

減衰性2次元乱流の 普遍的赤外領域スペクトル

岩山隆寛(神戸大・理)

iwayama@kobe-u.ac.jp

渡邊威(名工大・工)

watanabe@nitech.ac.jp

ある日の研究室での会話

Yさん:「岩山(先生)の研究ってGFDなんですか？」

私:・・・そういえば授業でGFDは「回転成層流体の力学」ってしゃべっているな・・・

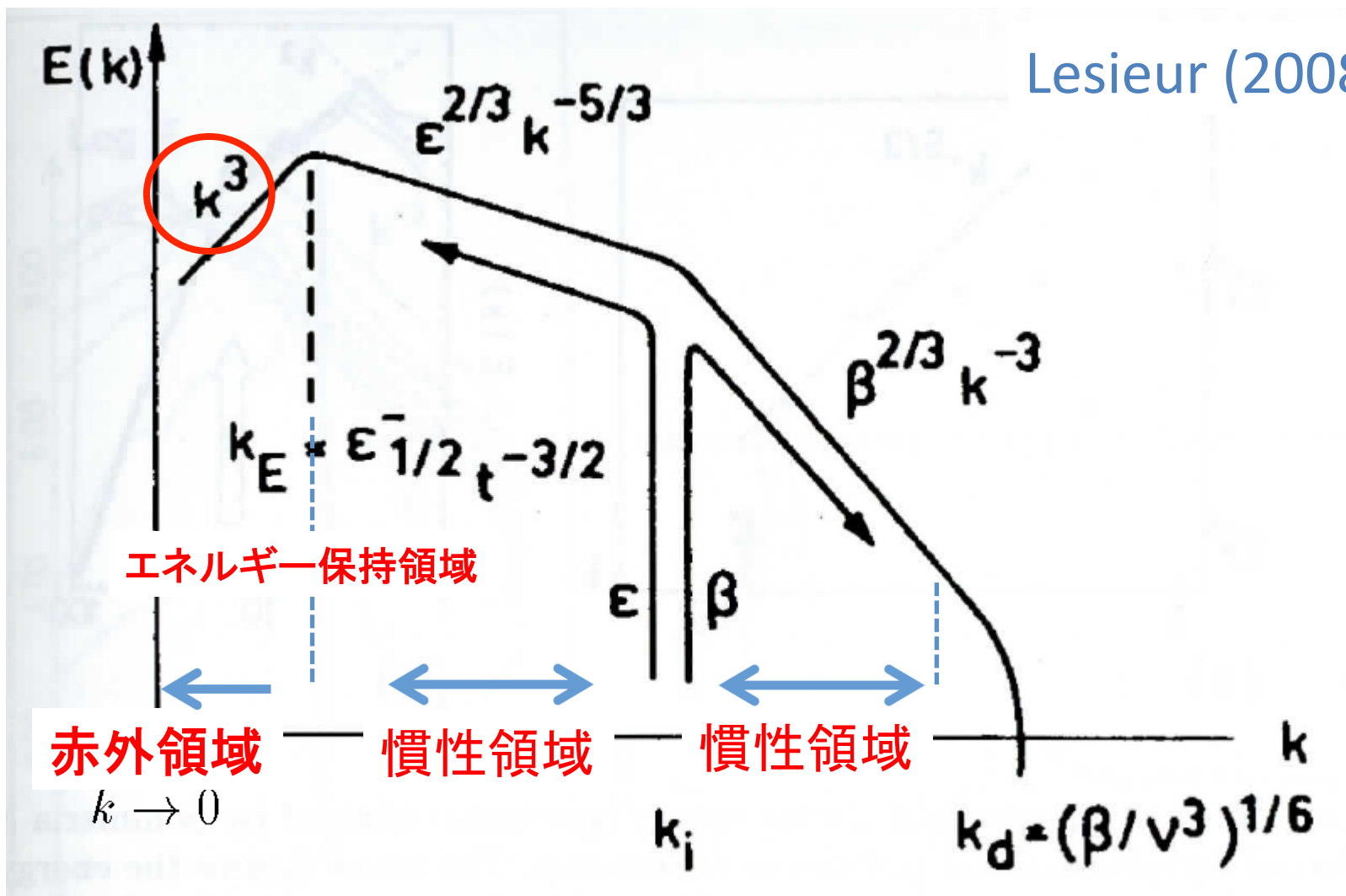
・・・ 回転(β 効果)入っていないな～

・・・ 密度成層も当然入っていないな～

:「・・・」

2次元NS乱流のエネルギースペクトル

Lesieur (2008)



赤外領域スペクトルに関する過去の研究 (減衰性Navier-Stokes乱流)

- Kraichnan (1976), Basdevant *et al.* (1978) 他
 - 狭い幅のエネルギースペクトルを初期値にした場合

$$E(k) \sim Ik^3$$

- Davidson (2007)
 - 初期値に依存して3つのケースがある

$$E(k) \sim Jk^{-1}$$

$$E(k) \sim Lk$$

$$E(k) \sim Ik^3$$

} 過渡的に存在

⋯ 高波数側から浸食

- 不変量の存在 :

$$\frac{dJ}{dt} = 0, \frac{dL}{dt} = 0$$

赤外領域スペクトルに関する過去の研究 (減衰性CHM-AM乱流)

- Yanase & Yamada (1984), Fox & Davidson (2008)
 - 狭い幅のエネルギースペクトルを初期値にした場合

$$E_{\text{kinetic}}(k) \sim N k^7$$

- Iwayama, Watanabe & Shepherd (2001)
 - 狭い幅のエネルギースペクトルを初期値にした場合

$$E_{\text{total}}(k) \sim N k^5$$

- DNSによる検証
- YY84 とIWS01は等価

$$E_{\text{kinetic}}(k) = k^2 E_{\text{total}}(k)$$

本研究の目的

- 減衰性 α 乱流系の赤外領域スペクトルを求める
 - α 乱流系 (一般化された2次元流体系)

al., 1994)
$$\frac{\partial q}{\partial t} + J(\psi, q) = \nu \nabla^2 q$$

(Pierrehumbert, *et*

$$q = -(-\nabla^2)^{\alpha/2} \psi, \quad \alpha \leq 3$$

(Iwayama & Watanabe, 2010)

- $\alpha = 2$; NS
- $\alpha = 1$; SQG
- $\alpha = -2$; CHM-AM

- エンストロフィースペクトル $Q_\alpha(k)$ に注目
$$Q_\alpha \equiv \frac{1}{2} \int q^2 d\mathbf{x} \equiv \int_0^\infty Q_\alpha(k) dk$$

赤外領域スペクトルの導出

- エンストロフィースペクトルの発展方程式
 - EDQNM 完結方程式 (Burgess & Shepherd, 2013)

$$\left(\frac{\partial}{\partial t} + 2\nu k^2\right) Q_\alpha(k) = T_\alpha^Q(k)$$

- 赤外領域スペクトルは, エネルギー保持領域との非局所相互作用で形成される (K76, BLS78, IWS01)
 - $k \ll l \sim m$ となる triad interaction の効果を取り出す
 - 微小パラメタ $\epsilon \equiv k/l$ による $T_\alpha^Q(k)$ の展開
- エンストロフィースペクトルの赤外領域での級数展開

$$\begin{aligned} Q_\alpha(k) &= \int \langle q(\mathbf{x})q(\mathbf{x} + \mathbf{r}) \rangle kr J_0(kr) dr \\ &= Jk + Lk^3 + Ik^5 + \dots \end{aligned}$$

赤外領域スペクトルの導出

- エンストロフィースペクトルの発展方程式

$$\frac{dJ}{dt}k + \frac{dL}{dt}k^3 + \frac{dI}{dt}k^5 \dots \simeq \frac{\alpha^2}{4} \left\{ \int l^{-(2\alpha+1)} \theta_{kll} Q_\alpha(l)^2 dl \right\} k^5$$

- 不変量の存在

$$\frac{dJ}{dt} = 0 \quad J = \int \langle q(\mathbf{x})q(\mathbf{x} + \mathbf{r}) \rangle d\mathbf{r}$$

$$\frac{dL}{dt} = 0 \quad L = -\frac{1}{4} \int r^2 \langle q(\mathbf{x})q(\mathbf{x} + \mathbf{r}) \rangle d\mathbf{r}$$

- 3つのケース

$$\underbrace{Q_\alpha(k) \sim Jk, Q_\alpha(k) \sim Lk^3}_{\text{過渡的に存在}}, \underbrace{Q_\alpha(k) \sim Ik^5}_{\text{高波数側から浸食}}$$

- 急峻な初期スペクトルからの発展では

$$Q_\alpha(k) \sim Ik^5$$

数値実験による検証

- 数値実験の概要

- 計算領域 : $8\pi \times 8\pi$

- 周期境界条件

- 解像度 : 4096^2

- スペクトル法 (位相シフト法によるエリアジング除去)

- 2次のAdams-Bashforth法 (Courant数 0.1)

- 初期スペクトル

- $s = 1, 3, 5, 7$

$$Q_\alpha(k) \sim k^s \exp \left[-\frac{|s|}{2} \frac{k^2}{k_p^2} \right]$$

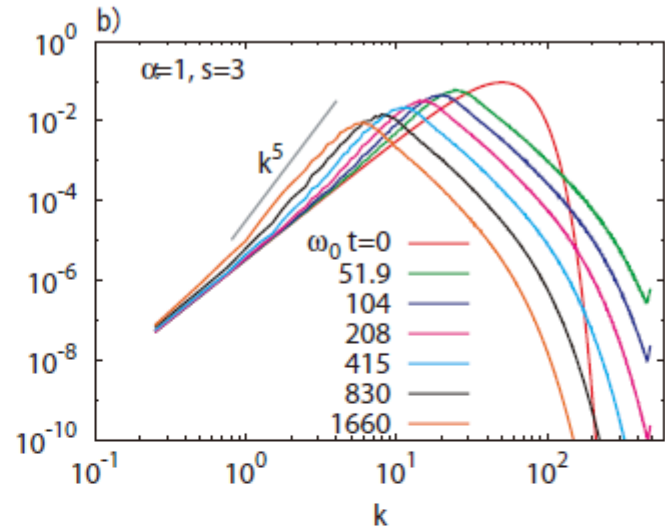
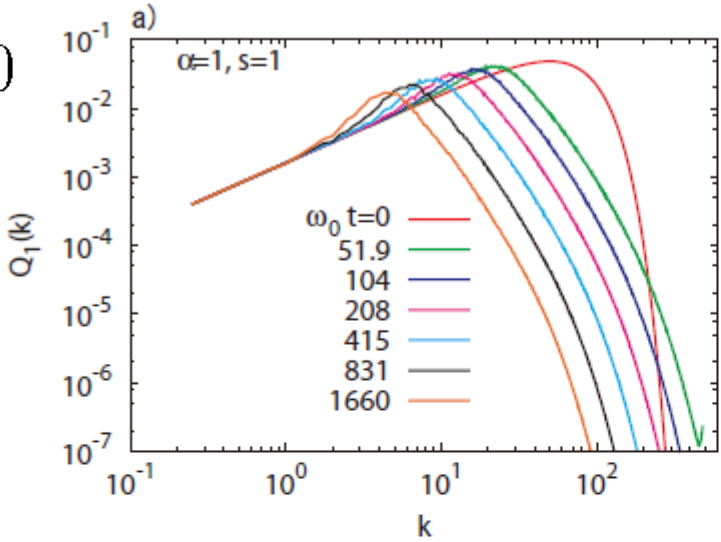
- 8アンサンブル平均

- $Re = 100$

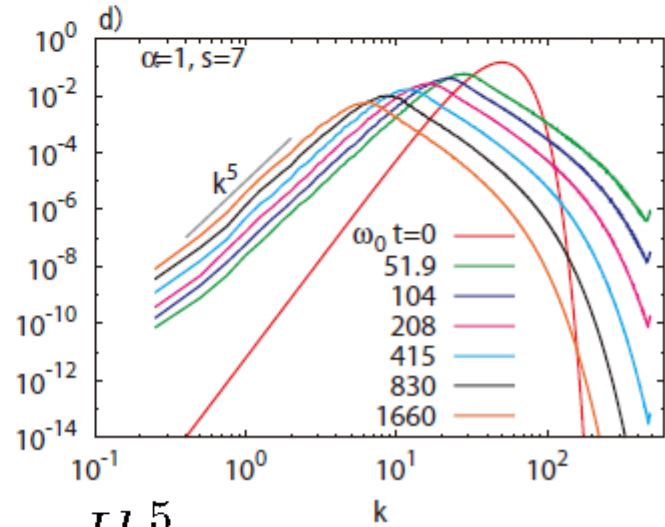
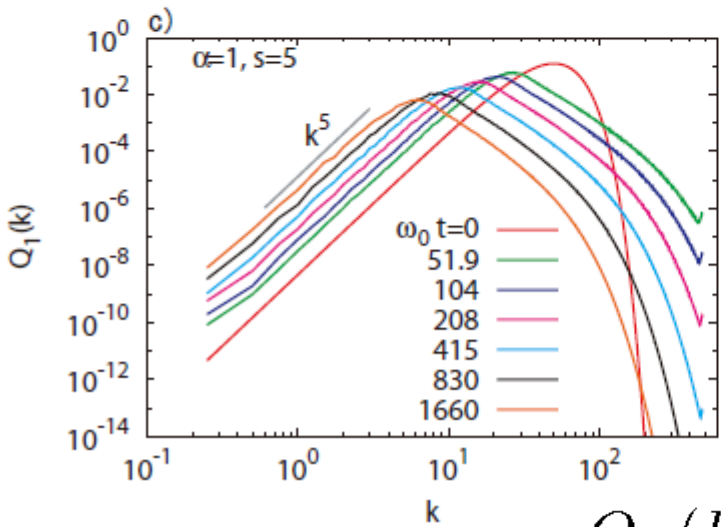
- $\alpha = 1, 2, 3$

数値実験による検証 ($\alpha=1$)

$$\frac{dJ}{dt} = 0$$



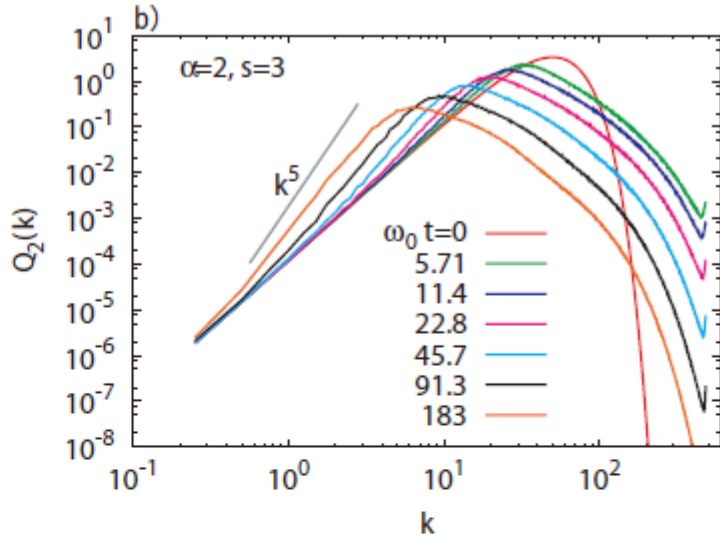
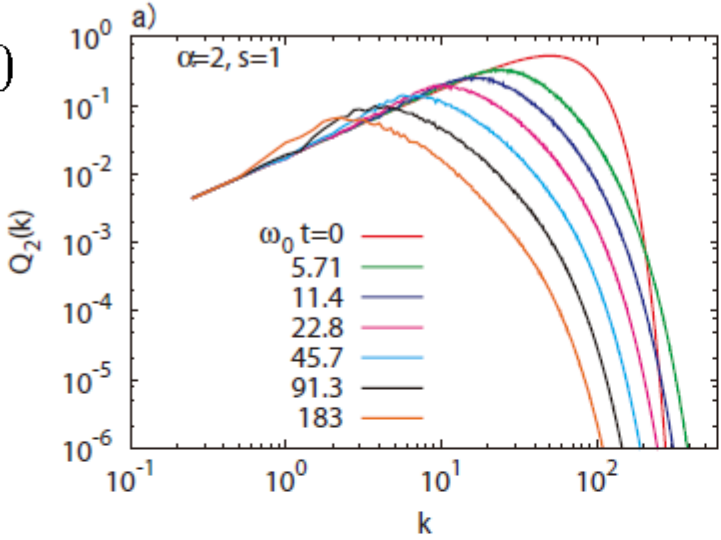
$$\frac{dL}{dt} = 0$$



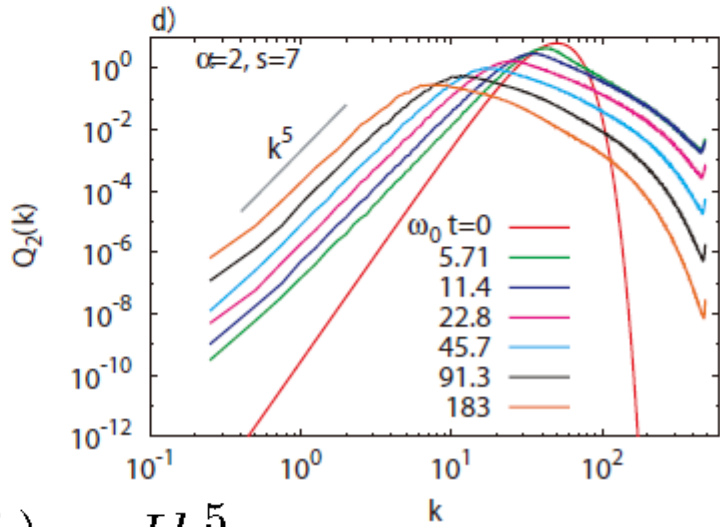
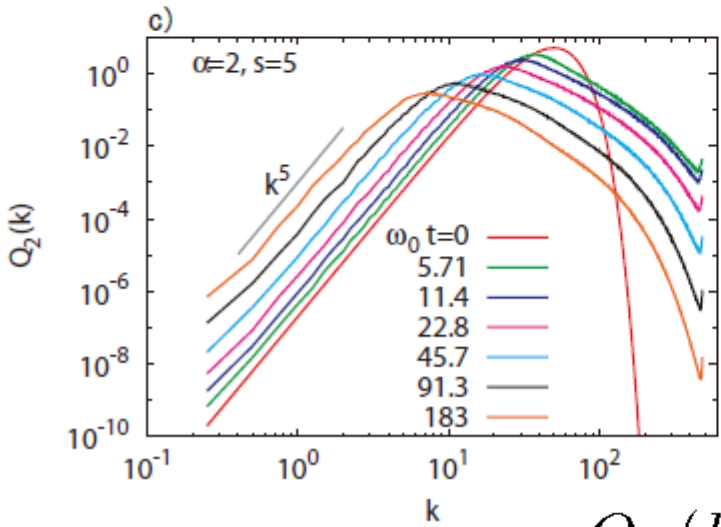
$$Q_\alpha(k) \sim I k^5$$

数値実験による検証 ($\alpha=2$)

$$\frac{dJ}{dt} = 0$$



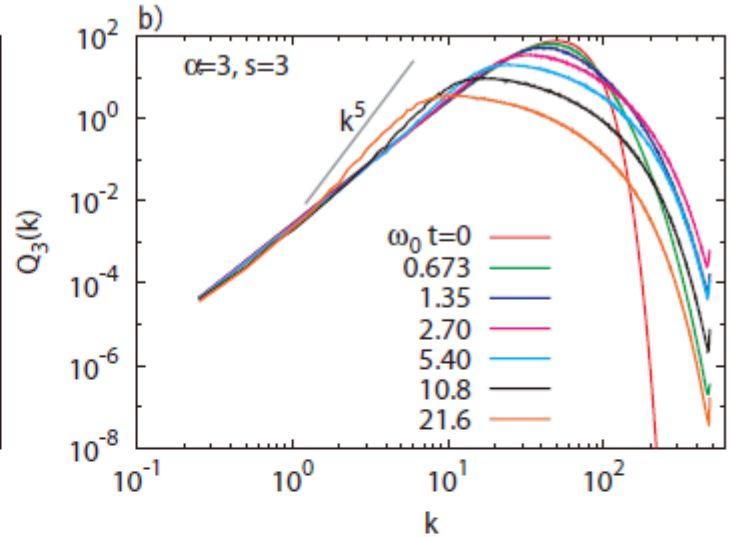
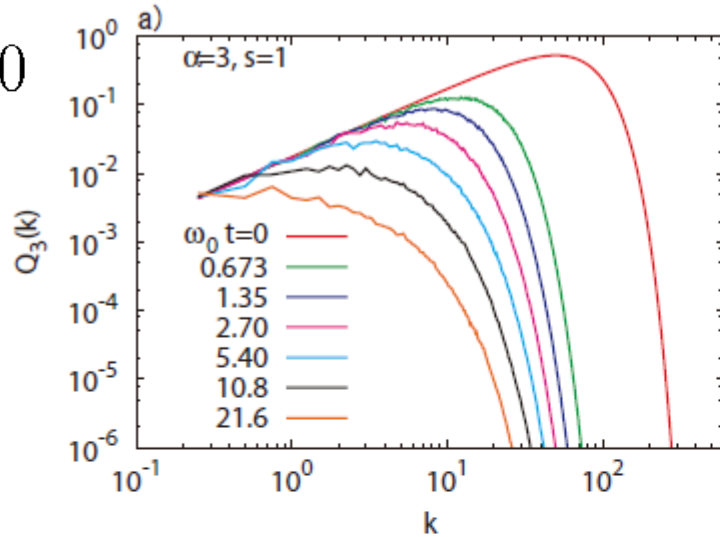
$$\frac{dL}{dt} = 0$$



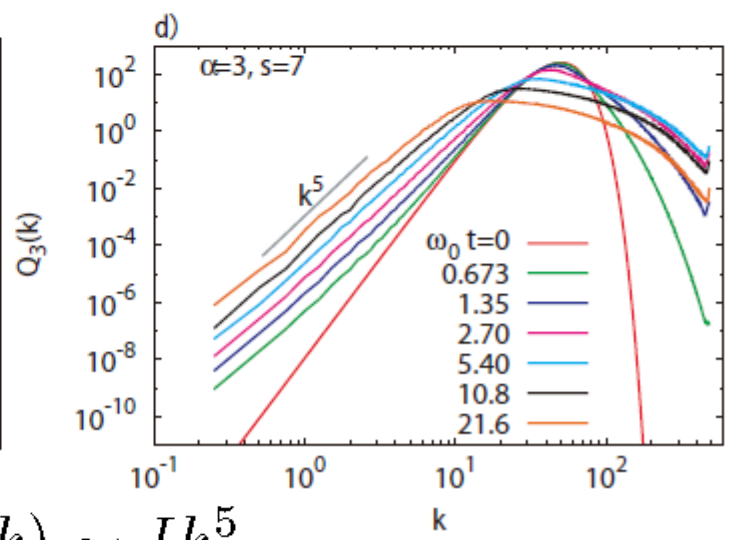
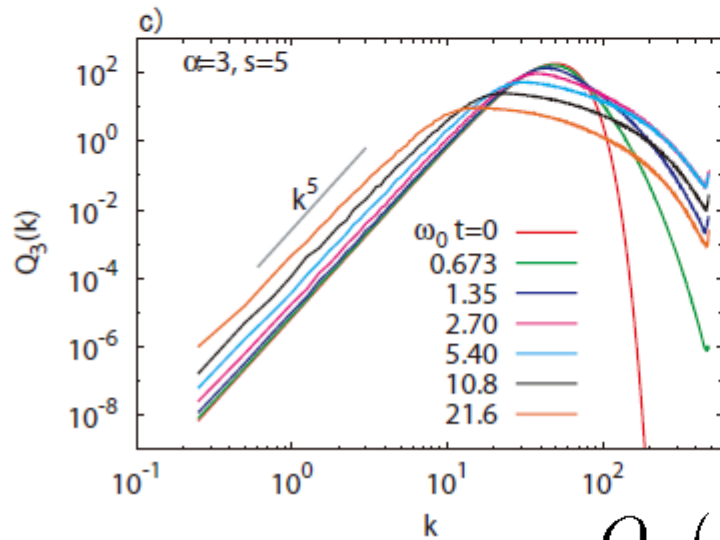
$$Q_\alpha(k) \sim I k^5$$

数値実験による検証 ($\alpha=3$)

$$\frac{dJ}{dt} = 0$$



$$\frac{dL}{dt} = 0$$



$$Q_\alpha(k) \sim I k^5$$

結論

- 減衰性 α 乱流の赤外領域の力学
 - 普遍的なスペクトルの存在

$$Q_\alpha(k) \sim Ik^5$$

- 過渡的なスペクトル

$$Q_\alpha(k) \sim Jk, \quad Q_\alpha(k) \sim Lk^3$$

- 不変量の存在

$$\frac{dJ}{dt} = 0 \quad J = \int \langle q(\mathbf{x})q(\mathbf{x} + \mathbf{r}) \rangle d\mathbf{r}$$

$$\frac{dL}{dt} = 0 \quad L = -\frac{1}{4} \int r^2 \langle q(\mathbf{x})q(\mathbf{x} + \mathbf{r}) \rangle d\mathbf{r}$$

- 不変量の物理的意味は？