

# 第五章 傅里叶变换光学

## 第一节 衍射系统的屏函数和相因子判断法

## 5.1 衍射系统的屏函数和相因子判断法

### 5.1.1 傅里叶变换光学概述

### 5.1.2 衍射系统及其屏函数

### 5.1.3 相因子分析法

### 5.1.4 相位衍射元件的位相变换函数及分析

# 5.1.1 傅里叶变换光学概述

## 现代光学的三件大事

- 全息术—1948年
- 像质评价的传递函数—1955年
- 激光器—1960年



Joseph Fourier  
( 1768-1830 )  
法国科学家  
研究领域：数学、物  
理、历史

## 傅里叶变换光学的基本思想

引入**变换**的概念，将数学上周期信号的傅里叶级数展开应用于光学，对应于将复杂的图像分解为一系列单频信息的合成。

## 主要内容

- ( 1 ) 光场的**空间频谱**—**时间频谱**的变换 ( 傅里叶光谱仪 )
- ( 2 ) 成像系统中存在的变换关系—物像关系 ( 光学空间滤波、光学信息处理、光学传递函数、波前再现和全息术 )

## 实现途径

物理器件、物理效应、和物理装置。

- 傅里叶光学的基本概念起源于19世纪后期。20世纪60年代激光问世后，迅速发展为一门新的光学学科。
- 基本思想：用**频谱**的语言分析物面的信息，用改变频谱的手段来处理信息。
- 傅里叶光学是信息光的理论基础。
- 光波在传递信息过程中，伴随能量的传递。  
**有效利用光辐射的能量：**  
照明工程、激光武器、激光加工、太阳能利用  
**考虑包含光信息的光场分布在传递过程中所发生的变化：**  
光信息的记录、显示和测量，光信息的处理等

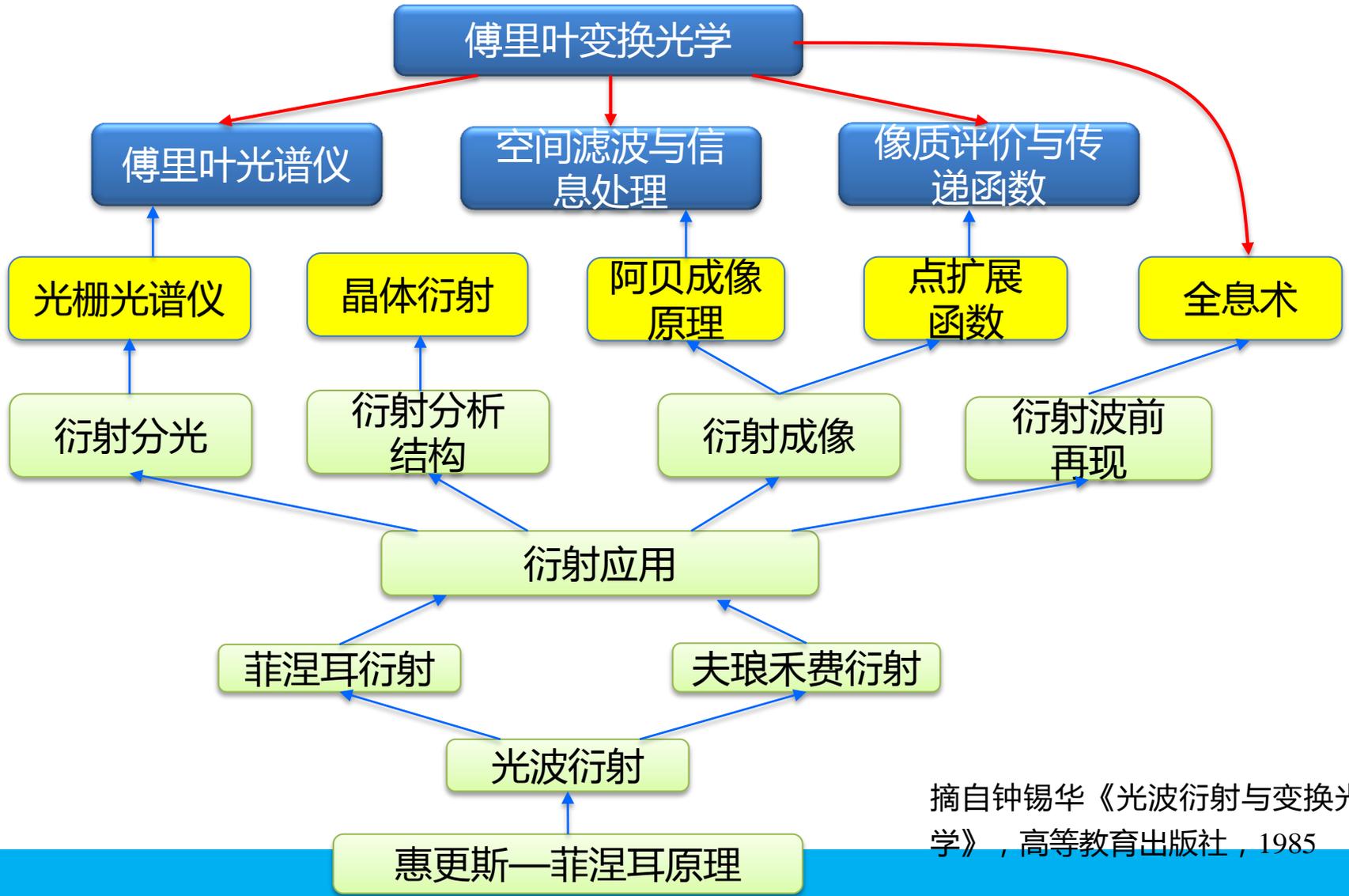
## 用变换的观点看成像和光谱



- 光的衍射和干涉最基本的方法: [光的相干叠加](#)。
- 另外一个角度: 入射波场, 遇到障碍物之后, 波场中各种物理量重新分布, 相当于“[波前\(函数\)重构](#)”。衍射障碍物将简单的入射场变换成了复杂的衍射场。
- →可以从障碍物对波场的(数学)[变换](#)作用, 来分析衍射。
- →从更广义的角度, 不仅仅是相干波场的障碍物, 非相干系统中的一切使波场或者波面产生改变的因素, 它们的作用都可以应用变换的方法处理。

# 5.1.1 傅里叶变换光学概述

## 傅里叶变换光学与经典波动光学的关系 (衍射)



摘自钟锡华《光波衍射与变换光学》，高等教育出版社，1985

## 5.1.2 衍射系统及其屏函数

### 衍射屏、照明空间和场

#### 衍射屏

能使波前的复振幅（**波前函数**）发生改变的物，统称为**衍射屏**。

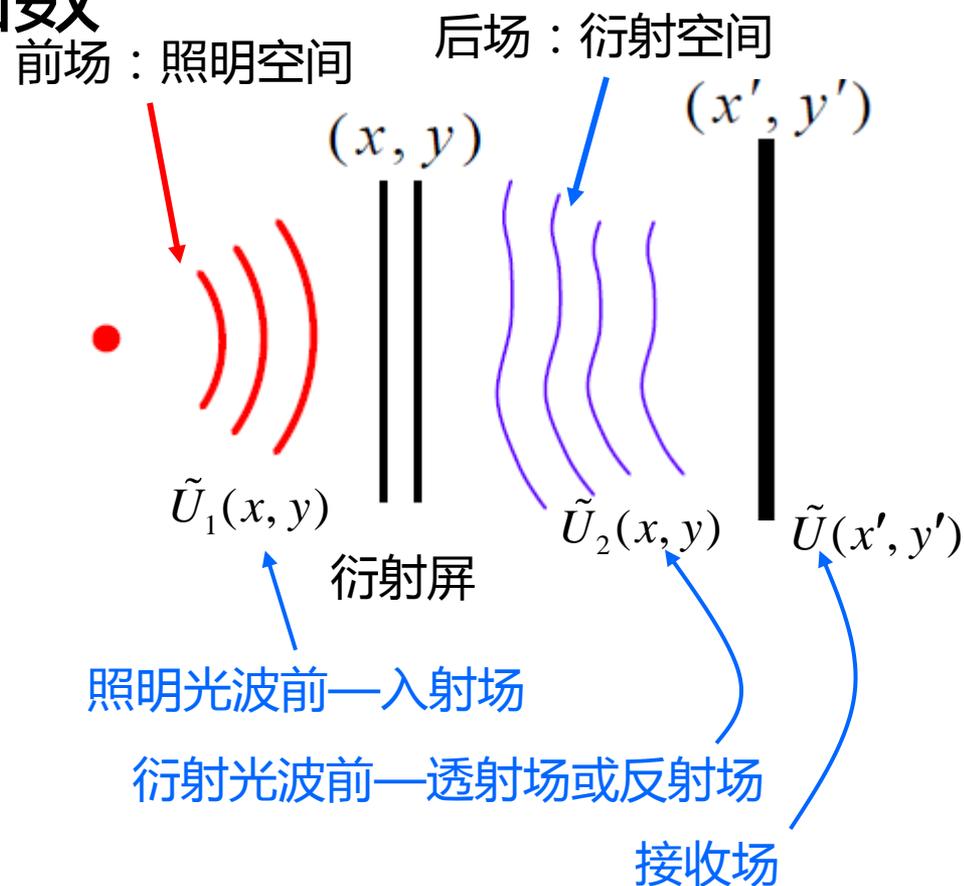
#### 照明空间

衍射屏将波的空间分为前场和后场两部分。前场为照明空间，后场为衍射空间。

#### 入射场、透射场与接收场

波在衍射屏的前后表面处的复振幅或波前函数分别称为入射场、透射场（或反射场），接收屏上的复振幅为接收场。

衍射系统贯穿波前变换



## 5.1.2 衍射系统及其屏函数

### 屏函数及其作用

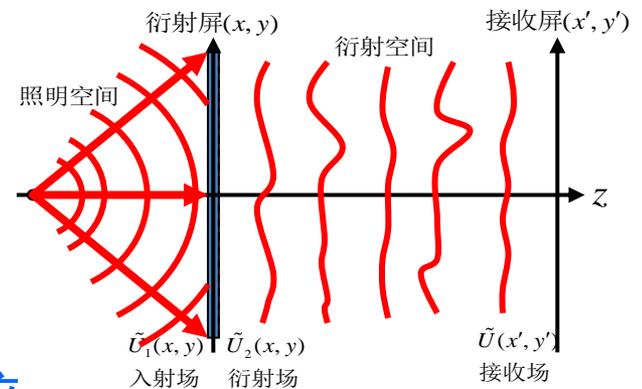
衍射屏的作用是使入射场转换为透射场（或反射场）。用函数表示，就是衍射屏的**透过率**或**反射率**函数，统称**屏函数**。

$$\text{衍射屏函数 } \tilde{t}(x, y) = \frac{\tilde{U}_2(x, y)}{\tilde{U}_1(x, y)}$$

$$\tilde{t}(x, y) = \boxed{t(x, y)} \exp[i\varphi_t(x, y)]$$

屏函数的**模**。

屏函数的幅角，即**相位**。



模为常数的衍射屏称为**相位型**的，如透镜、棱镜等。

幅角为常数的衍射屏称为**振幅型**的，如单缝、圆孔等。

**思考**：黑白光栅和正弦光栅是什么类型的衍射屏？二者有何区别？

## 5.1.3 相因子分析法

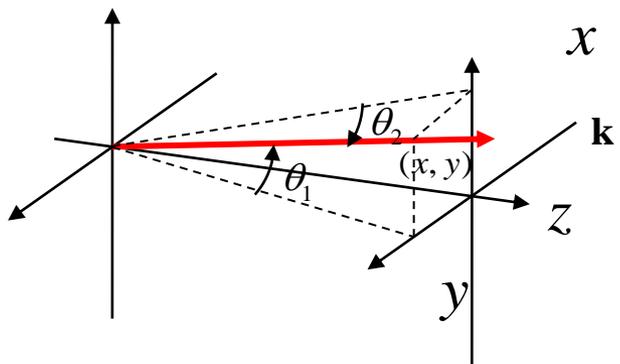
### 相因子分析法的基本思路

- (1) 若已知衍射屏的屏函数，就可以确定衍射场，进而完全确定接收场。
- (2) 但由于衍射屏的复杂性以及衍射积分求解的困难，多数情况下解析的完全确定屏函数几乎是不可能的。
- (3) 因此，只能采取一定的近似方法获取衍射场的主要特征。
- (4) 如果知道了屏函数的相位，则能通过研究波的相位改变来确定波场的变化。这种方法称为相因子判断法。
- (5) 分析条件：一般在傍轴近似下进行判断。
- (6) **出发点：平面波与球面波的波动方程的表达形式。**
- (7) 认为透镜和棱镜对光的吸收处处相等或无吸收，可忽略振幅的变化，认为是相位型衍射屏。

**相因子分析法，简单的说，就是根据波前函数的相因子来判断波场的特性，分析衍射场的主要特征。**

## 5.1.3 相因子分析法

### 近轴条件下典型光波场在平面波前(x,y)上的相因子



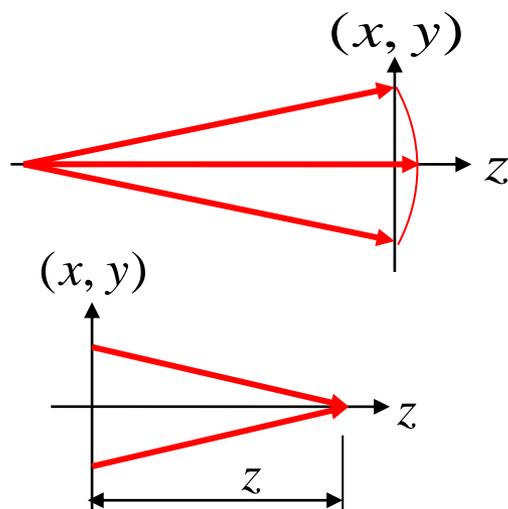
**平面波**  $\exp[ik(\sin \theta_1 x + \sin \theta_2 y)]$

特殊情况1—传播方向平行于X-Z平面( $\theta_2=0$ )

$$\exp(ik \sin \theta_1 x)$$

特殊情况2—传播方向平行于X-Z平面( $\theta_1=\theta_2=0$ )

1



### 轴上物点球面波

**发散**

$$\exp\left[ik \frac{x^2 + y^2}{2z}\right]$$

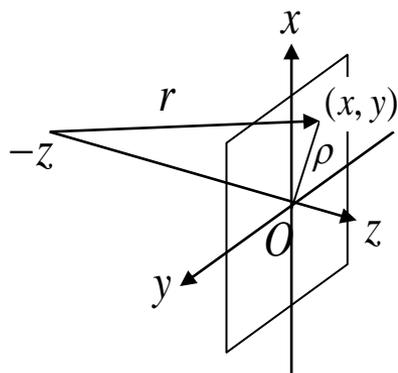
**会聚**

$$\exp\left[-ik \frac{x^2 + y^2}{2z}\right]$$

## 5.1.3 相因子分析法

### 近轴条件下典型光波场在平面波前(x,y)上的相因子

#### 轴上物点球面波(续)



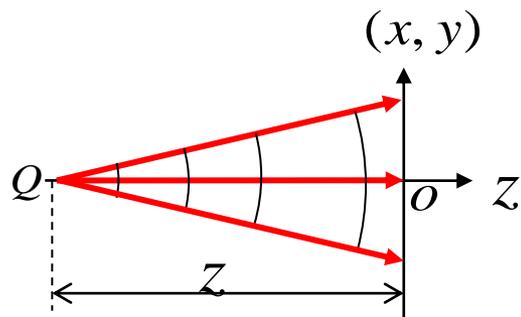
$$r = \sqrt{z^2 + \rho^2} = z \sqrt{1 + \frac{\rho^2}{z^2}} = z \left(1 + \frac{1}{2} \frac{\rho^2}{z^2}\right)$$

$$(1+x)^\alpha \approx 1 + \frac{\alpha}{2} x, \quad (x \rightarrow 0)$$

$$\exp[ikr] = \exp[ikz] \exp\left[ik \frac{x^2 + y^2}{2z}\right]$$

(1) 若取  $z=0$  处相位为 0, 即以原点为相位零点, 则  $xoy$  平面上点  $(x, y)$  的相位因子为

$$\exp\left[ik \frac{x^2 + y^2}{2z}\right]$$



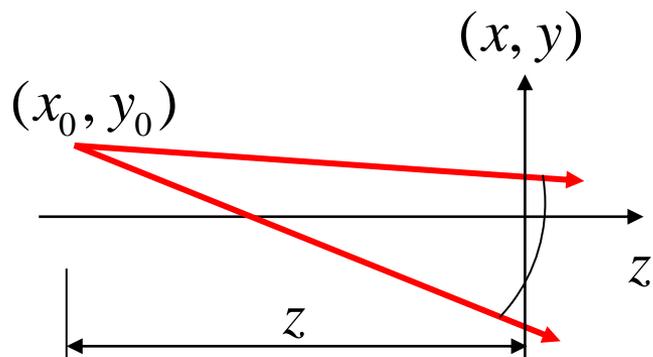
(2) 以物点相位为 0,  $xoy$  平面上点  $(x, y)$  的相位因子为

$$\exp\left[ikz + ik \frac{x^2 + y^2}{2z}\right]$$

## 5.1.3 相因子分析法

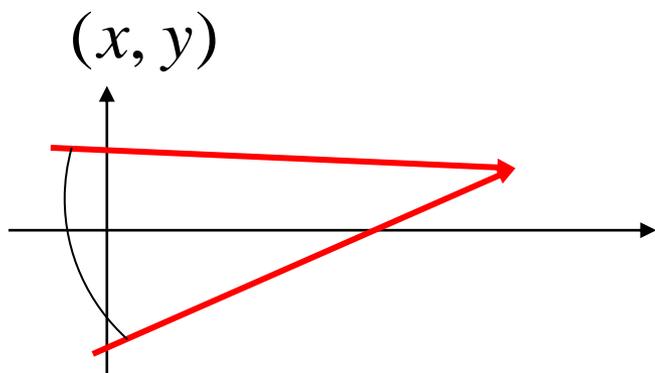
### 近轴条件下典型光波场在平面波前(x,y)上的相因子

#### 轴外物点球面波



发散球面波

$$\exp\left[ik\left(\frac{x^2 + y^2}{2z} - \frac{xx_0 + yy_0}{z}\right)\right]$$



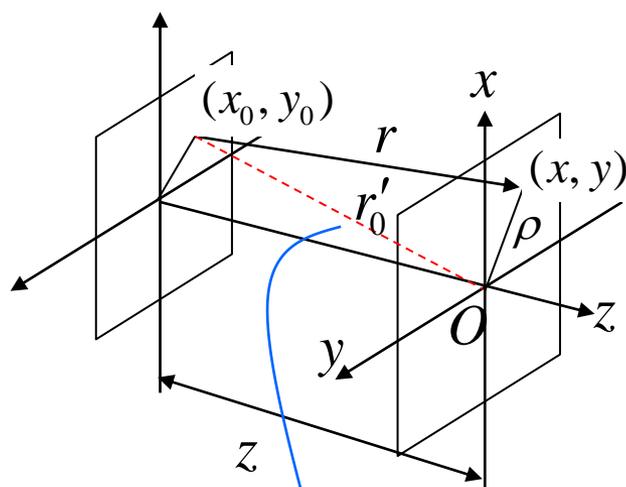
会聚球面波

$$\exp\left[-ik\left(\frac{x^2 + y^2}{2z} - \frac{xx_0 + yy_0}{z}\right)\right]$$

## 5.1.3 相因子分析法

### 近轴条件下典型光波场在平面波前(x,y)上的相因子

#### 轴外物点波面相因子的计算



近轴条件  $\Rightarrow r_0 \approx z$

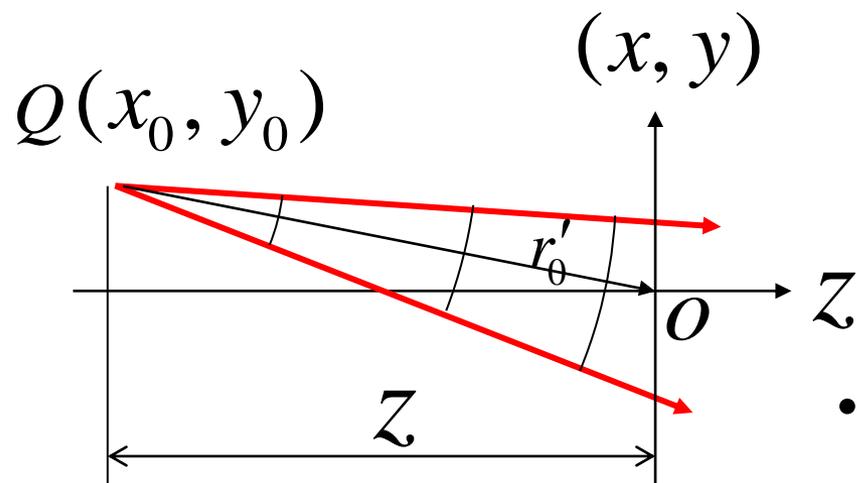
$$\begin{aligned}
 r &= \sqrt{(x-x_0)^2 + (y-y_0)^2 + z^2} \\
 &= \sqrt{z^2 + x_0^2 + y_0^2 + x^2 + y^2 - 2(xx_0 + yy_0)} \\
 &= r_0' \sqrt{1 + \frac{x^2 + y^2}{r_0'^2} - \frac{2(xx_0 + yy_0)}{r_0'^2}} \\
 &\approx r_0' \left( 1 + \frac{x^2 + y^2}{2r_0'^2} - \frac{xx_0 + yy_0}{r_0'^2} \right) \\
 &\approx r_0' + \frac{x^2 + y^2}{2z} - \frac{xx_0 + yy_0}{z}
 \end{aligned}$$

$$\exp[ikr] = \exp[ikr_0'] \exp\left[ik\left(\frac{x^2 + y^2}{2z} - \frac{xx_0 + yy_0}{z}\right)\right]$$

## 5.1.3 相因子分析法

### 近轴条件下典型光波场在平面波前(x,y)上的相因子

#### 轴外物点波面相因子的计算



- 以**原点**相位为0 ( z=0处相位为0 ) , xoy平面上点 ( x , y ) 的位相因子

$$\exp\left[ik\left(\frac{x^2 + y^2}{2z} - \frac{xx_0 + yy_0}{z}\right)\right]$$

- 以**物点**相位为0 , xoy平面上点 ( x , y ) 的相位因子

$$\exp\left[ikr'_0 + ik\left(\frac{x^2 + y^2}{2z} - \frac{xx_0 + yy_0}{z}\right)\right]$$

# 5.1.4 相位衍射元件的位相变换函数及分析

## 透镜的位相变换函数

设透镜的有效口径为 $D$ ，则透镜的位相变换函数为

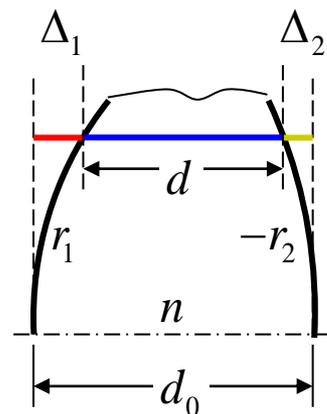
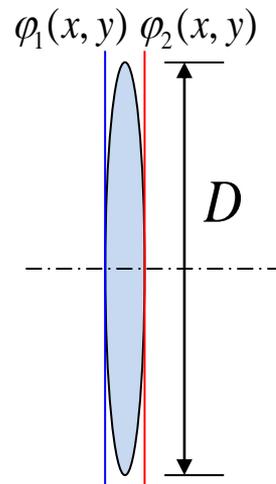
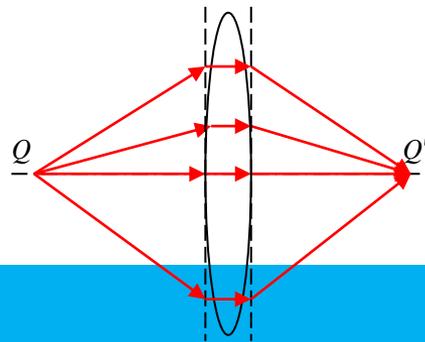
$$\tilde{t}_L = \frac{A_2}{A_1} \exp[i(\varphi_2 - \varphi_1)] = \begin{cases} a(x, y) e^{i\varphi_L(x, y)}, & r < \frac{D}{2} \\ 0, & r > \frac{D}{2} \end{cases}$$

若忽略透镜的吸收，即  $a(x, y) = A_2 / A_1 = 1$

则有  $\tilde{t}_L(x, y) = \exp[i\varphi_L(x, y)] = \exp\{i[\varphi_2(x, y) - \varphi_1(x, y)]\}$

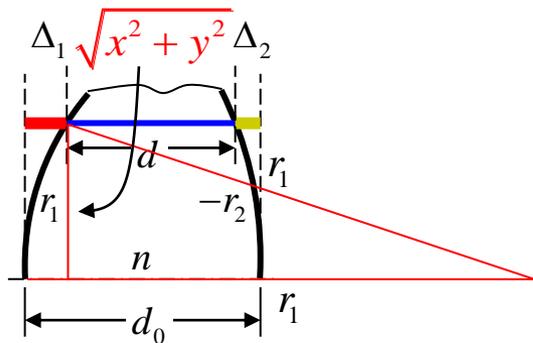
是位相型变换函数，其作用有二：（1）光瞳；（2）波面变换

进行计算的条件：**傍轴近似**，入射波前、出射波前取平面，此时近似认为透镜中的光波波矢平行于光轴。



# 5.1.4 相位衍射元件的位相变换函数及分析

## 透镜位相变换函数的计算



$$\varphi_0 = \frac{2\pi}{\lambda} n d_0$$

从图上可以求得光波经透镜后的相位差

$$\begin{aligned} \varphi_L(x, y) &= \frac{2\pi}{\lambda} [\Delta_1 + \Delta_2 + n d(x, y)] \\ &= \frac{2\pi}{\lambda} [\Delta_1 + \Delta_2 + n(d_0 - \Delta_1 - \Delta_2)] \\ &= \varphi_0 - \frac{2\pi}{\lambda} (n-1)(\Delta_1 + \Delta_2) \end{aligned}$$

$$\frac{x^2 + y^2}{r_1^2} \rightarrow 0 \text{ 可用 } (1+x)^\alpha \approx 1 + \frac{\alpha}{2}x, (x \rightarrow 0)$$

傍轴条件下，

$$\begin{aligned} \Delta_1(x, y) &= r_1 - \sqrt{r_1^2 - (x^2 + y^2)} = r_1 \left(1 - \sqrt{1 - \frac{x^2 + y^2}{r_1^2}}\right) \approx \frac{x^2 + y^2}{2r_1} \\ \Delta_2(x, y) &= -r_2 - \sqrt{r_2^2 - (x^2 + y^2)} \approx -\frac{x^2 + y^2}{2r_2} \end{aligned}$$

$$\varphi_L(x, y) = \varphi_0 - \frac{2\pi}{\lambda} \frac{n-1}{2} \left(\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2}\right) (x^2 + y^2) = \varphi_0 - k \frac{x^2 + y^2}{2F} \quad F = \frac{1}{(n-1)\left(\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2}\right)}$$

## 5.1.4 相位衍射元件的位相变换函数及分析

### 透镜位相变换函数的计算（续）

$$\varphi_L(x, y) = \varphi_0 - \frac{2\pi}{\lambda} \frac{n-1}{2} \left( \frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right) (x^2 + y^2) = \varphi_0 - k \frac{x^2 + y^2}{2F} \quad F = \frac{1}{(n-1) \left( \frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right)}$$



位相变换函数

$$\tilde{t}_L(x, y) = \exp(i\varphi_0) \exp\left[-ik \frac{x^2 + y^2}{2F}\right] = \exp(i\varphi_0) \exp[i\varphi_L]$$

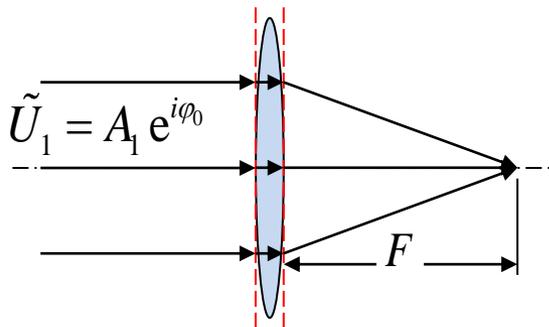
相因子  $\varphi_L = -k \frac{x^2 + y^2}{2F}$

常数因子对相位变换不起作用，可以忽略。

# 5.1.4 相位衍射元件的位相变换函数及分析

## 透镜对波面的变换——平面波入射

### 平行光轴入射的平面波



入射场：平面波  $\tilde{U}_1 = A_1 e^{i\varphi_0}$

$$\varphi_L = -k \frac{x^2 + y^2}{2F}$$

出射场：

$$\tilde{U}_2 = \tilde{U}_1 \tilde{t}_L(x, y) = A_1 e^{i\varphi_0} e^{-ik \frac{x^2 + y^2}{2F}} = A_1 e^{-ik \frac{x^2 + y^2}{2F} + i\varphi_0}$$

出射场特征：汇聚到轴上  $F$  处的球面波，焦距  $f = F$ 。

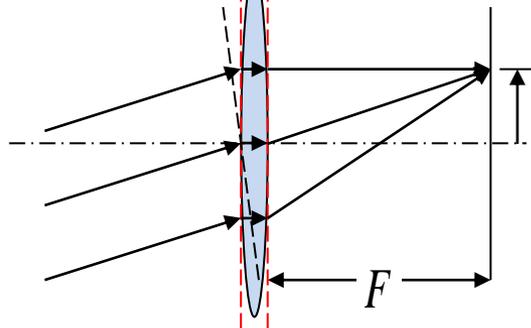
### 斜入射的平面波

对照

$$\exp\left[ik\left(\frac{x^2 + y^2}{2z} - \frac{xx_0 + yy_0}{z}\right)\right]$$

$$\tilde{U}_1 = A_1 e^{ik(x \sin \theta_1 + y \sin \theta_2)}$$

入射场： $\tilde{U}_1 = A_1 e^{ik(x \sin \theta_1 + y \sin \theta_2)}$

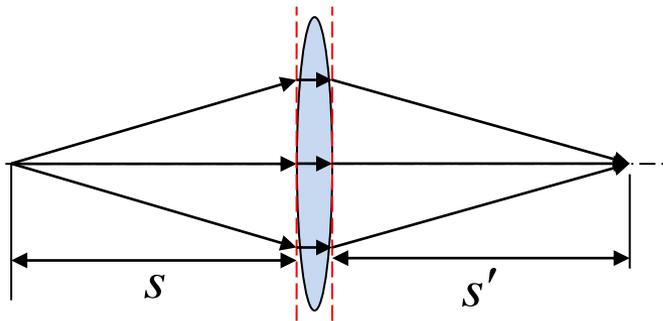


出射场： $\tilde{U}_2 = A_1 e^{-ik\left[\frac{x^2 + y^2}{2F} - (x \sin \theta_1 + y \sin \theta_2)\right]}$   
 $= A_1 e^{-ik\left[\frac{x^2 + y^2}{2F} - \frac{x F \sin \theta_1 + y F \sin \theta_2}{F}\right]}$

出射场特征：汇聚到轴上  $(F \sin \theta_1, F \sin \theta_2, F)$  处的球面波。

# 5.1.4 相位衍射元件的位相变换函数及分析

## 透镜对波面的变换—球面波入射



入射场：球面波  $\tilde{U}_1 = A_1 e^{ik \frac{x^2+y^2}{2s}}$

出射场：  
 $\tilde{U}_2 = A_1 e^{ik \frac{x^2+y^2}{2s}} e^{-ik \frac{x^2+y^2}{2F}}$

$$= A_1 e^{-ik \left( \frac{x^2+y^2}{2F} - \frac{x^2+y^2}{2s} \right)}$$

$$= A_1 e^{-ik \frac{x^2+y^2}{2} \left( \frac{1}{F} - \frac{1}{s} \right)}$$

出射场特征：汇聚到轴上  $s'$  处的球面波。

球心位置  $s' = \left( \frac{1}{F} - \frac{1}{s} \right)^{-1} = \frac{sF}{s-F} \longrightarrow \frac{F}{s} + \frac{F}{s'} = 1$

Gauss 公式

# 5.1.4 相位衍射元件的位相变换函数及分析

## 棱镜的相位变换函数

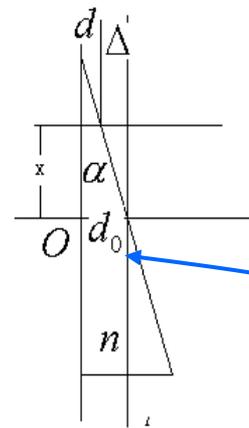
对于薄的楔形棱镜，可以得到

$$\begin{aligned}\varphi_P(x, y) &= \frac{2\pi}{\lambda} (\Delta + nd) = \frac{2\pi}{\lambda} (\Delta + nd_0 - n\Delta) \\ &= \varphi_0 - \frac{2\pi}{\lambda} (n-1)\Delta\end{aligned}$$

其中  $\varphi_0 = \frac{2\pi}{\lambda} nd_0$        $\Delta = \alpha x$

相因子  $\varphi_P(x, y) = -k(n-1)\alpha x$

位相变换函数  $\tilde{t}_P(x, y) = \exp[-ik(n-1)(\alpha_1 x + \alpha_2 y)]$



$d_0$ —棱镜中心处的厚度

# 5.1.4 相位衍射元件的位相变换函数及分析

## 棱镜的相位变换作用

轴上物点与棱镜之间的距离为  $s$ ，考虑一维情况。

入射波前函数（球面波）  $\tilde{U}_1 = A_1 e^{ik \frac{x^2+y^2}{2s}}$

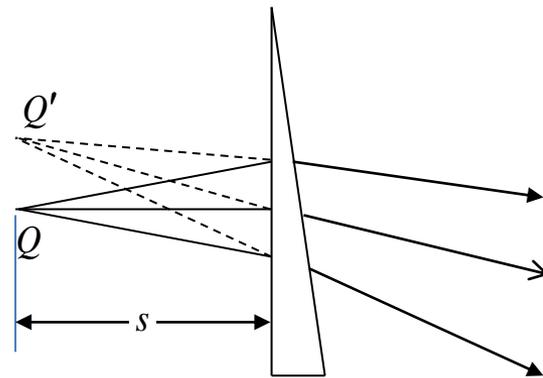
出射波前函数  $\tilde{U}_2 = \tilde{U}_1 \tilde{t}_p = A_1 e^{ik \frac{x^2+y^2}{2s}} e^{-ik(n-1)(\alpha_1 x + \alpha_2 y)}$

$$= A_1 e^{ik \left[ \frac{x^2+y^2}{2s} - \frac{(n-1)s(\alpha_1 x + \alpha_2 y)}{s} \right]} \longrightarrow \text{波前函数标准化}$$

对比轴外物点发散球面波的相关因子表达式  $\exp\left[ ik \left( \frac{x^2 + y^2}{2z} - \frac{xx_0 + yy_0}{z} \right) \right]$

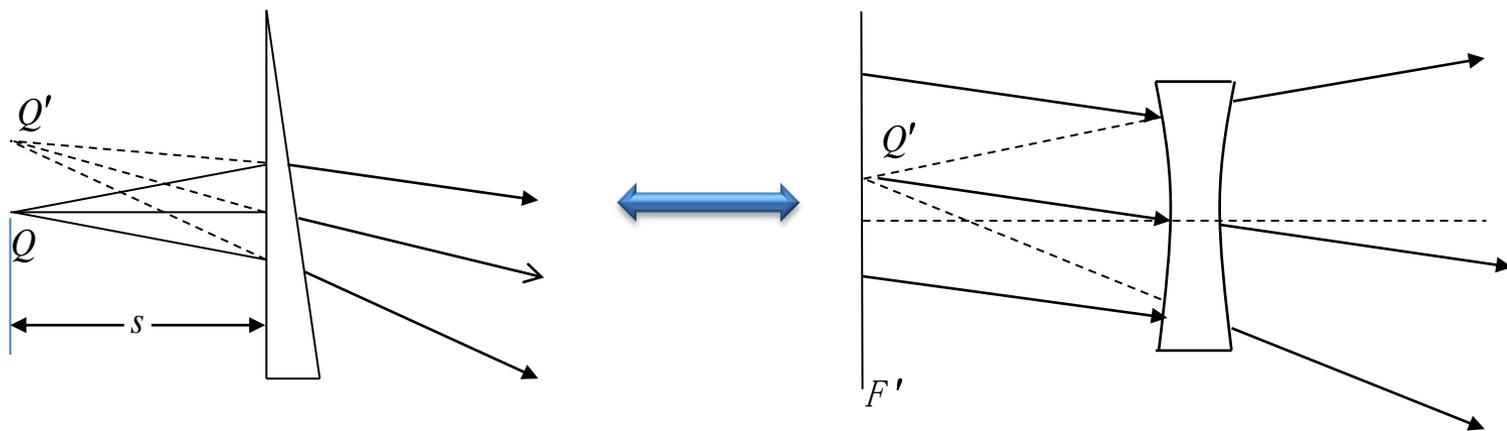
可以得到出射波前函数代表的是从轴外点源发出的发散球面波，点源  $Q'$  的位置为

$$\begin{cases} x' = (n-1)\alpha_1 s \\ y' = (n-1)\alpha_2 s \\ z = s \end{cases}$$



## 5.1.4 相位衍射元件的位相变换函数及分析

### 棱镜的相位变换的一种等效观点



以另一种思路考虑棱镜的相位变换函数，将相因子对调：

$$\tilde{U}_2 = A_1 e^{-ik(n-1)(\alpha_1 x + \alpha_2 y)} \cdot e^{-ik \frac{x^2 + y^2}{2(-s)}} = \tilde{U}_{el} \cdot \tilde{t}_{eL}$$

可以认为是一个焦距为 $-s$ 的发散透镜，作用于一束偏向角为 $\{(n-1)\alpha_1, (n-1)\alpha_2\}$ 的平面波，最终形成一束从 $Q'$ 点发散的球面波。

# 5.1.4 相位衍射元件的位相变换函数及分析

## 傅里叶变换光学的总结

具体来说，对图像产生的复杂波前的傅里叶分析，其内容和特点主要包括以下几点：

- 出发点：二维波前决定三维波场，其特征主要体现在波前函数的相位因子上；
- 根据波前函数的相因子，可以判断波场的类型，分析其衍射场的主要特征。
- 傅里叶变换光学将复杂的衍射场分解为一些列不同方向、不同振幅的平面衍射波。
- 特定方向的平面衍射波作为一种载波，携带特定空间频率的光学信息。
  - 分析光信息—空间频谱的语言
  - 处理光信息—改变频谱的手段
  - 像质评价—频谱被改变的眼光

## 本节重点

1. 衍射系统和屏函数的概念（理解）
2. 平面波和球面波的相关因子表示法（记忆）
3. 透镜和棱镜的相关因子、透射函数及其作用（计算）

# 作业

P52-1,2,3

**重排版**：P293-1 , 2 , 3