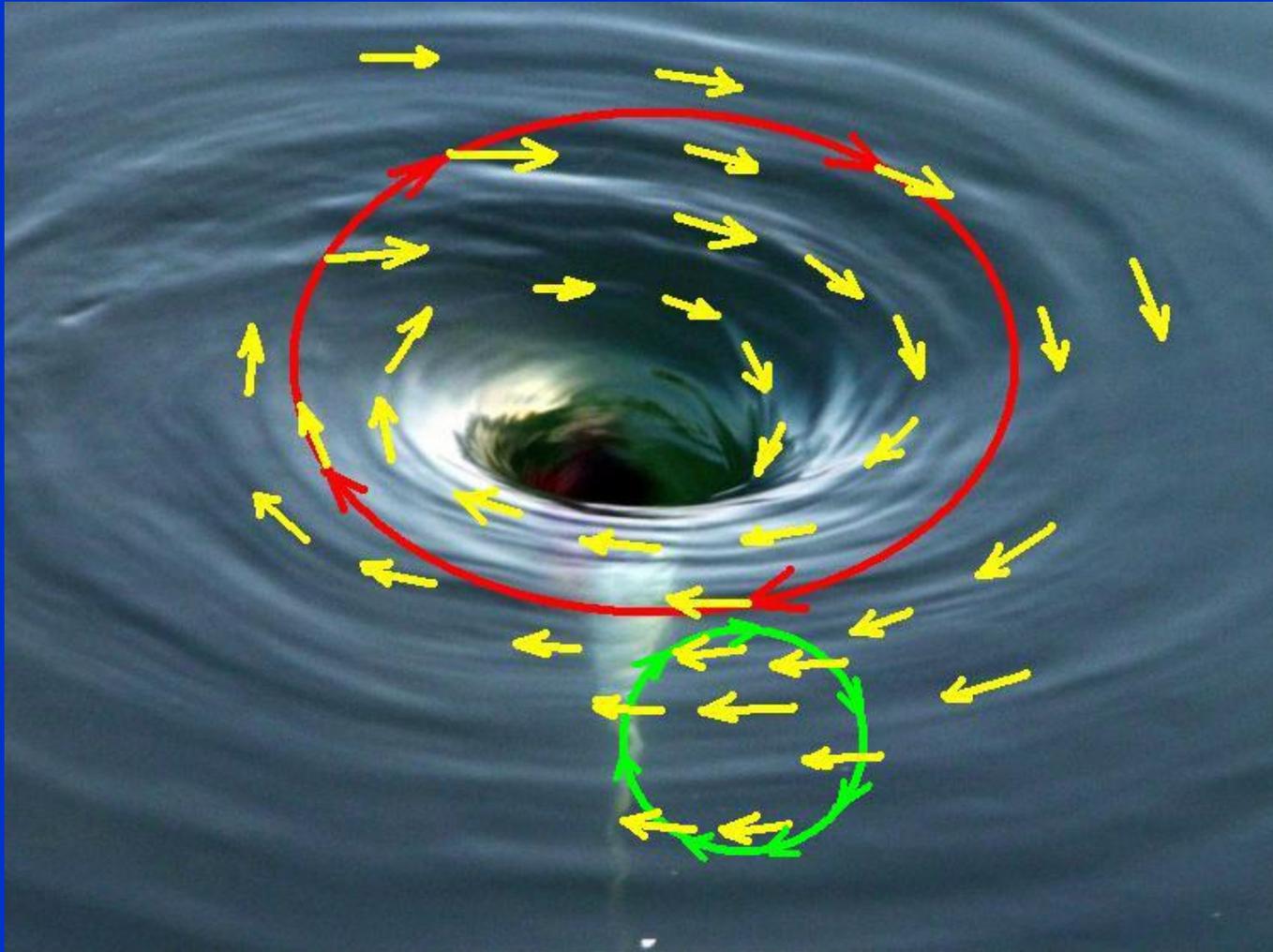




# 工程电磁场

王泽忠





## 环量说明图





## 1.5 矢量场的环量和旋度

### 1. 矢量场的环量

在矢量场中选取一闭合曲线  $l$

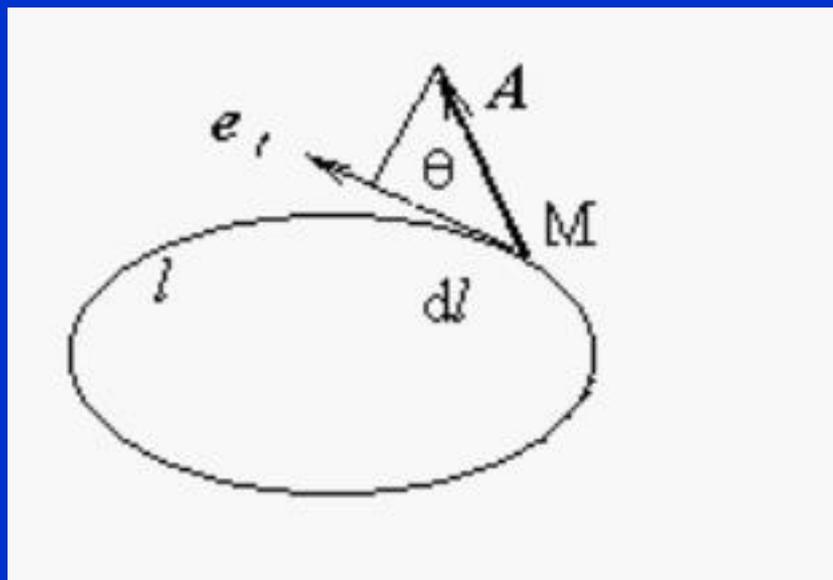
选定曲线的切线方向为曲线的正方向

在曲线  $l$  上任取一点  $M$ ,

过  $M$  点作切线方向,

单位矢量为  $e_t$

取一弧元  $dl$ ,





矢量  $A$  (M) 沿有向闭合曲线  $l$  的线积分

$$\Gamma = \oint_l A_t dl = \oint_l A \cos\theta dl = \oint_l A \cdot dl$$

称为矢量场  $A$  按所取方向沿曲线  $l$  的环量

环量是描述矢量场特征的量，是一个标量

环量的数值不仅与场矢量  $A$  有关，

而且与回路  $l$  的形状和取向有关

$\Gamma$  表示的是场矢量沿  $l$  的总体旋转特性

要研究场矢量  $A$  在一点及其附近的性质？





将  $l$  收缩到一点，引入环量面密度的概念！

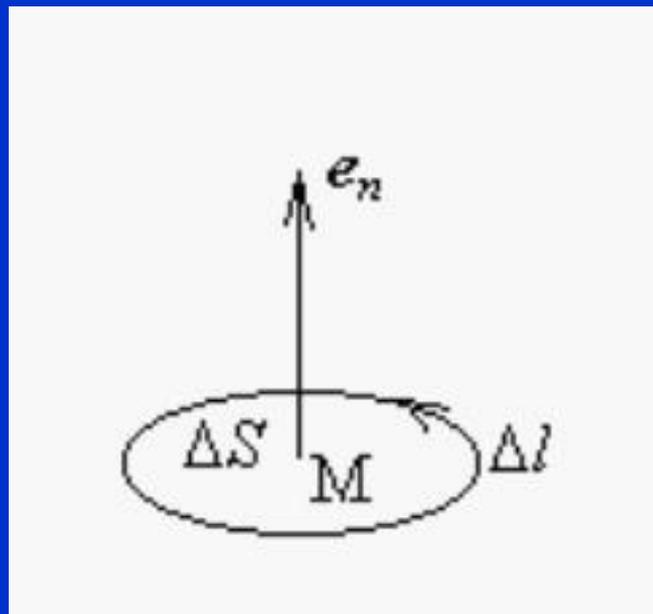
## 2. 环量面密度

设  $M$  为矢量场中的一点，

在  $M$  点取一单位矢量  $e_n$ ，

在  $M$  点周围取闭合回路  $\Delta l$ ，

令环绕方向与  $e_n$



构成右手螺旋关系；

作以  $\Delta l$  为边界， $e_n$  为法线方向，过  $M$  的小曲面  $\Delta S$

当  $\Delta S$  以任意方式收缩到  $M$  点时， 怎么样？





若极限  $\lim_{\Delta S \rightarrow 0} \frac{\Delta \Gamma}{\Delta S} = \lim_{\Delta S \rightarrow 0} \frac{\oint_{\Delta l} A \cdot dl}{\Delta S}$  存在,

则称其为  $A$  在  $M$  点沿方向  $e_n$  的环量面密度

若极限存在，则环量面密度与  $e_n$  有关，

与  $\Delta l$  的形状无关。

大小反映了  $A$  在  $M$  点沿  $e_n$  方向旋转的强弱情况

它与取定的方向  $e_n$  有关。





在空间一点上，方向  $e_n$  可以任意选取，

随着  $e_n$  方向的改变，环量面密度将连续变化

在环量面密度最大的方向上，场矢量的旋转性最强

为表述这种特性，引入旋度的概念

### 3. 旋度的定义

参考梯度的定义

梯度的方向是方向导数最大的方向，

梯度的模是最大方向导数的值，

梯度在一方向上的投影，即该方向的方向导数。





启示：找一矢量，它与环量面密度的关系，  
正如梯度与方向导数的关系一样。

若在矢量场  $A$  中的一点  $M$  处存在矢量  $R$ ，  
它的方向是  $A$  在该点环量面密度最大的方向，  
它的模就是这个最大的环量面密度，  
则称矢量  $R$  为矢量场  $A$  在  $M$  处的旋度，记为

$$\text{rot}A = R$$

旋度矢量在数值和方向上表示了最大的环量面密度

$A$  在  $e_n$  方向的环量面密度即  $\text{rot}A$  在  $e_n$  上的投影





$e_n$  方向的环量面密度表示为

$$\text{rot}_n A = \lim_{\Delta S \rightarrow 0} \frac{\oint A \cdot dl}{\Delta S}$$

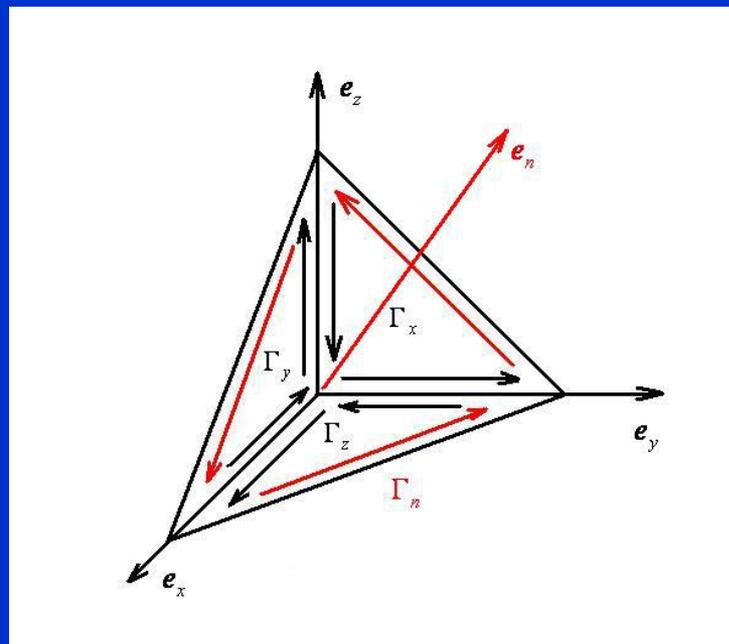
## 4. 旋度的计算

环量面密度定义式中的极限

与所取小曲面边缘的形状无关

平行于  $yOz$  坐标平面的矩形面，

矩形面的法向矢量与  $e_x$  平行，

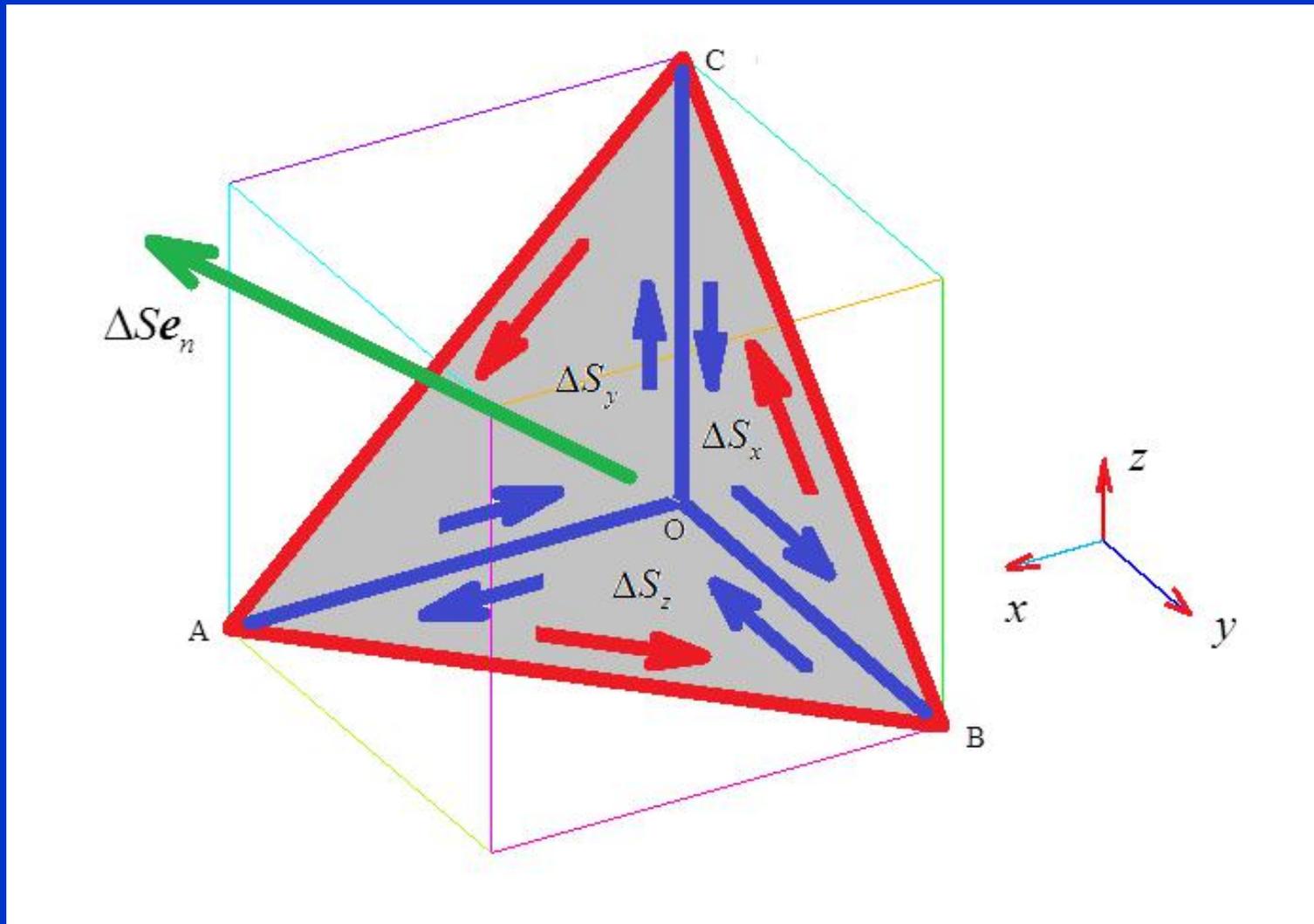


$$\Gamma_n = \Gamma_x + \Gamma_y + \Gamma_z$$

$$\frac{\Gamma_n}{\Delta S} = \frac{\Gamma_x}{\Delta S_x} \frac{\Delta S_x}{\Delta S} + \frac{\Gamma_y}{\Delta S_y} \frac{\Delta S_y}{\Delta S} + \frac{\Gamma_z}{\Delta S_z} \frac{\Delta S_z}{\Delta S}$$

$$R_n = (R_x e_x + R_y e_y + R_z e_z) \cdot e_n$$







小矩形面的面积为

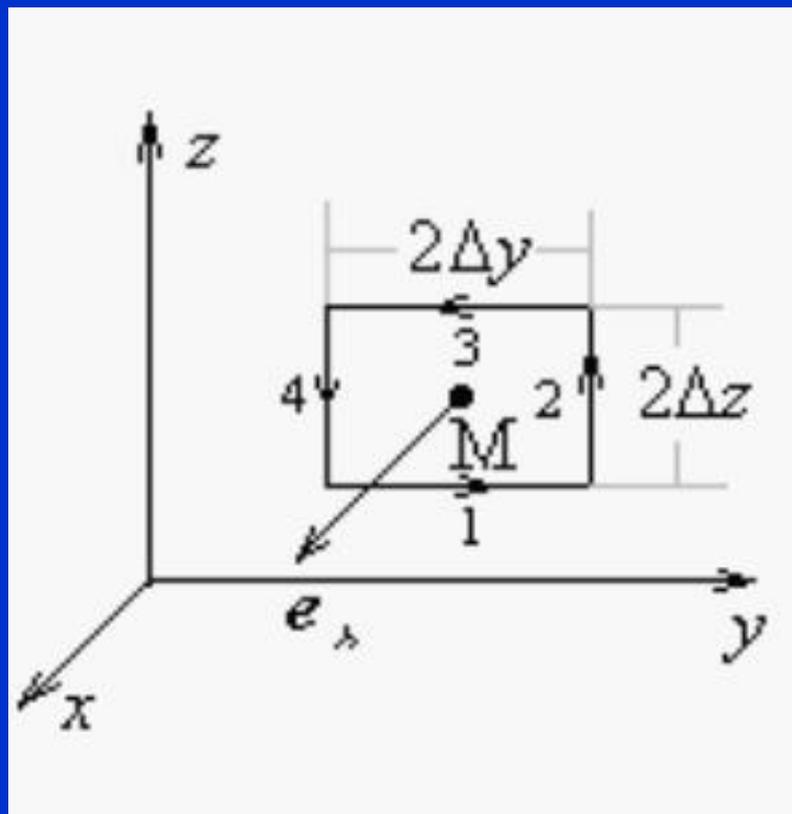
$$\Delta S_x = 4\Delta y\Delta z$$

以  $M$  点为中心，

在其周围

将  $A$  展开成泰勒级数

忽略高阶项，可以？



则  $A$  沿  $\Delta l_x$  的闭合线积分（ $\Delta l_x$  沿逆时针方向）为





$$\begin{aligned}
 \oint_{\Delta l_x} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} &= \int_1 \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} + \int_2 \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} + \int_3 \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} + \int_4 \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} \\
 &= \left( A_y - \frac{\partial A_y}{\partial z} \Delta z \right) 2\Delta y + \left( A_z + \frac{\partial A_z}{\partial y} \Delta y \right) 2\Delta z \\
 &\quad - \left( A_y + \frac{\partial A_y}{\partial z} \Delta z \right) 2\Delta y - \left( A_z - \frac{\partial A_z}{\partial y} \Delta y \right) 2\Delta z \\
 &= \left( \frac{\partial A_z}{\partial y} - \frac{\partial A_y}{\partial z} \right) 4\Delta y \Delta z
 \end{aligned}$$

得

$$\text{rot}_x \mathbf{A} = \lim_{\Delta S_x \rightarrow 0} \frac{\oint_{\Delta l_x} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l}}{\Delta S_x} = \frac{\partial A_z}{\partial y} - \frac{\partial A_y}{\partial z}$$





取平行于  $zOx$  坐标平面的小矩形面，

矩形面的法向矢量与  $e_y$  平行，

矩形面的面积为

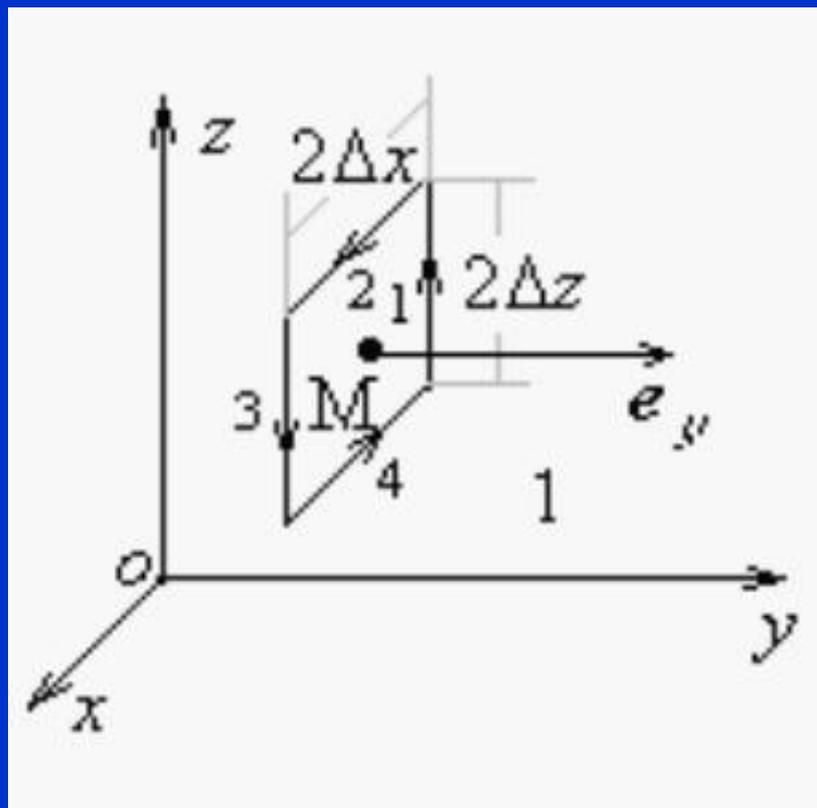
$$\Delta S_y = 4\Delta z\Delta x$$

将  $A$  展开成泰勒级数，

忽略高阶项，

则  $A$  沿  $\Delta l_y$  的线积分

如下





$$\begin{aligned}
 \oint_{\Delta l_y} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} &= \int_1 \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} + \int_2 \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} + \int_3 \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} + \int_4 \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} \\
 &= \left( A_z - \frac{\partial A_z}{\partial x} \Delta x \right) 2\Delta z + \left( A_x + \frac{\partial A_x}{\partial z} \Delta z \right) 2\Delta x \\
 &\quad - \left( A_z + \frac{\partial A_z}{\partial x} \Delta x \right) 2\Delta z - \left( A_x - \frac{\partial A_x}{\partial z} \Delta z \right) 2\Delta x \\
 &= \left( \frac{\partial A_x}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial x} \right) 4\Delta z \Delta x
 \end{aligned}$$

得

$$\text{rot}_y \mathbf{A} = \lim_{\Delta S_y \rightarrow 0} \frac{\oint_{\Delta l_y} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l}}{\Delta S_y} = \frac{\partial A_x}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial x}$$





取平行于  $xoy$  坐标平面的小矩形面，

矩形面的法向矢量与  $e_z$  平行，

矩形面的面积为

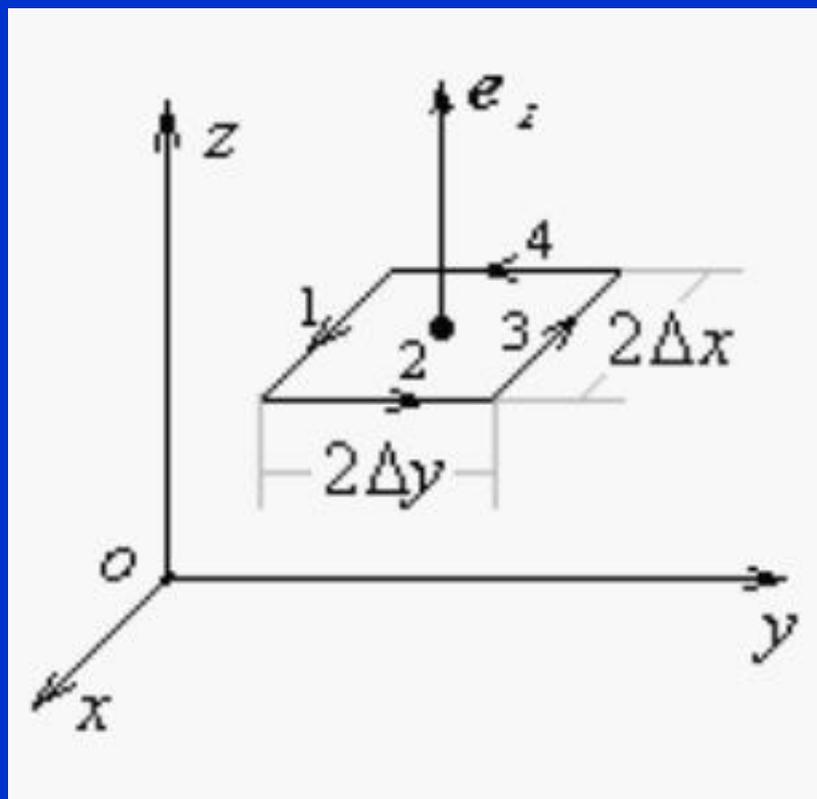
$$\Delta S_z = 4\Delta x\Delta y$$

将  $A$  展开成泰勒级数，

忽略高阶项，

则  $A$  沿  $\Delta l_z$  的线积分

如下





$$\begin{aligned}
 \oint_{\Delta l_z} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} &= \int_1 \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} + \int_2 \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} + \int_3 \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} + \int_4 \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} \\
 &= \left( A_x - \frac{\partial A_x}{\partial y} \Delta y \right) 2\Delta x + \left( A_y + \frac{\partial A_y}{\partial x} \Delta x \right) 2\Delta y \\
 &\quad - \left( A_x + \frac{\partial A_x}{\partial y} \Delta y \right) 2\Delta x - \left( A_y - \frac{\partial A_y}{\partial x} \Delta x \right) 2\Delta y \\
 &= \left( \frac{\partial A_y}{\partial x} - \frac{\partial A_x}{\partial y} \right) 4\Delta x \Delta y
 \end{aligned}$$

得

$$\text{rot}_z \mathbf{A} = \lim_{\Delta S_z \rightarrow 0} \frac{\oint_{\Delta l_z} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l}}{\Delta S_z} = \frac{\partial A_y}{\partial x} - \frac{\partial A_x}{\partial y}$$





综上所述，得

$$\text{rot}A = \left(\frac{\partial A_z}{\partial y} - \frac{\partial A_y}{\partial z}\right)\mathbf{e}_x + \left(\frac{\partial A_x}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial x}\right)\mathbf{e}_y + \left(\frac{\partial A_y}{\partial x} - \frac{\partial A_x}{\partial y}\right)\mathbf{e}_z$$

为便于记忆，写成行列式形式

$$\text{rot}A = \begin{vmatrix} \mathbf{e}_x & \mathbf{e}_y & \mathbf{e}_z \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ A_x & A_y & A_z \end{vmatrix}$$

旋度运算是分析矢量场的工具

旋度是描述矢量场在任一点旋转性质的量





旋度是矢量，

其方向表示矢量场在该点环量面密度最大的方向，

其大小是最大的环量面密度。

矢量场中的每一点都对应着一个旋度矢量，

旋度矢量形成了一个新的矢量场，

称为矢量场  $A$  的旋度场。

旋度处处为零的场称为无旋场。

例： 已知  $A = a(ye_x - xe_y)$ ，  $a$  为常数， 求  $\text{rot}A$ 。

解  $A_x = ay$ ，  $A_y = -ax$ ，  $A_z = 0$





$$\begin{aligned}\operatorname{rot}A &= \left(\frac{\partial A_z}{\partial y} - \frac{\partial A_y}{\partial z}\right)\mathbf{e}_x + \left(\frac{\partial A_x}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial x}\right)\mathbf{e}_y + \left(\frac{\partial A_y}{\partial x} - \frac{\partial A_x}{\partial y}\right)\mathbf{e}_z \\ &= (-a - a)\mathbf{e}_z = -2a\mathbf{e}_z\end{aligned}$$

## 5. 旋度的运算公式

设  $C$  为空间常数， $u$  为空间标量函数，

$A$ 、 $B$  为空间矢量函数，

根据导数运算规则，可到处旋度的运算规则：

$$1) \operatorname{rot}(CA) = C\operatorname{rot}A$$





$$2) \operatorname{rot}(A \pm B) = \operatorname{rot}A \pm \operatorname{rot}B$$

$$3) \operatorname{rot}(uA) = u \operatorname{rot}A + \operatorname{grad}u \times A$$

$$4) \operatorname{rot}(\operatorname{grad}u) = 0$$

$$5) \operatorname{div}(A \times B) = B \cdot \operatorname{rot}A - A \cdot \operatorname{rot}B$$

$$6) \operatorname{div}(\operatorname{rot}A) = 0$$

公式 4)和公式 6)是非常重要的矢量恒等式！

可根据梯度、散度和旋度的计算公式直接证明！





## 6. 斯托克斯定理

设矢量场

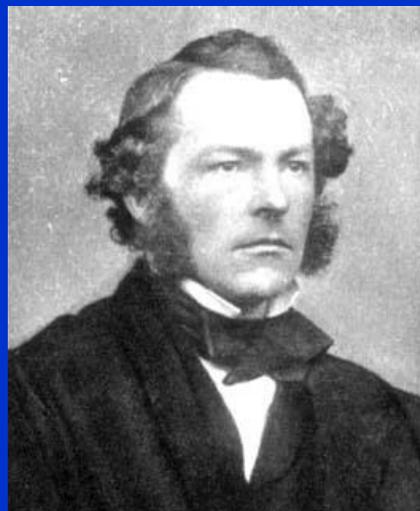
$$\mathbf{A} = A_x(x, y, z)\mathbf{e}_x + A_y(x, y, z)\mathbf{e}_y + A_z(x, y, z)\mathbf{e}_z$$

分量  $A_x, A_y, A_z$  在空间区域中有一阶连续偏导数,

$l$  为曲面  $S$  的边界,

$l$  与  $S$  成右手螺旋关系, 则

$$\oint_l \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} = \iint_S \text{rot} \mathbf{A} \cdot d\mathbf{S}$$



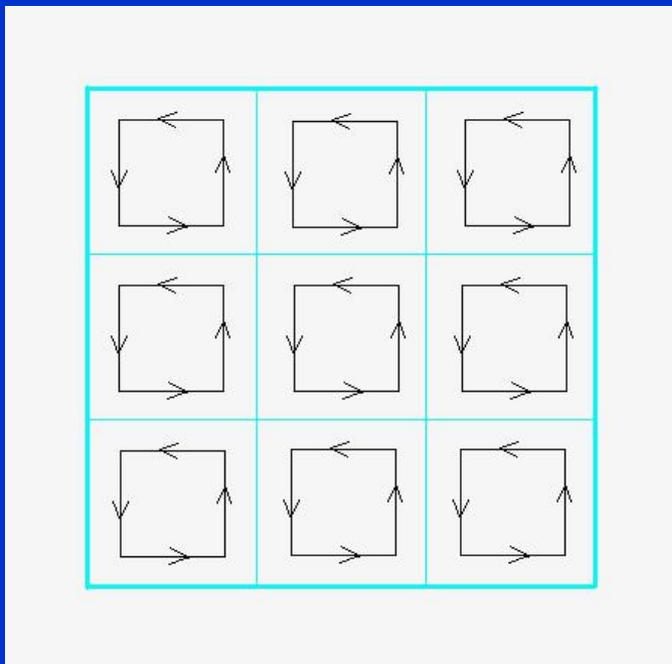
爱G.G. 斯托克斯





$$\oint_l A_x dx + A_y dy + A_z dz$$

$$= \iint_S \left( \frac{\partial A_z}{\partial y} - \frac{\partial A_y}{\partial z} \right) dydz + \left( \frac{\partial A_x}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial x} \right) dzdx + \left( \frac{\partial A_y}{\partial x} - \frac{\partial A_x}{\partial y} \right) dxdy$$



设想把曲面分成若干面积元

对每一个面积元，

沿闭合回路求  $A$  的环量，

取面积元闭合线的方向，

与外边界  $l$  的方向一致；





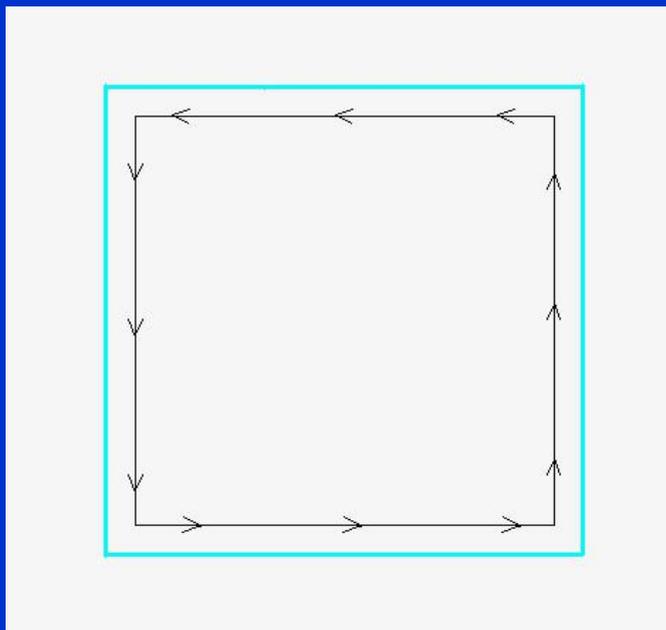
将所有面积元的闭合线积分相加（上图），  
因为小回路公共边界上的积分路径方向彼此相反，  
使得这部分积分互相抵消，（下图）

只有外边界积分剩余；

结果是：

所有沿小回路积分的总和

等于沿大回路  $l$  的积分



$$\oint_l A \cdot dl = \iint_S \text{rot} A \cdot dS$$





旋度在曲面法向的投影即法向的环量面密度

将此面密度进行面积分得曲面上的环量

而环量又可用矢量沿曲面边界的线积分表示

所以两积分相等！

斯托克斯定理表达

两种环量计算公式在一定条件下的等价关系！

斯托克斯定理在电磁场原理中得到广泛应用，

为电磁场理论的建立提供了数学基础。





## 旋度部分结束

