

# 第二章 波动光学基本原理

## 第一节 定态光波和复振幅描述

# 第一节 定态光波和复振幅描述

## 1.1 波动概述

## 1.2 定态光波的概念

## 1.3 复振幅描述

## 1.4 平面波和球面波的复振幅描述

## 1.5 强度的复振幅描述

# 1.1 波动概述

振动在空间的传播 → 振动场

i) 基本特点：

波场中每点的物理状态随时间作周期性的变化，而在每一瞬时波场中各点物理状态的空间分布也呈现一定的周期性--**时空双重周期性**



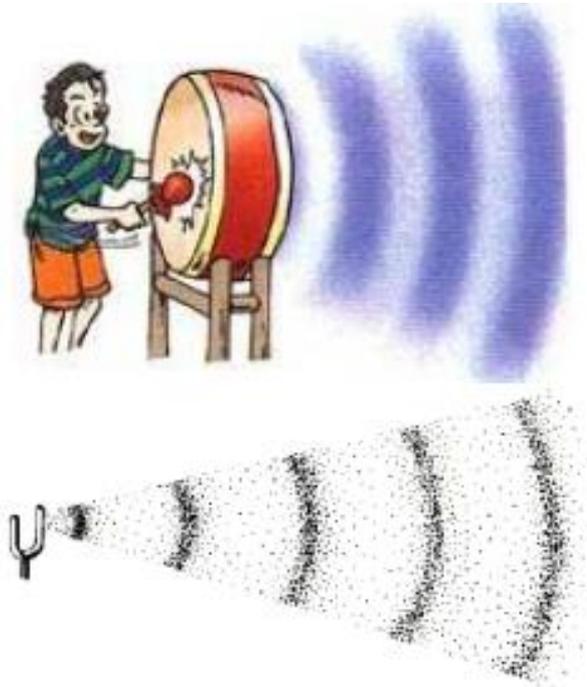
# 1.1 波动概述

ii) 分类：

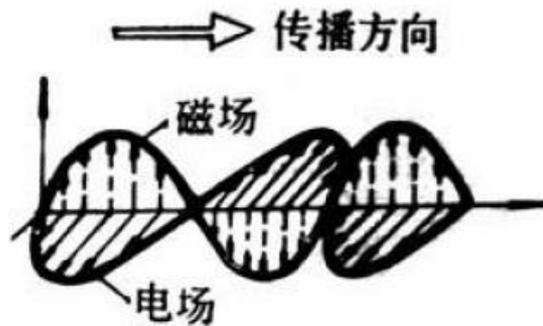
标量波：温度、密度、.....

矢量波：电磁波、.....

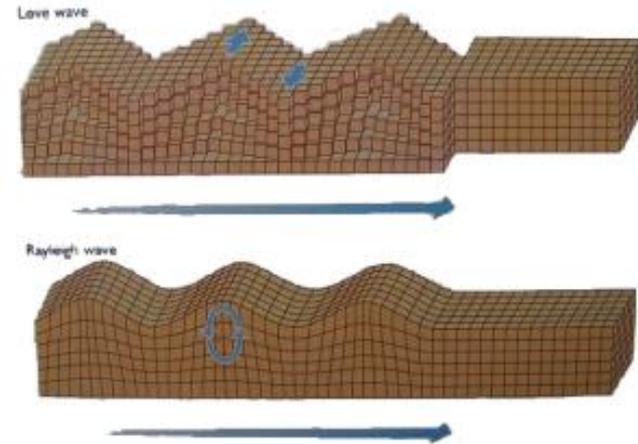
张量波：固体中的声波、地震波.....



空气中的声波  
—疏密波



电磁场—矢量波



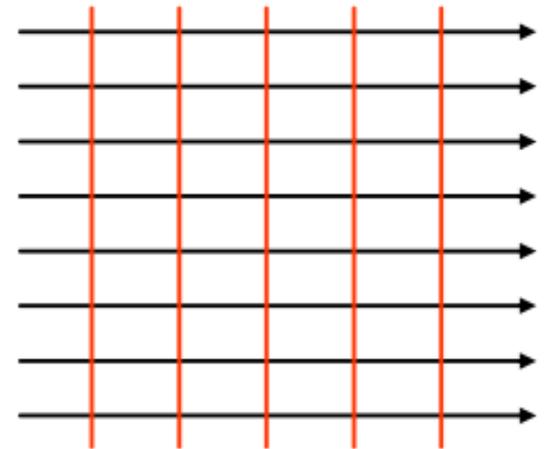
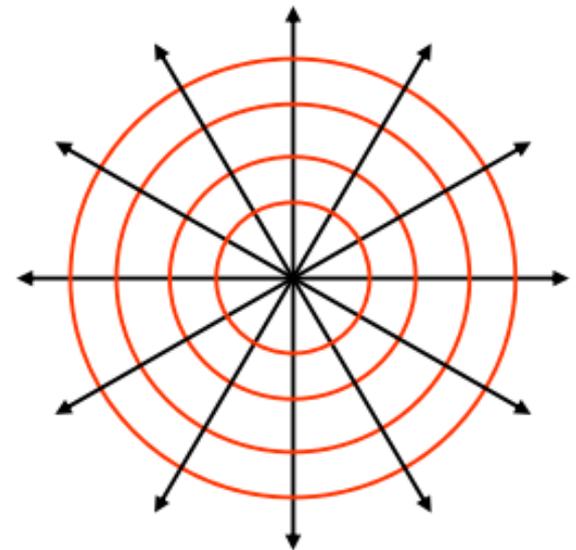
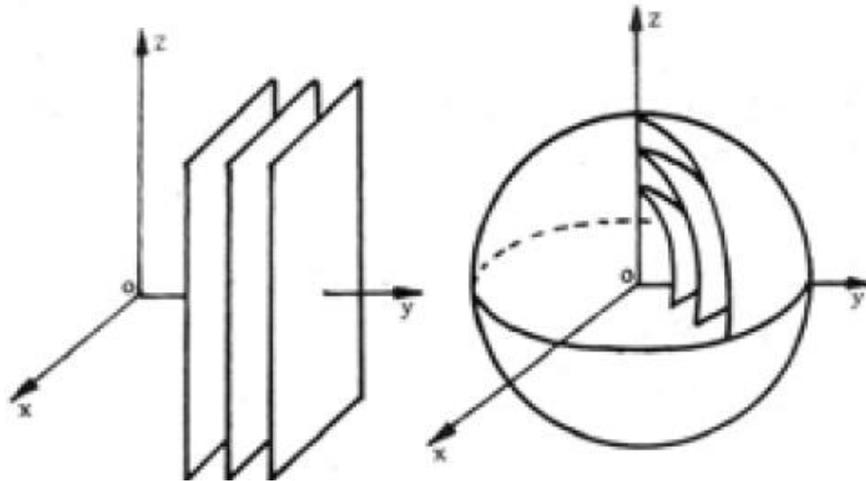
地震波—张量波

# 1.1 波动概述

iii ) 几何描述 :

波面(wave surface) : 等相位面

波线(wave ray) : 能量传播的方向

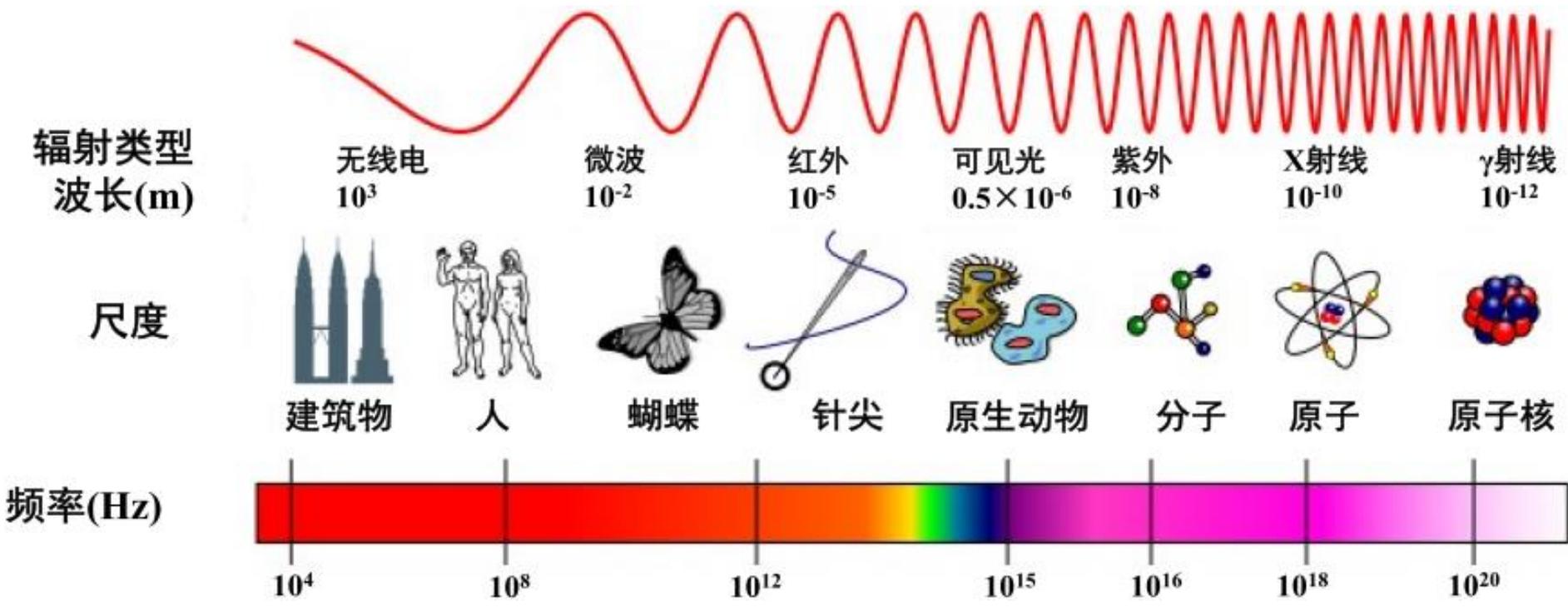


球面波 → 波面为球面 → 同心光束

平面波 → 波面为平面 → 平行光束 (特殊的球面波)

# 1.1 波动概述

## 电磁波谱

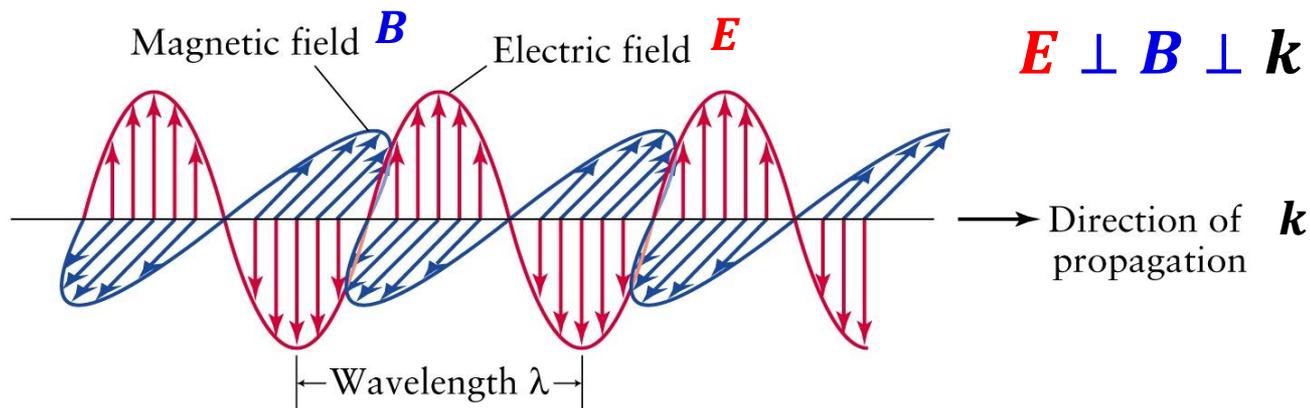


真空紫外 (VUV) 紫外光 可见光 红外光  
50nm-----400nm-----780nm-----100 $\mu$ m

对红外光来说 近红外 中红外 远红外  
0.78 $\mu$ m-----2.5 $\mu$ m-----15 $\mu$ m-----100 $\mu$ m

# 1.1 波动概述

光波场的特性 • 是电场强度、磁感应强度的矢量场



$\lambda$ : 波长 ; ( 介质中波长=真空中波长/ $n$  ) ;

$\nu = c/\lambda$  : 频率 ; (  $\omega = 2\pi\nu$  圆频率 , 角频率 )

$k$ : 波矢 ; (传播方向) ;  $|k| = \frac{2\pi}{\lambda} = \frac{\omega}{c}$

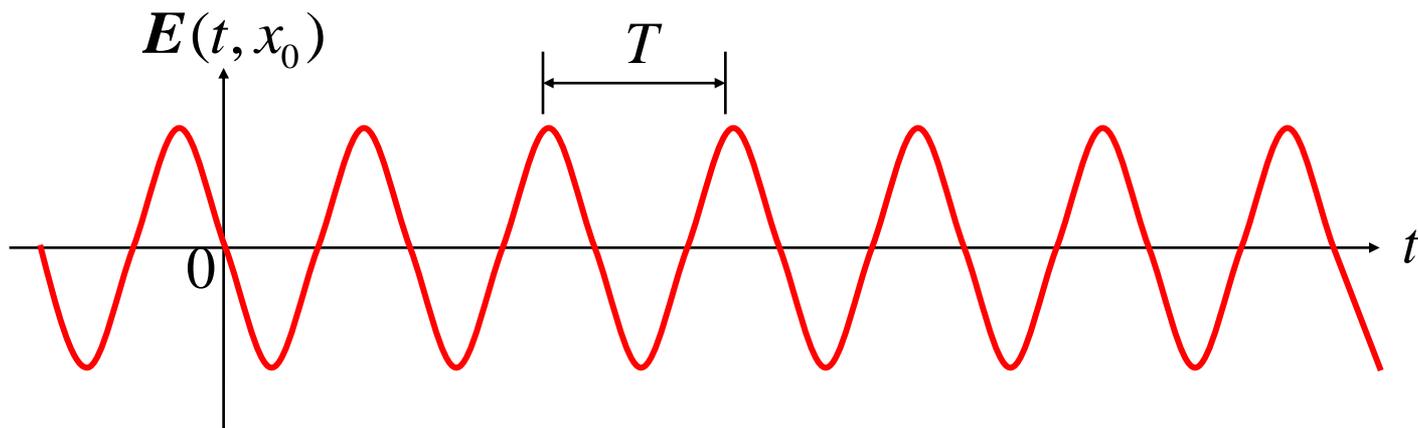
$E$  的振动方向 : 偏振

光强 :  $I = \bar{S} = \frac{n}{2c\mu_0} E_0^2 \propto E_0^2$

# 1.1 波动概述

## 波的周期性

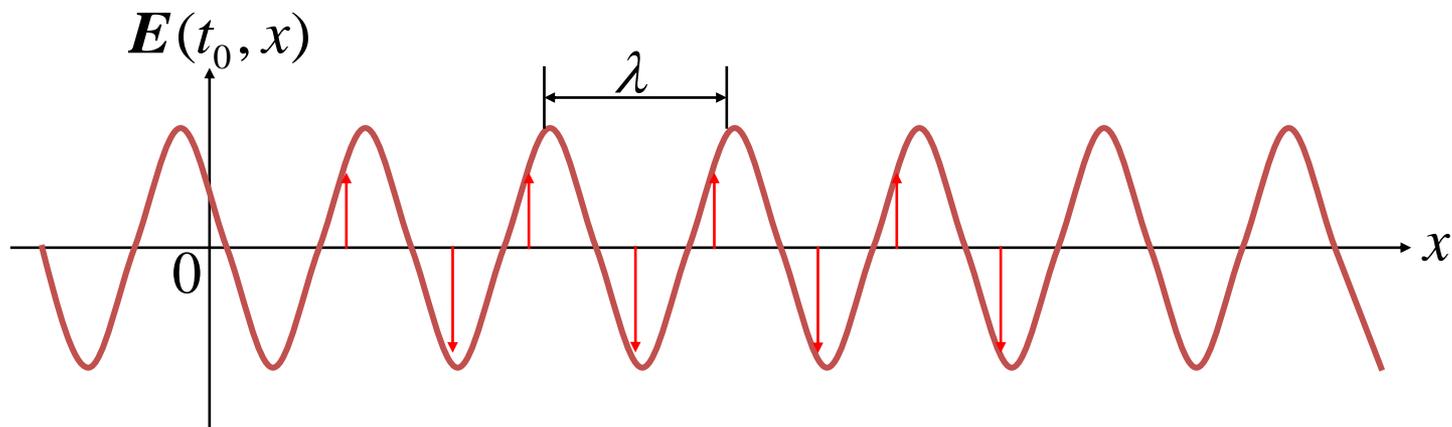
- 时间周期性：波场中任一点的物理量，随时间做周期变化，具有时间上的周期性
- 时间周期： $T$ ； $\nu = 1/T$ ：时间频率，单位时间内变化（振动）的次数



# 1.1 波动概述

## 波的周期性

- 空间周期性：某一时刻，波场物理量的分布，随空间作周期性变化，具有空间上的周期性
- 波长 $\lambda$ ：空间周期； $\tilde{\nu} = 1/\lambda$ ：空间频率，单位空间长度内物理量的变化次数，波数



波场具有空间、时间两重周期性

# 1.1 波动概述

## 光波场的特性

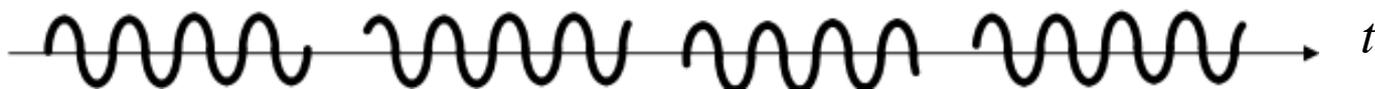
- 光是交变电磁波，波长 $\sim 500\text{nm}$ ，频率 $\sim 10^{14}\text{Hz}$
- 发射源是微观客体，具有独立、随机的特性。
- 从传播的角度看，是波动，是振动的传播：用速度、方向、振幅等参数描述
- 从物理量分布的角度看，是交变的空间场：用电场强度、磁场强度等物理量描述
- 时间、空间是描述波的重要参量

# 1.2 定态光波的概念

## 定态光波的定义

- (1) 空间各点的扰动是同频率的简谐振动；
  - (2) 波场中各点扰动的振幅不随时间变化，在空间形成一个稳定的振幅分布。
- 严格满足上述要求的光波应当充满全空间，是无限长的单色波列。
  - 但当波列的持续时间比其扰动周期长得多时，可将其当作无限长波列处理。

## 发光波列的特点



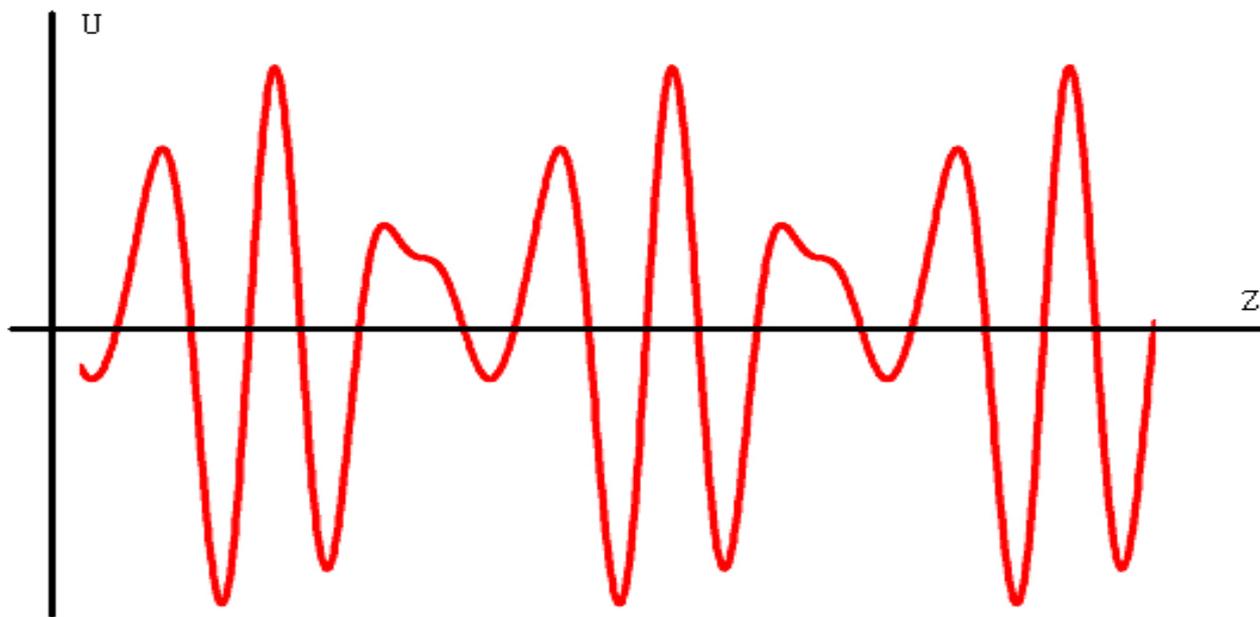
一次发光时间（一个波列）： $10^{-8} s$ ，包含 $10^6$ 个周期。



- 持续时间远大于震动周期，因此可看做定态波场

## 1.2 定态光波的概念

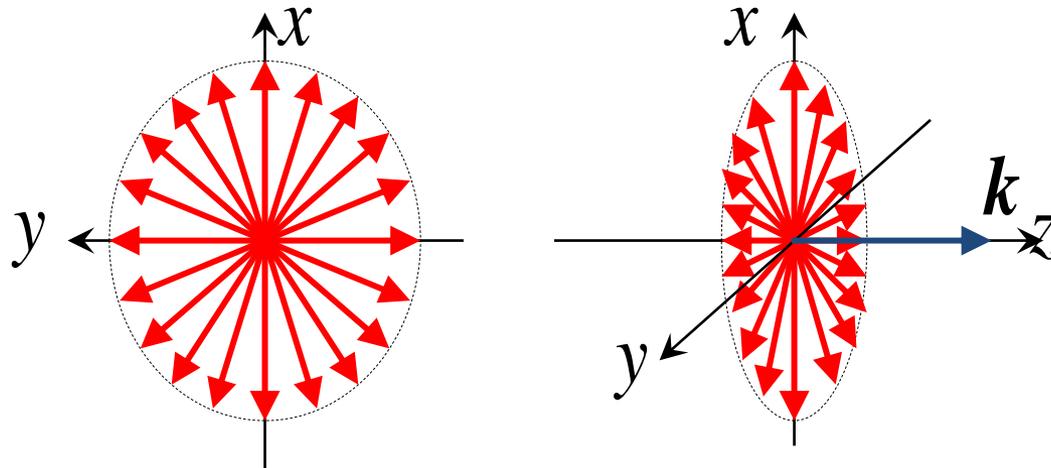
- 任何复杂的非单色波都可以分解为一系列单色波的叠加；
- 简谐波（正弦波）是一种最简单的定态光波，但是定态光波不一定是简谐波，其空间各点的振幅可以不同，只需稳定即可。



# 1.2 定态光波的概念

## 定态标量波的数学描述：

电磁波都是矢量波，应该用矢量表达式描述。但对符合上述条件的定态光波，通常用标量表达式描述。



其实是在一个取定的平面内描述定态光波的振动

$$U(p, t) = A(p) \cos[\omega t - \varphi(p)]$$

- $A(p)$  为振幅(Amplitude)的空间分布

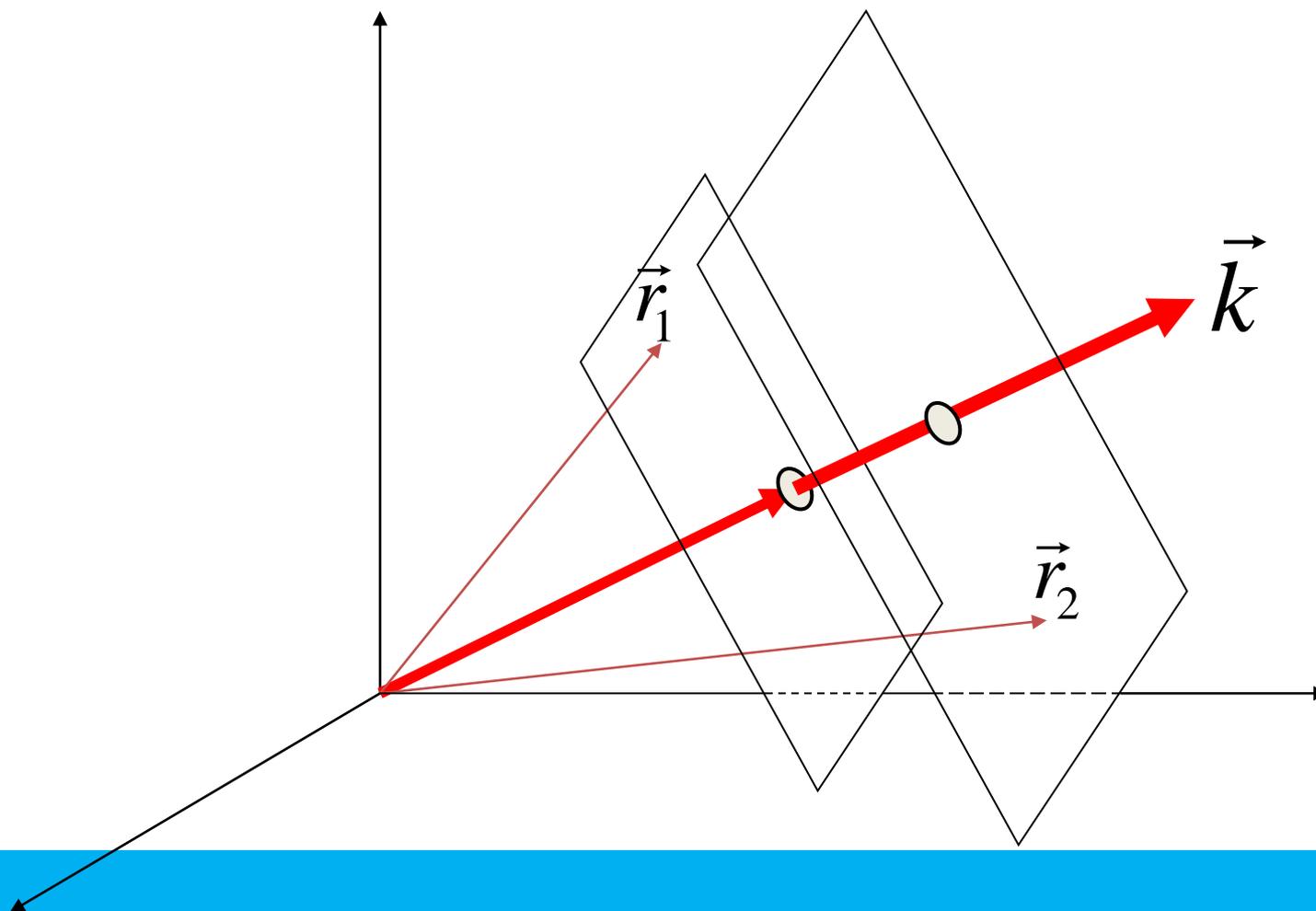
- $\varphi(p)$  为位相(Phase)的空间分布

$p$  为场点

## 1.2 定态光波的概念

平面波：

$\vec{k} \cdot \vec{r}$  的物理含义： $\vec{k}$  向  $\vec{r}$  方向上的投影，即在  $\vec{r}$  方向上的相位改变率。



# 1.2 定态光波的概念

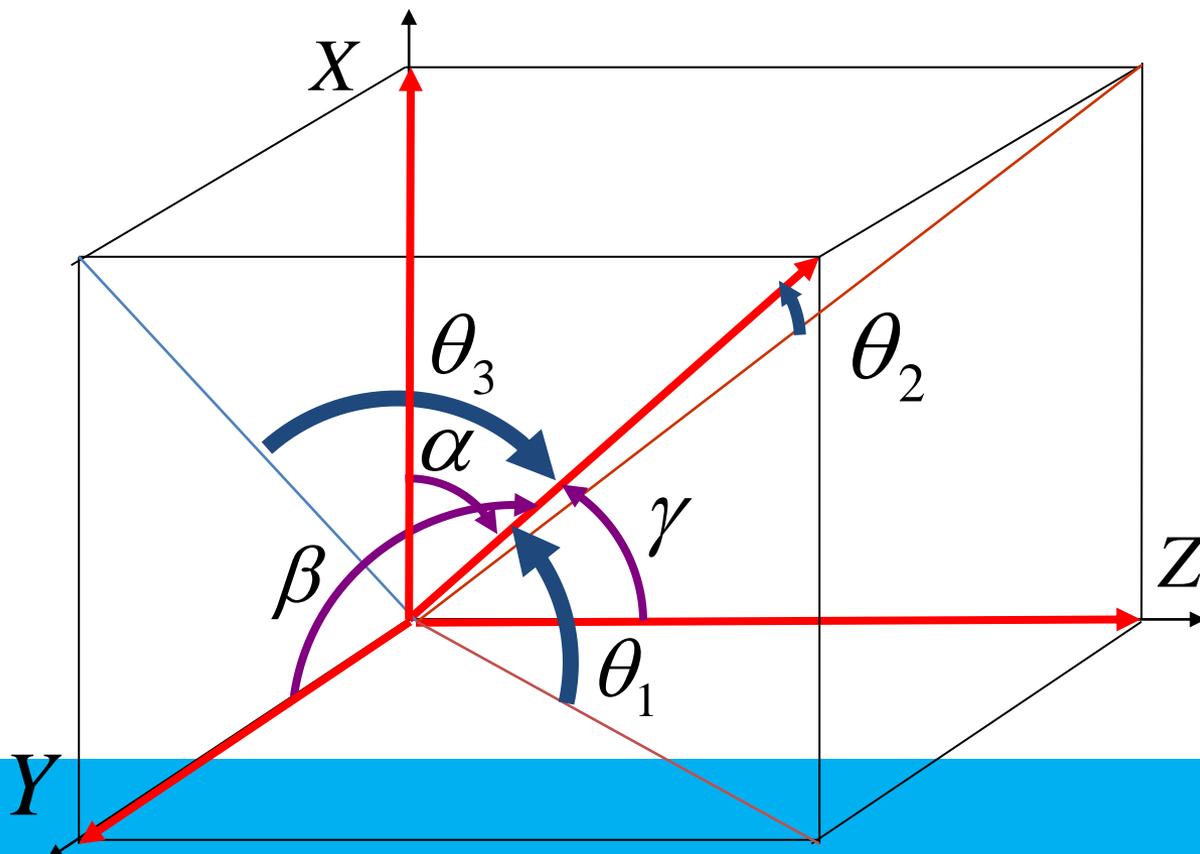
## 波矢的方向角表示：

- 在数学中常用方向余弦表示矢量的方向，即用矢量与坐标轴间的夹角表示

$$\vec{k} = k(\cos \alpha \mathbf{e}_x + \cos \beta \mathbf{e}_y + \cos \gamma \mathbf{e}_z)$$

- 在光学中习惯上也常采用波矢与平面间的夹角表示矢量的方向

$$\vec{k} = k(\sin \theta_1 \mathbf{e}_x + \sin \theta_2 \mathbf{e}_y + \sin \theta_3 \mathbf{e}_z)$$



## 1.2 定态光波的概念

波矢的方向角表示：

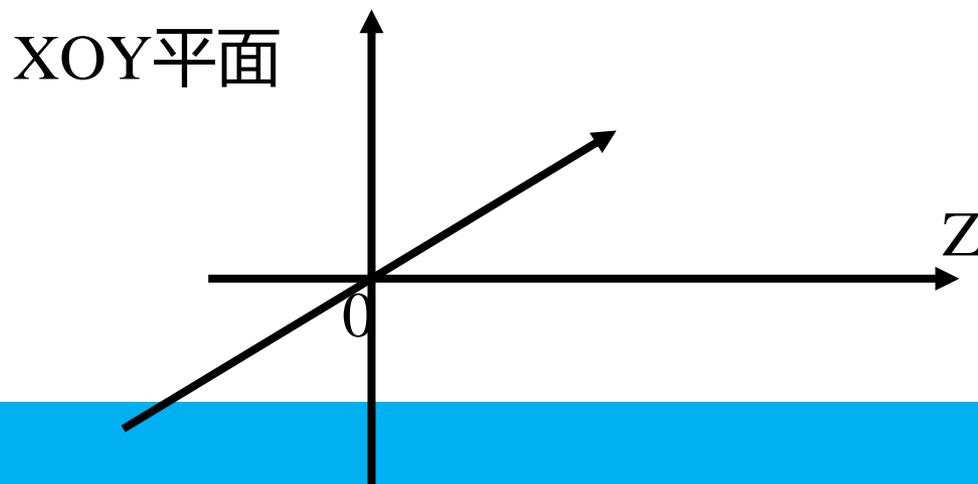
波场中一点  $(x, y, z)$  处的相位为  $\varphi(x, y, z) = \vec{k} \cdot \vec{r} + \varphi_0$

$$\vec{k} = k(\sin \theta_1 \mathbf{e}_x + \sin \theta_2 \mathbf{e}_y + \sin \theta_3 \mathbf{e}_z) \quad \vec{r} = x\mathbf{e}_x + y\mathbf{e}_y + z\mathbf{e}_z$$

$$\varphi(x, y, z) = k(x \sin \theta_1 + y \sin \theta_2 + z \sin \theta_3) + \varphi_0$$

通常取一平面在  $z=0$  处，则该平面上的相位分布为

$$\varphi(x, y, 0) = k(x \sin \theta_1 + y \sin \theta_2) + \varphi_0$$



## 1.2 定态光波的概念

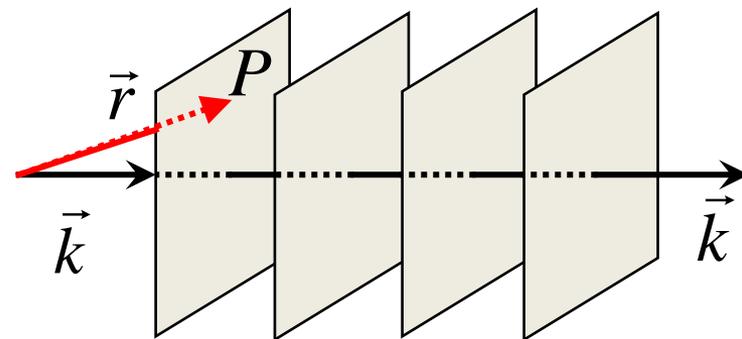
### 平面波波函数特点：

- 振幅 $A(p)$ 为常数，与场点无关
- 位相 $\varphi(p)$ 是空间（直角坐标）的线性函数

场点  $P(x, y, z) = \vec{r} = x\mathbf{e}_x + y\mathbf{e}_y + z\mathbf{e}_z$

波矢  $\vec{k} = k_x\mathbf{e}_x + k_y\mathbf{e}_y + k_z\mathbf{e}_z$

$$\varphi(P) = \vec{k} \cdot \vec{r} + \varphi_0 = k_x x + k_y y + k_z z + \varphi_0$$



平面波  $\vec{k} \cdot \vec{r} = \text{const}$

平面波可描述为： $U(p, t) = A \cos[\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} - \varphi_0]$

其中： $\vec{k}$ 为波矢（wave vector）， $\vec{r}$ 为场点的位置  
 $\varphi_0$ 为原点的初位相

## 1.2 定态光波的概念

### 球面波波函数特点：

从点源发出或向点源汇聚。

- 振幅反比于场点到振源的距离（能量守恒）

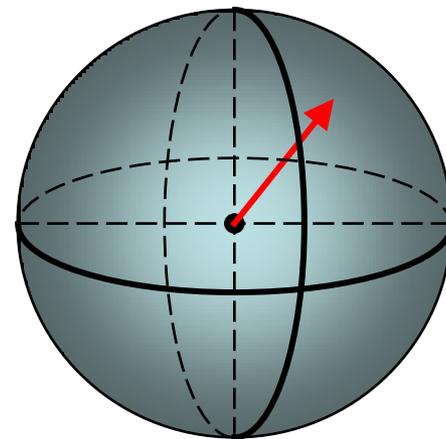
$$A(P) = a / r$$

- 位相是场点到振源距离的线性函数

$$\varphi(P) = kr + \varphi_0$$

球面波可描述为：
$$U(p, t) = \frac{a}{r} \cos[\omega t - kr - \varphi_0]$$

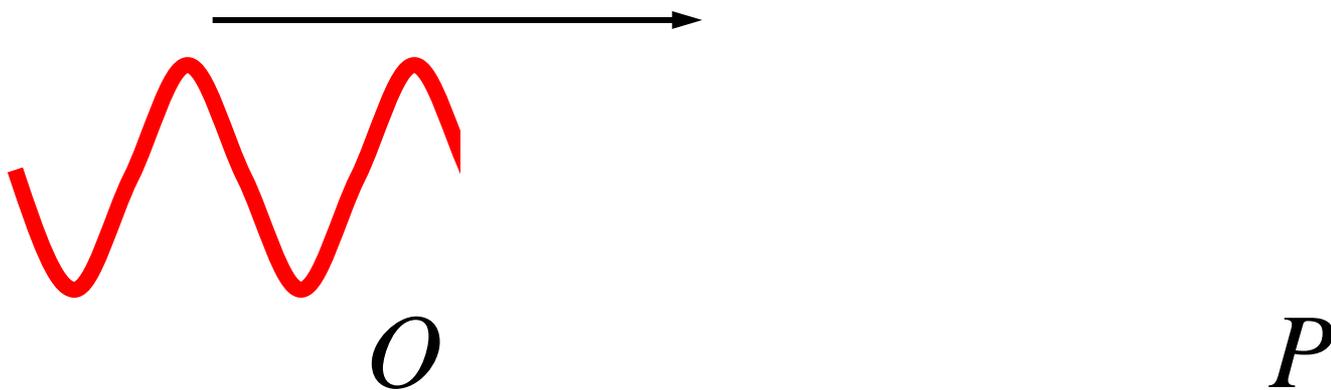
其中： $k = 2\pi / \lambda$ 为波矢的模， $r$ 为场点到振源的距离  
 $\varphi_0$ 为原点的初位相



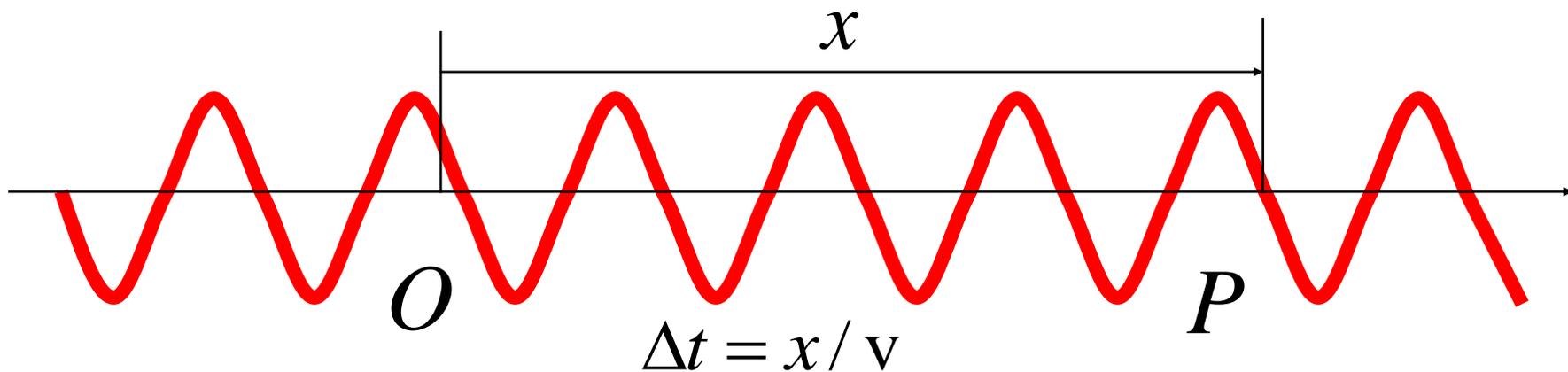
## 1.2 定态光波的概念

### 相位的超前与滞后

对于同一列波上的不同点而言



- $P$ 点的振动是由 $O$ 点传播过来的， $O$ 点超前
- 波从 $O$ 点传播到 $P$ 点的时间为 $\Delta t$ ， $P$ 点的振动比 $O$ 点延迟 $\Delta t$ 时间， $P$ 点在 $t$ 时刻的振动就是 $O$ 点在 $t-\Delta t$ 时刻的振动



$$U(O, t) = A(O) \cos[\omega t - \varphi_0]$$

$$U(P, t) = U(O, t - \Delta t) = A(O) \cos[\omega(t - \Delta t) - \varphi_0]$$

$$= A \cos\left[\omega t - 2\pi\nu \frac{x}{v} - \varphi_0\right] = A \cos\left[\omega t - \frac{2\pi}{\lambda} x - \varphi_0\right]$$

$$= A \cos[\omega t - kx - \varphi_0] = A \cos\left[\omega t - (kx + \varphi_0)\right] = A \cos[\omega t - \varphi(P)]$$

$P$ 点的相位比 $O$ 点滞后 $kx$ ，在上述表达式中，即通常的复振幅表达式中，相位 $\varphi(P)$ 大表示滞后。

## 1.2 定态光波的概念

### 相位的超前与滞后

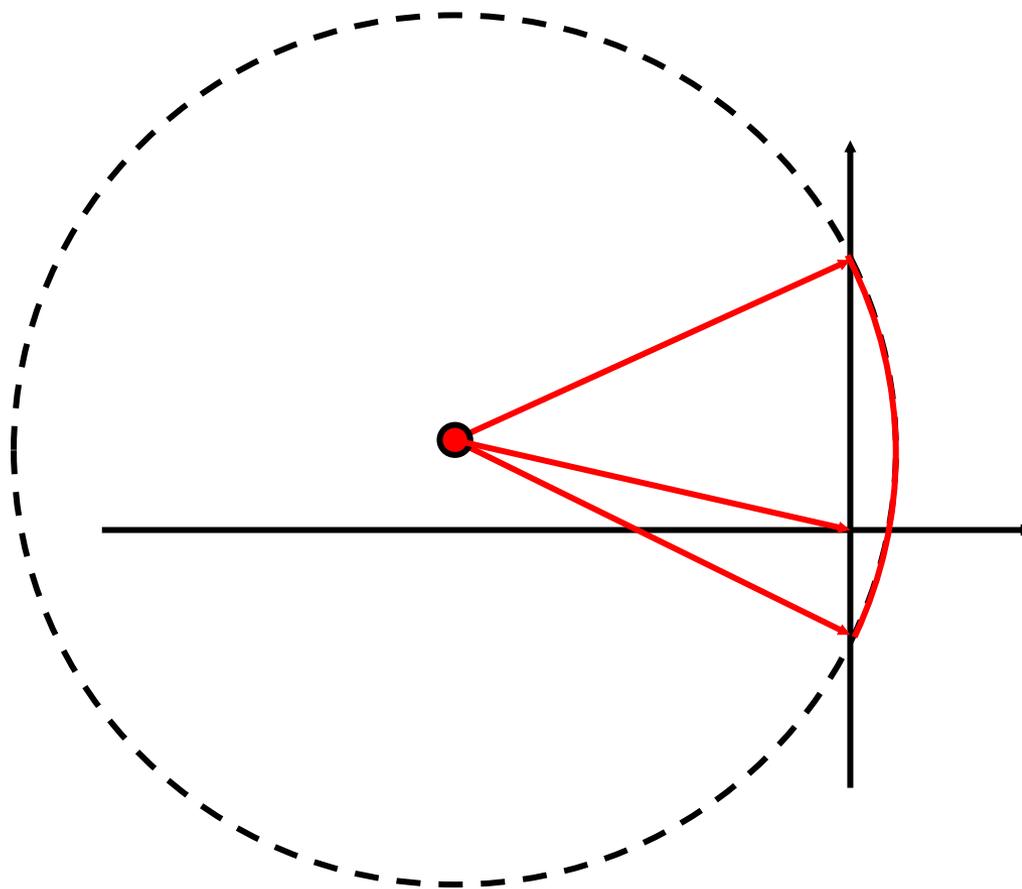
- 如果振动的表达式为

$$U(P, t) = A \cos[\varphi(P) - \omega t]$$

则相位小表示滞后

## 1.2 定态光波的概念

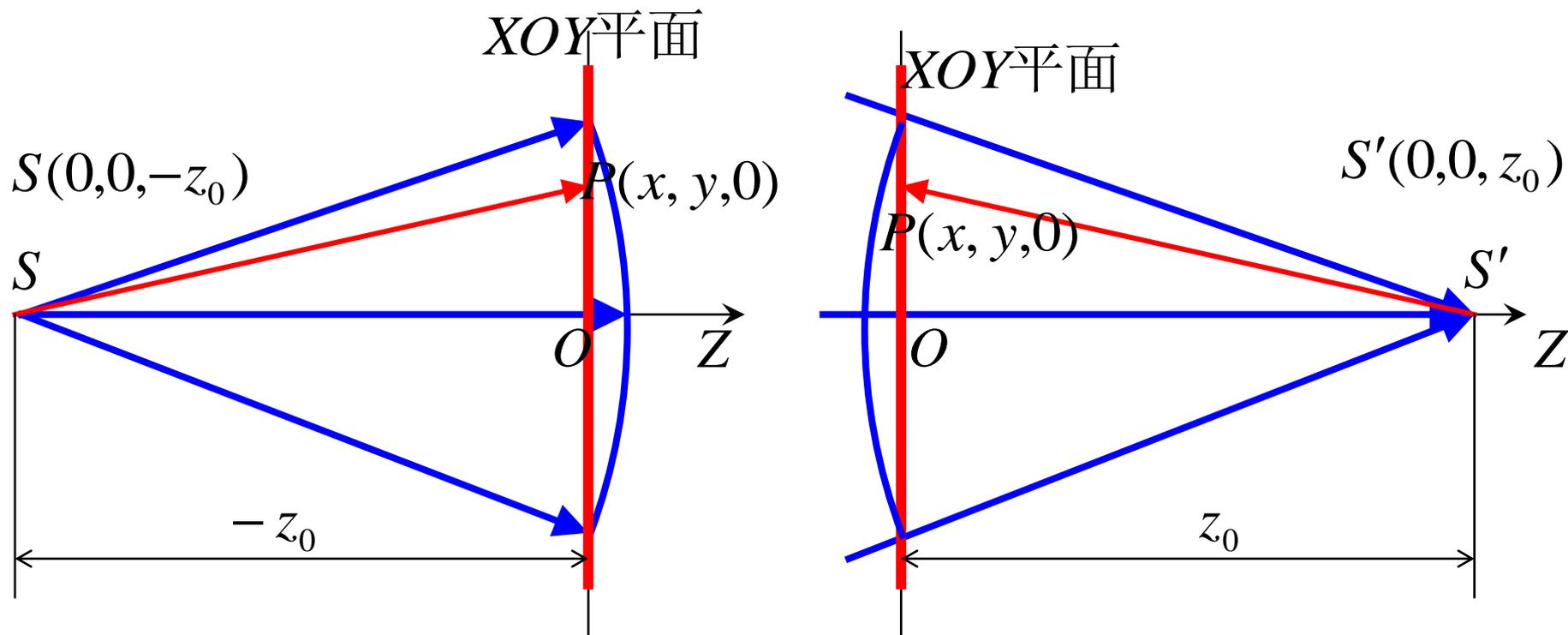
球面波举例：



在一个平面（观察平面）上，球面波的位相分布不是恒定值。

# 1.2 定态光波的概念

球面波举例：



轴上一点发散和汇聚的球面波

$$r = \sqrt{(x-0)^2 + (y-0)^2 + (0 \pm z_0)^2} = \sqrt{x^2 + y^2 + z_0^2}$$

## 1.2 定态光波的概念

球面波举例：

$(0, 0, z_0)$  发出的球面波在  $(x, y, 0)$  平面的振动为

$$\tilde{U}_+(x, y, 0) = \frac{A}{\sqrt{x^2 + y^2 + z_0^2}} \cos[\omega t - k\sqrt{x^2 + y^2 + z_0^2} - \varphi_0]$$

$(0, 0, -z_0)$  出发出的球面波在  $(x, y, 0)$  平面上的振动同样是

$$\tilde{U}_-(x, y, 0) = \frac{A}{\sqrt{x^2 + y^2 + z_0^2}} \cos[\omega t - k\sqrt{x^2 + y^2 + z_0^2} - \varphi_0]$$

## 1.2 定态光波的概念

球面波举例：

向  $(0, 0, z_0)$  点汇聚的球面波为

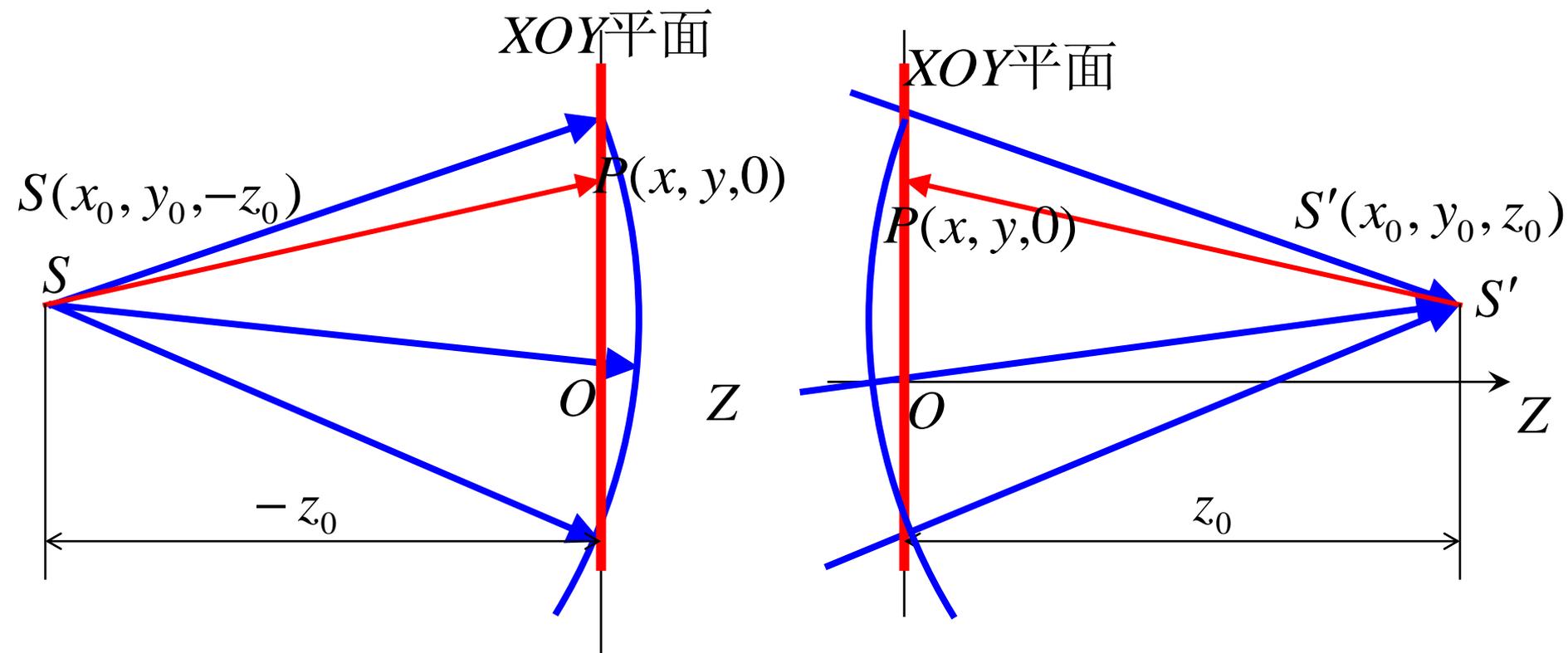
$$\tilde{U}_+^*(x, y, 0) = \frac{A}{\sqrt{x^2 + y^2 + z_0^2}} \cos[\omega t + k\sqrt{x^2 + y^2 + z_0^2} - \varphi_0]$$

向  $(0, 0, -z_0)$  点汇聚的球面波为

$$\tilde{U}_-^*(x, y, 0) = \frac{A}{\sqrt{x^2 + y^2 + z_0^2}} \cos[\omega t + k\sqrt{x^2 + y^2 + z_0^2} - \varphi_0]$$

# 1.2 定态光波的概念

## 球面波举例—轴外



轴外一点发散和汇聚的球面波

$$r = \sqrt{(x - x_0)^2 + (y - y_0)^2 + (0 \pm z_0)^2}$$

# 1.2 定态光波的概念

## 球面波举例—轴外

如果点光源在轴外  $(x_0, y_0, \pm z_0)$ ，则发出和汇聚的球面波在  $xy$  平面上的电矢量分别为

$$U_{\pm}(x, y, 0) = \frac{A}{\sqrt{(x-x_0)^2 + (y-y_0)^2 + z_0^2}}$$

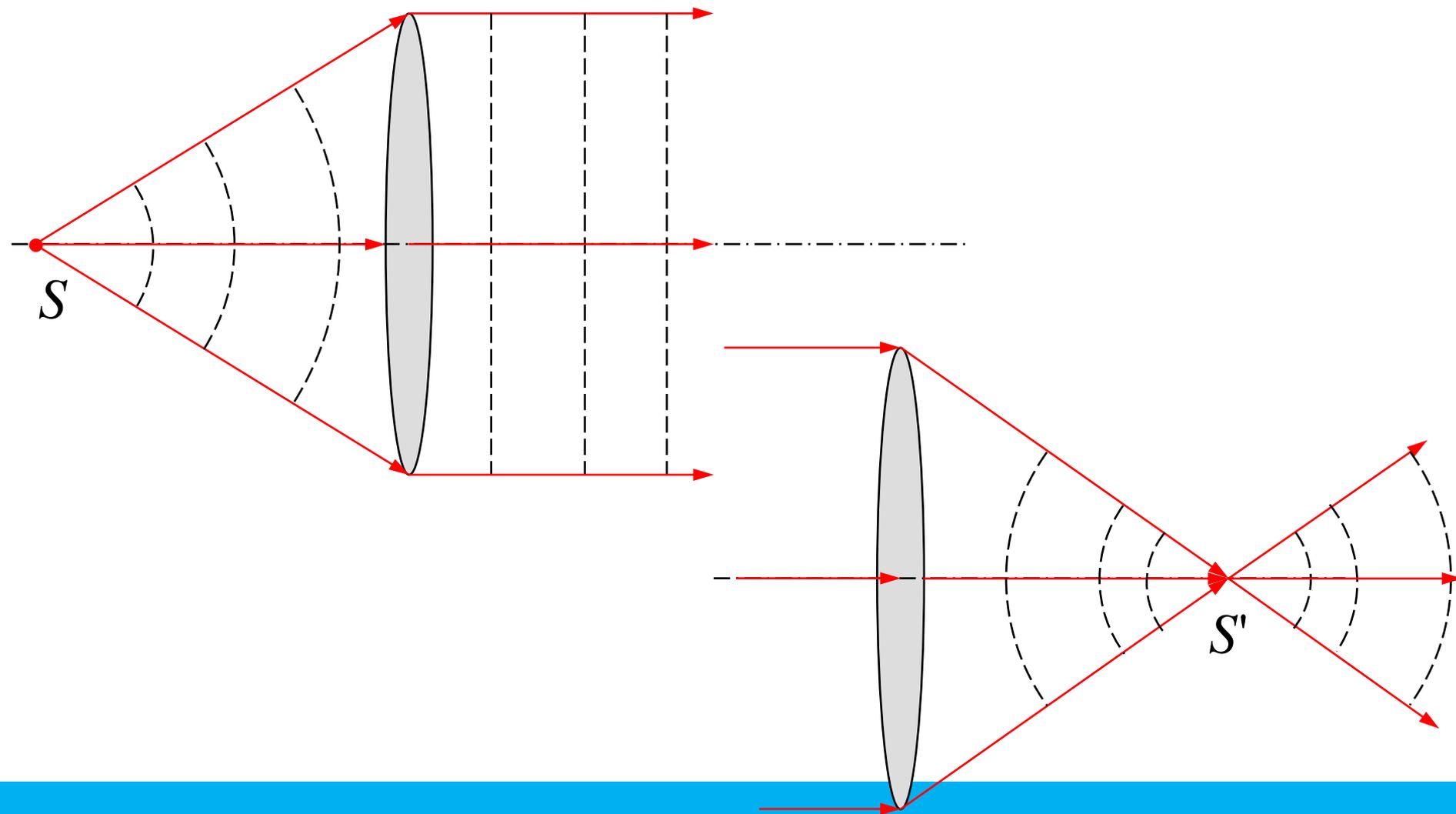
$$\cos[\omega t - k\sqrt{(x-x_0)^2 + (y-y_0)^2 + z_0^2} - \varphi_0]$$

$$U_{\pm}^*(x, y, 0) = \frac{A}{\sqrt{(x-x_0)^2 + (y-y_0)^2 + z_0^2}}$$

$$\cos[\omega t + k\sqrt{(x-x_0)^2 + (y-y_0)^2 + z_0^2} - \varphi_0]$$

# 1.2 定态光波的概念

发散或汇聚的球面波：



## 1.3 复振幅 ( complex amplitude ) 描述

- 用复指数的实部或虚部表示余弦或正弦函数，
- 用复数来描述光波的振动

→ 复振幅(complex amplitude)描述

$$U(P, t) = A(P) \cos[\omega t - \varphi(P)]$$

$$\longrightarrow \tilde{U}(P, t) = A(P) e^{\pm i[\omega t - \varphi(P)]}$$

$$\begin{aligned} \text{指数取负号} \quad \longrightarrow \quad \tilde{U}(P, t) &= A(P) e^{-i[\omega t - \varphi(P)]} \\ &= \tilde{U}(P) e^{-i\omega t} \end{aligned}$$

复振幅： $\tilde{U}(P) = A(P) e^{i\varphi(P)}$

1. 包含定态波场中的振幅空间分布和位相空间分布；
2. 模量为振幅的空间分布，辐角为位相的空间分布。

## 1.4 平面波和球面波的复振幅描述

平面波(plane wave)复振幅描述：

$$U(P, t) = A \cos[\omega t - \mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \varphi_0]$$

$$\longrightarrow \tilde{U}(P) = A e^{i[\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} + \varphi_0]}$$

球面波(spherical wave)复振幅描述：

$$U(P, t) = \frac{a}{r} \cos[\omega t - kr - \varphi_0]$$

$$\longrightarrow \tilde{U}(P) = \frac{a}{r} e^{i[kr + \varphi_0]}$$

强度的复振幅描述

$$I(P) = \tilde{U}^*(P) \cdot \tilde{U}(P)$$

# 本节重点

1. 光波的复振幅描述
2. 平面波和球面波的复振幅表达式

# 作业

**P147~148 --1,3, 5,6**

**重排版 : P108~109 --1,3, 5,6**

思考题 :

1、请思考无线电波和光波的异同之处。

# 第二章 波动光学基本原理

## 第二节 波前

## 第二节 波前

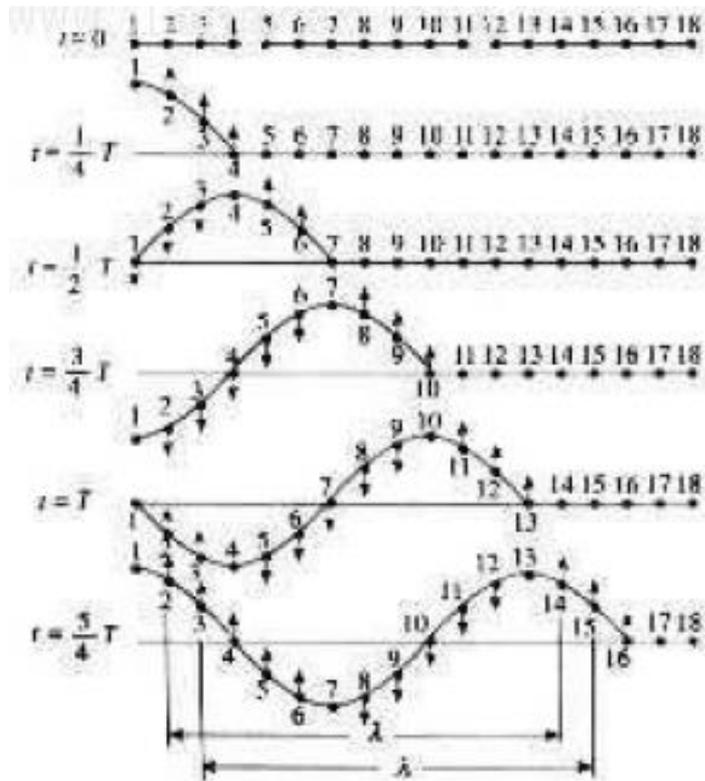
### 2.1 波前的概念

### 2.2 傍轴条件和远场条件（轴上物点）

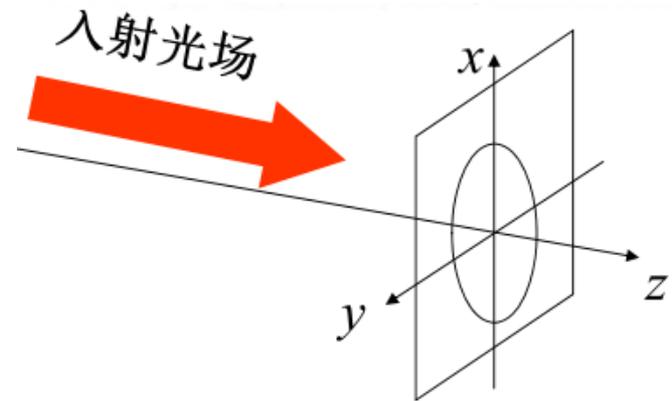
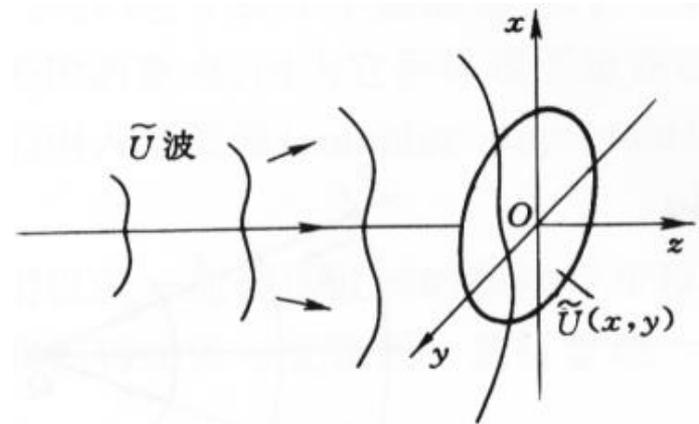
### 2.3 傍轴条件和远场条件（轴外物点）

### 2.4 高斯光束

# 2.1 波前的概念



冲击波的波前

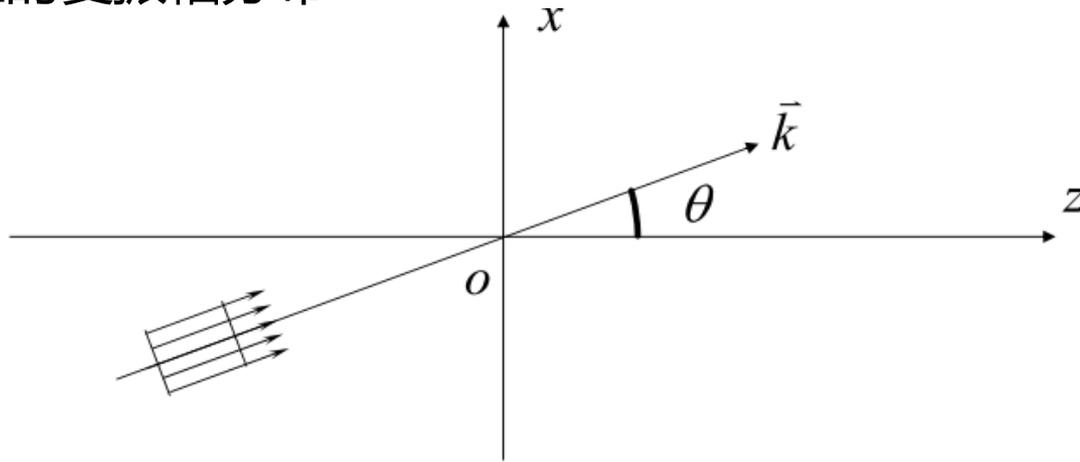


**波前**：波场中的任一曲面。更多地指一个平面，如记录介质、感光底片、接收屏幕等。

**共轭波**(conjugate wave)：在某一波前上互为复数共轭的两列波。

## 2.1 波前的概念

例：平面波的波前。一系列平面波，传播方向平行于x-z面，与z轴成倾角 $\theta$ ，求波前 $z=0$ 面上的复振幅分布



三个波矢分量： $k_x = k \sin \theta$ ,  $k_y = 0$ ,  $k_z = k \cos \theta$

当 $\varphi_0 = 0$ 时： $\tilde{U}(x, y, z) = Ae^{ik(x \sin \theta + z \cos \theta)}$

在波前  $z=0$  上：

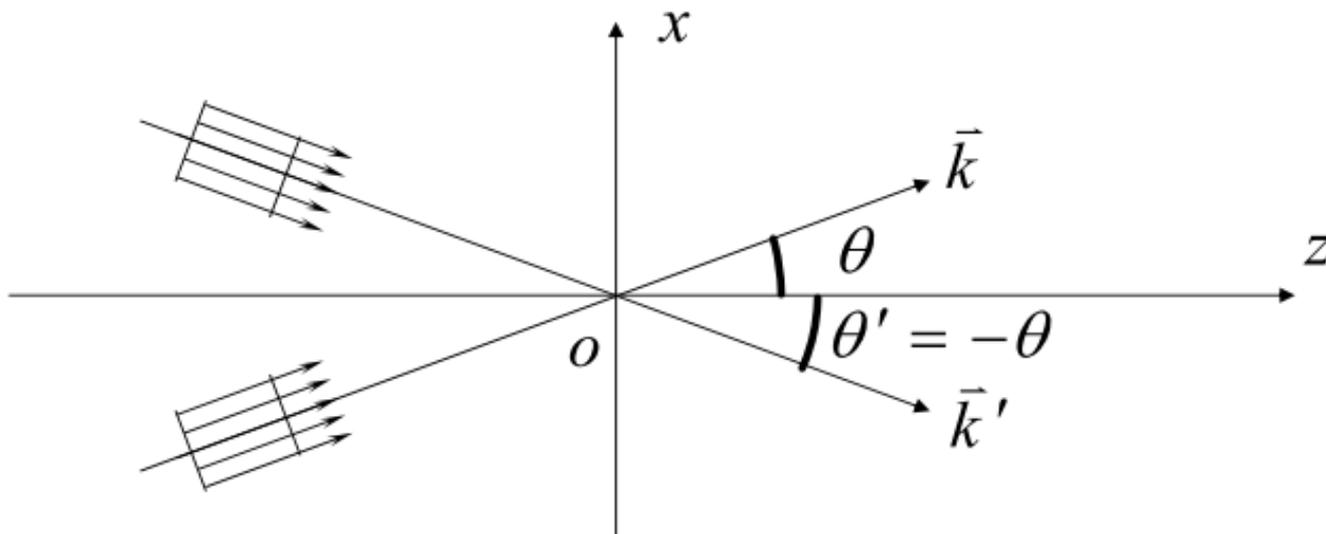
$$\tilde{U}(x, y) = Ae^{ikx \sin \theta}$$

## 2.1 波前的概念

上述平面波在波前  $z=0$  上的共轭波：

$$\tilde{U}^*(x, y) = Ae^{-ikx\sin\theta} = Ae^{ikx\sin(-\theta)}$$

$x$ - $z$  平面内倾角  $-\theta$  的平面波



## 2.1 波前的概念

### 关于共轭波

共轭波不是在波场中处处共轭，而仅仅是在波场中某一面（通常是接收屏平面）上点点共轭。

平面波的共轭波  $z = 0$

$$\tilde{U} = A(P) \exp[ik(x \sin \theta_1 + y \sin \theta_2)] \quad (\theta_1, \theta_2)$$

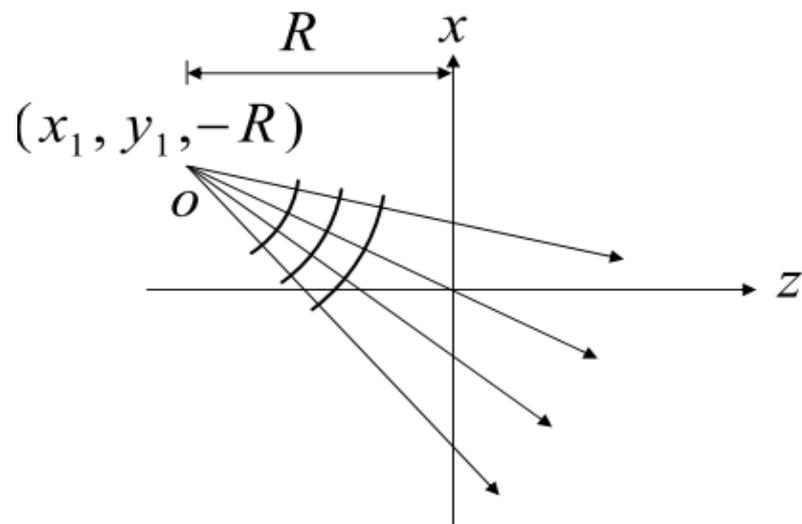
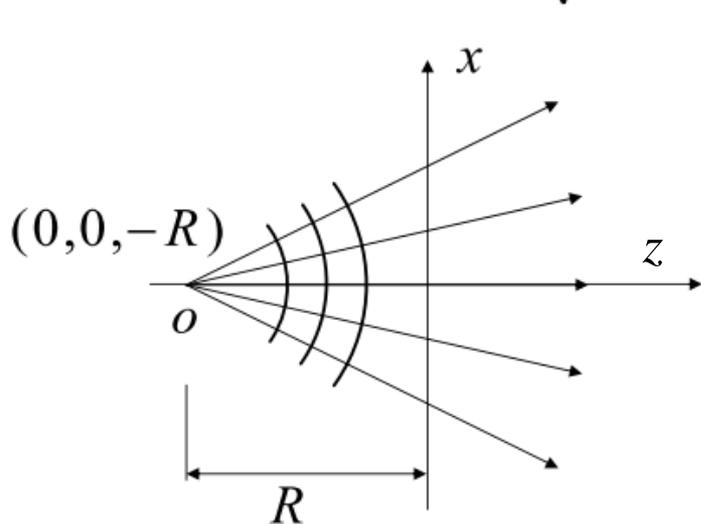
$$\tilde{U}^* = A(P) \exp\{ik[x \sin(-\theta_1) + y \sin(-\theta_2)]\} \quad (-\theta_1, -\theta_2)$$

由于上述角度是波矢与平面间的夹角，所以不能认为两列波的方向相反

## 2.1 波前的概念

例：与  $z=0$  平面距离为  $R$  的两个物点在此平面上产生的复振幅分布，一个物点在轴上，另一个物点在轴外

$$\tilde{U}(x, y) = \frac{a}{\sqrt{x^2 + y^2 + R^2}} e^{ik\sqrt{x^2 + y^2 + R^2}}$$

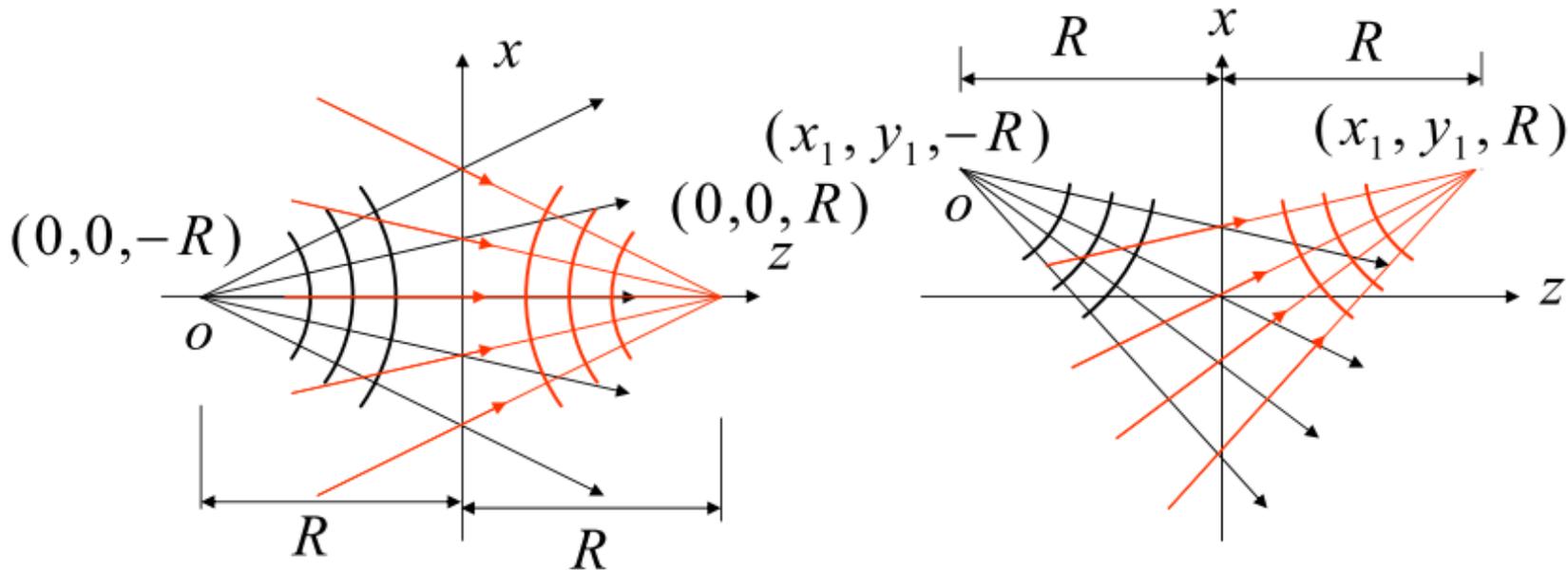


$$\tilde{U}(x, y) = \frac{a}{\sqrt{(x - x_1)^2 + (y - y_1)^2 + R^2}} e^{ik\sqrt{(x - x_1)^2 + (y - y_1)^2 + R^2}}$$

## 2.1 波前的概念

### 上述球面波的共轭波

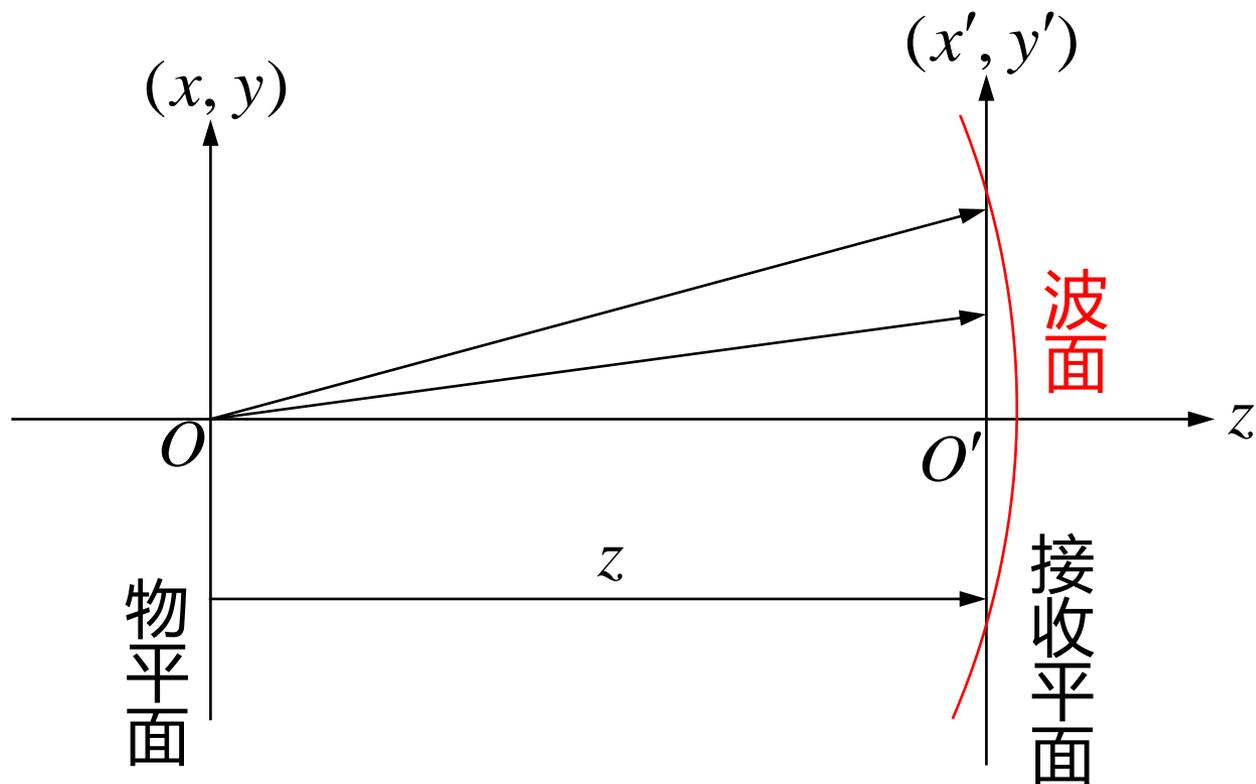
$$\tilde{U}(x, y) = \frac{a}{\sqrt{x^2 + y^2 + R^2}} e^{-ik\sqrt{x^2 + y^2 + R^2}}$$



$$\tilde{U}(x, y) = \frac{a}{\sqrt{(x-x_1)^2 + (y-y_1)^2 + R^2}} e^{-ik\sqrt{(x-x_1)^2 + (y-y_1)^2 + R^2}}$$

## 2.2 傍轴(paraxial)条件和远场(far field)条件 ( **轴上物点** )

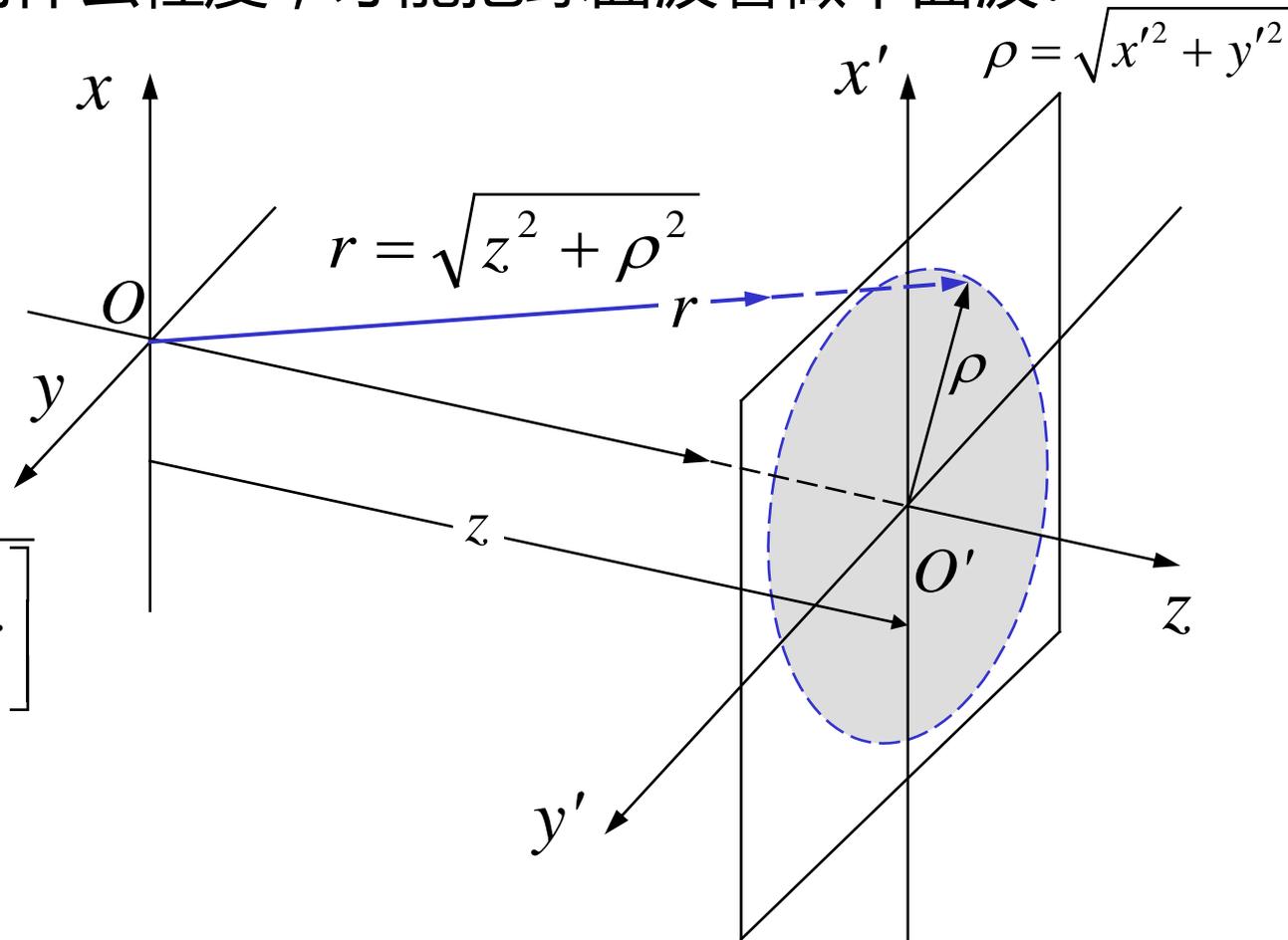
- 接收器通常都是平面屏，光源多是球面波
- 在接收屏上不同位置，相位、振幅都不同



## 2.2 傍轴条件和远场条件 (轴上物点)

问题：从物理（波动）的意义来考虑，点光源距离与波前线度之比达到什么程度，才能把球面波看做平面波？

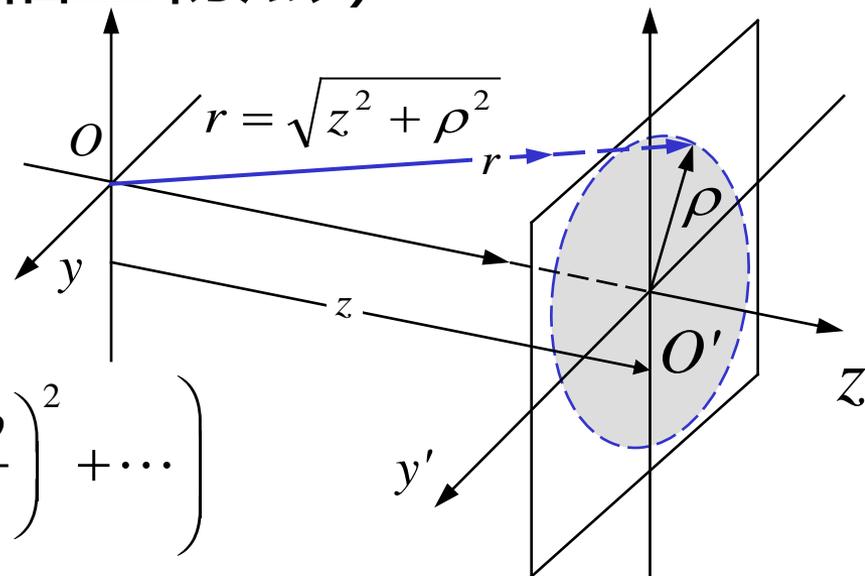
$$\begin{aligned}
 A(P) &= \frac{a}{\sqrt{z^2 + \rho^2}} \\
 &= \frac{a}{z} \frac{1}{\sqrt{1 + \left(\frac{\rho}{z}\right)^2}} \\
 &= \frac{a}{z \left[ 1 + \frac{1}{2} \left(\frac{\rho}{z}\right)^2 + \dots \right]} \\
 &\approx \frac{a}{z \left[ 1 + \frac{1}{2} \left(\frac{\rho}{z}\right)^2 \right]}
 \end{aligned}$$



## 2.2 傍轴条件和远场条件（轴上物点）

球面波的相位

$$\begin{aligned}\varphi(P) &= \varphi(x', y') = kr = k\sqrt{z^2 + \rho^2} \\ &= kz\sqrt{1 + \left(\frac{\rho}{z}\right)^2} = kz\left(1 + \frac{\rho^2}{2z^2} + \frac{\rho^2}{2z^2}\left(\frac{\rho}{z}\right)^2 + \dots\right) \\ &\approx k\left(z + \frac{\rho^2}{2z}\right)\end{aligned}$$



$$\begin{aligned}\tilde{U}(x', y') &\approx \frac{a}{z(1 + \rho^2 / 2z^2)} e^{ik(z + \rho^2 / 2z)} \\ &\approx \frac{a}{z} e^{ik(z + \rho^2 / 2z)}\end{aligned}$$

## 2.2 傍轴条件和远场条件（轴上物点）

傍轴条件  $\rho^2 / z^2 \ll 1$  或  $z^2 \gg \rho^2$

$$\begin{aligned}\tilde{U}(x', y') &\approx \frac{a}{z(1 + \rho^2 / 2z^2)} e^{ik(z + \rho^2 / 2z)} \\ &\approx \frac{a}{z} e^{ik(z + \rho^2 / 2z)}\end{aligned}$$

远场条件  $k\rho^2 / 2z^2 \ll \pi$  或  $z \gg \rho^2 / \lambda$

$$\begin{aligned}\tilde{U}(x', y') &\approx \frac{a}{z(1 + \rho^2 / 2z^2)} e^{ik(z + \rho^2 / 2z)} \\ &\approx \frac{a}{z(1 + \rho^2 / 2z^2)} e^{ikz}\end{aligned}$$

## 2.2 傍轴条件和远场条件（轴上物点）

### 傍轴条件和远场条件的关系

两条件相互独立，究竟哪个的限制更强与具体情况（波长）有关。在光波波段，往往是远场条件蕴含傍轴条件。

当两条件同时满足时：

$$\tilde{U}(x', y') \approx \frac{a}{z} e^{ikz}$$

即为正入射的平面波。

## 2.2 傍轴条件和远场条件（轴上物点）

例

$\lambda \sim 0.5 \mu\text{m}$ ,  $\rho \sim 1 \text{mm}$ , 估算满足傍轴条件、远场条件的距离

取  $\gg$  为 50 倍:

$$\text{傍轴: } z_1^2 = 50 \rho^2$$

$$z_1 = \sqrt{50} \rho \approx 7 \text{ mm}$$

远场蕴含傍轴

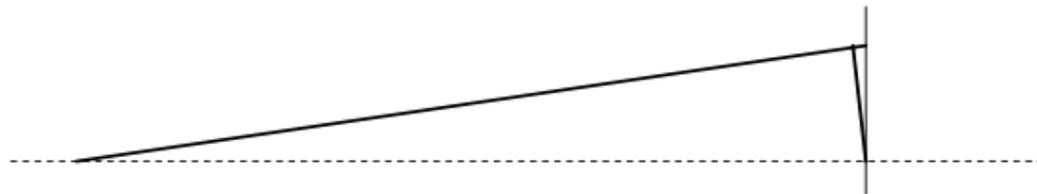
$$\text{远场: } z_2 = 50 \rho^2 / \lambda \approx 100 \text{ m}$$

$\lambda \sim 1 \text{m}$  (声波),  $\rho \sim 10 \text{cm}$ , 估算满足傍轴条件、远场条件的距离

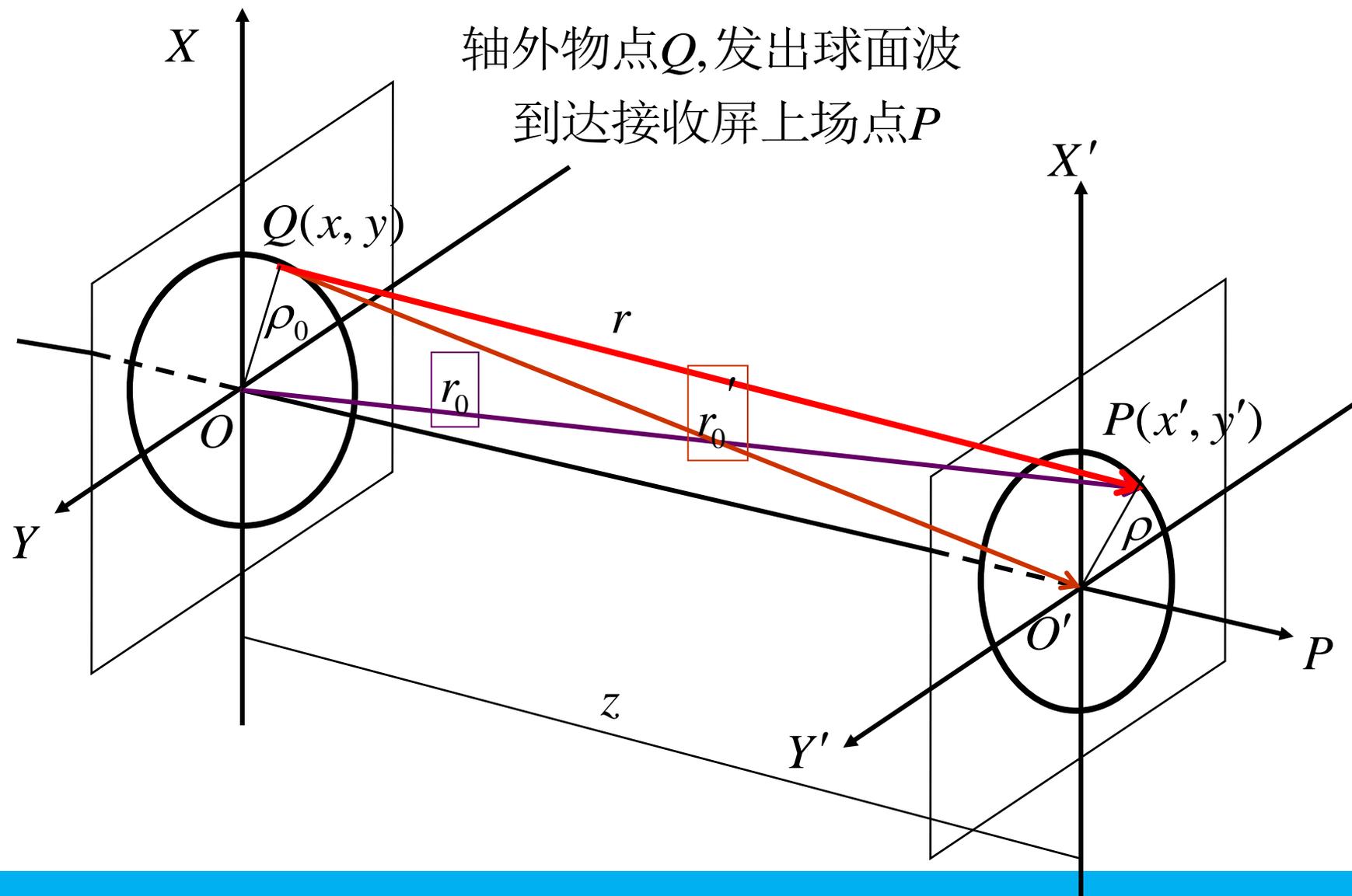
$$\text{傍轴: } z_1 = \sqrt{50} \rho \approx 70 \text{ cm}$$

傍轴蕴含远场

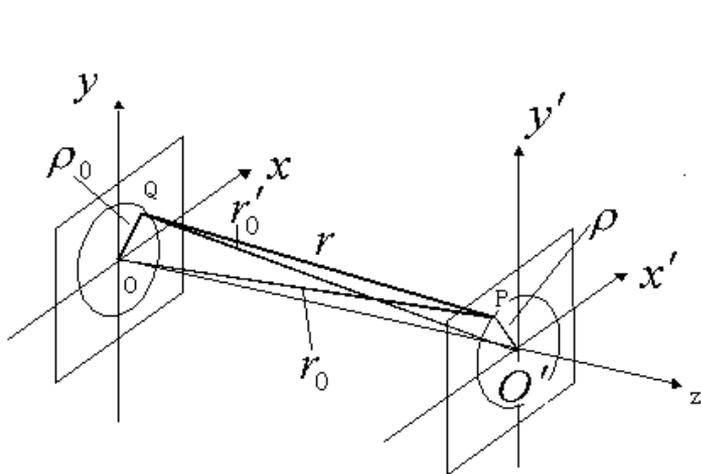
$$\text{远场: } z_2 = 50 \rho^2 / \lambda \approx 50 \text{ cm}$$



## 2.3 傍轴条件和远场条件 (轴外物点)



## 2.3 傍轴条件和远场条件（轴外物点）



$$r = \sqrt{(x - x')^2 + (y - y')^2 + z^2}$$

$$r_0 = \sqrt{\rho^2 + z^2} = \sqrt{x'^2 + y'^2 + z^2}$$

$$r'_0 = \sqrt{\rho_0^2 + z^2} = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$$

Q到O的距离  $\rho_0 = \sqrt{x^2 + y^2}$

物点场点都满足近轴条件时，有

$$r_0 \approx |z| + \frac{x'^2 + y'^2}{2|z|} \quad r'_0 \approx |z| + \frac{x^2 + y^2}{2|z|}$$

$$\begin{aligned}
 r &= \sqrt{(x-x')^2 + (y-y')^2 + z^2} \\
 &= |z| \sqrt{\frac{(x-x')^2}{z^2} + \frac{(y-y')^2}{z^2} + 1} \\
 &\approx |z| + \frac{x'^2 + y'^2}{2|z|} + \frac{x^2 + y^2}{2|z|} - \frac{xx' + yy'}{|z|}
 \end{aligned}$$

$$= r'_0 + \frac{x'^2 + y'^2}{2|z|} - \frac{xx' + yy'}{|z|}$$

$$r'_0 \approx |z| + \frac{x^2 + y^2}{2|z|}$$

或者

$$= r_0 + \frac{x^2 + y^2}{2|z|} - \frac{xx' + yy'}{|z|}$$

$$r_0 \approx |z| + \frac{x'^2 + y'^2}{2|z|}$$

## 2.3 傍轴条件和远场条件（轴外物点）

(1) 物点、场点同时满足傍轴条件： $x^2, y^2, x'^2, y'^2 \ll z^2$

$$\begin{aligned}\tilde{U}(x', y') &\approx \frac{a}{z} e^{ik(r_0 + \frac{x^2 + y^2}{2z})} e^{-i\frac{k}{z}(xx' + yy')} \\ &\approx \frac{a}{z} e^{ik(r'_0 + \frac{x'^2 + y'^2}{2z})} e^{-i\frac{k}{z}(xx' + yy')}\end{aligned}$$

(2) 场点满足傍轴条件，物点同时满足傍轴和远场条件：

$$x^2, y^2, x'^2, y'^2 \ll z^2 \qquad \frac{x^2}{\lambda}, \frac{y^2}{\lambda} \ll z$$

$$\tilde{U}(x', y') \approx \frac{a}{z} e^{ikr_0} e^{-i\frac{k}{z}(xx' + yy')}$$

## 2.3 傍轴条件和远场条件（轴外物点）

(3) 物点满足傍轴条件，场点同时满足傍轴和远场条件：

$$x^2, y^2, x'^2, y'^2 \ll z^2 \quad \frac{x'^2}{\lambda}, \frac{y'^2}{\lambda} \ll z$$

$$\tilde{U}(x', y') \approx \frac{a}{z} e^{ikr_0'} e^{-i\frac{k}{z}(xx' + yy')} \quad \text{位相是 } x', y' \text{ 的线性函数}$$

接收平面上—斜入射的平面波，波矢方向是物点到接收平面中心的连线，其方向余弦是：

$$\cos \alpha' = -\frac{x}{z}, \quad \cos \beta' = -\frac{y}{z}$$

沿  $QO'$  方向。

傍轴条件、远场条件可看着球面波向平面波的转化。

## 2.4 高斯光束 ( Gaussian beam )

光学谐振腔(optical resonant cavity)内能够稳定存在的一种光场，其复振幅描述为：

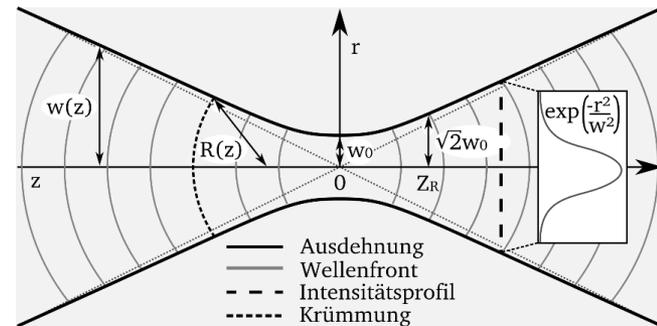
$$\tilde{U}(x, y, z) = \frac{A}{\omega(z)} e^{-\frac{x^2 + y^2}{\omega^2(z)}} e^{-ik[\frac{x^2 + y^2}{2r(z)} + z] + i\varphi(z)}$$

其中：  $\omega(z) = \omega_0 \left( 1 + \frac{\lambda^2 z^2}{\pi \omega_0^4} \right)^{1/2}$

光束有效半径

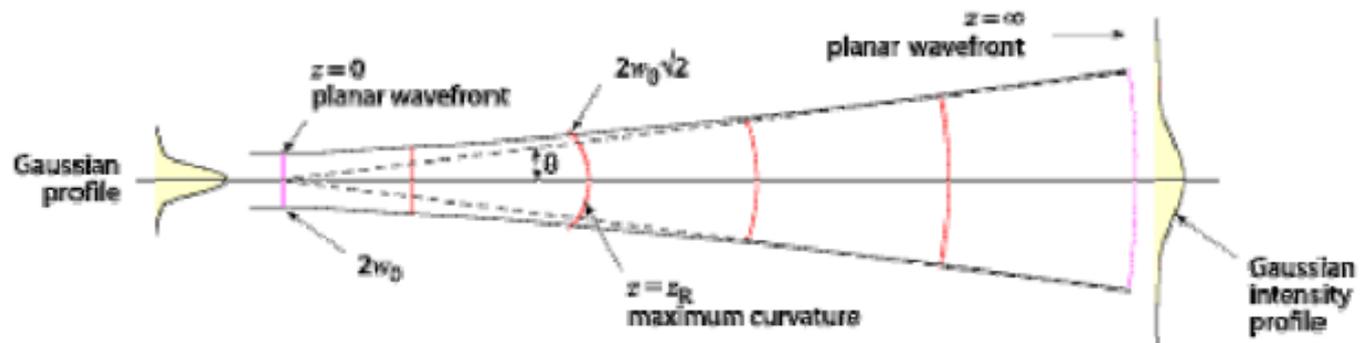
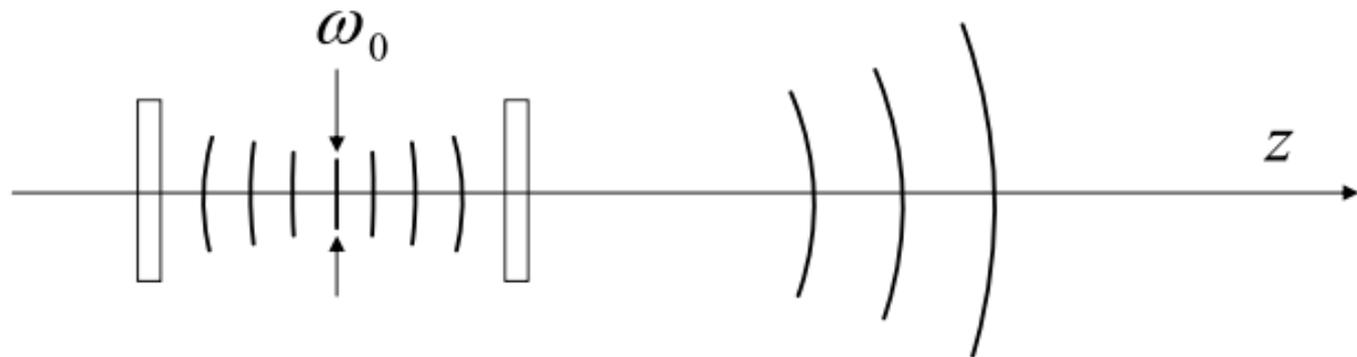
$$r(z) = z \left( 1 + \frac{\pi \omega_0^4}{\lambda^2 z^2} \right)$$

$\omega = \omega_0$  时光束最细



$\omega_0$  : 束腰 (beam waist) 位置取决于谐振腔的特性

## 2.4 高斯光束 ( Gaussian beam )



# 本节重点

1. 波前的概念
2. 共轭波的概念和特性
3. 傍轴条件和远场条件的判断方法

# 作业

P159-160 --1, 2

**重排版 : P117 --1,2**

思考题 :

1、请思考波动光学的傍轴条件和几何光学的傍轴条件是否相同？