

第二章 尺度分析与自由大气中的风场

2.1 尺度概念和大气运动的分类

2.1.1 尺度概念

尺度

具有代表意义、能反映该物理量一般大小的量值，又称特征值。其大小是用数量级来表示的。

示例

水平风速在 $5\sim 25\text{m/s}$ 之间，特征值为 10m/s 。 $u = Uu^*, v = Uv^*$
其中， $U\sim 10^1\text{m/s}$ 是特征值 Q ， u^* 和 v^* 为数值在 $0.5\sim 2.5$ 之间的无量纲量 q^* 。

物理量表示

将任一物理量写作： $q = Qq^*$

特征量

Q 表示该物理量的一般大小，常量，有量纲。量纲不等同于单位，它表示了物理量的种类

无量纲量

q^* 无量纲量，量级在 10^0 ，表示物理量的具体大小，变量，没有量纲。
比较物理量的大小，实际就是比较特征量的大小。这里的 q 是广义的，包括气象要素及方程各项。

示例

已知 $u = Uu^*, t = \tau t^*$ ，则： $\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial Uu^*}{\partial \tau t^*} = \frac{U}{\tau} \frac{\partial u^*}{\partial t^*}$ ， $\frac{U}{\tau}$ 是 $\frac{\partial u}{\partial t}$ 的特征量， $\frac{\partial u^*}{\partial t^*}$ 是其无量纲量。

2.1.2 大气运动的分类

水平尺度

根据大气运动的水平尺度，大气运动可以分为（单位为 km）：
行星尺度 10^4 长波、副热带、高压 热带行星、尺度波动 （介于行星尺度与天气尺度之间）
天气尺度 10^3 温带气旋、反气旋 云团、热带气旋
中尺度 10^2 锋面、背风波、飚线 中尺度对流群
小尺度 10^1 积雨云、龙卷 对流单体
微尺度 10^0 边界层涡动

大尺度

$L\sim 10^6\text{m}$ $D\sim 10^4\text{m}$ $U\sim 10\text{m/s}$ $\tau\sim 10^5\text{s}$ 大尺度时间尺度为水平尺度/速度尺度

中尺度

$L\sim 10^5\text{m}$ $D\sim 10^4\text{m}$ $U\sim 10\text{m/s}$ $\tau\sim 10^5\text{s}$ 中尺度的时间尺度并不是这样

小尺度

$L\sim 10^4\text{m}$ $D\sim 10^3\sim 4\text{m}$ $U\sim 10\text{m/s}$ $\tau\sim 10^4\text{s}$ 小尺度也不是这样

简化思想

大气运动非常复杂→尺度的多样性→不同尺度的运动→运动性质不一样，如何用可以描述一切现象的方程组来反应这种性质的不同？所以需要进行化简，来反映出不同尺度运动的独特性质。

简化意义

从物理角度看：影响大气的因子很多，重点不突出。
从数学角度看：大气运动基本方程组是一个高度非线性的偏微分方程组，求解困难。
本课程的研究目的：大尺度的大气运动。因此，需要简化大气运动基本方程组。

奥卡姆剃刀原理

在所有能够完美描述已有观测的可计算理论中，较短的可计算理论在估计下一次观测结果的概率时具有较大权重。同时，其假设需要尽可能地少，以便适用于更大的范围。

简化方法

从物理上看：抓住主要因子，忽略次要因子，把握运动的物理本质和基本性质，反映物理规律更清晰。
从数学上看：保留各方程中的大项，略去小项，使得简化后的方程组简单，便于数学处理。

尺度分析

Charney(1948)首先倡导利用尺度分析法，对大气运动基本方程组进行分析与简化。
Burger(1958)等人进一步发展完善，这一方法在现代大气动力学和数值天气预报研究中广泛应用。

2.2 基本方程组的尺度分析

2.2.1 分析基本概念

尺度分析法 尺度分析法是依据表征某类运动系统的运动状态和热力状态各物理量的特征值，估计大气运动方程中各项量级大小的一种方法。根据尺度分析的结果，结合物理上考虑，略去方程中量级较小的项，便可得到简化方程，并可分析运动系统的某些基本性质。

分析目的 对方程进行简化，突出主要因子，研究运动的主要特征。是理论分析的第一步。

基本规则 尺度的大小是用数量级表示的，在尺度分析中，必然涉及数量级的运算，故要明确数量级运算规则：

- ① 几个变量之和数量级，认为最大项的量级就是变量之和的数量级。
- ② 有 2-3 个变量的数量级相同，如果它们之间没有依从关系，则其和(差)的数量级和单个数量级相同；如果有依从关系，则其和的数量级可以小于单个变量的数量级，究竟多大要进一步分析。

例如：水平散度 $\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} \leq \frac{U}{L}$ 对大尺度运动而言， $\frac{\partial u}{\partial x}, \frac{\partial v}{\partial y}$ 两项符号一般相反。

- ③ 两个变量乘积的数量级一般为变量数量级的乘积。
- ④ 在一个方程式中，数量级最大项至少要有两项。如果方程中只有一个最大项，不是各项量级估计不正确，就是原方程不成立。

基本步骤 ① 写出方程中各项的特征值 ② 根据运动的类型写出各项的数量级

③ 略去小项、保留大项得到各级近似简化方程

④ 根据简化的结果，揭示出不同类型运动的基本性质和特点。

需求尺度 在尺度分析中，为了确定大气运动方程中各项的量级，应确定以下尺度：

- ① 空间和时间尺度
- ② 各物理量尺度
- ③ 各物理量变动尺度

2.2.2 物理量尺度

2.2.2.1 基本物理量尺度情况

运动尺度 物理量：水平速度尺度 U 铅直速度尺度 W

变动尺度：观测表明，速度场的变动尺度可以达到本身的量级： $\Delta u \sim U, \Delta v \sim U, \Delta w \sim W$

空间尺度 物理量：水平(长度)尺度 L 铅直(厚度)尺度 D 空间尺度没有变动

涡旋系统的水平尺度取其特征半径，波动则为波长的 1/4。

$$\frac{\partial u}{\partial x} \sim \frac{\partial u}{\partial y} \sim \frac{\partial v}{\partial x} \sim \frac{\partial v}{\partial y} \sim \frac{U}{L} \quad \frac{\partial u}{\partial z} \sim \frac{\partial v}{\partial z} \sim \frac{U}{D} \quad \frac{\partial w}{\partial x} \sim \frac{\partial w}{\partial y} \sim \frac{W}{L} \quad \frac{\partial w}{\partial z} \sim \frac{W}{D}$$

时间尺度 物理量：运动系统演变经历一个阶段所需要的特征时间，用符号 τ 表示，一般表示为 $\tau = L/C$

对于移速不太快的系统，一般认为 $C \sim U$ ，那么： $\tau = L/U$ 称为平流时间尺度

大尺度系统： $\tau = L/U$ $\frac{\partial u}{\partial t} \sim \frac{\partial v}{\partial t} \sim \frac{CU}{L} \sim \frac{U^2}{L}$ $\frac{\partial w}{\partial t} \sim \frac{CW}{L} \sim \frac{UW}{L}$

中小尺度系统： $\tau \geq L/U$

热力学尺度 p, ρ, T, θ 等。变动尺度：时空变动值相对于其本身很小，达不到本身的量级。

可以分为两部分：① 表征基本状态的基本热力学变量（仅与高度 z 有关）

② 扰动量：相对于基本量的偏差（时空函数）

气压 $p = \bar{p}(z) + p'(x, y, z, t) \sim P + \Delta P$ 密度 $\rho = \bar{\rho}(z) + \rho'(x, y, z, t) \sim \pi + \Delta \pi$

温度 $T = \bar{T}(z) + T'(x, y, z, t) \sim T^* + \Delta T^*$ 位温 $\theta = \bar{\theta}(z) + \theta'(x, y, z, t) \sim \Theta + \Delta \Theta$

① 基本热力学变量随高度的改变量 $\frac{d(\bar{x})}{dz}$ 可以达到本身的量级。

② 扰动热力学变量的时空变动值 $\frac{\partial(x')}{\partial x}$ 可达到本身的量级。

分析说明：量级分析

先定义基本状态的铅直厚度尺度（标高） $H = \frac{RT^*}{g} \sim 10^4 m$ 。则气压变换为 $p = \rho RT \Rightarrow P \sim \pi RT^* \sim \pi gH$

$$\frac{d\bar{p}}{dz} = -\bar{\rho}g \sim \pi g \sim \frac{P}{H} \quad \frac{d \ln \bar{p}}{dz} \sim \frac{1}{H} \Rightarrow \frac{d \ln \bar{p}}{dz} \sim \frac{1}{H} \quad \text{基本热力学变量随高度的改变量可以达到本身的量级}$$

据观测：扰动热力学变量的时空变动值可以达到本身的量级

$$\text{空间: } \frac{\partial p}{\partial x} = \frac{\partial [\bar{p}(z) + p']}{\partial x} = \frac{\partial p'}{\partial x} \sim \frac{\Delta P}{L} \sim \frac{\partial p}{\partial y}, \quad \text{时间: } \frac{\partial p}{\partial t} = \frac{\partial p'}{\partial t} \sim \frac{\Delta P}{\tau}, \quad \text{高度: } \frac{\partial p}{\partial z} = \frac{\partial [\bar{p}(z) + p']}{\partial z} = \frac{\partial \bar{p}(z)}{\partial z} + \frac{\partial p'}{\partial z} \sim \pi g + \frac{\Delta P}{D}$$

2.2.2.2 基本方程的物理量约束关系

尺度分析 各个物理量尺度不是孤立的，它们必须受基本方程组的制约，通过分析方程中各项量级，可以找到这些物理量之间的约束关系。

基本概念 已知量：一般认为 L, D, τ, U 可根据不同类型运动选定，基本状态热力学变量、标高等是已知的。

求解量：垂直速度 W 、各类扰动尺度 $\Delta P, \Delta \pi, \Delta T^*$ 等。

连续方程 第四条规则： $\frac{W}{D} \leq \frac{U}{L} \Rightarrow W \leq \frac{DU}{L}$ （给出 W 上限） 解释大尺度运动： $L \gg D \Rightarrow W \ll U$ ，准水平运动

连续方程的尺度分析与垂直速度约束关系的建立

假设大气不可压缩， $\frac{d\rho}{dt} + \rho \left(\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} \right) = 0 \Rightarrow \frac{d \ln \rho}{dt} + \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} = 0$ 利用小扰动假设：

$$\ln \rho = \ln (\bar{\rho} + \rho') = \ln \bar{\rho} \left(1 + \frac{\rho'}{\bar{\rho}} \right) = \ln \bar{\rho} + \ln \left(1 + \frac{\rho'}{\bar{\rho}} \right) \quad \text{因为 } \frac{\rho'}{\bar{\rho}} \ll 1 \Rightarrow \ln \left(1 + \frac{\rho'}{\bar{\rho}} \right) \approx \frac{\rho'}{\bar{\rho}}$$

所以 $\ln \rho \approx \ln \bar{\rho} + \frac{\rho'}{\bar{\rho}}$ 回代原式 $\Rightarrow \frac{d \ln \bar{\rho}}{dt} + \frac{d}{dt} \left(\frac{\rho'}{\bar{\rho}} \right) + \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} = 0$ 对该式执行尺度分析：

$$\boxed{\begin{matrix} W \frac{\partial \ln \bar{\rho}}{\partial z} + \frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{\rho'}{\bar{\rho}} \right) + \vec{V}_h \cdot \nabla_h \left(\frac{\rho'}{\bar{\rho}} \right) + W \frac{\partial}{\partial z} \left(\frac{\rho'}{\bar{\rho}} \right) + \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} = 0 \\ \frac{W}{H} \leq \frac{W}{D} \quad \frac{\Delta \pi}{\pi \tau} \ll \frac{U}{L} \quad \frac{\Delta \pi}{\pi} \frac{U}{L} \ll \frac{U}{L} \quad \frac{\Delta \pi}{\pi} \frac{W}{D} \ll \frac{W}{D} \quad \frac{U}{L} \quad \frac{W}{D} \end{matrix}}$$

为了满足方程平衡，最后两项必须量级

相当。同时因为 $\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} \leq \frac{U}{L}$ ，所以 $\frac{W}{D} \leq \frac{U}{L}$ 或 $W \leq \frac{D}{L} U$ ，这给出了 W 的上限。

水平方程 水平运动方程的尺度分析： $\frac{\Delta P}{\pi L} \approx \frac{U^2}{L} + f_0 U$ 力的平衡取决于特征惯性力项和科氏力项的比值

推导

$$\frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} + w \frac{\partial u}{\partial z} - f v = -\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x} \quad \text{各项尺度分析为 } \frac{U}{\tau} + \frac{U^2}{L} + \frac{U^2}{L} + \frac{WU}{D} \Rightarrow \frac{U^2}{L}, fU, \frac{\Delta P}{\pi L} \text{ 即为上式}$$

为了便于理解，此处引入罗斯贝数 $Ro = U/f_0 L$ ，表示惯性力和科氏力的相对重要性。

$$\textcircled{1} \text{ 大尺度运动有: } \frac{U^2/L}{f_0 U} = \frac{U}{f_0 L} \ll 1, \frac{\Delta P}{\pi L} \approx f_0 U \Rightarrow \frac{\Delta P}{\pi} \sim f_0 U L \sim 10^3 m^2/s^2$$

$$\text{压力变化的相对尺度: } P \sim \pi gH, \Delta P \sim \pi f_0 U L \Rightarrow \frac{\Delta P}{P} \sim \frac{f_0 L U}{gH} \sim 10^{-2} \quad P \sim 10^5 N/m^2 \quad \pi \sim 10^0 kg \cdot m^{-3}$$

$$\textcircled{2} \text{ 中小尺度运动有: } \frac{U^2/L}{f_0 U} = \frac{U}{f_0 L} \geq 1 \Rightarrow \frac{\Delta P}{\pi L} \approx \frac{U^2}{L}$$

状态方程 $\frac{\Delta \theta}{\theta} \sim \frac{\Delta T^*}{T^*} \sim \frac{\Delta \pi}{\pi} \sim \frac{\Delta P}{P}$ 大尺度运动： $\frac{\Delta \theta}{\theta} \sim \frac{\Delta T^*}{T^*} \sim \frac{\Delta \pi}{\pi} \sim \frac{\Delta P}{P} \sim \frac{f_0 L U}{gH} \sim 10^{-2}$

绝热方程 $\frac{U \Delta \theta}{L \theta} \sim \frac{N^2}{g} W \Rightarrow W \sim \frac{U g}{N^2 L} \frac{\Delta \theta}{\theta} \leq 10^{-1} \frac{D}{L} U$ 大尺度运动： $\frac{\Delta \theta}{\theta} \sim \frac{f_0 L U}{gH} \Rightarrow W \sim \frac{f_0 U^2}{H N^2} \sim 10^{-2} m s^{-1}$

水平平流引起的局地温度变化率~垂直运动引起的绝热加热/冷却率。

将其他热力学扰动与气压扰动联系起来 ($\frac{\Delta \theta}{\theta} \sim \frac{\Delta P}{P}$)，并验证垂直速度 W 的估计是自洽的。

2.2.2.3 中纬度大尺度运动的特征尺度和环境参数

水平尺度	$L \sim 10^6 m$	时间尺度	$\tau \sim L/U \sim 10^5 s$	铅直厚度尺度	$D \sim H \sim 10^4 m$
水平速度尺度	$U \sim 10 m s^{-1}$	铅直速度尺度	$W \sim 10^{-2} m s^{-1}$	大气标高	$H \sim 10^4 m$
中纬度地转参数	$f_0 \sim 10^{-4} s^{-1}$	重力加速度	$g \sim 10 m s^{-2}$	层结参数	$N \sim 10^{-2} s^{-1}$
空气粘性系数	$\gamma \sim 10^{-1} m^2 s^{-1}$	气压尺度	$P \sim 10^5 N/m^2$	温度尺度	$T^* \sim 10^2 K$
密度尺度	$\rho_0 \sim \pi \sim 10^0 kg \cdot m^{-3}$	温度水平变动尺度	$\delta_h T^* \sim 10 K$		
气压水平变动尺度	$\delta_h P \sim 10^3 N/m^2$	气压垂直变动尺度	$\delta_v P \sim P \sim 10^5 N/m^2$		
扰动密度变动尺度与密度尺度之比	$\Delta \pi / \pi \sim 10^{-2}$				
扰动气压变动尺度与密度尺度之比	$\Delta P / \pi \sim 10^3 m^2 / s^2$				