www.lmfa.ec-lyon.fr/Fabien.Godeferd/perso/> (Summer School in Barcelone)
 -) <http://gdr-turbulence.pmmh.espci.fr/Cargese/cargese-turbulence.html>
 -) Livre *Homogeneous Turbulence Dynamics*, Sagaut & Cambon, CUP, 2008
- Zakharov et al. 1991, articles Newell et al., Waleffe (1992,1993), + récents Galtier et al.

Résumé

- Rappels de turbulence, cascade, description spectrale
- Ondes, relation de dispersion, interactions faibles
- Dynamique linéaire: mélange de phase (rotation rapide)
- Modèle non-linéaire, triades, triades résonantes, EDQNM et turbulence d'ondes d'inertie
- Coexistence de turbulence "faible" et "forte", stratification stable, MHD

Quantifier la cascade (THI)

- Espace physique

Equation de Karman-Howarth (1938)

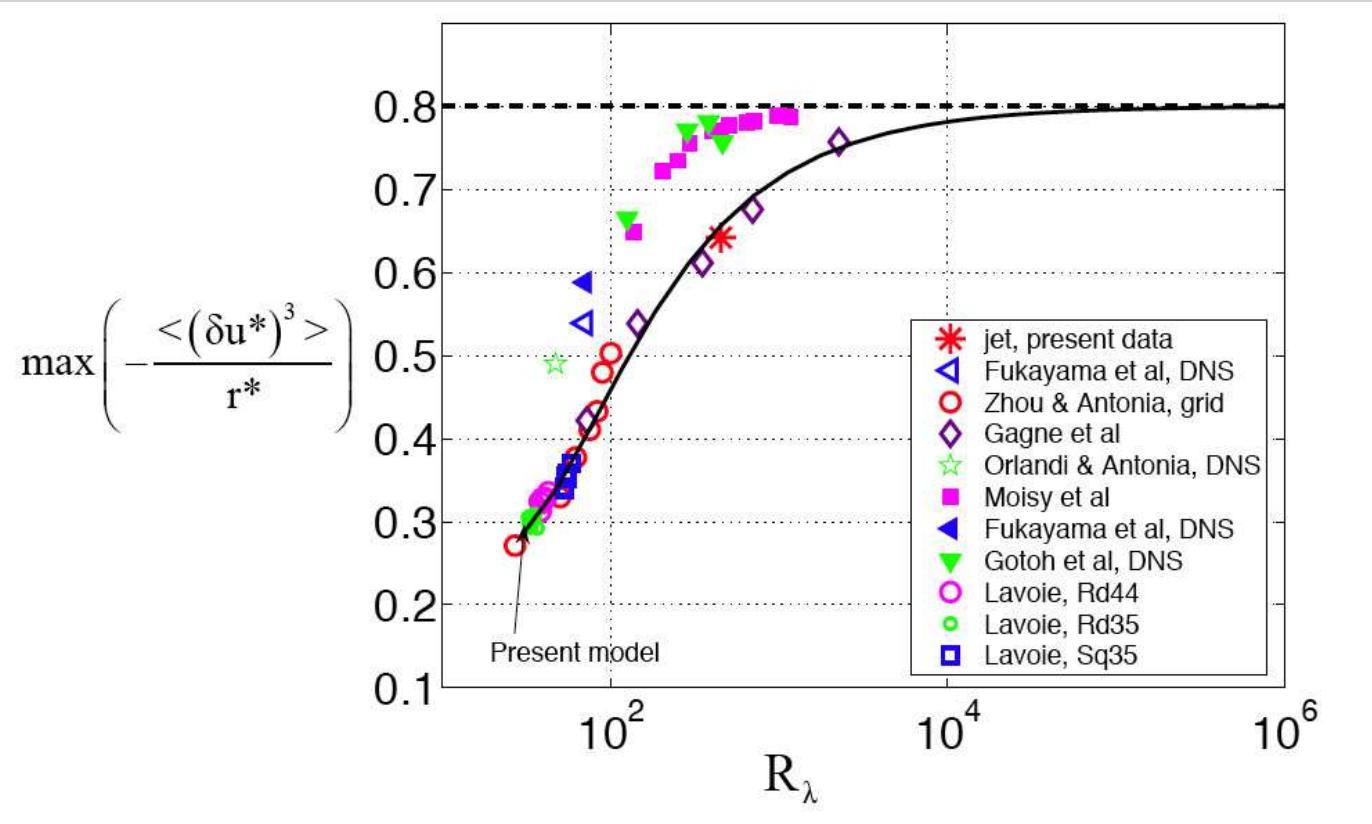
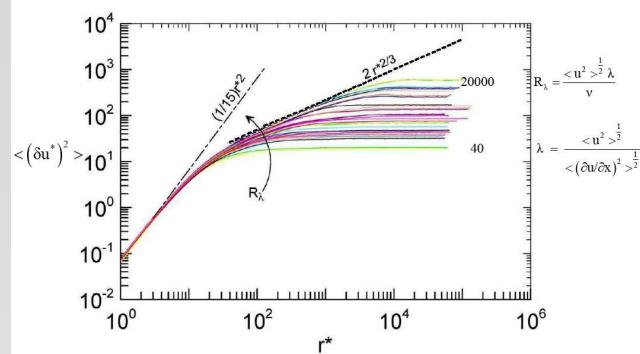
$$\rightarrow \underbrace{\langle (\delta u_L)^3 \rangle}_{(4/5) \text{ Kolmo 41}} = -\frac{4}{5} \varepsilon r$$

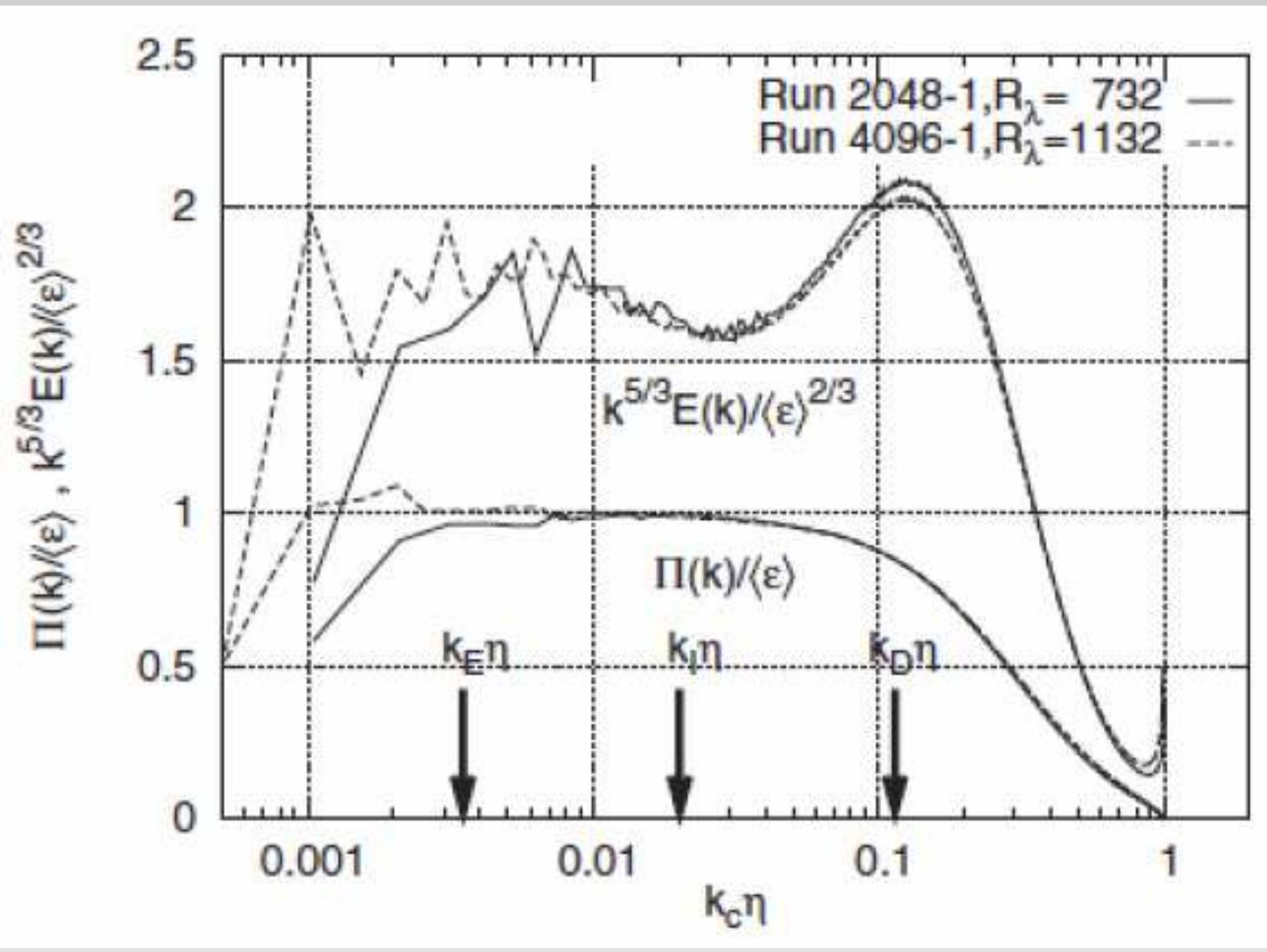
- Espace de Fourier

Equation de Lin (1949)

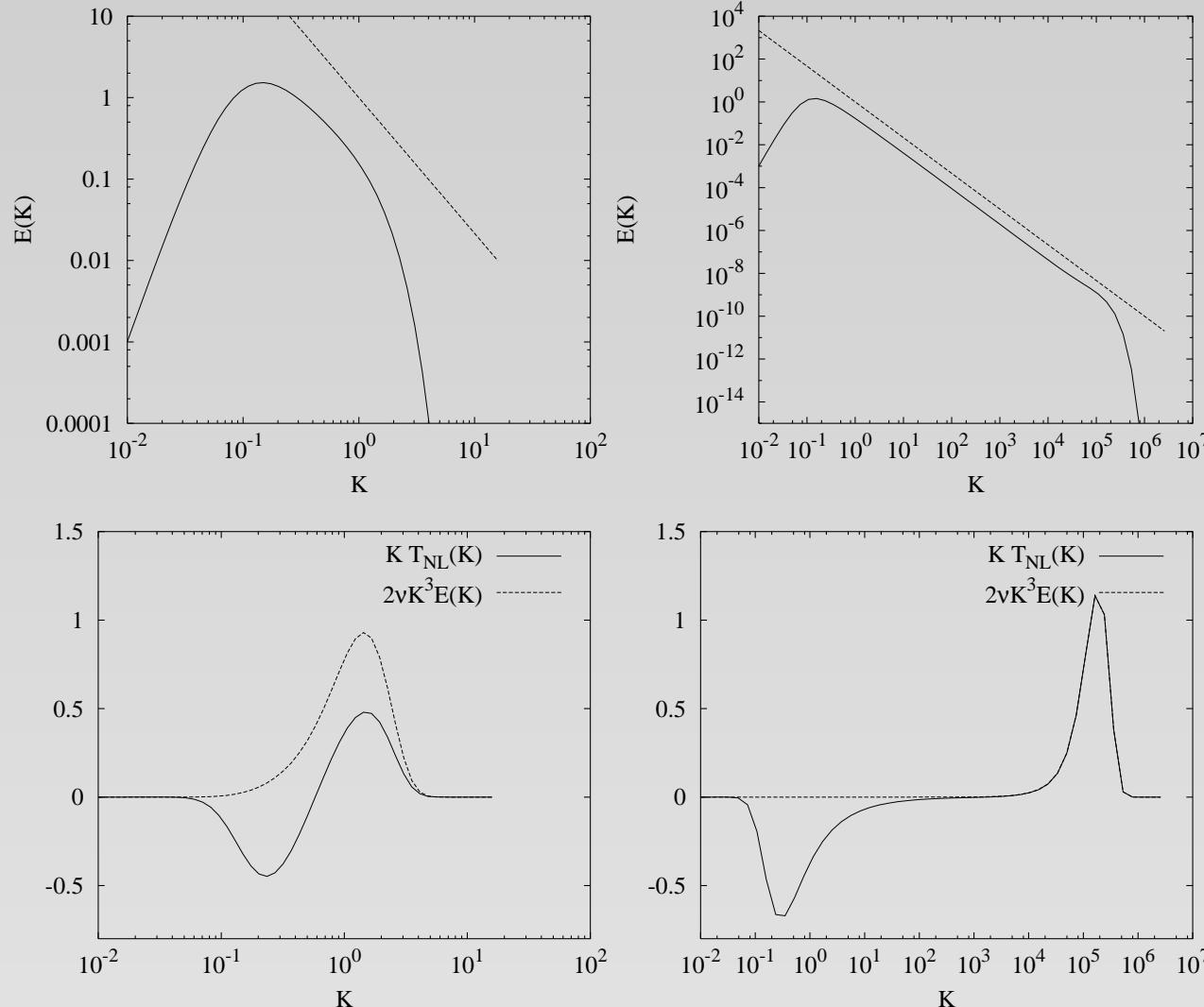
$$\left(\frac{\partial}{\partial t} + 2\nu k^2 \right) E(k, t) = T(k, t) \quad \rightarrow \quad \int_k^\infty T(p) dp = \varepsilon$$

Utile en turbulence forte et en turbulence d' onde (équations cinétiques)



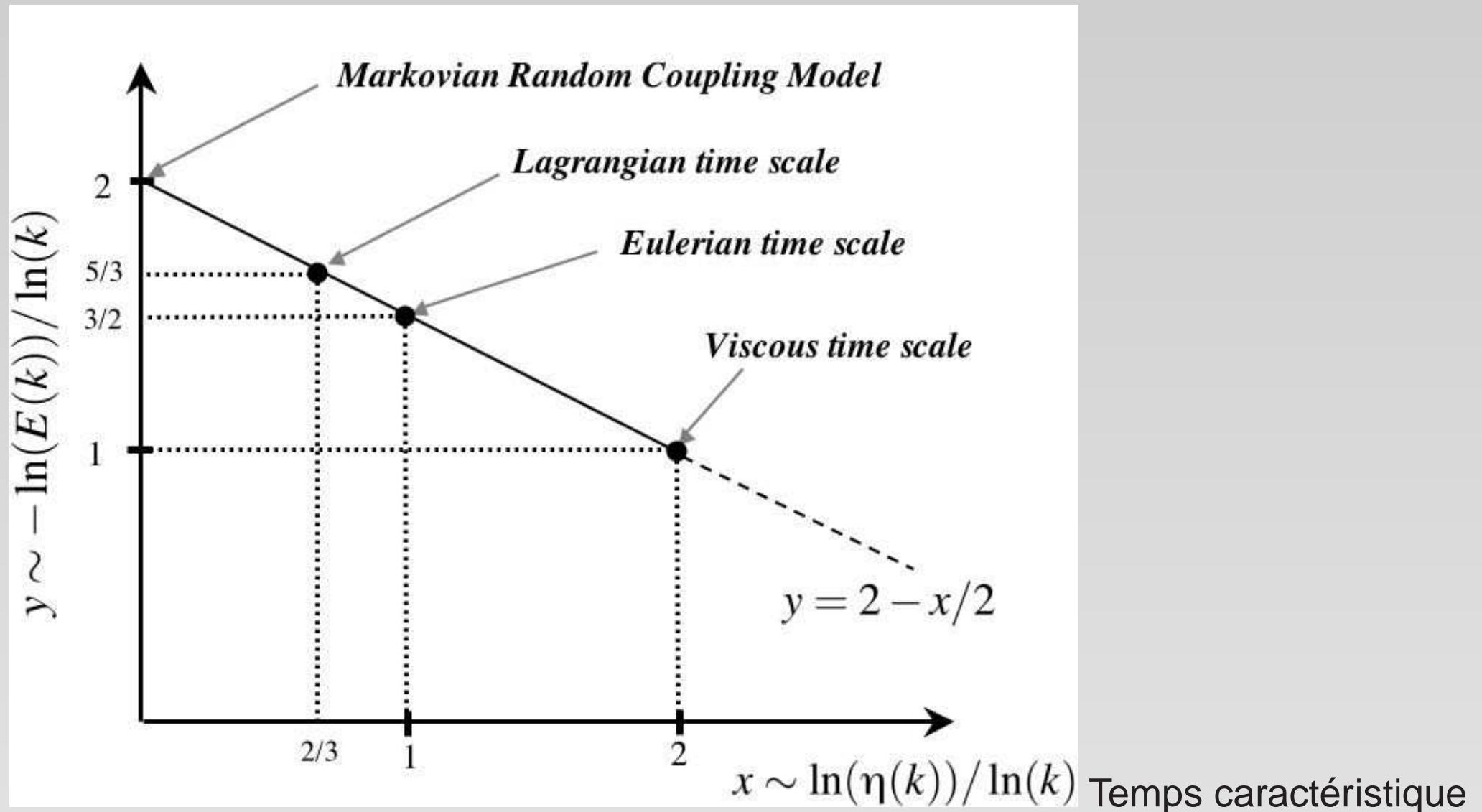


Kaneda (Cargèse)



d' après Wouter Bos,

$R_\lambda = 30, 10^5$, EDQNM (THI)



dans les *fermetures spectrales* DIA, EDQNM

$$\eta = \nu k^2, \quad k u', \quad \varepsilon^{1/3} k^{2/3}, \quad Cte$$

Ondes, turbulence d' onde(s)

- Modes de Fourier spatio-temporels $\mathbf{u}(\mathbf{x}, t) = \sum \mathbf{A} e^{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{x} - \sigma t)}$
- Loi de dispersion $\sigma = \sigma(\mathbf{k})$ (renormalisation nonlinéaire ?) $\mathbf{A} = a_{\pm 1}(\mathbf{k}, \varepsilon t)$?
- Ondes non dispersives $\sigma = \pm \mathbf{k} \cdot \mathbf{C}_g$ (cf. convection par une vitesse constante, mais signe PLUS et MOINS)
- Exemples, $\sigma = \pm k c_0$ (acoust.), $\sigma = \pm \mathbf{k} \cdot \frac{\mathbf{B}_0}{\sqrt{\sigma \mu}} = \pm k_{\parallel} \frac{B_0}{\sqrt{\sigma \mu}}$ (Alfvèn, MHD)
 $\sigma = f \frac{k_{\parallel}}{k}$ (inertie, rotation), $\sigma = \pm N \frac{k_{\perp}}{k}$ (gravité, stratification stable), $\sigma = \beta \frac{k_x}{k^2}$ (Rossby) ...
- Propriétés: ANISOTROPIE (sauf acoustique, ondes de surface, ...), champs couplés cin-pot (sauf rotation), faible intermittence ? vaste domaine (gas de phonons ...)

Interactions faibles ? sans fermeture, triades

Ondes créées par mécanisme extérieur (gradient, forces massiques, champ couplés), non-linéarité quadratique, base des modes propres $\dot{a}_s + \imath s\sigma_k a_s \propto \widehat{uu}$

$$\dot{a}_s(\mathbf{k}, t) =$$

$$\sum_{s',s''=0,\pm 1} \int_{k+p+q=0} e^{\imath(s\sigma_k + s'\sigma_p + s''\sigma_q)t} \underbrace{M_{ss's''} a_s(\mathbf{p}, t) a_s(\mathbf{q}, t)}_{\text{effet de phases "rapide"} \quad \text{non-linéarité}} d^3\mathbf{p}$$

$s = 0, \pm 1$, triade $\mathbf{k} + \mathbf{p} + \mathbf{q} = 0$, non-linéarité réduite si $s\sigma_k + s'\sigma_p + s''\sigma_q$ grand ?
 Ondes ou pas ondes ? ondes NON dispersives ? pseudo-ondes (vitesse convectante) ?
 annulation possible de la phase (reson.) ou non

Dynamique *statistique*, $\langle aa \rangle$, $\langle aaa \rangle$, pourquoi ?

Turbulence faible (avec) et forte (sans) rotation

- cas 3D sans frontières, la résonance triple existe (pas vrai en eaux peu profondes ...): non-linéarité $\sim o(Ro)$, $\Omega t \sim Ro^{-2}$
- possibilité de justifier une hypothèse QN de cumulants (4) nuls (Benney & Newell, 1969, “Random Phase Approx”)
- On passe de l’ EDQNM(3) à la théorie de turbulence d’ onde par la limite de ED tendant vers 0 (Bellet et al. 2006)...

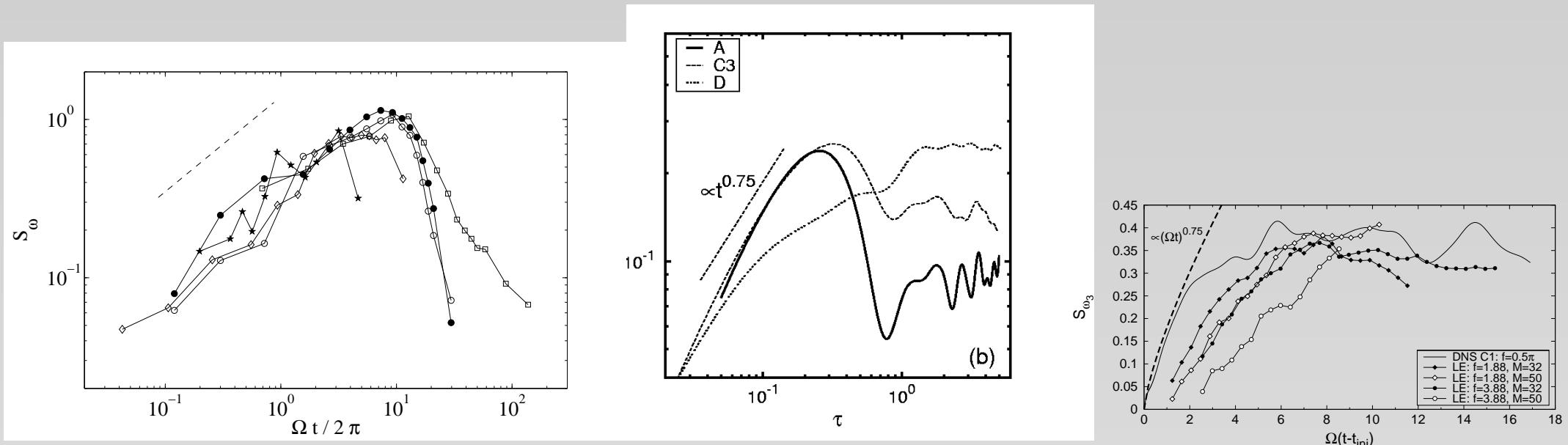
$$\frac{1}{\mu - iX} \rightarrow 2\pi\delta(X) + i\mathcal{P}\left(\frac{1}{X}\right) \dots$$
- ... en utilisant les modes propres des ondes d’ inertie, qui sont aussi les modes propres du rotationnel AVEC et SANS rotation (helical modes, ondes d’ hélicité).
- Mais il n’ y a pas que la limite asymptotique de turbulence d’ onde avec non-linéarité restreinte aux triades résonantes ! Presque tous les transitoires dûs au mélange de phase sont intéressants (cf polémique avec Peter Davidson).

Rotation, mélange de phase: linéaire et/ou non-linéaire

- Relevance of linear solution depends on the *order and type* of statistical correlations
 -) doubles: 2 point 1 time: $e^{i\sigma_k t}, e^{-i\sigma_k t}$
 -) doubles: 2 point 2 time: $e^{i\sigma_k(t \pm t')}$
 -) triples: 3 point 1 time: $e^{i(\pm\sigma_k \pm \sigma_p \pm \sigma_q)t} \rightarrow \text{nonlinear} \dots$

$$\langle \omega_3^3 \rangle = \sum \int \exp[ift(\cos \theta_k + s' \cos \theta_p + s'' \cos \theta_q)] S(\mathbf{k}, \mathbf{p}, \epsilon t) d^3 p d^3 k$$

$(\cos \theta_k = k_3/k)$ Need for initial triple correlations at THREE point. Many other correlations.



Cyclonic / anticyclonic asymmetry: (64^3 LES ?) Bartello et al. (1994), Morize et al. (2005), Gence & Frick (2001), Staplehurst et al. (2008), van Bokhoven et al. (2008). No need for centrifugal inst.

$$\frac{d}{dt} \langle \omega_3^3 \rangle = 6\Omega \left\langle \frac{\partial u_3}{\partial x_3} \omega_3^2 \right\rangle + \text{4th-order, viscous}$$

Equations exactes pour la théorie non-linéaire

$$\left(\frac{\partial}{\partial t} + 2\nu k^2 \right) e(k, \cos \theta, t) = T^{(e)}(k, \cos \theta, t)$$

Poincaré transformation $\hat{u}_i(\mathbf{k}, t) = \sum_{s=\pm 1} N_i(s\mathbf{k}) e^{\imath s f t \cos \theta} a_s(\mathbf{k}, \epsilon t)$,

$$T^{(e)} = \int_{t_0}^t \sum_{s,s',s''=\pm 1} \int_{p+q=k} e^{\imath f(t-t')(s \cos \theta_k + s' \cos \theta_p + s'' \cos \theta_q)}$$

$$S_{ss's''}(\mathbf{k}, \mathbf{p}, t, \epsilon t') d^3 p dt'$$

Système dynamique de triade isolée

Fiorjoft, Kraichnan (2D), Waleffe (3D) : pas de rotation

$$\dot{a}_s(\mathbf{k}) = (s'p - s''q)G_{kpq}a_{s'}^*(\mathbf{p})a_{s''}^*(\mathbf{q}),$$

$$\dot{a}'_s(\mathbf{p}) = (s''q - sk)G_{kpq}a_{s''}^*(\mathbf{q})a_s^*(\mathbf{k})$$

$$\dot{a}''_s(\mathbf{q}) = (sk - s'p)G_{kpq}a_s^*(\mathbf{k})a_{s'}^*(\mathbf{p})$$

Avec rotation, $G_{kpq} \rightarrow G_{kpq}e^{iX}$, triades résonantes,

$X = f(s \cos \theta_k + s' \cos \theta_p + s'' \cos \theta_q) = 0$, avec

$k \cos \theta_k + p \cos \theta_p + q \cos \theta_q = 0$:

$$\frac{\cos \theta_k}{s'q - s''p} = \frac{\cos \theta_p}{s''k - sq} = \frac{\cos \theta_q}{sp - s'k}$$

Analogie avec le “solide d’ Euler”

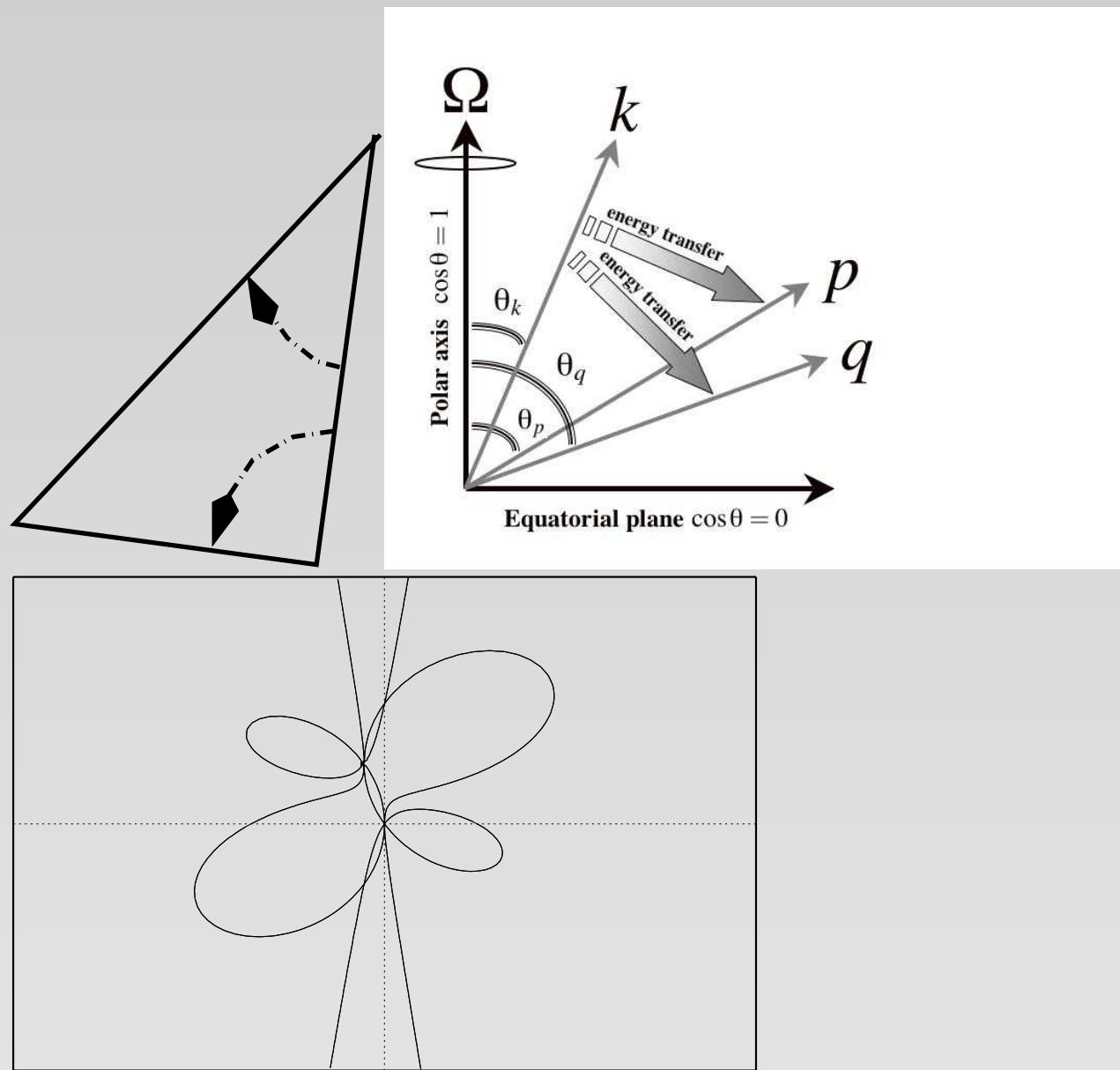
- Moment angulaire dans les axes principaux d’ inertie

$$I_1 \dot{\Omega}_1 = (I_2 - I_3) \Omega_2 \Omega_3, \quad (1)$$

$$I_2 \dot{\Omega}_2 = (I_3 - I_1) \Omega_3 \Omega_1 \quad (2)$$

$$I_3 \dot{\Omega}_3 = (I_1 - I_2) \Omega_1 \Omega_2, \quad (3)$$

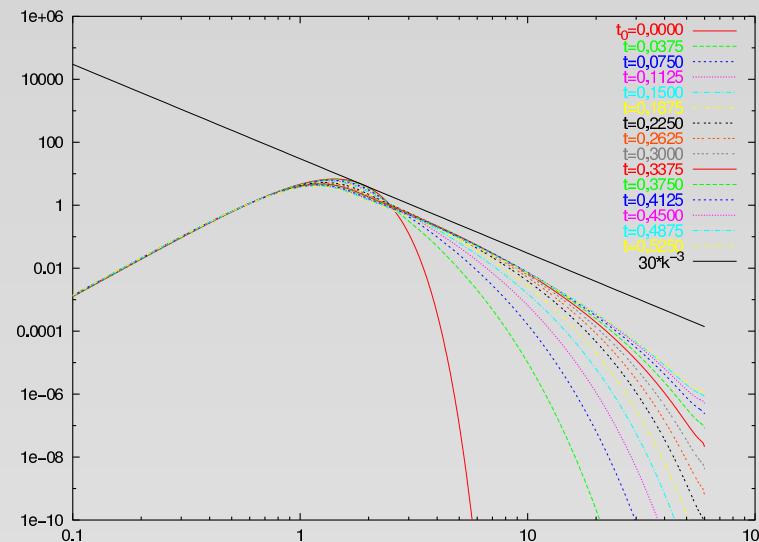
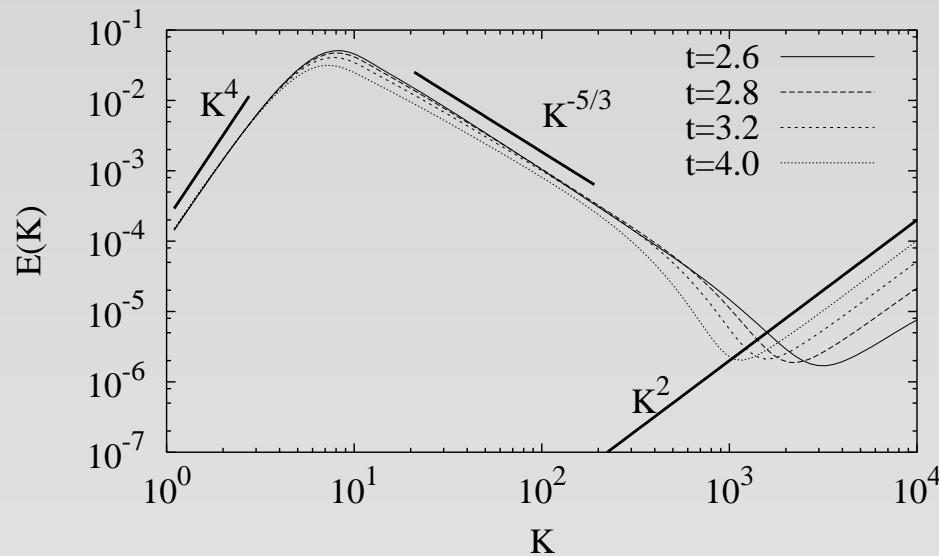
- Lois de conservation: énergie rot. $(I_1 \Omega_1^2 + \dots) \rightarrow$ énergie cin. (triade), norme du moment angulaire $(I_1 \Omega_1)^2 + \dots \rightarrow$ helicité (triade)
- Signes (s, s', s'') , $I_1 \rightarrow sk$, instabilité par rapport au moment *intermédiaire*



Results. NONLINEAR statistical theory

- From classical EDQNM (isotropic, no rotation, Orszag 1970, Bos & Bertoglio, 2006)

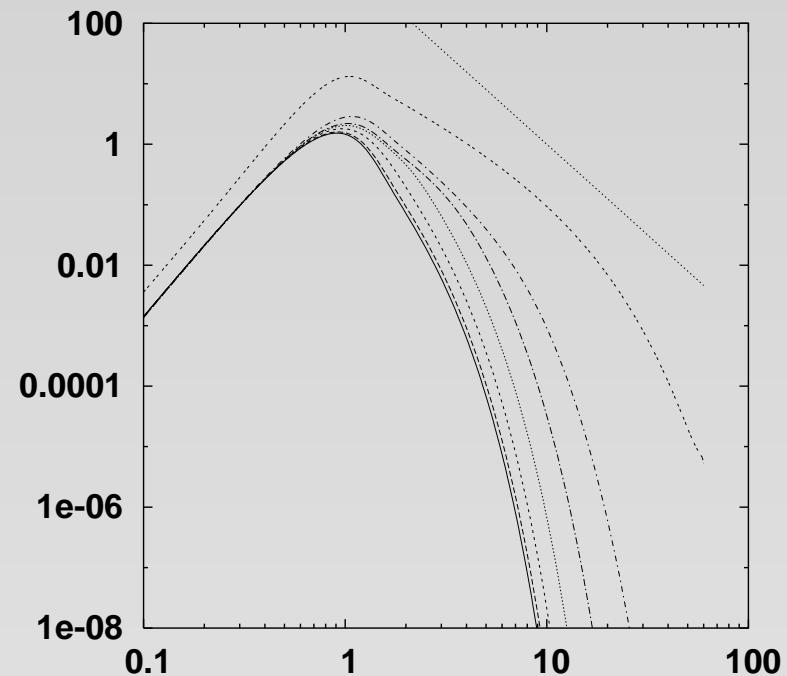
...



- ... to EDQNM3 → (A) QNM energy equation (Bellet *et al.*, JFM, 2006)

Angle-dependent spectrum

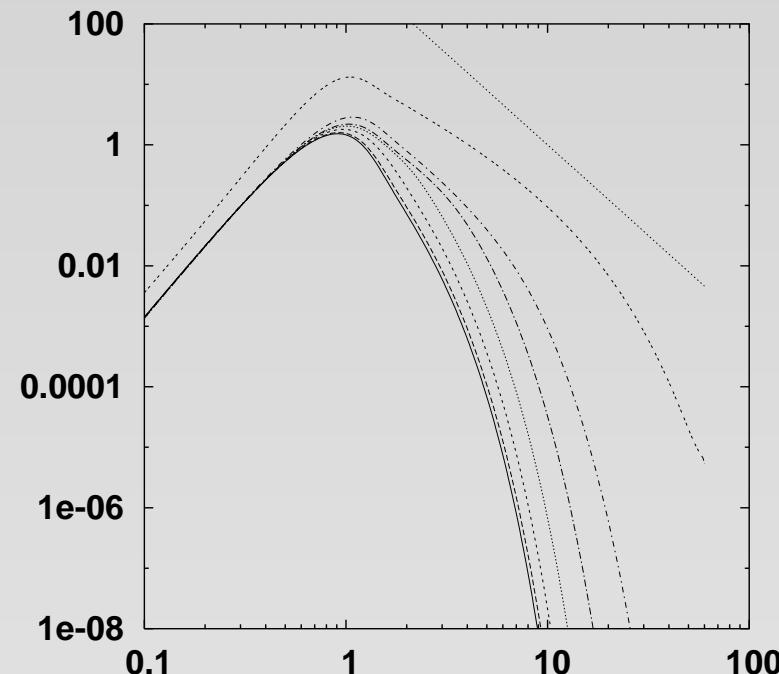
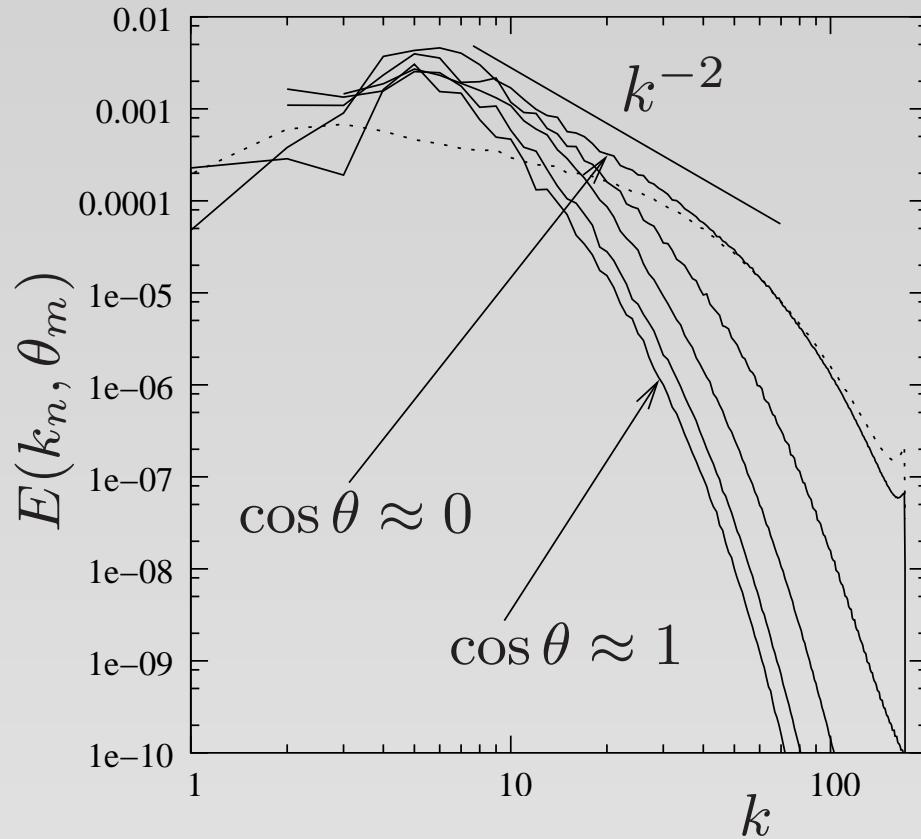
- Isotropy breaking by spectral transfer $T^{(e)}(\mathbf{k})$: directional anisotropy:



$$4\pi k^2 e(\mathbf{k}, t_f) = 4\pi k^2 e(k, \underbrace{\cos \theta}_{k_{\parallel}/k}, t_f)$$

- Spherical averaging $\rightarrow E(k, t_f)$, prefactor $E \sim \frac{\Omega}{t} k^{-3}$, not 2D !

AQNM and DNS



512^3 DNS by Liechtenstein *et al.*, JOT, 2005

Inertial wave-turbulence, resonant interactions, 2D or not 2D

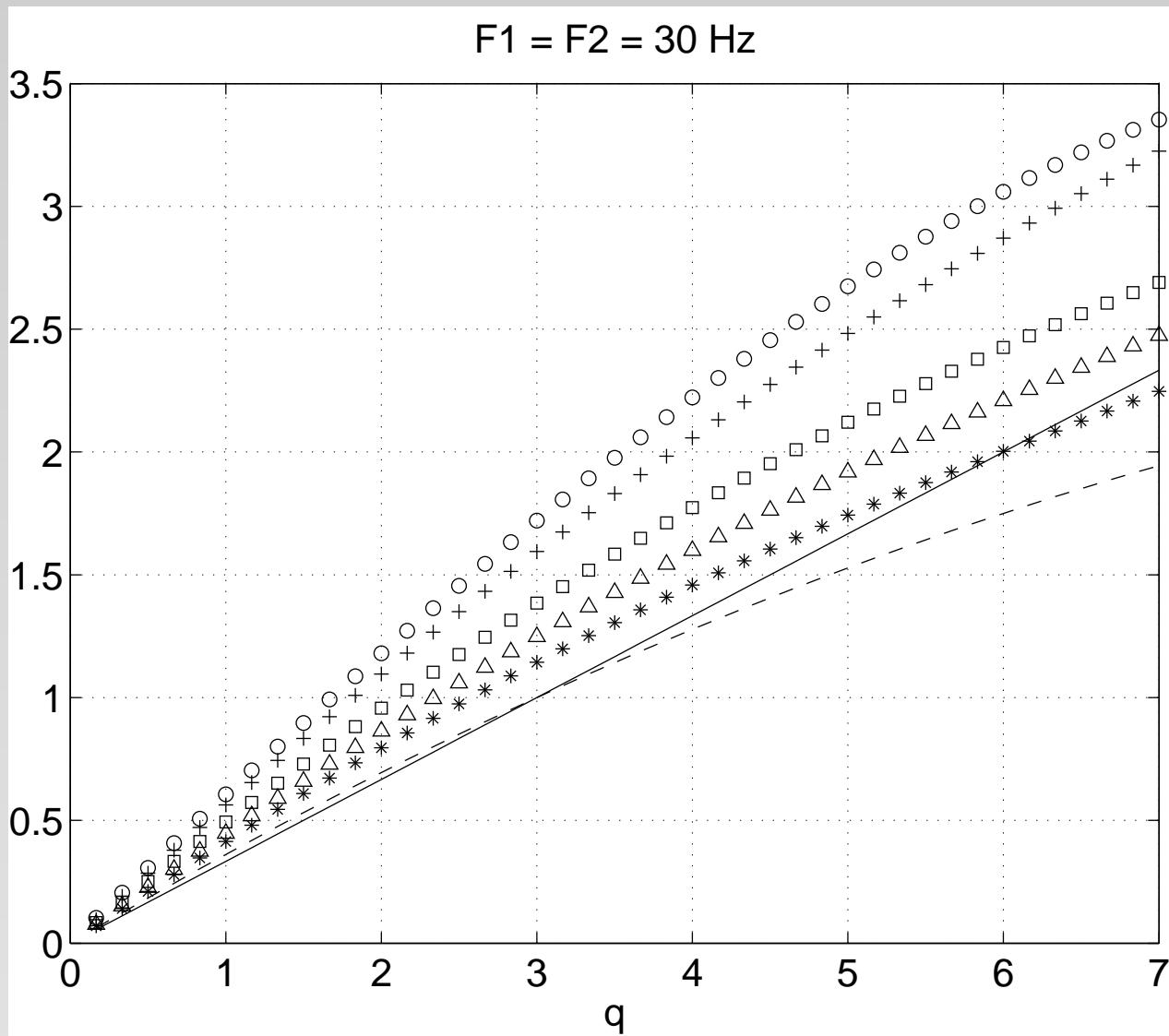
- *Low dimension* of active manifolds : overestimated in forced ? DNS/LES ?
 ‘TRUE’ 2D embedded in 3D : a DIRAC singularity

$$E(k) \sim f^2 k^{-3}, \quad e(k_\perp, k_\parallel) = \underbrace{\frac{E(k_\perp)}{2\pi k_\perp}}_{\sim f^2 k_\perp^{-4}} \delta(k_\parallel)$$

- integral singularity from theoretical wave-turbulence

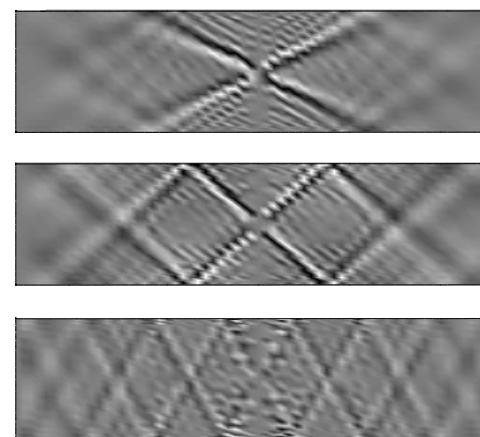
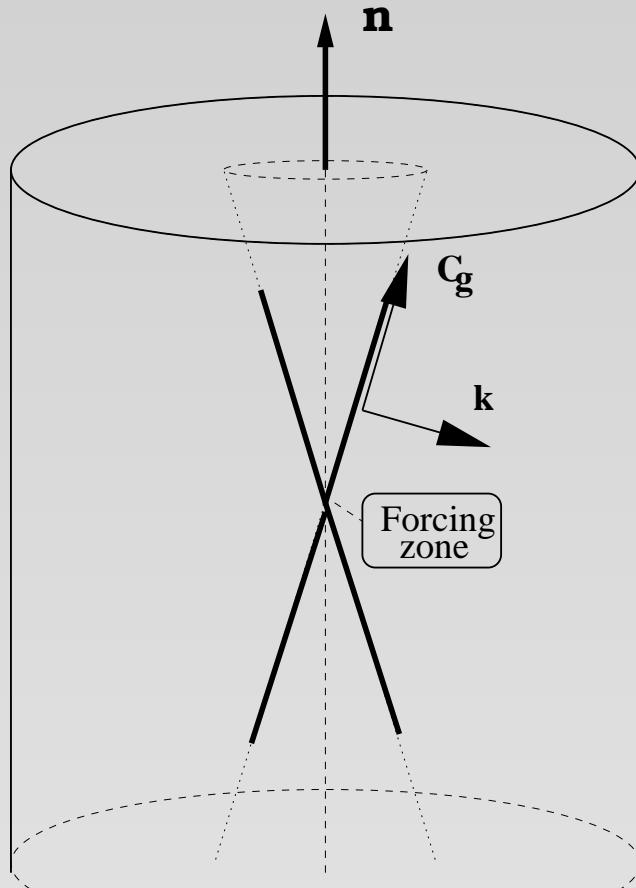
$$e(k_\perp k_\parallel) \sim k_\parallel^{-1/2} k_\perp^{-7/2} \quad (k_\parallel \ll k_\perp) \quad = k^{-4} x^{-1/2} \quad \text{Galtier 2003}$$

$$E(k) \sim \frac{f}{t} k^{-3}, \quad e(k, x \sim 0) \sim k^{-4} \quad \text{Bellet et al. 2006}$$



Catherine Simand, voisinage d' un
vortex intense, (Baroud et al., Mueller & Thiele, Morize et al. ??)

Wave aspects

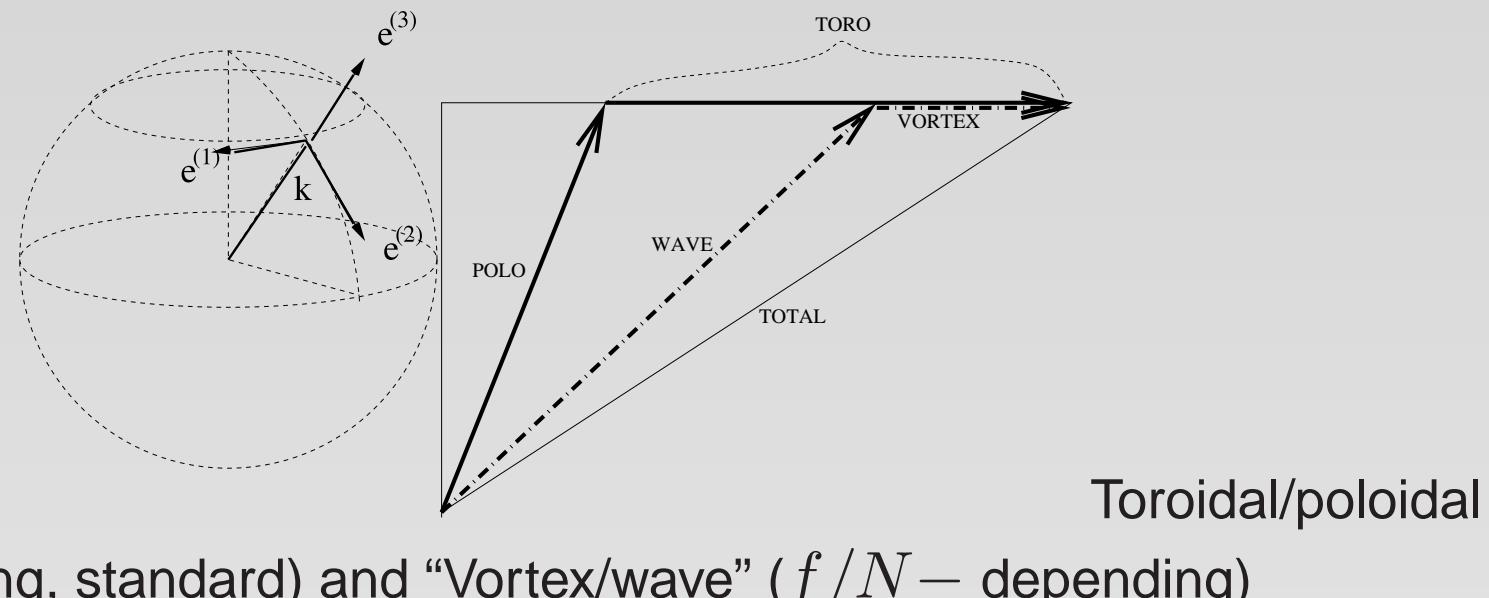


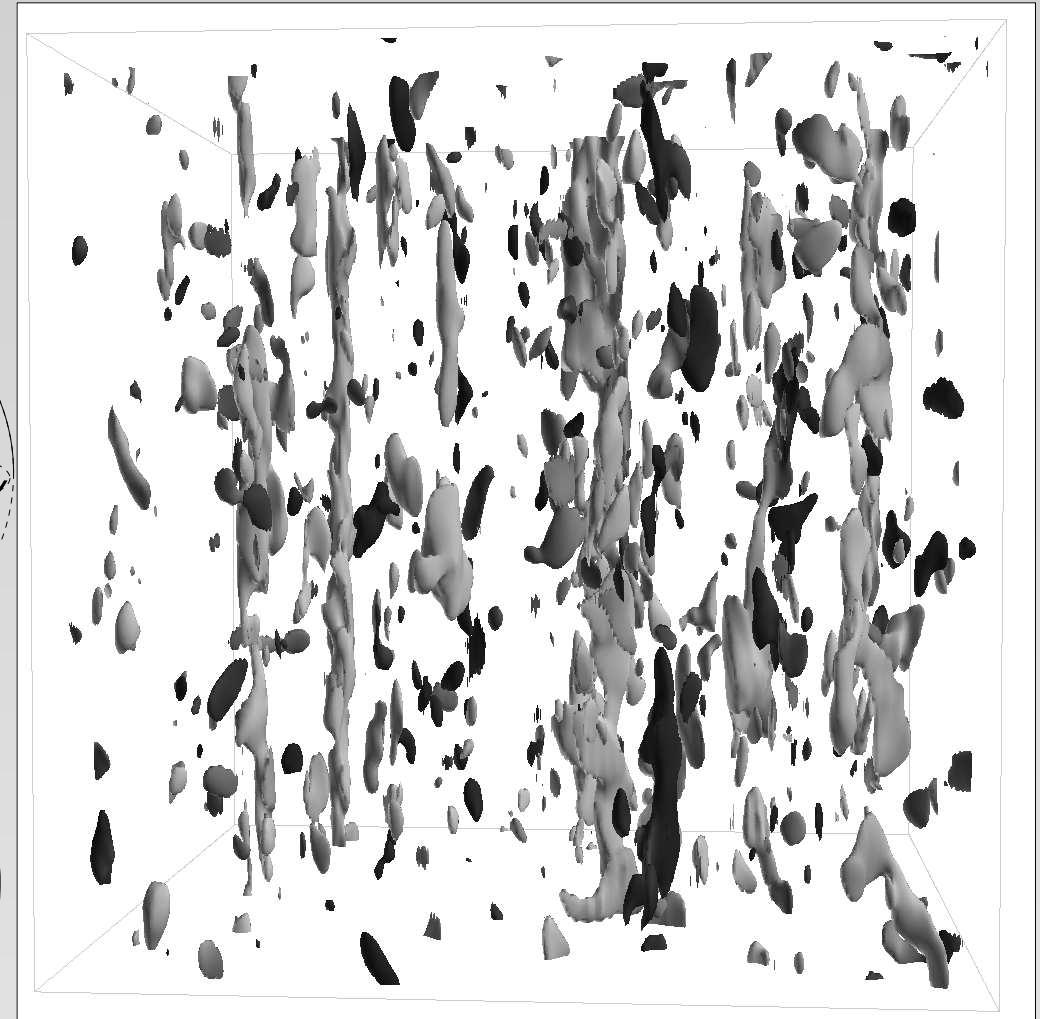
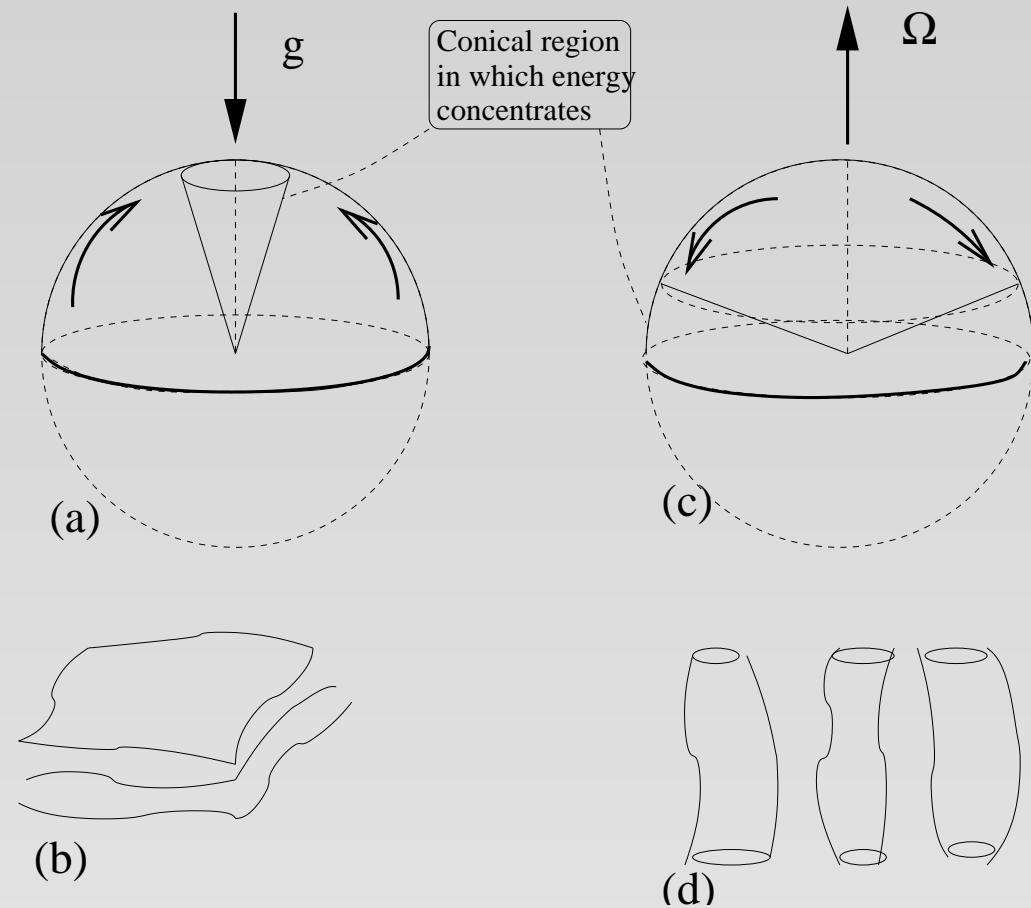
Rarity (1967), Godeferd & Lollini, JFM (1999)

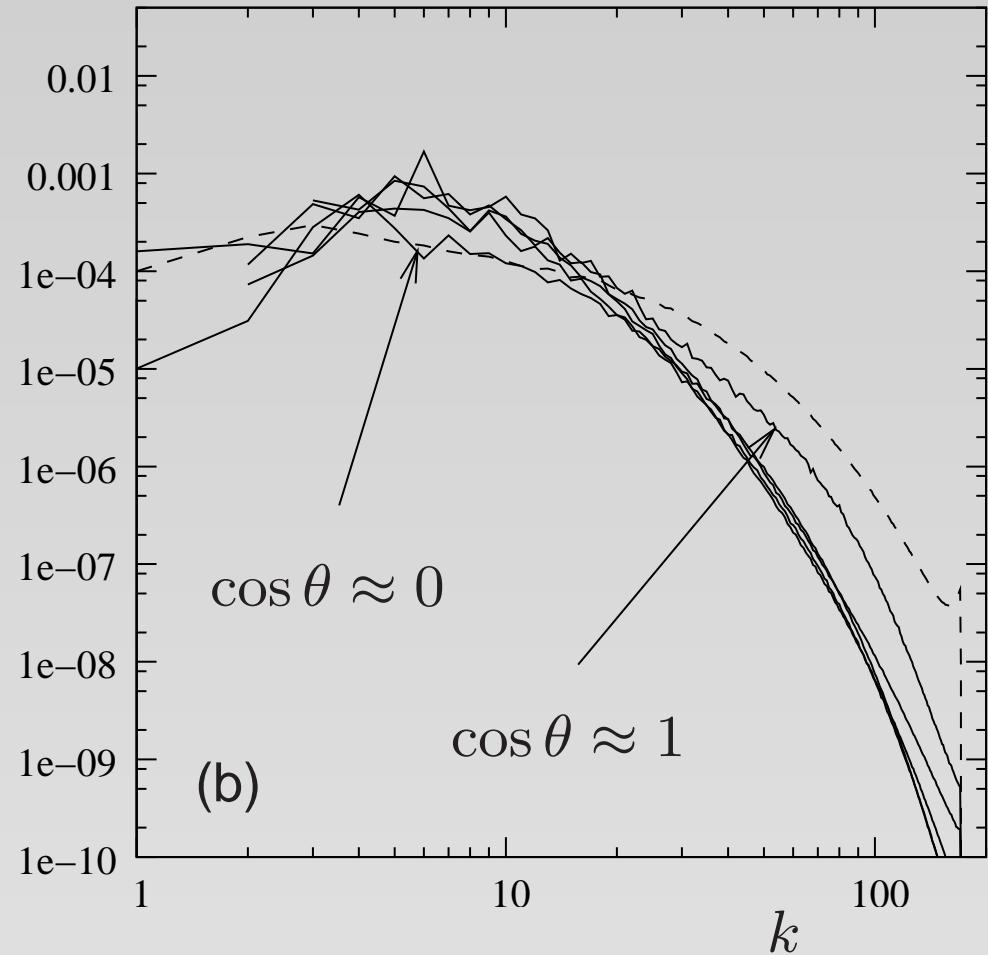
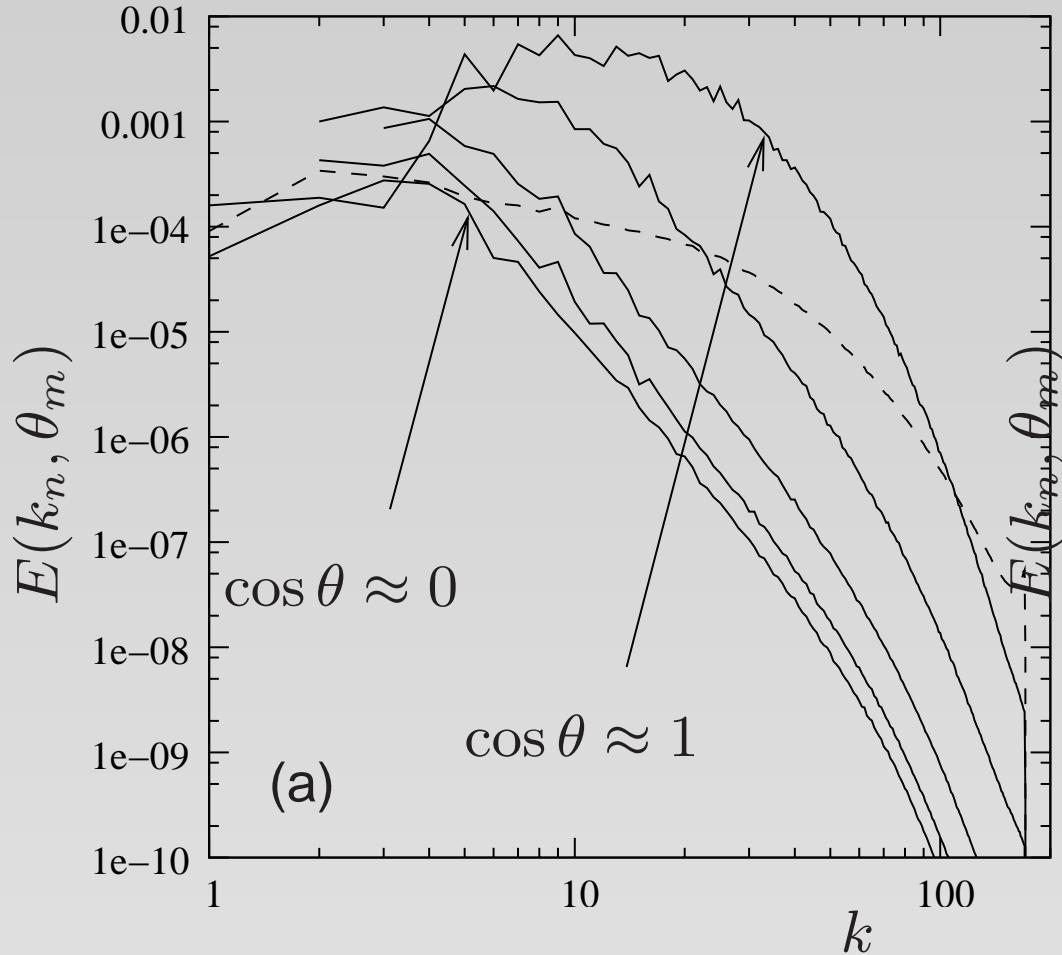
Mc Ewan (1967), Mowbray &

Stratification stable : ANTI 2D et cascade toroidale

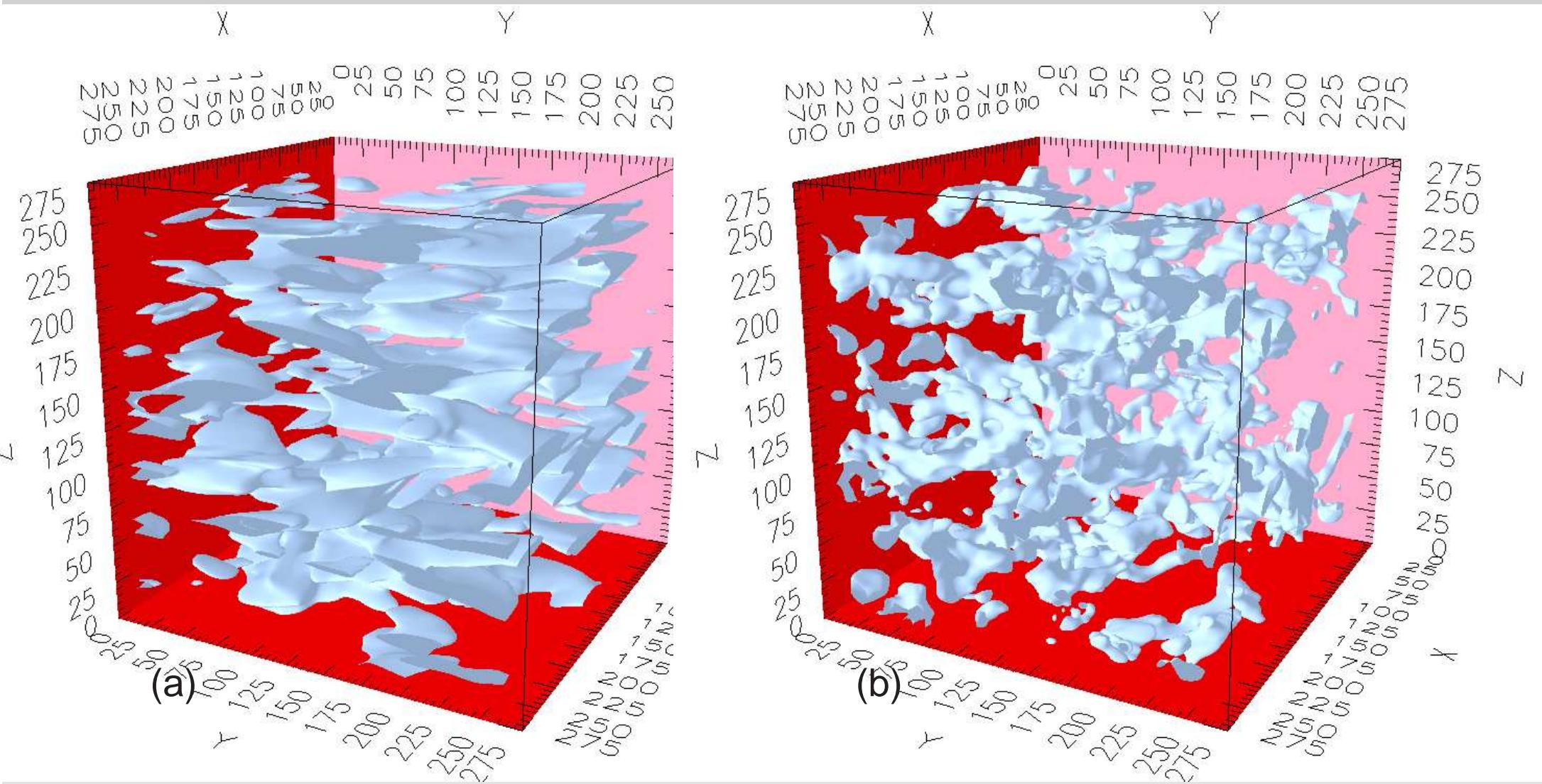
Mode non-propagatif: toroidal et QG







Angle-dependent toroidal and poloidal modes (Liechtenstein, 2006)



Pure stratification: Generalized Lin equations

$$\left(\frac{\partial}{\partial t} + 2\nu k^2 \right) e^{(tor)} = T^{(tor)} \quad (4)$$

$$\left(\frac{\partial}{\partial t} + 2\nu k^2 \right) e^{(w)} = T^{(w)} \quad (5)$$

$$\left(\frac{\partial}{\partial t} + 2\nu k^2 + 2\imath N \frac{k_\perp}{k} \right) Z' = T^{(z')} \quad (6)$$

Energy spectra $e^{(tor), (pol), (pot)}(k_\perp, k_\parallel)$, imbalance deviator Z' , $\Re Z' = e^{(pol)} - e^{(pot)}$, $e^{(w)} = e^{(pol)} + e^{(pot)}$.

A lot of information can be generated, vs. second and third-order structure functions.

The toroidal cascade. Why not 2D ?

- Why the toroidal component only ? $e^{(1)} \cdot \dots \frac{\partial \mathbf{u}}{\partial t} + \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{u} + \nabla \left(p + \frac{u^2}{2} \right) - b\mathbf{n}$,
 $\dot{\mathbf{u}}^{(1)} + e^{(1)} \cdot \sum_{p+q=k} (\hat{\boldsymbol{\omega}}(\mathbf{p}) \times \hat{\mathbf{u}}(\mathbf{q})) = 0$,
 $\hat{\mathbf{u}} = u^{(1)} \mathbf{e}^{(1)} + u^{(2)} \mathbf{e}^{(2)}$, $\hat{\boldsymbol{\omega}} = ik (u^{(1)} \mathbf{e}^{(2)} - u^{(2)} \mathbf{e}^{(1)})$
- Following Kraichnan and Waleffe (1992, 1993): stability of a single triad

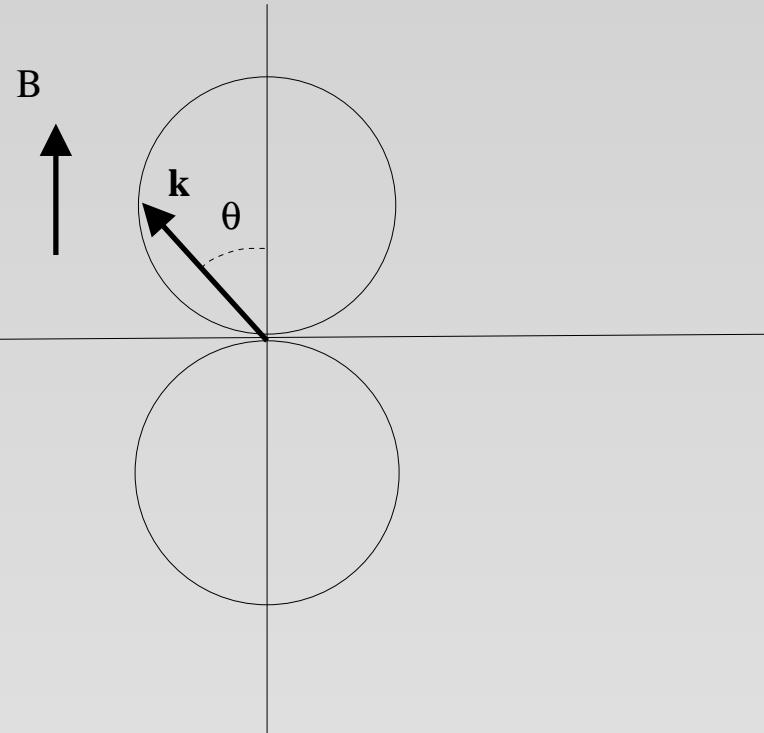
$$\dot{u}_k^{(1)} = (p_\perp^2 - q_\perp^2) G u_p^{(1)*} u_q^{(1)*}, \quad (7)$$

$$\dot{u}_p^{(1)} = (q_\perp^2 - k_\perp^2) G u_q^{(1)*} u_k^{(1)*}, \quad (8)$$

$$\dot{u}_q^{(1)} = (k_\perp^2 - p_\perp^2) G u_k^{(1)*} u_p^{(1)*}, \quad (9)$$

- quasi 2D or not, reverse or direct cascade ? cylinder to cylinder, shell to shell, angle to angle : very rich and various morphology ...

Coexistence of weak and strong turbulence: MHD



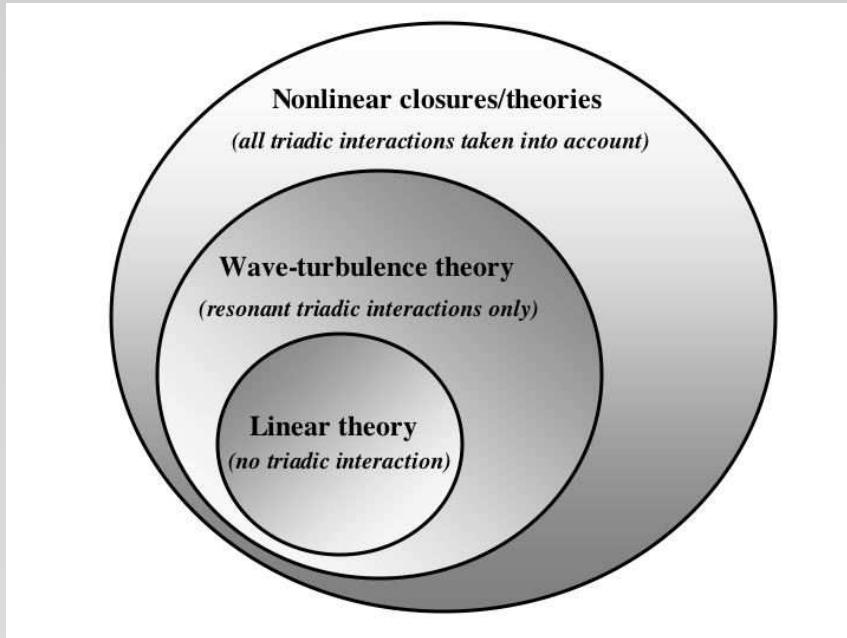
Alfven-wave turbulence competing with strong turbulence with additional Joule dissipation effect (Moffat 1967, T. Alboussière, etc)

Remarques finales. Problèmes ouverts

1. Intérêt de l' espace de Fourier 3D, $\mathbf{k} \cdot \hat{\mathbf{u}} = 0$, modes (propres) solénoidaux
2. Cascade mieux décrite (et comprise ?) $\langle (\delta u_{\parallel})^3 \rangle$ contre $T^i(k_{\parallel}, k_{\perp})$?
 -) Equation(s) de Lin exactes pour les modes d' énergie pertinents et les termes de déséquilibre
 -) Une façon systématique de construire les corrélations triples en accord avec la *conservation détaillée* (triade)
 -) MAIS problème de renormalisation non-linéaire (ED) en turbulence “forte” ?
Renormaliser la fréquence σ ?
3. Turbulence forte et faible face à face ? D' abord comprendre la cascade induite par le mode non-propagatif. Cas MHD ? (pas une simple fréquence de coupure visqueuse)

- Introduire un term kV_0 dans une version isotropisée pour tenir compte d' ondes (non-dispersives) ?? MHD, ANISOTROPIE, PLUS et MOINS ...
- Intérêt de modèles purement linéaires de mélange de phase: effets (croissance !)transitoires, corrélations en DEUX temps et statistique lagrangienne (compétition ondes-tourbillons, stratifié-tournant, plasmas)
- Formalisme hamiltonien, en linéaire ($H = \mathbf{k} \cdot \mathbf{U} + \sigma(\mathbf{k})$) et non-linéaire ? (IMPASSE !)
- Pas d' interactions résonantes pour les triades ? (ex. $\sigma = N, f/N = 1$) → quartets (IMPASSE !)

Towards a theory of axisymmetric weak+strong HAT turbulence

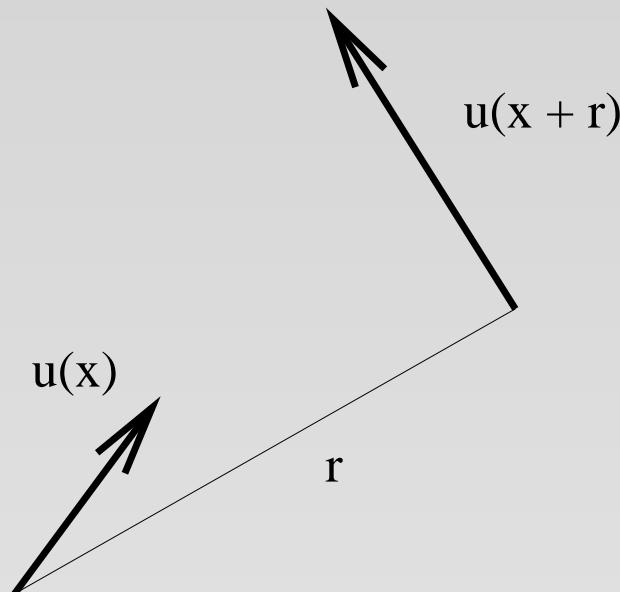


- Work remain to be done for toroidal, QG, + main waves interactions (catalytic ?)
- Toro-polo with Elsasser variables, MHD, plasmas, dumbell ? ALFIN. Weakly compressible turbulence.
- Not to forget DNS/LES with dedicated post-processing (Marenostrum project, etc) et effets de frontières. Eviter la *schizophrénie* ! ANISO

Strong anisotropy

Anisotropic description

- ANISOTROPY/ inhomogeneity/ Intermitency
- structure functions or correlations, two-point : $R_{ij}(\mathbf{r}) = \langle u_i(\mathbf{x})u_j(\mathbf{x} + \mathbf{r}) \rangle$



-) Single-point: componentality only

-) Two-point: directional anisotropy

- Low dimension parameterization, SO(3) symmetry group (Arad *et al.*, PRE, 1999)

Anisotropic description. 3D Fourier space

- Anisotropic scalar (e. g. spherical harmonics) for both ‘physical’ and ‘spectral’

$$\frac{1}{2} R_{ii}(\mathbf{r}) \rightarrow \frac{1}{2} \hat{R}_{ii}(\mathbf{k}) = e(\mathbf{k})$$

$$\sum r_n^m(r) Y_n^m(\theta_r, \phi_r) \rightarrow \sum \varphi_n^m(k) Y_n^m(\theta_k, \phi_k)$$

Avoiding a ‘schizophrenic’ viewpoint ! (Cambon & Teissèdre 1985, CRAS Paris)

- A trace-deviator decomposition restricted to solenoidal space

$$\hat{R}_{ij} = \underbrace{U(k)P_{ij}}_{\text{isotropic}} + \underbrace{\mathcal{E}(\mathbf{k})P_{ij}}_{\text{directional}} + \underbrace{\Re(Z(\mathbf{k})N_i N_j)}_{\text{polarization}}.$$

eP

(Cambon & Jacquin, JFM, 1989), $P_{ij} = \delta_{ij} - \frac{k_i k_j}{k^2}$, N ‘helical mode’. Helicity ?

Rotating turbulence, MHD simplified case, $\mathbf{k} \perp \hat{\mathbf{u}}$

