

## A atmosfera

O problema na atmosfera é que a eq. de Navier-Stokes não é linear:

$$\frac{\partial \vec{U}}{\partial t} = - \underbrace{\vec{U} \cdot \nabla}_{\text{não linear}} \vec{U} + \nu \nabla^2 \vec{U} - \frac{\nabla p}{\rho} + \vec{g}$$

ordem = 2 (deriv)  
grau = 2 (poly)

Ho produz caos na solução  $\vec{U}(\vec{x}, t)$ , o que significa que  $\vec{U}$  é um escoamento turbulento. Só em condições especiais observamos em escoamento laminar na atmosfera.

$\vec{U}$  flutua aleatoriamente em escalas de 1mm a 10Hz! Não é possível resolver w/ modelos...

Se o modelo não tem resolução suficiente para resolver todas as vórtices turbulentos na atmosfera é preciso considerá-los de outra maneira. O que se faz é uma média de Reynolds:

decompomos o campo contínuo  $f(x, y, z, t)$  em duas componentes:  $\bar{f}$ , a média no seu grid-box  $(\Delta x \Delta y \Delta z \Delta t)$  e uma flutuação  $f' = f - \bar{f}$ .

$$N = \bar{N} + N'$$

onde 
$$\bar{N} = \frac{1}{\Delta x \Delta y \Delta z \Delta t} \int_t^{t+\Delta t} \int_x^{x+\Delta x} \int_y^{y+\Delta y} \int_z^{z+\Delta z} N(x, y, z, t) dx dy dz dt$$

( ) média no grid-box.

$\bar{N}$  depende do grid-box e do passo de tempo, e  $\bar{N}$  o valor que será previsto pelo modelo!

Por definição  $N'$  flutua (+ e -) em torno de  $\bar{N}$  e  $\overline{N'} = 0$  pois:

$$\overline{N = \bar{N} + N'} = \bar{N} + \overline{N'}$$

$$\bar{N} = \bar{N} + \overline{N'}$$

$$\overline{N'} = 0$$

hipótese de Reynolds

$$\overline{N'} = 0$$

a média das flutuações é nula!

Da mesma maneira, decomponemos as velocidades:

$$u = \bar{u} + u' \quad , \quad v = \bar{v} + v' \quad e \quad w = \bar{w} + w'$$

$$\vec{v} = \bar{\vec{v}} + \vec{v}'$$

Podemos estimar os efeitos do movimento subgrade substituindo as decomposições nas eq. originais.

$$\frac{\partial N}{\partial t} + \nabla \cdot (\vec{v} N) = D \nabla^2 N + \sum R_n$$

$$\frac{\partial (\bar{N} + N')}{\partial t} + \nabla \cdot \{ (\bar{\vec{v}} + \vec{v}') (\bar{N} + N') \} = D \nabla^2 (\bar{N} + N') + \sum R_n$$

Tomando a média no tempo e no espaço, temos: (as médias e as derivadas são operadores lineares e podem ser trocados):

$$\overline{\frac{\partial (\bar{N} + N')}{\partial t}} = \frac{\partial}{\partial t} \overline{(\bar{N} + N')} = \frac{\partial \bar{N}}{\partial t} + \frac{\partial N'}{\partial t} = \frac{\partial \bar{N}}{\partial t}$$

$$\overline{\nabla^2 (\bar{N} + N')} = \nabla^2 \overline{(\bar{N} + N')} = \nabla^2 \bar{N} + \nabla^2 N' = \nabla^2 \bar{N}$$

Sempre temos que os termos com apenas ~~uma~~ flutuação zeram. Apenas os cruzados irão sobreviver:

$$\begin{aligned} \overline{\nabla \cdot (\vec{v}N)} &= \nabla \cdot \{ \overline{vN} + \overline{vN'} + \overline{v'N} + \overline{v'N'} \} = \\ &= \nabla \cdot \{ \overline{vN} + \overline{vN'} + \overline{v'N} + \overline{v'N'} \} \\ &= \nabla \cdot \{ \overline{vN} + \overline{vN'} + \overline{v'N} + \overline{v'N'} \} \\ &= \nabla \cdot \{ \overline{vN} + \overline{v'N'} \} \end{aligned}$$

O termo  $\overline{v'N'}$  representa um transporte devido aos movimentos turbulentos subgrade. É o fluxo turbulento cinemático. Assim a equação fica:

$$\frac{\partial \bar{N}}{\partial t} + \nabla \cdot (\overline{vN}) + \nabla \cdot (\overline{v'N'}) = D \nabla^2 \bar{N} + \sum R_{in}$$

Se não estivermos tratando da escala de movimentos moleculares, então  $\nabla \cdot (\overline{v'N'}) \gg D \nabla^2 \bar{N}$  e podemos desprezar a difusão:

$$\frac{\partial \bar{N}}{\partial t} + \nabla \cdot (\overline{vN}) + \nabla \cdot (\overline{v'N'}) = \sum R$$

$\hookrightarrow$  advecção devido ao vento médio       $\hookrightarrow$  transporte turbulento.

Podíamos fazer a mesma dedução p/ a eq com a densidade do ar.

$$\frac{\partial \bar{p}_a}{\partial t} + \nabla \cdot (\bar{v} \bar{p}_a) + \nabla \cdot (\overline{v' p_a'}) = 0$$

Pois não há fontes de ar...

Podemos fazer o mesmo Também p/ a concentração específica:

$$\frac{\partial q}{\partial t} + \nabla \cdot (v q) = \sum Q_n, \quad Q_n \equiv \frac{\text{Kg vapor}}{\text{Kg ar}} \text{ s}^{-1}$$

Mas teríamos um termo em  $\overline{v' q'}$  que não teria a forma genérica de um fluxo turbulento  $\overline{v' q'}$ ... Vamos deduzir a partir da equação p/ o N:

$$\frac{\partial N}{\partial t} + \nabla \cdot (v N) = \sum R_n, \quad R_n \equiv \frac{\# \text{ mol}}{\text{cm}^3} \text{ s}^{-1}$$

Pois sabemos que:

$$N = \frac{A}{m} p_a q$$

$$\Rightarrow \frac{\partial p_a q}{\partial t} + \nabla \cdot (p_a v q) = p_a \sum Q_n = \frac{m}{A} p_a \sum R_n$$

Vamos desprezar as flutuações na densidade do ar pois  $p_a' \ll \bar{p}_a$  na atmosfera, ou seja:

$$p_a \approx \bar{p}_a$$

$$\frac{\partial}{\partial t} [\bar{\rho} (\bar{q} + q')] + \nabla \cdot [\bar{\rho} (\bar{v} + v') (\bar{q} + q')] = \bar{\rho} \Sigma Q_m$$

Tomando a média, temos:

$$\frac{\partial}{\partial t} (\overline{\rho q}) + \frac{\partial}{\partial t} (\overline{\rho q'}) + \nabla \cdot \{ \bar{\rho} [\bar{v} \bar{q} + \bar{v} q' + v' \bar{q} + v' q'] \} = \bar{\rho} \Sigma Q_m$$

$$\bar{\rho} \frac{\partial \bar{q}}{\partial t} + \bar{q} \frac{\partial \bar{\rho}}{\partial t} + \nabla \cdot \{ \bar{\rho} \bar{v} \bar{q} + \bar{\rho} v' q' \} = \bar{\rho} \Sigma Q_m$$

Usando a eq p1 a densidade do ar:

$$\frac{\partial \bar{\rho}}{\partial t} + \nabla \cdot (\bar{v} \bar{\rho}) + \nabla \cdot (v' \rho') = 0$$

$\approx 0$

Temos:

$$\bar{\rho} \frac{\partial \bar{q}}{\partial t} + \bar{q} \nabla \cdot (\bar{v} \bar{\rho}) + \nabla \cdot (\bar{\rho} \bar{v} q') + \bar{\rho} \bar{v} \cdot \nabla \bar{q} + \bar{q} \nabla \cdot (\bar{\rho} \bar{v}) = \bar{\rho} \Sigma Q_m$$

$$\bar{\rho} \frac{\partial \bar{q}}{\partial t} + \bar{\rho} \bar{v} \cdot \nabla \bar{q} + \nabla \cdot (\bar{\rho} \bar{v} q') = \bar{\rho} \Sigma Q_m$$

$$\Rightarrow \frac{\partial \bar{q}}{\partial t} + \bar{v} \cdot \nabla \bar{q} + \frac{1}{\bar{\rho}} \nabla \cdot (\bar{\rho} \bar{v} q') = \Sigma \bar{Q}_m$$

advecção

fluxo turbulento de concentração específica!

Mas como o modelo pode calcular a concentração  
média  $\overline{v'q'}$  do fluxo turbulento se ele  
não conhece  $v'$  e  $q'$ ??

Precisamos parametrizar! Isso é feito usando  
a teoria-K, ou teoria do transporte dos  
gradientes. Fazendo uma analogia com a  
lei de Fick:

$$\text{Flux Difusivo} = -D \nabla N \quad \left( \begin{array}{l} \text{levar ao} \\ \text{termo } +D\nabla^2 N \end{array} \right)$$

Assumimos que o fluxo turbulento  $\overline{v'q'}$  é  
proporcional ao  $\nabla q$ :

$$\left\{ \begin{array}{l} \overline{u'q'} = -K_x \nabla q \\ \overline{v'q'} = -K_y \nabla q \\ \overline{w'q'} = -K_z \nabla q \end{array} \right. \quad [K] = \begin{bmatrix} K_x & 0 & 0 \\ 0 & K_y & 0 \\ 0 & 0 & K_z \end{bmatrix}$$

unidades:  $m^2/s$

$K$  é a matriz de difusão e  $K_x, K_y, K_z$  são  
os coeficientes de difusão turbulenta.

- Os termos cruzados dão uma covariância  
entre o transporte turbulento em direções diferentes  
e em geral é assumido zero
- A diagonal dá o transporte do gradiente  
devido a mistura turbulenta.

Independente de qual eq estamos tratando,  
a turbulência é sempre feita em  $\bar{q}$ :

$$\vec{F}_{turb} = -\rho_a \vec{K} \vec{\nabla} q$$

Pois como o ar é compressível um gradiente  
em N pode nos significar uma concentração  
diferente! específica

Assim, a eq de conservação fica:

$$\frac{\partial \bar{q}}{\partial t} + \vec{v} \cdot \nabla \bar{q} = \frac{1}{\rho_a} \vec{\nabla} \cdot (\rho_a \vec{K} \vec{\nabla} q) + \sum \bar{Q}_m$$

Para N a equação fica:

$$\frac{\partial \bar{N}}{\partial t} + \nabla \cdot (\vec{v} \bar{N}) = \vec{\nabla} \cdot \left( \rho_a \vec{K} \vec{\nabla} \left( \frac{N}{\rho_a} \right) \right) + \sum \bar{R}_m$$

esses são os termos  
de difusão!

⇒ a execução da aula  
passada estava errada,  
pois não incluíamos  
difusão...