

YEAR
MONTH
DAY

SPECTRI DELLA TURBOLENZA

Definite le scale della turbolenza ed il concetto di cascata di energia, dobbiamo ora capire come questa energia sia distribuita tra i vari vortici alle varie scale.

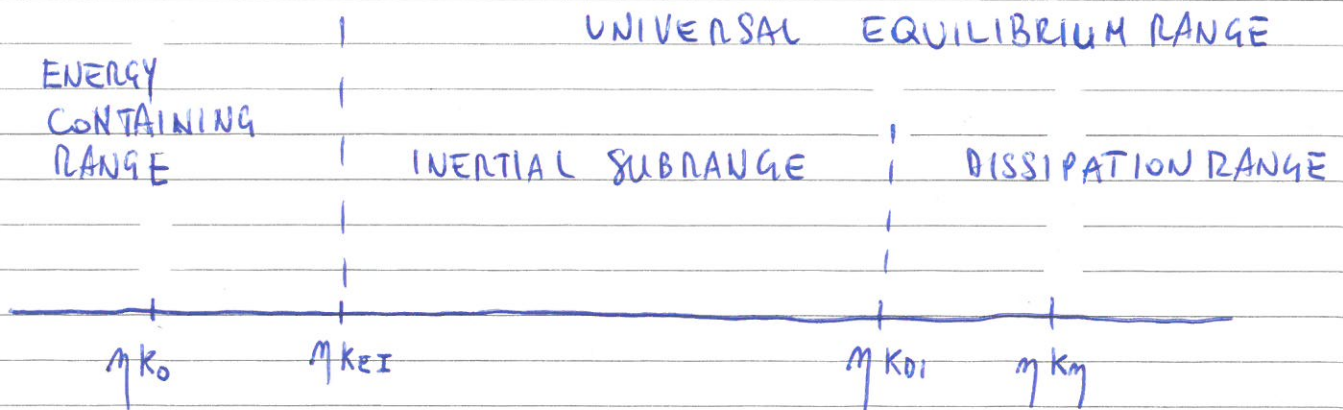
Per fare questo introduciamo il concetto di "energy spectrum".

Inanzitutto è possibile definire per ogni lunghezza il corrispondente numero d'onda (wavenumber) $k = \frac{2\pi}{l}$

I vari range di lunghezze caratteristiche possono essere rappresentati in termini di numeri d'onda ed dimensionalità rispetto alla Kolmogorov microscale η .

$$k_0 = \frac{2\pi}{l_0} \quad \rightarrow \quad \eta k_0 = \frac{2\pi\eta}{l_0}$$

Perciò, in termini di numero d'onda, lo spettro può essere rappresentato come



Pertanto, se definiamo $E(k)$ lo spettro dell'energia cinetica turbolenta k , per definizione risulta che

$$k = \int_0^{\infty} E(k) dk$$

ossia k è l'integrale dello spettro su tutti i numeri d'onda.

Analogamente, l'energia cinetica turbolenta contenuta all'interno di un range di vortici di grandezza k_A ed k_B , sarà:

$$k_{(k_A, k_B)} = \int_{k_A}^{k_B} E(k) dk$$

Per un fluido newtoniano, si può dimostrare che la dissipazione dell'energia cinetica turbolenta, in forma spettrale può essere scritta come

$$E = 2\nu \int_0^{\infty} k^2 E(k) dk$$

da cui si vede che la dissipazione avviene agli alti numeri d'onda, ossia piccole ℓ , ossia vortici piccoli.

YEAR

MONTH

DAY

Applicando la teoria di Kolmogorov e l'analisi dimensionale, è possibile derivare un'equazione per lo spettro di energia $E(k)$ nell'inertial subrange. Infatti, in base alla terza ipotesi di Kolmogorov, $E(k)$ dipende solamente da \mathcal{E}

Pertanto:

$$\mathcal{K} = [m^2 s^{-2}] \quad \text{turbulent kinetic energy}$$

$$\mathcal{E} = [m^2 s^{-3}] \quad \text{dissipation}$$

$$k = [m^{-1}] \quad \text{wavenumber}$$

$$E(k) = \frac{\mathcal{K}}{k} = [m^3 s^{-2}]$$

Pertanto:

$$E(k) \propto \mathcal{E}^\alpha k^\beta \rightarrow \left[\frac{m^3}{s^2} \right] = \left[\frac{m^2}{s^3} \right]^\alpha \left[\frac{1}{m} \right]^\beta$$

sistemiamo prima la scala temporale:

$$[s^2] = [s^{3\alpha}] \Rightarrow 2 = 3\alpha \Rightarrow \alpha = 2/3$$

poi la scala delle lunghezze:

$$[m^3] = [m^2]^{2/3} [m]^{-\beta} \Rightarrow 3 = \frac{4}{3} - \beta \Rightarrow 9 = 4 - 3\beta$$

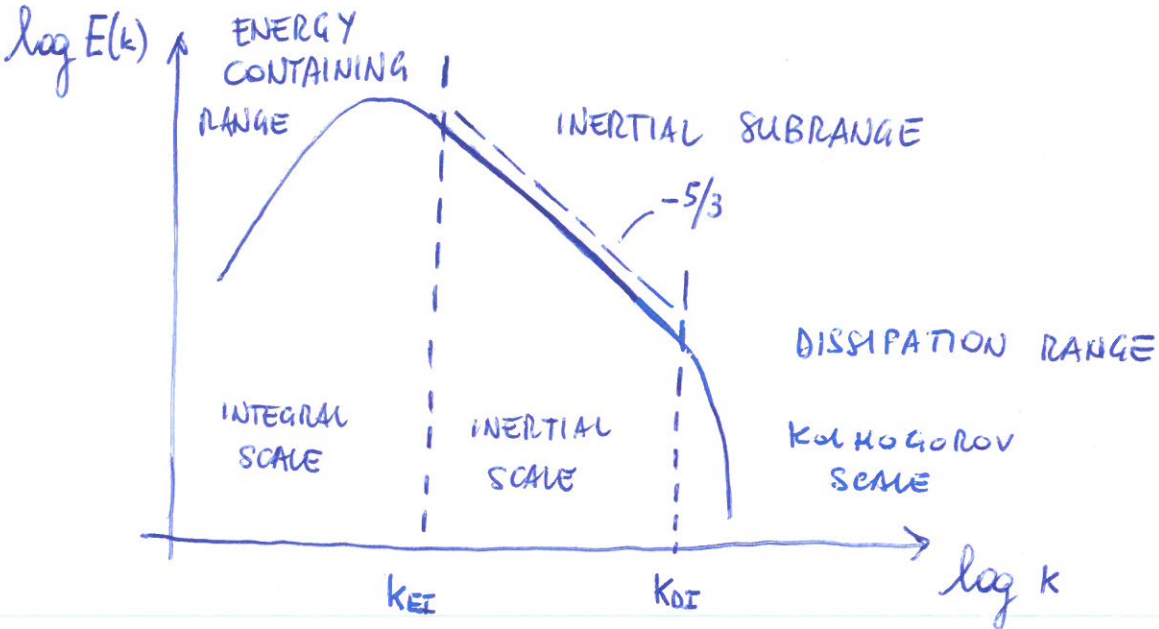
$$\Rightarrow \beta = -5/3$$

Pertanto:

$$E(k) \propto \epsilon^{2/3} k^{-5/3}$$

$$E(k) = C_k \epsilon^{2/3} k^{-5/3}$$

KOLMOGOROV -5/3 SPECTRUM



$C_k = 1.5$ è la costante di Kolmogorov che è stata determinata sperimentalmente.

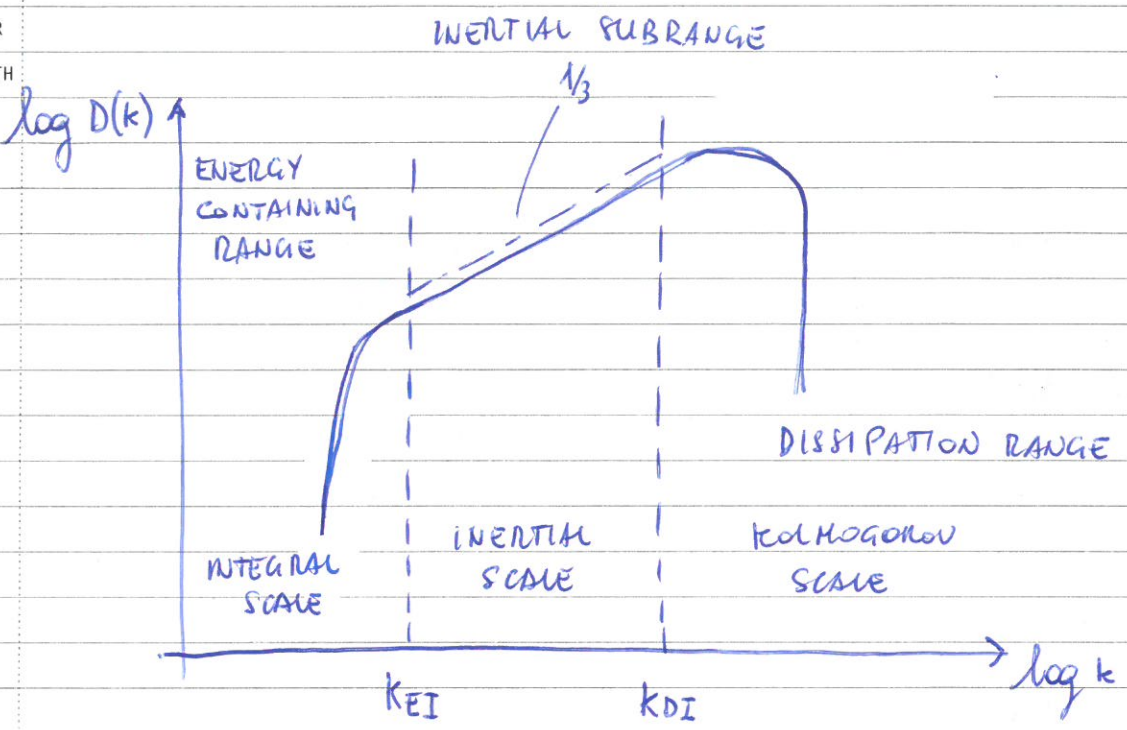
Analogamente, se definiamo

$$D(k) = 2\nu k^2 E(k)$$

lo spettro della dissipazione, sempre per l'inertial subrange otteniamo

$$D(k) = 2\nu C_k \epsilon^{2/3} k^{1/3}$$

YEAR
MONTH
DAY



OSSERVAZIONI

- 1) $\uparrow Re$ lo spettro si amplifica in quanto ci sono più vortici piccoli
- 2) $\uparrow Re$, la parte di spettro relativa alle strutture di larga scala non cambia

