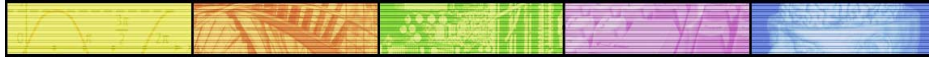


# 电磁场与电磁波



## 电磁波的极化

主讲人：王楠



极化是电磁波的重要概念。

无界空间的均匀平面波是**TEM波**(即横电磁波), 它指的是电场矢量和磁场矢量均垂直于传播方向——坡印亭矢量(或者在传播方向上没有场分量)

对于沿 + z 方向传播的均匀平面电磁波, 电场强度矢量和磁场强度矢量都在 **z=常数** 的平面内, 在最一般情况下, 认为电场强度有两个分量  $E_x$  和  $E_y$

在频域, 场量均为复数

$$\begin{aligned}\vec{E} &= \hat{a}_x E_x + \hat{a}_y E_y = (\hat{a}_x E_{0x} + \hat{a}_y E_{0y}) e^{-jkz} \\ &= (\hat{a}_x E_{xm} e^{j\varphi_x} + \hat{a}_y E_{ym} e^{j\varphi_y}) e^{-jkz}\end{aligned}$$



$$\vec{E} = \left( \hat{a}_x E_{xm} e^{j\varphi_x} + \hat{a}_y E_{ym} e^{j\varphi_y} \right) e^{-jkz}$$

这两个分量在时域的瞬时值

$$\begin{cases} E_x = E_{xm} \cos(\omega t - kz + \varphi_x) \\ E_y = E_{ym} \cos(\omega t - kz + \varphi_y) \end{cases}$$

为了说明合成矢量场  $\vec{E}$  在空间任一固定点随时间变化的规律，引入电磁波的极化概念

**【定义】**：在空间任一固定点上电磁波的电场强度  $\vec{E}$  矢量的空间取向（矢端）随时间的变化方式（轨迹）称之为极化。



如果电场强度矢端（随时间变化）的轨迹是直线，则称为线极化电磁波；

如果电场强度矢端（随时间变化）的轨迹是圆，则称为圆极化电磁波；

如果电场强度矢端（随时间变化）的轨迹是椭圆，则称为椭圆极化电磁波；

显然对于均匀平面电磁波而言，空间所有点上，电磁波的极化方式是相同的。

$$\begin{cases} E_x = E_{xm} \cos(\omega t - kz + \varphi_x) \\ E_y = E_{ym} \cos(\omega t - kz + \varphi_y) \end{cases}$$



下面，我们要对极化概念作进一步深化。

➤ 空间上任一固定点指  $(x, y, z)$ 。但是对于向  $z$  方向传播的均匀平面波则  $\vec{E}$  与  $(x, y)$  无关。于是所谓固定点，即  $z$  在固定。为了方便，一般将固定点选在坐标  $z=0$  处

➤ 空间取向是以电场的矢端轨迹作为特征的。因此矢端随轨迹为直线称为线极化；轨迹为圆称之为圆极化；轨迹为椭圆则称之为椭圆极化。

理论上说，椭圆极化是最广义的极化。因为线极化可以看作为短轴是0的椭圆极化，而圆极化则可看作长短轴相等的椭圆极化。



➤  $\vec{E}$  与传播方向垂直，因此只能有  $x$ 、 $y$  两个方向。也就是说极化是在  $xy$  面上进行的——我们称之为极化面

➤ 非平面波依然存在极化概念，这时情况相对复杂。不是我们讨论的重点。



# 平面电磁波的极化形式

## 线极化



线极化是最简单且最常用的极化形式。它有两种情况。

**Case1**、 $E_x$  和  $E_y$  同相情况，也即

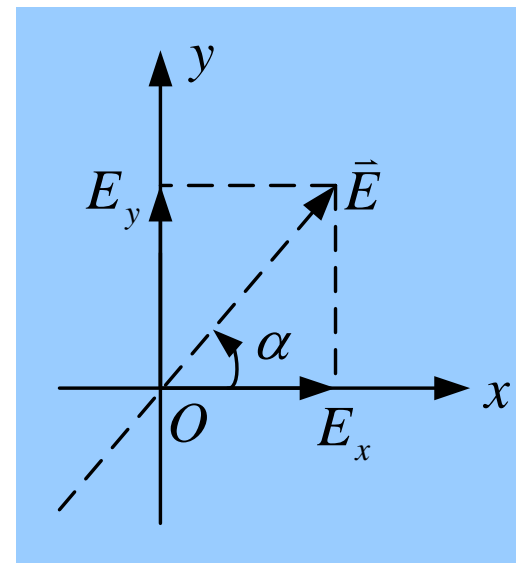
$$\begin{cases} E_x = E_{xm} \cos(\omega t - kz + \varphi_x) \\ E_y = E_{ym} \cos(\omega t - kz + \varphi_y) \end{cases}$$

$z=0$  处， $\varphi_x = \varphi_y = \varphi_0$

$$\begin{cases} E_x = E_{xm} \cos(\omega t + \varphi_0) \\ E_y = E_{ym} \cos(\omega t + \varphi_0) \end{cases}$$

这时合成电磁波  $\vec{E}$  的模是：

$$|\vec{E}| = \sqrt{E_x^2 + E_y^2} = \sqrt{E_{xm}^2 + E_{ym}^2} \cos(\omega t + \varphi_0)$$



这时合成电磁波  $\vec{E}$  矢量与 x 轴正向夹角的正切为：

$$\tan \alpha = \frac{E_y}{E_x} = \frac{E_{ym}}{E_{xm}} = \text{常数}$$

$$E_y = C_h E_x$$





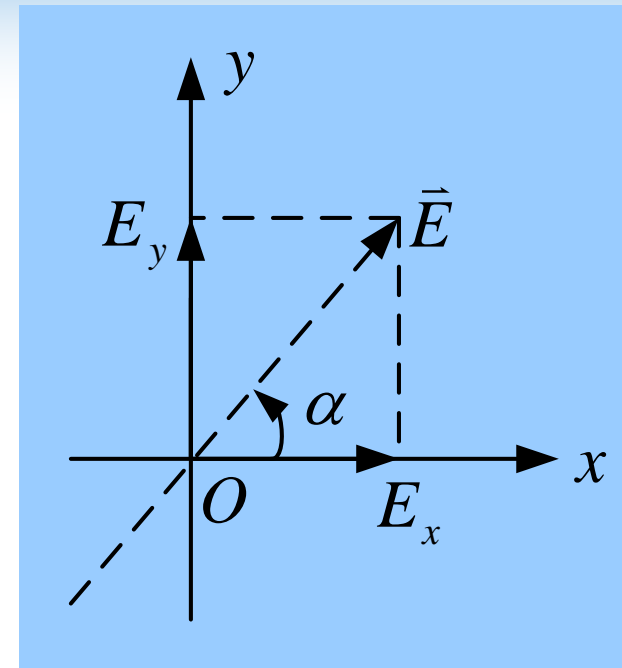
$$|\vec{E}| = \sqrt{E_x^2 + E_y^2} = \sqrt{E_{xm}^2 + E_{ym}^2} \cos(\omega t + \varphi_0)$$

$$\tan \alpha = \frac{E_y}{E_x} = \frac{E_{ym}}{E_{xm}} = \text{常数}$$

说明:

- 合成电场强度矢量的模值随时间做正余弦变化;
- 合成电场强度矢量的方向与  $x$  轴的夹角始终保持不变。

结论: 说明电磁波合成电场强度矢端轨迹是与  $x$  轴夹角为定值  $\alpha$  的一条直线, 称为线极化 (linear polarization)



Case 2、 $E_x$ 和 $E_y$ 反相情况，也即

$z=0$ 处， $\varphi_x - \varphi_y = \pi$

$$\begin{cases} E_x = E_{xm} \cos(\omega t - kz + \varphi_x) \\ E_y = E_{ym} \cos(\omega t - kz + \varphi_y) \end{cases}$$

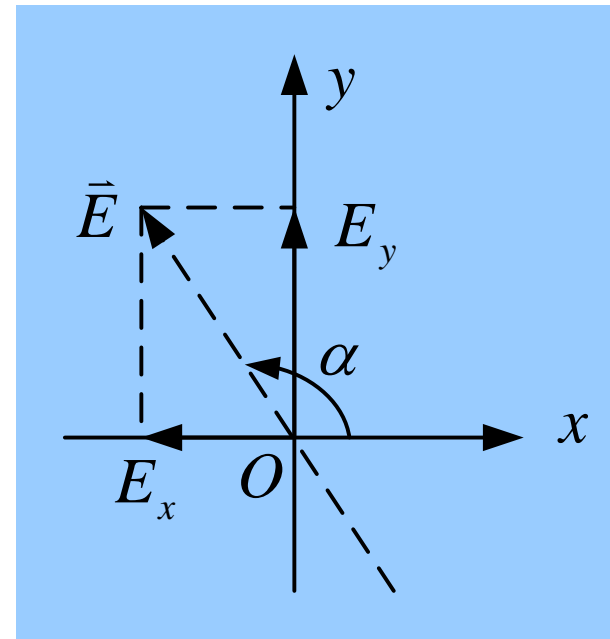
$$|\vec{E}| = \sqrt{E_x^2 + E_y^2} = \sqrt{E_{xm}^2 + E_{ym}^2} \cos(\omega t + \varphi_0)$$

合成电磁波  $\vec{E}$  矢量与  $x$  轴正向夹角的正切为：

$$\tan \alpha = \frac{E_y}{E_x} = -\frac{E_{ym}}{E_{xm}} = \text{常数}$$

$$E_y = -C_h E_x$$

结论：说明电磁波合成电场强度矢量端轨迹是与位于二、四象限的一条直线，也是线极化



# 平面电磁波的极化形式

## 圆极化



圆极化的条件是振幅相等，相位差  $\pm \frac{\pi}{2}$ ，即：

$$\begin{cases} \mathbf{E}_{xm} = \mathbf{E}_{ym} = \mathbf{E}_m \\ \varphi_x - \varphi_y = \pm \frac{\pi}{2} \end{cases} \quad \begin{cases} \mathbf{E}_x = \mathbf{E}_{xm} \cos(\omega t - kz + \varphi_x) \\ \mathbf{E}_y = \mathbf{E}_{ym} \cos(\omega t - kz + \varphi_y) \end{cases}$$

→ 
$$\begin{cases} \mathbf{E}_x = \mathbf{E}_m \cos(\omega t + \varphi_x) \\ \mathbf{E}_y = \mathbf{E}_m \cos\left(\omega t + \varphi_x \mp \frac{\pi}{2}\right) = \pm \mathbf{E}_m \sin(\omega t + \varphi_x) \end{cases}$$

消去 t，得到

$$\left(\frac{\mathbf{E}_x}{\mathbf{E}_m}\right)^2 + \left(\frac{\mathbf{E}_y}{\mathbf{E}_m}\right)^2 = 1$$

或者

$$\mathbf{E}_x^2 + \mathbf{E}_y^2 = \mathbf{E}_m^2$$

这显然是一个圆的方程

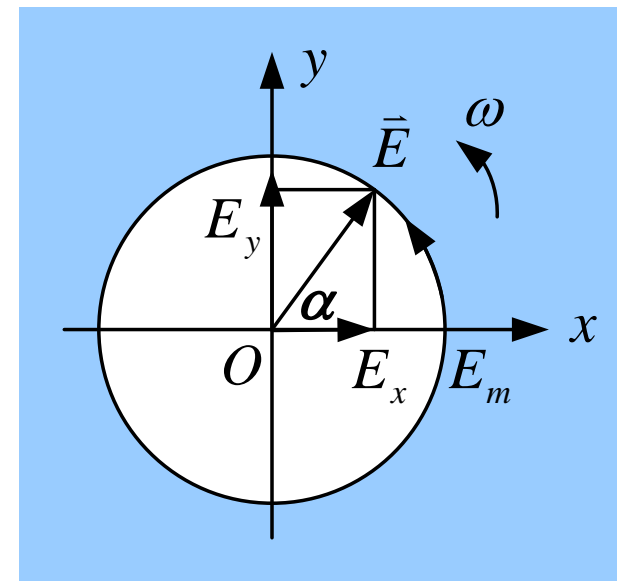


$$E_x^2 + E_y^2 = E_m^2$$

合成电磁波的  $\vec{E}$  模和幅角分别是

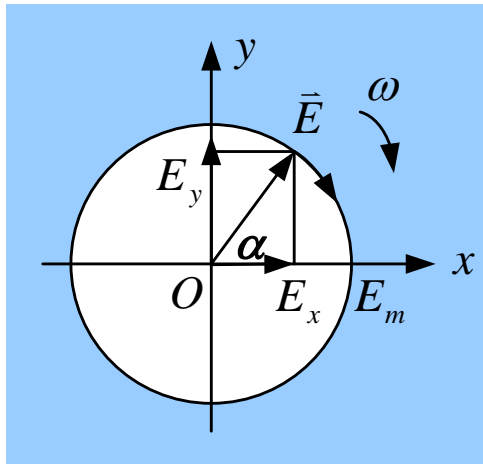
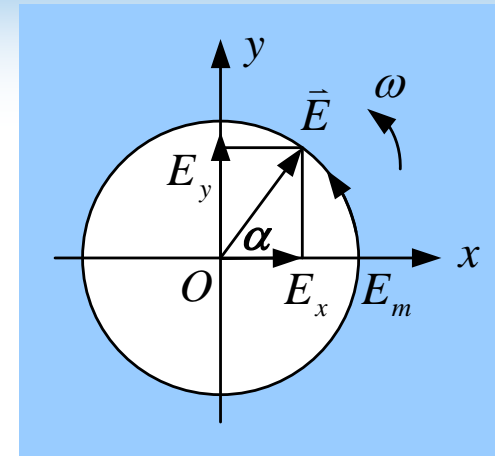
$$\begin{cases} |\vec{E}| = \sqrt{E_x^2 + E_y^2} = E_m \\ \alpha = \tan^{-1} \left[ \frac{\pm \sin(\omega t + \varphi_x)}{\cos(\omega t + \varphi_x)} \right] = \pm(\omega t + \varphi_x) \end{cases}$$

**结论：**十分清楚，这种情况下合成电磁波的**振幅大小不随时间变化**，而**矢端曲线的幅角随时间变化**。合成电场强度矢量的矢端轨迹为**圆**，因此称为**圆极化 (circular polarization)**



$$\alpha = \pm(\omega t + \varphi_x)$$

➤ 如果取  $\alpha = +(\omega t + \varphi_0)$  则矢量将以角频率  $\omega$  在  $xoy$  面作逆时针旋转，称为右旋圆极化；

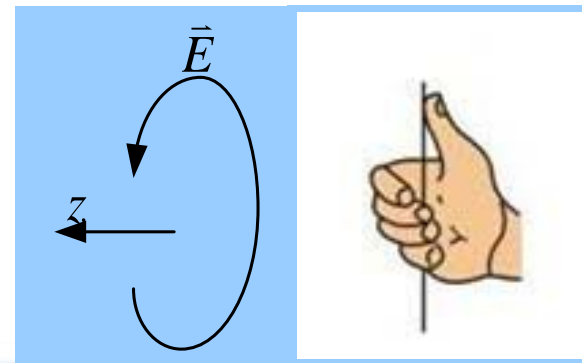


$$\varphi_x - \varphi_y = \pi/2$$

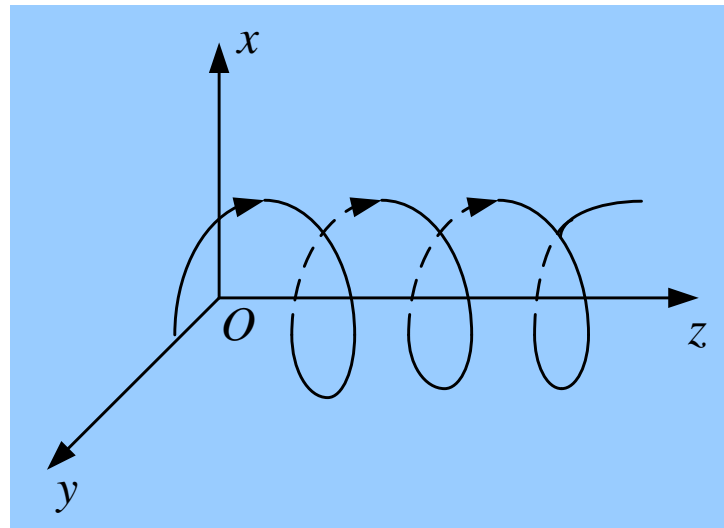
➤ 如果取  $\alpha = -(\omega t + \varphi_x)$  则矢量将以角频率  $\omega$  在  $xoy$  面作顺时针旋转，称为左旋圆极化；

$$\varphi_x - \varphi_y = -\pi/2$$

左右旋极化的判断采用右手螺旋法则：即把大拇指指向传播  $z$  方向，符合的就是右旋圆极化。



一般情况下  $\alpha = \pm(\omega t + \varphi_x)$ 。如果我们不固定时间而观察合成电场矢端轨迹沿传播方向  $z$  的变化，则会发生螺旋线轨迹



# 平面电磁波的极化形式

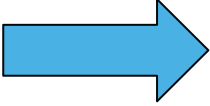
## 椭圆极化





椭圆极化所反映的是最一般情况。即  $E_x$  和  $E_y$  可以相等，也可以不相等，相位  $\varphi_x$  和  $\varphi_y$  可以相等也可以不相等。

$$\begin{cases} E_x = E_{xm} \cos(\omega t - kz + \phi_x) \\ E_y = E_{ym} \cos(\omega t - kz + \phi_y) \end{cases}$$

此时令  $\varphi = \varphi_x - \varphi_y$    $\begin{cases} E_x = E_{xm} \cos(\omega t + \varphi) \\ E_y = E_{ym} \cos \omega t \end{cases}$

消去  $\omega t$ ，可得

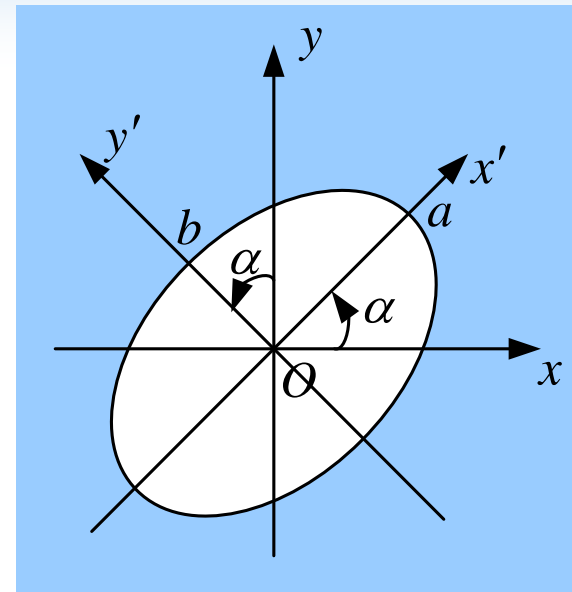
$$\left( \frac{E_x}{E_{xm}} \right)^2 - 2 \frac{E_x}{E_{xm}} \frac{E_y}{E_{ym}} \cos \varphi + \left( \frac{E_y}{E_{ym}} \right)^2 = \sin^2 \varphi$$

它是以  $E_x$  和  $E_y$  为变量的椭圆方程，并且椭圆中心位于坐标原点。



$$\left(\frac{E_x}{E_{xm}}\right)^2 - 2\frac{E_x}{E_{xm}}\frac{E_y}{E_{ym}}\cos\varphi + \left(\frac{E_y}{E_{ym}}\right)^2 = \sin^2\varphi$$

在空间固定点上，合成电场强度矢量不断改变大小和方向，其矢端轨迹为椭圆，称为椭圆极化（elliptical polarization）。



显然，线极化和圆极化可以看成是椭圆极化的特例。

和圆极化一样，椭圆极化也有左旋椭圆极化和右旋椭圆极化的分别。



取合成电场强度矢量与x轴正向的夹角为  $\alpha$

$$\alpha = \tan^{-1} \left( \frac{E_{ym} \cos(\omega t + \varphi_y)}{E_{xm} \cos(\omega t + \varphi_x)} \right)$$

椭圆极化的旋转方向可以由：

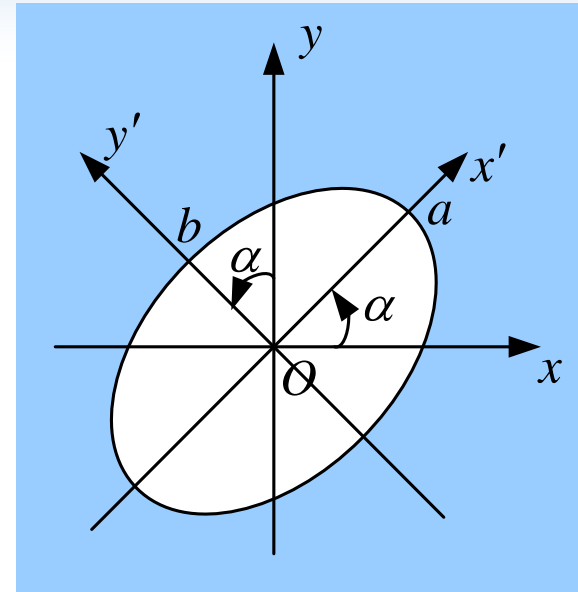
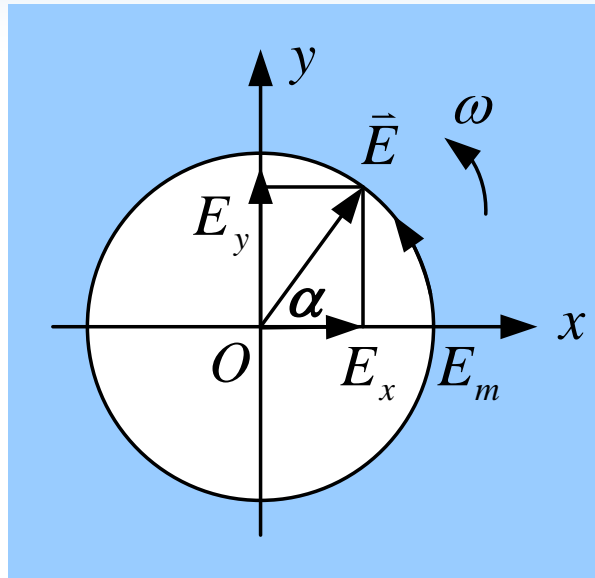
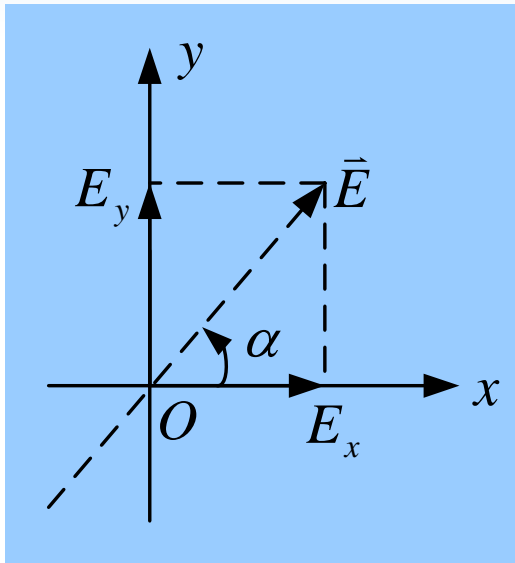
$$\frac{d\alpha}{dt} < 0 \quad \text{or} \quad \frac{d\alpha}{dt} > 0$$

从物理意义上讲即角度是随 t 增加还是减少，  
很易得到矢端旋转的角速度是：

$$\frac{d\alpha}{dt} = \frac{E_{xm} E_{ym} \omega \sin(\varphi_x - \varphi_y)}{E_{xm}^2 \cos^2(\omega t + \varphi_x) + E_{ym}^2 \cos^2(\omega t + \varphi_y)}$$

右旋椭圆极化	$\frac{d\alpha}{dt} > 0$	$0 < \varphi_x - \varphi_y < \pi$
左旋椭圆极化	$\frac{d\alpha}{dt} < 0$	$-\pi < \varphi_x - \varphi_y < 0$





由上面的讨论可知，平面波可以是线极化、圆极化或者椭圆极化。

无论何种极化波，都可以用两个极化方向相互垂直的线极化波叠加而成，反之亦然。

任意场矢量分解到坐标轴即可。



# 电磁波极化特性的工程 应用和例题



电磁波的极化描述电磁波运动的时间性质，因此讨论电磁波的极化有很重要的意义。

## 线极化的应用

和地面平行放置的线天线在远区是平行于地面的线极化波，称为水平极化，如电视信号发射；

与地面垂直放置的线天线在远区是垂直于地面的线极化波，称为垂直极化，如调幅广播；

需要注意，发射信号如果采用水平线极化，那么我们的接收天线也应调整到基本水平的位置。这称为收发天线极化方式必须相同，否则可能接收不好，甚至接收不到。



## 圆极化的应用

圆极化波对于运动飞行器有着重要的作用，火箭、卫星由于飞行姿态的不断变化，采用线极化不仅会使接受信号极不稳定，而且在很多情况下接收不到。

这时，例如在卫星通信系统中，卫星上的天线和地面站天线均采用圆极化发射和接收，就能很好地解决这一问题。当然，也应该指出它所付出的代价是不论收与发的效率都相对降低。

圆极化波还可以用到恶劣气候方面。下雨十分影响线极化波通讯。因此，我们可以利用圆极化穿过雨区达到接收天线。



## 例 2：判断下列平面电磁波的极化方式

$$(1), \quad \vec{E} = E_0(-\hat{a}_x + j\hat{a}_y)e^{-jkz}$$

$$(2), \quad \vec{E} = E_0(j\hat{a}_x - 2j\hat{a}_y)e^{+jkz}$$

$$(3), \quad \vec{E} = E_0(\hat{a}_x + 3j\hat{a}_y)e^{-jkz}$$

$$(4), \quad \vec{E} = E_0(3\hat{a}_x + 4\hat{a}_y - 5j\hat{a}_x)e^{-jk(8x-6y)}$$

解： (1),  $\vec{E} = E_0(-\hat{a}_x + j\hat{a}_y)e^{-jkz}$

$E_x$  和  $E_y$  振幅相等,  $E_x$  超前  $E_y$  相位  $\frac{\pi}{2}$ , 沿 + z 方向传播, 因此是右旋圆极化;

$$(2), \quad \vec{E} = E_0(j\hat{a}_x - 2j\hat{a}_y)e^{+jkz}$$

$E_x$  和  $E_y$  相位相差  $\pi$ , 是在二、四象限的线极化波;





$$(3), \quad \vec{E} = E_0(\hat{a}_x + 3j\hat{a}_z)e^{-jk y}$$

$E_x$ 和 $E_z$ 振幅不相等， $E_z$ 超前 $E_x$ 相位 $\frac{\pi}{2}$ ，沿+y方向传播，因此是椭圆极化；

$$(4), \quad \vec{E} = E_0(3\hat{a}_x + 4\hat{a}_y - 5j\hat{a}_z)e^{-jk(8x-6y)}$$

传播方向

$$e^{-jk(8x-6y)} = e^{-j\hat{k}\cdot\vec{r}} \quad \longrightarrow \quad \hat{k} = \left(\frac{4}{5}\hat{a}_x - \frac{3}{5}\hat{a}_y\right)$$

$$\longrightarrow \quad \vec{E} = 5E_0 \left[ \left( \frac{3}{5}\hat{a}_x + \frac{4}{5}\hat{a}_y \right) - j\hat{a}_z \right] \cdot e^{-j10k\hat{k}\cdot\vec{r}} = 5E_0 [\hat{a}_{xy} - j\hat{a}_z] \cdot e^{-j10k\hat{k}\cdot\vec{r}}$$

在垂直于传播方向的平面上，将电场强度分解为 $\hat{a}_{xy}$ 和 $\hat{a}_z$ 两个相互垂直的分量，这两个分量振幅相等，且 $\hat{a}_{xy}$ 超前 $\hat{a}_z$ 相位 $\frac{\pi}{2}$ ，因此是右旋圆极化



# 作业

p250: 13, 16, 17, 18, 19

下课

请按时交作业



See you next time!

