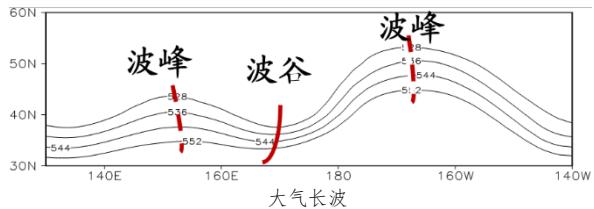


第六章 大气中的基本波动



章节引入

天气图上可见：高度场、温度场基本呈**波状分布**。因此，可用物理学中研究波动现象的方法来讨论大气运动。注意，在高空天气图上直接看到的是气流的流型，并非是波动，但这种西风气流大幅度的弯曲流动的确折射出大气长波的存在。上章我们已经得到：大气运动=纬向平均运动+涡旋运动=大气环流+天气系统。

波动学 以直观的**天气学**（槽脊结构）和**物理学图像**（水波等）作为基础，在气象学中引入**波动**概念，并用**数学方式**进行理论探讨和完善，形成**大气波动理论**和**大气波动学**。目前波动学是**主流理论**。

波动学优点 ① 可以利用**成熟的波动学理论**对天气系统形成机理、发生发展和移动进行研究。

② 由于槽脊的移动是等位相线的运动，即波的移动，所以**槽脊的移速 = 相速 = 波速**。

③ 波动学把气旋（低压）、反气旋（高压）系统联系起来，能够判断涡旋系统的发展和演变。

案例分析

① 气旋增强：漩涡动力学角度是涡度增加；能量学角度是 K' 增加；波动学角度则是槽的加深。

② 系统移动：波动学角度是槽脊东移；涡旋动力学角度是 气旋前： $\frac{\partial \zeta}{\partial t} > 0$, 即 $\zeta \uparrow$
气旋后： $\frac{\partial \zeta}{\partial t} < 0$, 即 $\zeta \downarrow$ } \Rightarrow 气旋东移

波动学目的 通过**大气运动方程组**，利用**波动学理论**讨论**天气系统**（大尺度）的形成、发生发展及移动的机理。

存在问题 大气基本方程中除了大尺度的天气波动外，还存在其他波动的干扰。

基本波动 大气中四类基本波动：**大气长波**，**声波**，**重力波**（水波就是一种重力波），**惯性波**。因为没有电磁学方程，不包含电磁波/光波（不考虑雷电现象）

波动

各种波动的形成机制、性质及对天气产生的影响有所不同，因此在进行大气波动学分析时，不可能把所有波动类型都考虑进去。最早的天气预报使用的是原始方程，因其包含各种波动，次要波动的噪声会将误差放大，导致几小时变压数百百帕的错误结果。

声波 弹性振动（大气的可压缩性） 快波

惯性波 惯性振荡（旋转性）+辐射散 高频波

重力内波 浮力振荡（层结性）+辐射散 高频波

重力外波 辐合辐射 故快波

Rossby 波 β 效应 慢波

滤波 可以把波动分类：{**重要**：大气长波 \Rightarrow 称为**谐音**：需要保留
次要：如声波等 \Rightarrow 称为**噪音**：需要去掉 \Rightarrow **滤波**

滤波目的 去除次要波动的干扰，讨论主要波动，在数值预报中滤波非常重要。

例如声波是由于大气可压缩性引起的，假设大气是不可压的就可以滤去声波，但对天气波动影响不大。因此，有必要研究包括次要波动在内的所有波动的机制和性质，以实现滤波的目的。

误差的增长

如果取时间步长 Δt 为 10 分钟，对于时间尺度为 10^5 s 的天气尺度波动来说，误差就较小。而对于像声波等快波来说，**误差就很大（随机的），且是累积的**，最终导致整体系统的不稳定性，此时就需要**滤去快波**。然而由于计算机资源限制， Δt 也不能取太小。

然而，考虑到大气系统的混沌性（初值敏感），一旦有误差，其放大的效应会十分显著且迅速。因此，一定时段内的天气预报是合理的，一旦超出一定时段，预报就会因为混沌性而失效。

6.1 波动的基本概念

6.1.1 波动的定义

波动定义 质点受力的作用围绕某平衡位置振动，振动在空间的传播形成波动。

基本条件

① 振动（回复力） ② 能够传播（质点与质点之间建立联系）

例如单个单摆摆动，不能引起其它单摆摆动；但用一根线把它们连起来，一个摆动可以传播出去。

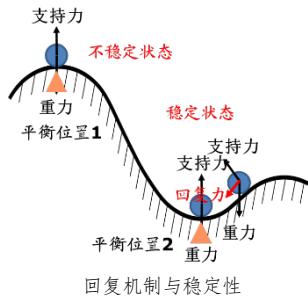
波动机制 波动的机制包括振荡机制和传播机制，二者缺一不可。学习每种波动都需要清楚这两种机制。

震荡机制 亦称回复机制，在机械学中的观点就是回复力。如右上图，稳定位置如果有偏移，就存在回复力。

大气层结中也具有类似的情况
 { 稳定：净浮力与位移方向相反，可以产生振荡
 不稳定：净浮力与位移方向相同 }

传播机制 质点与质点之间的联系。波动传播的是振荡的状态，波动是能量传播的一种基本形式。

最大特点 波动的最大特点是周期性：时间上周期变化、空间上周期分布、有规律、重复发生、可预测。



6.1.2 波动的数学模型与波参数

6.1.2.1 简谐振动

简谐振动 回复力大小与位移成正比，方向与位移相反。设质量为 M ，回复力大小为 $-ky$ (k 为比例系数)。

根据牛顿第二定律： $M \frac{d^2y}{dt^2} = -ky \Rightarrow \frac{d^2y}{dt^2} = -\frac{k}{M}y$ 令 $\frac{k}{M} = \omega^2$ ，则： $\frac{d^2y}{dt^2} + \omega^2 y = 0$ 简谐振动方程

简谐振动方程的解： $y = c_1 \sin \omega t + c_2 \cos \omega t = A \cos(\omega t - \alpha)$ 仅仅是时间的函数

振动是单个质点的运动，是仅以时间为自变量的运动，多属于常微分方程问题。

简谐波

简谐振动稳定地传播所形成的波动称为简谐波。一维简谐波解： $y = A \cos(kx - \omega t + \alpha) = A \cos \theta$

波动是以时间、空间为变量的，属于偏微分方程问题。

6.1.2.2 波参数

振幅A $A = A$ 物体离开平衡位置的最大位移

周期T $T = \frac{2\pi}{\omega} = \frac{L}{C}$ 空间固定位置上的点完成一次全振动所需时间

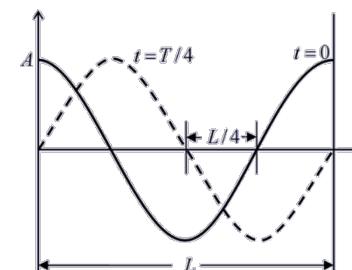
圆频率ω $\omega = \frac{2\pi}{T}$ 2π 时间内质点完成全振动的次数

波长L $L = \frac{2\pi}{k} = CT$ 相邻两个同位相点之间的距离

波数k $k = \frac{2\pi}{L}$ 2π 距离内包含了多少个波长

位相θ $\theta = kx - \omega t + \alpha$ 波在 x 轴上各点各时刻的位置， α 为初位相， $\theta = \text{const}$ 的点构成的面称等位相面

波速 $C = \frac{\omega}{k} = \frac{L}{T}$ 等位相线(面)的移速，即槽脊的移动速度。



等位相面与波速

波速推导

有速度 $C = \frac{dx}{dt} \Big|_{\theta=\text{常量}}$ ，且等位相面 $\theta = kx - \omega t = \text{常量} \Rightarrow k \frac{dx}{dt} - \omega = 0 \Rightarrow C = \frac{dx}{dt} \Big|_{\theta=\text{常量}} = \frac{\omega}{k} = \frac{L}{T}$

简谐波解 $S(x, t) = A \cos\left(\frac{2\pi}{L}x - \frac{2\pi}{T}t\right) = A \cos(kx - \omega t) = A \cos k(x - ct)$ 初位相为零

纬向波数目 $m = \frac{l}{L} = \frac{2\pi R}{L} = \frac{2\pi \alpha \cos \phi}{L}$ 整个纬圈长度为 l ，纬圈上 m 个谐波对应的波长为 $L = l/m$ 。

纬向波数 $k_m = \frac{2\pi}{L} = \frac{2\pi}{l/m} = \frac{2\pi m}{l} = \frac{m}{\alpha \cos \phi}$ $m=1; m=2; m=3$

纬向波数目与纬向波数是两个不同的东西

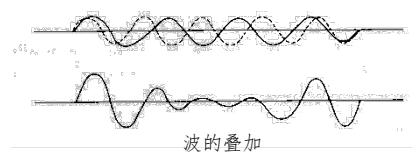


横波与纵波 按振动方向与波动传播方向的关系，可分为横波与纵波两大类：

- ① 若质点振动方向与波的传播方向一致，此种称为**纵波**，如水平声波。
- ② 若质点振动方向与波的传播方向垂直，此种称为**横波**，如重力水面波（上下振动，水平方向传播）

6.1.3 波动的数学表示

波的叠加 实际大气扰动不是单纯的简谐波，可以看成是**各种不同波长、不同振幅**的简谐波的**叠加**。各简谐波之间**位相会有差异**，因而出现**振幅相抵消或叠加**的现象。



分析方法 数学上任一函数都可以用**傅立叶级数**展开来表达。我们将某物理量的波在纬圈上展开成傅立叶级数：

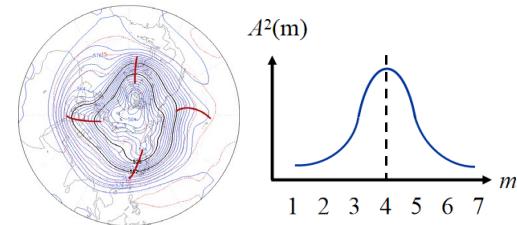
$$S(x, t) = \sum_m S_m \quad (m\text{纬向波数目} = 1, 2, 3 \dots) \quad \text{其中 } S_m = B_m \cos k_m(x - c_m t) + D_m \sin k_m(x - c_m t) \\ = A_m \cos[k_m(x - c_m t) + \alpha_m] \text{ 表示第 } m \text{ 个谐波。理论上已知 } S(x, t), \text{ 可以得到各 } B_m, D_m, A_m.$$

实际扰动虽然是许多简谐波组成，但往往**只有几个谐波分量是主要的**，其频率、振幅虽然不同，但动力学性质往往一样。因此如果想得到定性的结果，分析**一个典型的谐波分量**就足够了。

$$S(x, t) = \sum_i S_i \approx S_m$$

实际案例

例如右图，天气图上存在四个大脊大槽。我们只要研究纬向四个波其中一个的性质，就能得到整体的结果。



形式解

如果考虑**线性波动的传播问题**，可以近似把波动考虑为**简谐波形式解**。

线性波动

线性波动指发生在线性系统中的波动。线性系统指对它的输入和它产生的输出之间，满足**比例关系**和**可加性**。比如一根绷紧的琴弦，输出与输入成正比；且两个人同时在不同位置拨动这根弦，那么弦最终的振动形态就等于两个形态之和。大气中，当波动幅度很小，对背景场的扰动很微弱时，我们常常可以把它近似为线性波动来处理。

线性算子指满足上述比例性和可加性的算子，满足性质： $L(af + bg) = aL(f) + bL(g)$ 。

如果是线性波动，**波动方程为 $LS(x, t) = 0$** ， L 为线性算子，则有：

$$L \sum_m S_m = 0 \Rightarrow \sum_m LS_m = 0 \Rightarrow LS_m = 0$$

总和为零，且每个 LS_m 是独立的，那么自然每一项 LS_m 都等于零。取这种波动形式解为**简谐波解**：

- ① 某个简谐波最具有代表性
- ② 每个简谐波都满足原方程，都具有相同性质解。

复数形式

传播问题

对于 $S = A \cos(kx - \omega t)$ ，有 $S = \operatorname{Re}[Ae^{i(kx-\omega t)}]$ 。其中 $e^{i\theta} = \cos \theta + i \sin \theta$

讨论**线性波动**的传播问题：振幅 A 为常量，不随时空变化，没有办法讨论波的强度变化，同样无法讨论频率、波数的时空变化。对于非线性波动：波-波相互作用的讨论需要使用别的方法。