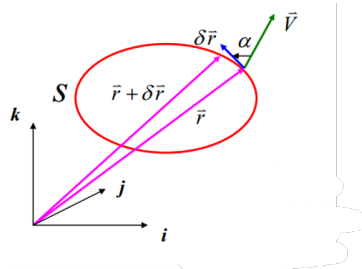


# 第三章 涡旋动力学

## 章节引入

中纬度大气运动是准涡旋的，为了描述大气中的涡旋运动及其变化规律，要对大气基本方程组做一些处理，并引入新的物理量：环流和涡度。

## 3.1 环流与环流定理



### 3.1.1 环流

#### 3.1.1.1 环流的定义

**环流** 任取定一有向物质环线  $\vec{S}$ ，定义： $C = \oint_S \vec{V} \cdot d\vec{r}$ ，即沿着环线速度的积分。

**意义** 流体沿闭合曲线的流动趋势

**展开式**  $C = \oint_S \vec{V} \cdot d\vec{r} = \oint_S |\vec{V}| \cos \alpha \delta r$  标量式： $C = \oint_S \vec{V} \cdot d\vec{r} = \oint_S u dx + v dy + w dz$

**观点情况** ① 任取定：任意选取一物质环线，此环线上的质点是确定的，环线的形状位置是变化的。  
② 物质环线是闭合的，环流表示流体随闭合环线运动趋势，描述了涡旋的强度，是积分量。

**注意** 环线方向有正负之分，沿环线走，积分区域在左侧，则为正方向。  
单联通区域：以逆时针方向为正；环流大于0，称为气旋式环流；环流小于0，称为反气旋式环流。

#### 3.1.1.2 环流形式

**纬圈环流** zonal circulation,  $L$  取为纬圈，正向为自西向东，对环流有贡献的只有纬向速度  $u$ ，则原式变为：  
 $C_1 = \oint_S u dx$  称为纬向环流或者西风环流。

**经圈环流** meridional circulation,  $L$  取为由经线和垂线构成的闭合回路，规定其正方向在低层自北向南，高层自南向北，则对环流有贡献的是  $v$  和  $w$ ，则有  $C_2 = \oint_S v dy + w dz$ ，称为经圈环流。例如 Hadley 环流

**气旋/反气旋** 水平面环流， $L$  为水平面上闭合流动的流线，则对环流有贡献的水平风场  $V_h(u, v)$ ，原式化为：  
 $C_3 = \oint_S u dx + v dy$  在北半球，气旋  $C_3 > 0$ ，则  $C_3$  称为气旋式环流，反之， $C_3 < 0$  为反气旋式环流。

#### 3.1.1.3 环流的应用

**主要作用** 由环流概念引出环流定理，用以考察环流随时间的变化，以及引起环流变化的原因，可以用来定性解释海陆风，山谷风的形成。

### 3.1.2 绝对环流定理

#### 3.1.2.1 定理的推导与形式

**开尔文定理**  $\frac{dC_a}{dt} = \frac{d}{dt} \oint_L \vec{V} \cdot d\vec{r} = \oint_L \frac{d\vec{V}_a}{dt} \cdot d\vec{r}$  环流的加速度=加速度的环流

**环流变化**  $\frac{dC_a}{dt} = \oint_L \frac{d\vec{V}_a}{dt} \cdot d\vec{r} = -\oint_L \frac{1}{\rho} \nabla p \cdot d\vec{r} + \oint_L \vec{g}^* \cdot d\vec{r} + \oint_L \vec{F}_r \cdot d\vec{r}$   $\frac{dC_a}{dt} = -\iint_A \nabla \alpha \times \nabla p \cdot \vec{n} dA + \oint_L \vec{F}_r \cdot d\vec{r}$

## 定理推导

有绝对环流： $C_a \equiv \oint \vec{V} \cdot d\vec{r}$ ，则  $\frac{dC_a}{dt} = \frac{d}{dt} \oint \vec{V}_a \cdot d\vec{r} = \oint \frac{d\vec{V}_a}{dt} \cdot d\vec{r} + \oint \vec{V}_a \cdot \frac{d(d\vec{r})}{dt}$ ，其中  $\frac{d(d\vec{r})}{dt} = d\left(\frac{d\vec{r}}{dt}\right) = d\vec{V}_a \Rightarrow \oint \vec{V}_a \cdot d\vec{V}_a$

$\frac{d(d\vec{r})}{dt} = \oint \vec{V}_a \cdot d\vec{V}_a = \oint \delta \frac{1}{2} \vec{V}_a^2 = 0$ 。因此  $\frac{dC_a}{dt} = \frac{d}{dt} \oint \vec{V}_a \cdot d\vec{r} = \oint \frac{d\vec{V}_a}{dt} \cdot d\vec{r}$

### 3.1.2.2 摩擦力

**摩擦力**  $\vec{F}_r = -\kappa \vec{V}$  其中 $\kappa$ 为大于零的摩擦系数，认为摩擦力正比于速度，且与其相反。

即**摩擦力的作用总是使得环流减弱**： $\frac{dC_a}{dt} = -\oint \kappa \vec{V} \cdot \delta \vec{r} = -\kappa C_a$ 。

### 3.1.2.3 万有引力

**万有引力**  $\frac{dC_a}{dt} = \oint \vec{g} \cdot \delta \vec{r} = -\oint \nabla \Phi_a \cdot \delta \vec{r} = -\oint \left( \frac{\partial \Phi_a}{\partial x} \cdot \delta x + \frac{\partial \Phi_a}{\partial y} \cdot \delta y + \frac{\partial \Phi_a}{\partial z} \cdot \delta z \right) = -\oint \delta \Phi_a = 0$

**万有引力对环流变化没有影响。**

### 3.1.2.4 气压梯度力：力管项

**力管项**  $\frac{d_a C_a}{dt} = -\iint_A \nabla \alpha \times \nabla p \cdot \vec{n} dA$  表示积分环线 $s$ 包围的力管数目。即**皮耶克尼斯定理**，反映了压力-密度项(斜压性)引起环流的变化：**取决于等密度面或者等比容面与等压面是否斜交。**

**力管项大小** 由单位面积上力管数决定， $|\nabla \alpha \times \nabla p| = |\nabla \alpha| \cdot |\nabla p| \cdot \sin \gamma$ ， $\gamma$  为等压面与等比容面的交角。正压大气中力管项为零；斜压大气中 $|\nabla \alpha| \cdot |\nabla p|$ 越大， $\sin \gamma$ 约接近 1 (交角为 90 度)，则斜压性越强。

**力管项方向** 即  $-\nabla p$  到  $-\nabla \alpha$  的旋转方向 ( $-\nabla \alpha \times \nabla p = (-\nabla p) \times (-\nabla \alpha)$ )，若为逆时针，则引起的环流变化为正。

#### 力管项的推导

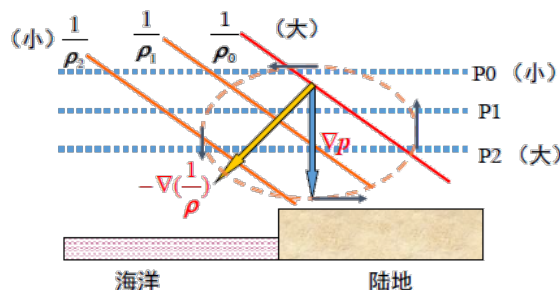
$$\frac{d_a C_a}{dt} = -\oint \alpha \nabla_3 p \cdot \delta \vec{r} = -\iint_A \nabla_3 \times (\alpha \nabla_3 p) \cdot \vec{n} dA = -\iint_A \nabla_3 \alpha \times \nabla_3 p \cdot \vec{n} dA - \iint_A \alpha \nabla_3 \times \nabla_3 p \cdot \vec{n} dA$$

$$= -\iint_A \nabla_3 \alpha \times \nabla_3 p \cdot \vec{n} dA = -\oint \alpha dp \quad \text{其中 } A \text{ 为闭合曲线 } S \text{ 包围的面积，} \vec{n} \text{ 为 } A \text{ 上某点外法线方向。}$$

$$\text{其中：} \nabla_3 \times \nabla_3 p = \left( \frac{\partial}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial}{\partial z} \vec{k} \right) \times \left( \frac{\partial p}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial p}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial p}{\partial z} \vec{k} \right) = 0, \nabla_3 p \cdot \delta \vec{r} = \left( \frac{\partial p}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial p}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial p}{\partial z} \vec{k} \right) \cdot (\delta x \vec{i} + \delta y \vec{j} + \delta z \vec{k})$$

#### 热力环流

- ① 等压线基本与地表面平行
- ② 白日受太阳辐射，**陆地升温更快**，引起等密度线(红色直线)斜交，温度高，体积膨胀大，由此同一层次上，**陆地密度更小**。压力梯度向下，比容负值由大向小。涡度值垂直纸面向外。
- ③  $\frac{d_a C_a}{dt} > 0$ ，环流变化为正。



#### 海陆风的形成

白天，低层由海洋吹向陆地；晚上，低层由陆地吹向海洋。根据静力平衡方程，等压面随高度增加向暖区倾斜；同一等压面上高温处比容大，低温比容小，等比容面随高度增加向冷区倾斜。

白天，陆地升温快，陆地温度高于海洋。如图所示 $-\nabla p$ 转向 $-\nabla \alpha$ 为逆时针，环流为正，形成气旋式环流。所以热空气上升，冷空气下沉，低层风由海洋吹向陆地，高层风由陆地吹向海洋。

#### 注意

- ① 力管项存在的充要条件是大气的斜压性，故**斜压性是产生环流加速度的动力因素**。
- ② 斜压项的作用使得**热空气上升、冷空气下沉**。如果大气开始是静止的，则这种环流伴有的空气旋转会使得等比容面跟着旋转，最后**趋于向等压面平行**。即**大气斜压性自身存在使斜压性减弱**。
- ③ 这种环流在**大气斜压状态不变**的情况下不会无限增长。因为**摩擦作用**总是和力管的动力作用相反，并且随着环流的加大而作用加强，最后总会与力管的作用相互抵消而形成一个稳定的环流。

### 3.1.3 相对环流定理

**定理描述**  $C_a = C + C_e$  绝对环流等于相对环流与牵连环流之和

**牵连环流**  $C_e = \oint (\vec{\Omega} \times \vec{r}) \cdot d\vec{r} = \iint_A \nabla_3 \times (\vec{\Omega} \times \vec{r}) \cdot \vec{n} dA$  其中  $\nabla_3 \times (\vec{\Omega} \times \vec{r}) = \nabla_3 \times (\vec{\Omega} \times \vec{R}) = \nabla_3 \times \vec{V}_e = 2\vec{\Omega}$

#### 具体推导

为方便推导，建立以地轴为 Z 轴的坐标系：

$$\nabla \times (\vec{\Omega} \times \vec{R}) = \nabla \times [\Omega \vec{k} \times (x\vec{i} + y\vec{j})] = \Omega \nabla \times (-y\vec{i} + x\vec{j}) = 2\Omega \vec{k} = 2\vec{\Omega}$$

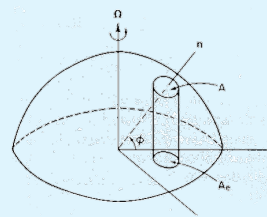
**相对定理**  $\frac{dC_a}{dt} = - \iint_A \nabla \alpha \times \nabla p \cdot \vec{n} dA - 2\Omega \frac{dA_e}{dt} + \oint \vec{F}_r \cdot \delta \vec{r}$  力管项+惯性项+摩擦项

#### 具体推导

$$C_e = \iint_A \nabla_3 \times (\vec{\Omega} \times \vec{r}) \cdot \vec{n} dA = \iint_A 2\vec{\Omega} \cdot \vec{n} dA = \iint_A 2\Omega \sin \phi dA$$

$$= \iint_A 2\Omega dA_e = 2\Omega A_e \text{ 其中 } \phi \text{ 是 } \vec{n} \text{ 与赤道平面的交角；} A_e \text{ 为环线在}$$

赤道平面上的投影面积。又有  $C = C_a - C_e = C_a - 2\Omega A_e$ ，故将  $C_a$  表达式代入，即得相对环流定理。

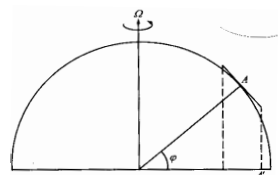


#### 物理意义

若为水平环流，由地球旋转所引起的环流变化： $\frac{dC}{dt} = -2\Omega \frac{dA_e}{dt} = -2\Omega \frac{d(A \sin \phi)}{dt}$ 。

( $\vec{n}$  与赤道平面的夹角为纬度) 环线包围的面积变化与辐合辐散有关；

纬度改变和南北运动有关。展开有： $C_2 - C_1 = -2\Omega(A_2 \sin \phi_2 - A_1 \sin \phi_1)$



#### 应用案例

假设中心在赤道上半径为 100 千米的圆形区域内的空气，起始时相对于地球是静止的，如果这个圆形气团沿着一等压面不变半径移向北极，则到北极时将以何速度作何运动？

围绕周线的环流将是： $C = -2\Omega \pi r^2 (\sin \frac{\pi}{2} - \sin 0)$  因而在半径  $r = 100$  千米处的平均切线速度为：

$$V = \frac{C}{2\pi r} = -\Omega r \approx -7 \text{ m/s} \text{ 表明到达北极时，气团将以 } 7 \text{ m/s} \text{ 的速度做顺时针运动。}$$

#### 总结

导致环流强弱变化的物理因子：

- ① 摩擦力总是使得环流减弱 ② 大气的斜压性 ③ 水平辐合辐散 ④ 气团的南北运动

## 3.2 涡度与涡度方程

### 3.2.1 涡度

**涡度定义**  $\vec{\zeta} = \nabla \times \vec{V} = \begin{vmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \\ \partial/\partial x & \partial/\partial y & \partial/\partial z \\ u & v & w \end{vmatrix} = \left( \frac{\partial w}{\partial y} - \frac{\partial v}{\partial z} \right) \vec{i} + \left( \frac{\partial u}{\partial z} - \frac{\partial w}{\partial x} \right) \vec{j} + \left( \frac{\partial v}{\partial x} - \frac{\partial u}{\partial y} \right) \vec{k} = \xi \vec{i} + \eta \vec{j} + \zeta \vec{k}$

#### 注意

① 刚体的运动形式有平动和转动；流体的运动形式有平动，转动和形变，涡度表示的是流体涡旋运动的强度；散度表示形变运动的强度。

② 涡度是一个矢量。

③ 可以证明： $\vec{\zeta} = 2\vec{\omega}$ ，涡度 = 2 倍角速度。牵连涡度为： $\nabla \times (\vec{\Omega} \times \vec{r}) = \nabla \times (\vec{\Omega} \times \vec{R}) = \nabla \times \vec{V}_e = 2\vec{\Omega}$

对于地球旋转所导致的牵连涡度，为地球旋转角速度的两倍。

### 3.2.2 环流和涡度的关系

**关系式**  $C = \oint \vec{V} \cdot \delta \vec{r} = \iint_A \nabla \times \vec{V} \cdot \delta \vec{A} = \iint_\sigma \vec{n} \cdot \nabla \times \vec{V} \delta \sigma$  (stokes 定理)

沿任意闭合环线上的**环流**，等于环线所包围面积上**涡度法向分量的积分**。

对该式取面积趋于零的极限： $\lim_{\delta \sigma \rightarrow 0} \frac{\delta C}{\delta \sigma} = (\nabla \times \vec{V})_{\vec{n}} = \vec{\zeta}$

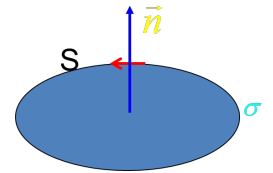
所以，**涡度在方向 $\vec{n}$ 的分量就等于单位面积上的环流**，可认为涡度是对流体转动的微观度量。

**涡度**：流体旋转程度的**微观表达**

**环流**：流体旋转程度的**宏观表达**

**环流与涡度** ① 环流是拉氏观点：任意选取一物质环线，此环线上的质点是确定的，环线的形状位置是变化；物质环线闭合，环流表示流体随闭合环线运动的趋势；环流是积分量，是标量。

② 涡度是欧氏观点：是微分量，是矢量。



### 3.2.3 大尺度大气涡旋运动

**涡度简化** 大尺度大气运动是**准水平运动**，所以涡度主要是在垂直方向上，即： $\vec{\zeta} \approx \zeta \vec{k}, \zeta = \frac{\partial v}{\partial x} - \frac{\partial u}{\partial y}$

**绝对涡度** **绝对涡度 = 相对涡度 + 牵连涡度(地转涡度)**  $\zeta_a = \zeta + f$   $f = 2\Omega \sin \varphi$  (行星涡度的垂直分量)

#### 推导

$$\zeta_a = (\nabla \times \vec{V}_a) \cdot \vec{k} = (\nabla \times \vec{V}) \cdot \vec{k} + 2\vec{\Omega} \cdot \vec{k} = \zeta + 2\vec{\Omega} \cdot \vec{k} \quad \text{涡度的垂直分量: } (\nabla \times \vec{V}) \cdot \vec{k} = \frac{\partial v}{\partial x} - \frac{\partial u}{\partial y} = \zeta$$

$$\text{行星涡度的垂直分量: } 2\vec{\Omega} \cdot \vec{k} = 2\Omega \sin \varphi \equiv f \text{ 最终得到 } \Rightarrow \zeta_a = \zeta + f$$

**天气学意义** 表征涡旋运动强度的物理量，如涡度代表天气系统的强度。

**注意**：不论南北半球，**气旋性环流涡度为正，反气旋性环流涡度为负**。