第一章 西风带大型扰动

衔接《天气学原理 | 》4.5节

1.1 概述

1月 500hPa 等高线 7月 500hPa 等高线

1.1.1 中高纬对流层环流的特征

寒潮是冷空气的活动,冷空气来自于中高纬度地区,而该地区主要受到西风控制,同时还有槽脊等波 研究意义 状活动。因此,我们需要先明白这些环流的性质。

冬季1月 中高纬度:以极地低压为中心的绕纬圈的较强西风环流,等高线密集。

> ② 中纬度: 西风并不完全平行于纬圈, 存在槽脊波动: 三槽三脊, 平均槽脊位于大陆东岸(东亚大 槽、欧洲东部、北美东部槽)(高原北部脊、西欧沿岸脊、阿拉斯加脊). 脊弱槽强。

① 极涡中心合并为一个,中心位于零点,环绕极涡的西风带明显北移,等高线变稀疏。 夏季7月

② 中高纬度出现四个弱槽(北美、东亚槽东移,强度变弱;陆地上的两个冬季的脊变为槽)

平均水平环流在对流层盛行西风, 称为西风带 西风带

西风带波动 西风带的波状流型 冬三夏四 槽脊 西风带环流 经向环流和纬向环流

1.1.2 特征及原因

西风带特征 经向环流和纬向环流交替出现

纬向环流(初始西风)→太阳辐射南北差异→<mark>南北温差加大</mark>,**斜压性加强**→有效位能加强→扰动→有 形成原因 效位能转化为动能→经向环流→热量南北交换→南北温差减小→动能减小→纬向环流

1.2 环流指数与指数循环

西风指数1 1939年罗斯贝把35°~55°之间的平均地转西风定义为西风指数,

即考察西风强度,实际应用不方便。

实际工作中把两个纬度带之间的平均位势高度差作为西风指数。

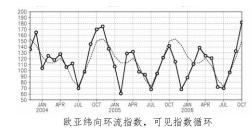
为保持指数为正,有 $I = \overline{H}_{35} - \overline{H}_{55}$

指数含义 用于描述环流以哪种形式为主:

高指数对应纬向西风环流; 低指数对应经向环流。

指数循环 西风环流的中期变化主要表现为高低指数交替循环的变化过程,

称为指数循环。当环流振幅较大时,能够影响大面积天气,其移动较为缓慢,有时甚至能形成驻波。



1.3 西风带长波

1.3.1 西风带长波的分类

实际情况下大气的波为复合波、研究较为困难、因此需要对波长分类来单独研究。 实际大气

波长在一万公里以上,绕地球可有1~3个波(三槽三脊),生命史10天以上(10天一旬,5天一候), 超长波

属于中长期天气过程。

也称罗斯贝波, 行星波。波长 3000~10000 公里, 全纬圈约为 3~7 个波, 振幅 10~20 纬距 (南京至海 长波

南纬度差约为 10 个纬距,说明能够影响大半个中国),平均移速 10 个经距/日以下,有时很慢,呈准 静止(驻波),甚至向西倒退(地转涡度平流),出现在对流层中上层,适用于中期预报。

短波

波长和振幅均较小,移动快,平均移速为 10~20 经度/日。生命史很短,多数仅出现在**对流层的中下部**, 往往迭加在长波之上,适用于短期预报。

1.3.2 长波辨认方法

基本方法

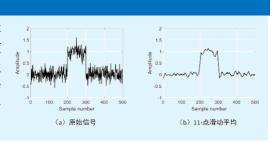
① 制作时间平均图

② 制作空间平均图

③ 绘制平均高度廓线图

长波的辨认

长波的辨认通常采用滑动平均这一低通滤波方法进 行处理。假设某物理量场中存在小幅高频波动,通过对该 场滑动平均,能够有效滤除短尺度波动,从而突显曲线在 最大尺度上的缓慢变化。滑动平均的本质是与一个矩形窗 口函数进行卷积, 其频域响应表现为抑制高频分量而保留 低频信号。平均具有时间、空间、廓线平均三种方式。



④ 分析长波的结构和特性: 冷槽暖脊 (高度场与温度场的对应关系)

1.3.3 长波的移行

1.3.3.1 波速公式的推导

假定大气运动是正压和水平无辐散的、流型具有正弦波形式且宽度很大、南北无变异。 前提

绝对涡度守恒原理(由于水平无辐散) 原理

方法 **小扰动方法**(微扰动方法),将非线性方程进行线性化,适用定性分析大气运动。

① 把表征大气状态的**任一场变量**A看成是由已知的基本场变量 \overline{A} 和叠加在其上的扰动量A'组成。 基本思想

② 基本场变量Ā表征大气的基本运动状态,满足基本方程和基本条件。

③ 假设扰动量A'是充分小的、扰动量和其改变量都是小量、其二阶以上项为高阶小量可以略去。

推导过程

$$\frac{d(f+\zeta)}{dt} = 0 \xrightarrow{\mathbb{R} \mathcal{H}} \frac{\partial}{\partial t} (f+\zeta) + u \frac{\partial}{\partial x} (f+\zeta) + v \frac{\partial}{\partial y} (f+\zeta) = 0 \xrightarrow{\mathbb{R} \mathcal{H}} \frac{\partial \zeta}{\partial t} + u \frac{\partial \zeta}{\partial x} + v \frac{\partial f}{\partial y} + v \frac{\partial \zeta}{\partial y} = 0$$

其中 $u\frac{\partial \zeta}{\partial x} + v\frac{\partial \zeta}{\partial y} = -\vec{V}\cdot\nabla\zeta$, $v\frac{\partial f}{\partial y} = \beta v$ 。 令 $\begin{cases} u = \overline{u} + u', & \text{其中}\overline{u} = C$ 为平均纬向风,且u' = 0 $v = \overline{v} + v'$, v = 0 为平均经向风

故有 $\mathbf{u} = \overline{\mathbf{u}}, \ \mathbf{v} = \mathbf{v}'$ 回代原式: $\zeta = \frac{\partial \mathbf{v}}{\partial \mathbf{r}} - \frac{\partial \mathbf{u}}{\partial \mathbf{v}} = \frac{\partial \mathbf{v}'}{\partial \mathbf{r}}$

$$\frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{\partial v'}{\partial x} \right) + \bar{u} \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial v'}{\partial x} \right) + v' \frac{\partial f}{\partial y} + v' \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{\partial v'}{\partial x} \right) = 0 \implies \frac{\partial^2 v'}{\partial t \partial x} + \bar{u} \frac{\partial^2 v'}{\partial x^2} + v' \beta + v' \frac{\partial^2 v'}{\partial y \partial x} = 0$$

 $\frac{\partial^2 v'}{\partial t \, \partial x} + \bar{u} \frac{\partial^2 v'}{\partial x^2} + v'\beta = 0$ 假设波解 $v' = A_v \cos \frac{2\pi}{I} (x - Ct)$,则各项有:

$$\frac{\partial v'}{\partial x} = -A_v \sin \frac{2\pi}{L} (x - Ct) \cdot \frac{2\pi}{L} \Rightarrow \frac{\partial^2 v'}{\partial x^2} = -A_v \sin \frac{2\pi}{L} (x - Ct) \cdot \left(\frac{2\pi}{L}\right)^2 \cdot \frac{\partial^2 v'}{\partial t \partial x} = A_v \cos \frac{2\pi}{L} (x - Ct) \cdot \left(\frac{2\pi}{L}\right)^2 \cdot C$$

波速公式

由此解得: $C = \frac{-\beta + \overline{u} \frac{4\pi^2}{L^2}}{(2\pi/L)^2} = \overline{u} - \beta \left(\frac{L}{2\pi}\right)^2$ 上式即为长波波速公式或称槽线方程、罗斯贝波速公式等。

物理概念

① $\beta = \frac{\partial f}{\partial y} = \frac{\partial 2\Omega \sin \varphi}{\partial y} = \frac{2\Omega \cos \varphi}{R}$ 因此 β 随纬度增加而减小,则<mark>高纬移动速度快</mark>。也可

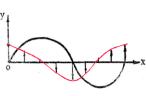
以通过槽线形态判断。槽的北部往往比南部偏东,表明北部风速大。

② 波长越长,移动速度越小,西退效应越强。

在 $u = \bar{u}, v = v', v' = A_v \cos \frac{2\pi}{L} (x - Ct)$ 流场分布下, 流线方程为: $\frac{dy}{dx} = \frac{A_v \cos \frac{2\pi}{L} (x - Ct)}{T}$ 流线

于是,在t=0时,通过坐标原点(x=0,y=0)的流线为: $\mathbf{y}=\frac{A_v}{\bar{u}}\frac{L}{2\pi}\sin\frac{2\pi}{L}x=$

 $A\sin\frac{2\pi}{L}x$ 。其中A为流线波动的振幅,从**扰动与流线的关系**看来,扰动波形的移 速和波长与流线波形的移速和波长是一致的,只是位相差π/2。



红色为扰动, 黑色为波的流线

1.3.3.2 波速公式的物理意义

相对涡度 $-\vec{V}\cdot\nabla\zeta$ 槽前正涡度平流, $-\vec{V}\cdot\nabla\zeta>0$, $\frac{\partial\zeta}{\partial t}>0$, 使得槽前负变高, 使槽东移

地转涡度 $-\beta v$ 槽前 $-\beta v < 0$, $\frac{\partial \zeta}{\partial t} < 0$, 使得槽前正变高, 使槽西退

波东进还是西退取决于上述两者的相对重要性比值。

1.3.3.3 波速公式的讨论

波速公式 $C = \overline{u} - \beta \left(\frac{L}{2\pi}\right)^2$

一般讨论 ① $C < \overline{u}$: 波长较短时,其传播速度C稍小于 \overline{u} ; 若波长较长,则 $C = \overline{u}$ 之差较大。

② 波速取决于 \overline{u} , L。西风强时,波动移动较快,反之移动较慢,波长短时,移动较快,反之较慢。

③ 当 $\overline{u} = \overline{u}_c = \beta \left(\frac{L}{2\pi}\right)^2$ 时, $C = 0 \Rightarrow$ 波静止, \overline{u}_c 即为临界纬向风速。

当波速 \bar{u} 大于临界纬向风速 \bar{u}_c 时,波前进,反之后退。

同一纬度,波长越长,临界风速越大;同一波长,纬度越低,临界风速越大。

④ $L = L_s = \sqrt{\frac{4\pi^2\overline{u}}{\beta}} = 2\pi\sqrt{\frac{\overline{u}}{\beta}}$ 时, $C = 0 \Rightarrow$ 波静止; L_s 为临界波长。 $L > L_s$ 时,波后退,反之前进。

同一纬度,风速越大,临界波长越长;同一风速,纬度越高,临界波长越大。

其他因子 应用于无辐散层,公式实际应用于 600hPa 左右,实际工作中应用于 500hPa。

地形影响 例如高原南北部风速不同,波长不同,波各部分移速不同,如果断裂,会形成**阶梯槽**。

定性经验

- ① 预报**上游槽**的移动时,要看它下游一个波长和两个波长处的两个槽的情况:如下游槽变慢,上游槽 也将变慢;下游槽发展,上游槽也要变慢。
- ② 长波数目不变且比较稳定时,如上游长波槽突然移动,则下游长波槽也将依次移动
- ③ 当长波槽位于平均槽位置时(如冬半年我国东海岸上空),尽管上游槽移来,下游槽也将不动,只有当形势有大变动(长波调整)时,它才明显变化。

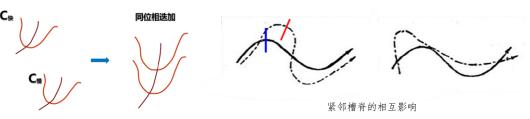
1.3.4 长波调整

引入 长波较为稳定,可维持一个星期左右。但稳定是相对的,当长波数量或位置改变时,长波就要调整。 含义 广义而言,指长波位置、长波波数的改变。 例如东亚大槽的更迭(原槽消失,上游形成新东亚大槽) 侠义而言,指长波波数、长波的更替 (原槽减弱,上游槽快速移动到原槽位置)

长波稳定 与长波调整概念对立,指长波<mark>长期稳定在一个区域</mark>,此时大尺度环流很少变动,该区域<mark>天气发生反常现象</mark>,例如江淮梅雨长期持续。

注意 基于上述,预报长波调整应注意的几个方面:

- ① 长波本身的温压场结构特征及地形影响:温压场结构配置实际情况十分复杂,可能出现同一槽脊不同位置冷暖平流不一致的情况,需要具体分析。
- ② 不同纬度带内系统的相互影响: 例如高纬度后方有槽 A, 较低纬度前方有槽 B, A 波速较快, B 波速较慢, 两槽必然相遇并发生同位相叠加,强度增强,短波可能发展为长波。
- ③ **紧邻槽脊的相互影响**:上游槽脊线**转向**引起紧接着下游脊槽强度变化。实线表示初始时刻等高线,存在一槽一脊,且为正南北向;虚线表示下一时刻槽脊状态,上游脊发生转向(→东北-西南走向),北风分量增强,即冷平流增强,下游槽区输送冷平流能力增强,导致下游槽振幅明显加大。



不同纬度带内系统的相互影响

1.3.5 上下游效应和波群速

1.3.5.1 上下游效应

定义 大范围上下游系统环流变化的联系, 称为上下游效应。(不一定是相邻的上游或下游)

上游效应 上游某地区长波系统发生某种显著变化后,接着就以<mark>相当快</mark>的速度影响下游系统也发生变化。

例如上游政策导致变化,直接导致下游市场反应。

下游效应 当下游某地区长波发生显著变化后**也会影响**上游环流系统发生变化,影响程度较弱。

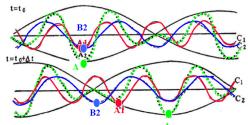
1.3.5.2 波群速

波群速 综合波振幅最大值的移动速度

波速推导

红色波移动速度较快,蓝色波移动速度较慢,综合波最大波谷位 置明显快于组成它的任何一个单波,即波的能量传播速度要远大于任 何一个单波能量传播的速度。所以上游效应相当快的速度影响下游。

假定实际波是由两个频散波 $(\frac{dC}{dL}\neq 0)$ 波长彼此相差很小的正弦波组成:一个波长为 L_1 ,以速度 C_1 移动;另一个波的波长为 $L_2=L_1+dL$,



红色为短长波 C_1,A_1 ,蓝色为长长波 C_2,A_2 两波叠加形成的综合波为绿色线A,振幅随x改变粗实线为合成波的范围(包络线)

其传播速度为: $C_2=C_1+\frac{dC}{dL}dL$ 。设此两波的流线方程分别为: $y_1=A\sin\frac{2\pi}{L_1}~x-C_1t$, $y_2=A\sin\frac{2\pi}{L_2}(x-C_2t)$

综合波的流线方程可写为: $y=A\left[\sin\frac{2\pi}{L_1} x-C_1 t\right. + \sin\frac{2\pi}{L_2} x-C_2 t$] 利用三角公式,上式可写成:

$$y = 2A\sin 2\pi \left(\tfrac{L_2 + L_1}{2L_2L_1} x - \tfrac{L_2C_1 + L_1C_2}{2L_2L_1} t \right)\cos 2\pi \left(\tfrac{L_2 - L_1}{2L_2L_1} x - \tfrac{L_2C_1 - L_1C_2}{2L_2L_1} t \right)$$

 $=2A\cos 2\pi \left(\tfrac{L_2-L_1}{2L_2L_1}x-\tfrac{L_2C_1-L_1C_2}{2L_2L_1}t\right)\sin 2\pi \left(\tfrac{L_2+L_1}{2L_2L_1}x-\tfrac{L_2C_1+L_1C_2}{2L_2L_1}t\right) \ \ \text{ϕ e} \ \ \text{ψ for the property of the property$

综合波的振幅为 $2A\cos 2\pi \left(\frac{L_2-L_1}{2L_2L_1}x-\frac{L_2C_1-L_1C_2}{2L_2L_1}t\right)=\mathbf{2}A\cos \mathbf{2}\pi \frac{L_2-L_1}{2L_2L_1}\left(x-\frac{2L_2L_1}{L_2-L_1}\frac{L_2C_1-L_1C_2}{2L_2L_1}t\right)$

此波的振幅为2A,波长为 $\frac{2L_2L_1}{L_2-L_1}$,波群速为 $C_g = \frac{L_2C_1-L_1C_2}{L_2-L_1} = \frac{(L_2-L_1)C_1-L_1(C_2-C_1)}{L_2-L_1} = C_1 - L_1 \frac{\Delta C}{\Delta L}$

取极限得到: $C_g = C - L \frac{\partial C}{\partial L}$ 这是波群速的一般形式。

波群速 $C_g = C - L \frac{\partial C}{\partial L}$ 如果以长波波速公式代入上式中,得长波的群速为: $C_g = \overline{u} + \beta \left(\frac{L}{2\pi}\right)^2$

能量频散 范围线以群速度向下游传播,这个速度大于纬向风速。波群速也就等于沿下游方向各个槽脊增大的速率。因此这种波动最大振幅的传播,也就是波动能量的传播,亦称为能量频散。

特征 ① 对于正压水平无辐散大气长波,其<mark>群速度为恒为正值</mark>,即自西向东传播。即上游影响下游

② $C_g > \bar{u} > C$,即合成波最大振幅传播速度快,大于基本气流和组成它的任何一个单波相速。

③ 低纬群速度大于高纬群速度。

1.4 阻塞高压

1.4.1 基本概念

引入 纬向向经向发展到极致时,形成阻塞高压或切断低压。

阻塞高压 在**西风带长波槽脊**的发展演变过程中,在脊不断北伸时,其南部与**南方暖空气**的联系会**被冷空气所切断**,在脊的北边出现**闭合环流**,形成**暖高压中心**,叫做**阻塞高压**。

阻塞形势 阻塞高压出现后的**大范围环流形势**称为**阻塞形势**。基本特征是有阻塞高压存在并且<mark>形势稳定</mark>,它是一个富有特征的<mark>经向环流</mark>,它的建立、崩溃、后退常常伴随着一次大范围(甚至是整个半球范围)的环流形势的强烈转变(长波调整过程)。它的长久维持(长波稳定)会使大范围地区的天气反常。

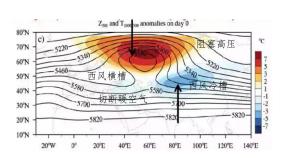
1.4.2 阻高概述

判断条件

- ① 中高纬度(50°N 以北)高空有闭合暖高压中心存在,表明南来的强盛暖空气被孤立于北方高空。
- ② 暖高至少要维持三天以上,维持时期内一般呈准静止状态,有时可以向西倒退,偶尔即使向东移动时,其速度也不超过 7~8 经度/天。
- ③ 在阻塞高压区域内, 西风急流主流显著减弱(可以视作为刚体/大地形), 同时急流自高压西侧分为南北两支, 绕过高压后再会合起来, 其分支点与会合点间的范围一般大于 40~50 个经度。



- ① 它出现在<mark>对流层中上层</mark>, 是**深厚的暖性高压系统**, 在它的东西两侧盛行南北气流, 其南侧有明显的偏东风。
- ② 暖高凌驾于**地面变性冷高**之上,地面图上高压的东西两侧都有气旋活动,常以西侧更为活跃。
- ③ 暖高压对应着**冷的对流层顶**,200hPa 图上高压中心附近为冷中心。高压轴线自下向上向暖的西北倾斜,高层轴线近于垂直。这种配置利于阻塞高压发展。



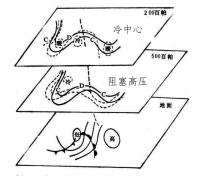


图4.38 阻塞高压建立时期各等压面之间配合示意图 (500百帕及200百帕图上的C表示辐合, D表示辐散, 粗磨线表示高压 (脊) 轴线

出现地区

阻高最常出现在**大西洋、欧洲及北美西部阿拉斯加地区**,而且在大西洋上空比太平洋上空出现得更多些。在亚洲地区,阻塞高压经常出现在<mark>乌拉尔山及鄂霍次克海地区</mark>。

出现时间

欧洲: 维持到 20 天左右, 至少也在 5 天以上

亚洲:平均则为8天,最短为3-5天。

运动会常常下雨

秋季冷空气逐渐占据主导,暖空气逐渐消退,该阶段冷暖气流交会。影响要一周天气的主要是长波,而长波维持时间在三天以上,而 11 月(运动会)持续时间在三天左右,很有可能碰到建立或消退的时间。

发展形势

利用原理: 位势倾向方程和高空形势预报方程。

- ① 温度平流: $-\vec{V} \cdot \nabla T < 0 \Rightarrow \frac{\partial \phi}{\partial t} < 0$, $-\vec{V} \cdot \nabla T > 0 \Rightarrow \frac{\partial \phi}{\partial t} > 0$ 一个气柱,中层冷平流,则上层等压面下降,下层等压面凸出,不利于阻塞高压发展(等压面上拱),而暖平流入侵导致等压面上升。
- ② 热成风涡度平流, $-\vec{V}_T \cdot \nabla \zeta_T > 0 \Rightarrow \frac{\partial H}{\partial t} < 0$, $-\vec{V}_T \cdot \nabla \zeta_T < 0 \Rightarrow \frac{\partial H}{\partial t} > 0$

1.4.3 阻高建立

1.4.3.1 第一型

开始阶段

冷舌落后于高空槽,冷平流、正热成风涡度平流很强,槽强烈发展

第二阶段

- ① 暖平流、负热成风涡度平流很强,出现温度暖脊,脊强烈发展
- ② 槽转为西北北-东南南走向并且加深,冷舌落后于高空槽,温度场振幅大于高度场,冷平流、正热成风涡度平流很强,槽强烈发展。

第三阶段

环流经向度加大, **切断低压**和**阻塞高压**建立。

特点 大槽大脊

