



第5节《光的衍射》

- 一了解衍射的概念。
- 二 了解衍射与干涉 的区别。

第6节《夫琅禾费单缝 衍射》

- 一 理解夫琅禾费单缝 衍射条纹分布特征。
- 二 理解夫琅禾费单缝 衍射的半波带方法。





11-5 光的衍射 11-6夫琅禾费单缝衍射 11-5 光的衍射 惠更斯—菲涅耳原理

问题思考?



夜空的霓虹为何如此斑驳?

佛光呈现的原理又 是什么?

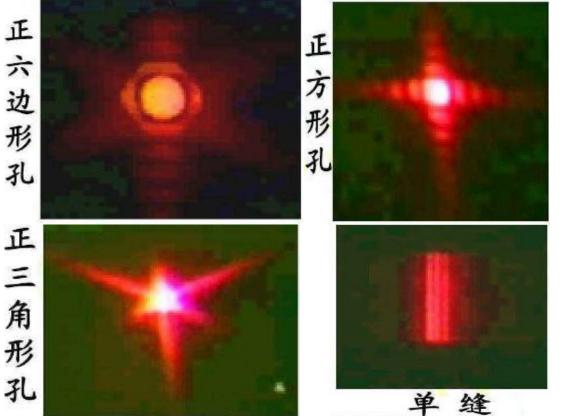
墙上斑驳的树影又是什么原理?





光的衍射——当光通过较宽的单逢时,表现为直线传播的性质。如,小孔成像。当光遇到接近光波波长的微小障碍物时,光出现衍射现象。

如,单缝衍射正

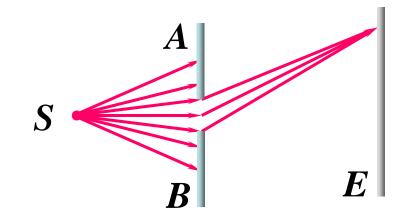


第十一章 光学

衍射通常分为两类

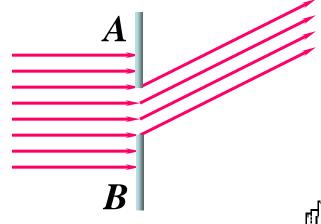
1. 菲涅耳衍射

光源、观察屏(或二者之一)到狭缝的距离有限,也称为近场衍射。



2. 夫琅禾费衍射

光源、观察屏到狭缝的距离均为无穷远,也称为远场衍射。





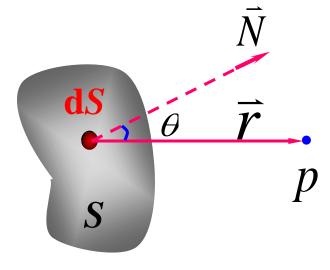
惠更斯—菲涅耳原理

从同一波前上各点发出的次波是相干波,经过传播在空间某点相遇时的叠加是相干叠加。

设波面 S 初相为p,其上面元 ds 在 P 点引起的振动为

$$dE = Fk(\theta) \frac{dS}{r} \cos(\omega t - \frac{2\pi r}{\lambda})$$

F比例系数, $k(\theta)$ 倾斜因子。







p点的合振动

$$E(p) = \int_{S} Fk(\theta) \frac{\cos(\omega t - 2\pi r/\lambda)}{r} dS$$

——惠更斯—菲涅耳原理数学表达式。

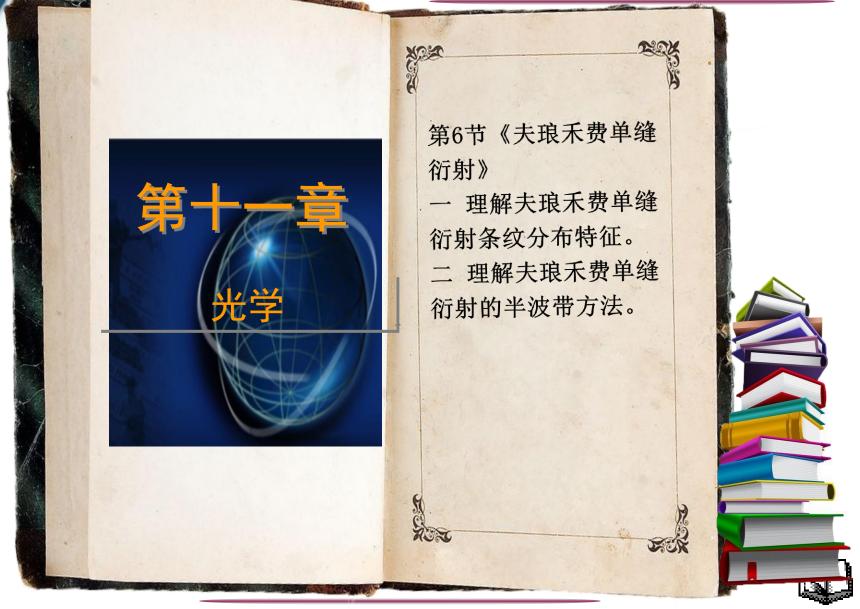
对于点光源发出的球面波,初相位可取为零,且倾斜因子

$$K(\theta) = \frac{1 + \cos \theta}{2}$$

菲涅耳假设,当 $\theta \ge \pi/2$ 时, $K(\theta) = 0$,可以说明次波为什么不会向后退。



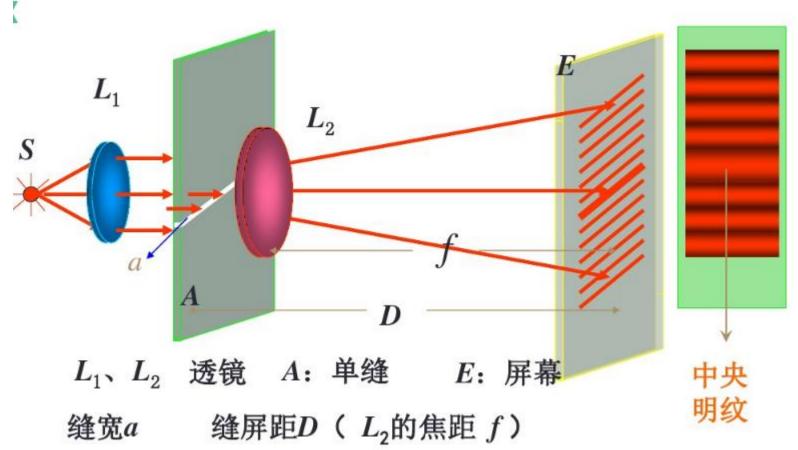






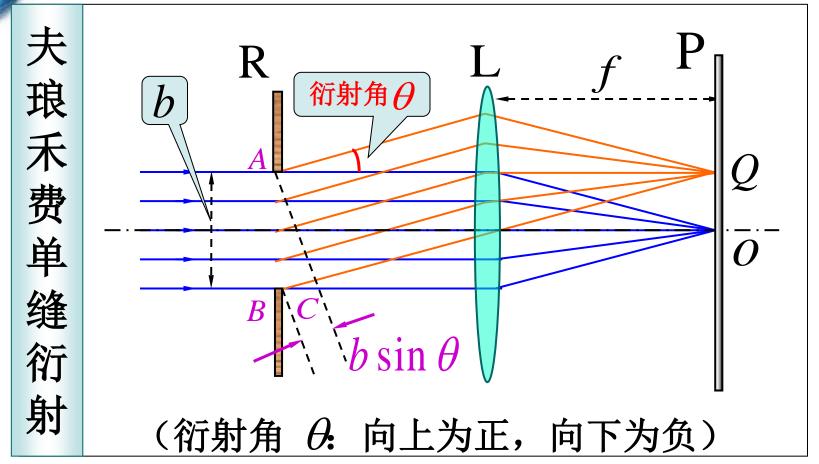
单缝夫琅禾费单缝衍射

一、装置和现象









如何判断单缝衍射的明暗条纹分布?



菲涅耳波带法: 菲涅尔通过单 缝的光波对称 性,提出半波 带理论,用代 数加法或矢量 图解代替积分, 可以解释衍射 现象

夫 琅 衍射角€ 禾 费 单 0 缝 衍 射 (衍射角 θ : 向上为正,向下为负)

最大光程差

$$BC = b\sin\theta = \pm k\frac{\lambda}{2}$$
 $(k = 1, 2, 3, \cdots)$

k=0 $b\sin\theta=0$ O为中央明条纹



偶数个半波带

$$b\sin\theta = \pm 2k \frac{\lambda}{2}$$

 $k = 1, 2, 3, \cdots$

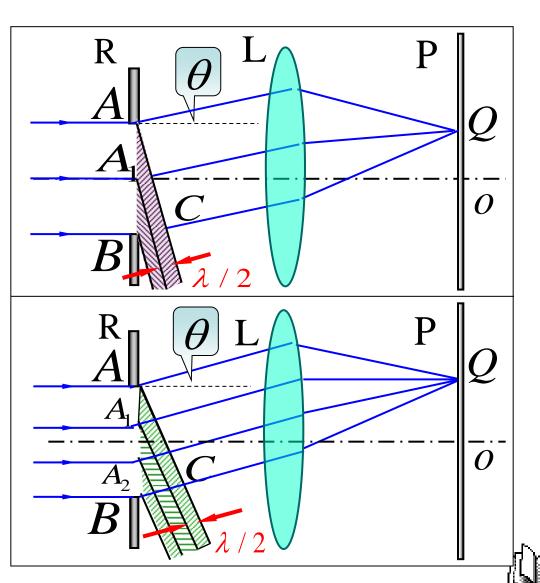
P对应暗条纹

奇数个半波带

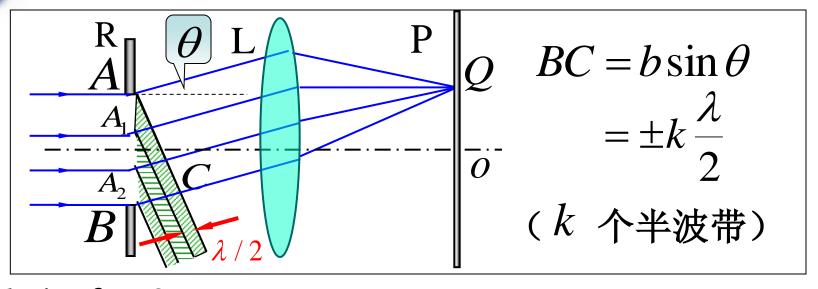
$$b\sin\theta = \pm(2k+1)\frac{\lambda}{2}$$

 $k = 1, 2, 3, \cdots$

P对应明条纹







$$b\sin\theta = 0$$

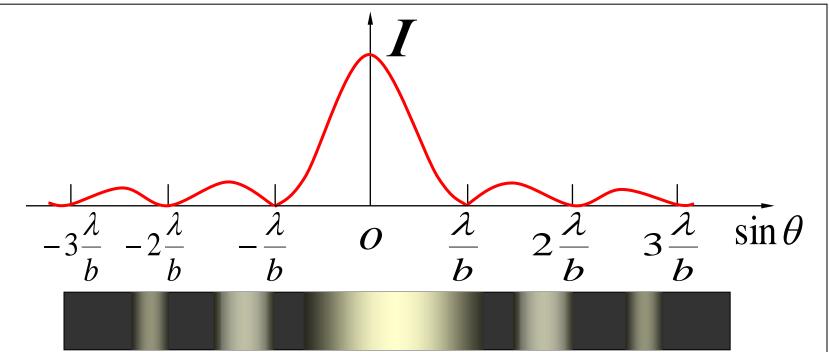
$$b\sin\theta = \pm 2k\frac{\lambda}{2} = \pm k\lambda + \pi$$
 用消(暗纹) $2k$ 个半波带
$$b\sin\theta = \pm (2k+1)\frac{\lambda}{2} + \pi$$
 干涉加强(明纹) $2k+1$ 个半波带
$$b\sin\theta \neq k\frac{\lambda}{2}$$
 (介于明暗之间) $(k=1,2,3,\cdots)$

物理学 第六版

11-5 光的衍射 11-6夫琅禾费单缝衍射

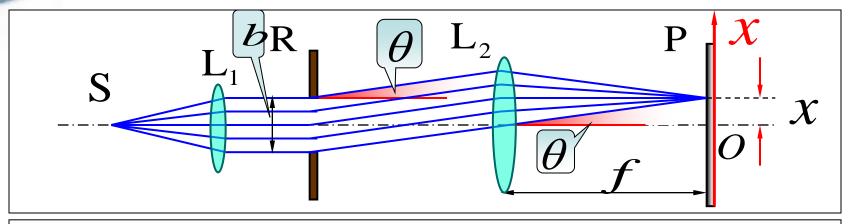
二 光强分布

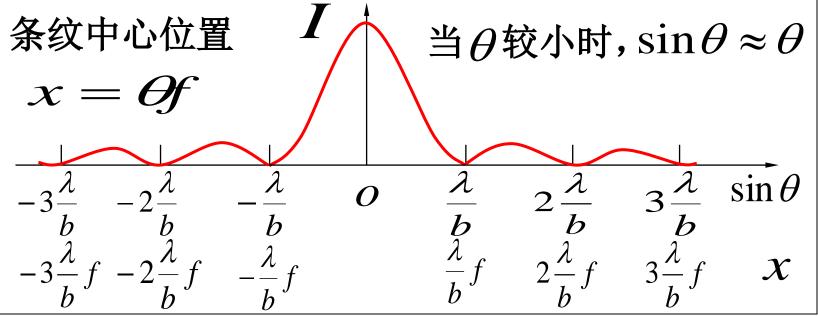
$$\begin{cases} b\sin\theta = \pm 2k\frac{\lambda}{2} = \pm k\lambda + \text{ 干涉相消 (暗纹)} \\ b\sin\theta = \pm (2k+1)\frac{\lambda}{2} + \text{ 干涉加强 (明纹)} \end{cases}$$







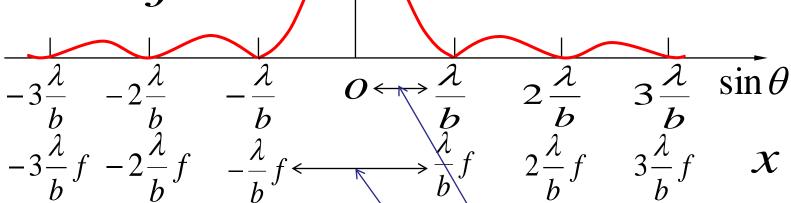




条纹中心位置

$$x = \theta f$$

当 θ 较小时, $\sin\theta \approx \theta$



(1) 第一暗纹距中心的距离

$$x_1 = \theta f = \frac{\lambda}{b} f$$

(2) 中央明纹的宽度(k=1) 的两暗纹间)

$$l_0 = 2x_1 \approx 2\frac{\lambda}{b}f$$





(3) 第一暗纹的衍射角 $\theta_1 = \arcsin \frac{\lambda}{b}$

◆ ん一定

$$b$$
增大, θ_1 减小 $\frac{\lambda}{b} \Rightarrow 0, \theta_1 \Rightarrow 0$

光直线传播

$$b$$
減小, θ_1 增大 $b \Rightarrow \lambda, \theta_1 \Rightarrow \frac{\pi}{2}$

衍射最大

b 一定, λ 越大, θ 越大,衍射效应越明显.



物理学

11-5 光的衍射 11-6夫琅禾费单缝衍射

(4)条纹宽度(相邻条纹间距)

$$\begin{cases} b\sin\theta = \pm 2k\frac{\lambda}{2} = \pm k\lambda + ** 节节相消(暗纹) \\ b\sin\theta = \pm (2k+1)\frac{\lambda}{2} + ** 节节强(明纹) \end{cases}$$

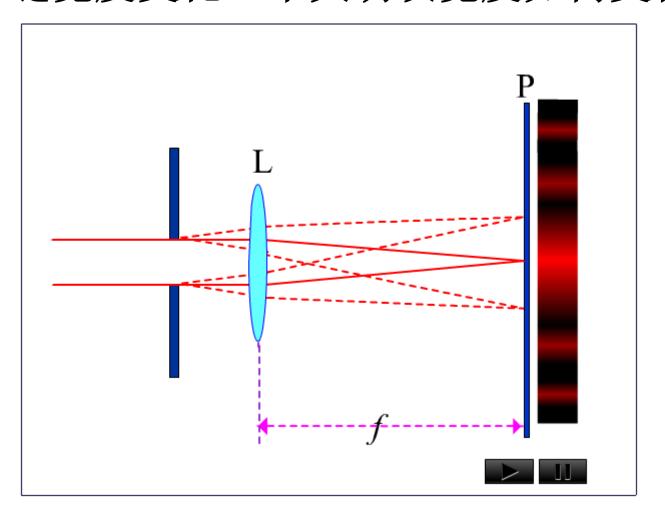
明纹的宽度
$$l = \theta_{k+1} f - \theta_k f = \frac{\lambda f}{h}$$

明纹的宽度实际是相邻暗纹中心的距离,而不是明纹中心的距离。暗纹中心关于中央明纹中心对称,而明纹中心关于中央明纹中心是不对称的





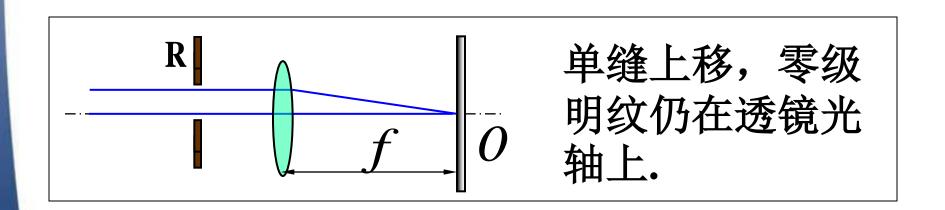
◆ 单缝宽度变化,中央明纹宽度如何变化?







- (5) 单缝衍射的动态变化
- ◆ 单缝上下移动,根据透镜成像原理衍射图不变 .



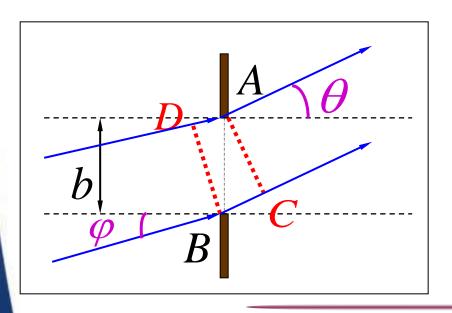


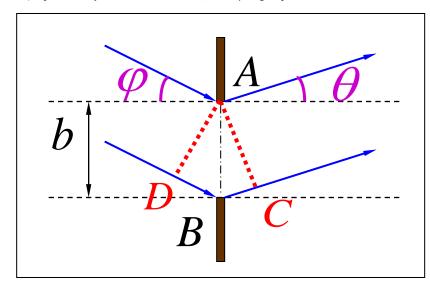


(6)入射光非垂直入射时光程差的计算

$$\Delta = DB + BC$$
$$= b(\sin\theta + \sin\varphi)$$

(中央明纹向下移动)





$$\Delta = BC - DA$$
$$= b(\sin\theta - \sin\varphi)$$

(中央明纹向上移动)



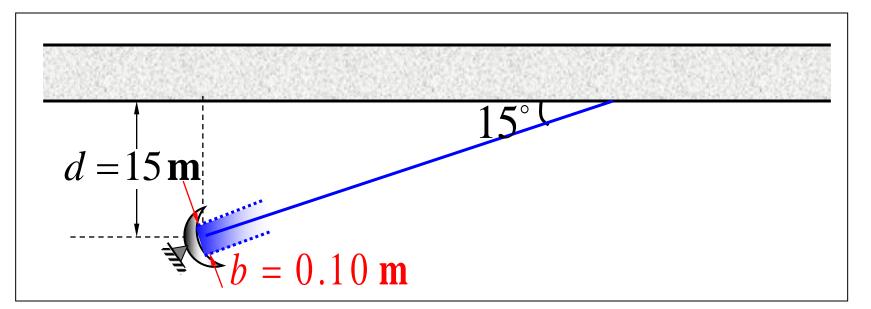
例1 一单缝,宽为b=0.1 mm,缝后放有一 焦距为50 cm的会聚透镜,用波长 λ =546.1 nm的 平行光垂直照射单缝,试求位于透镜焦平面处 的屏幕上中央明纹的宽度和中央明纹两侧任意 两相邻暗纹中心之间的距离. 如将单缝位置作 上下小距离移动,屏上衍射条纹有何变化?

解 中央明纹宽度
$$\Delta x_0 = \frac{2\lambda f}{b} = 5.46 \text{mm}$$
 其它明纹宽度 $\Delta x = \frac{\lambda f}{b} = 2.73 \text{ mm}$

物理学第六版

11-5 光的衍射 11-6夫琅禾费单缝衍射

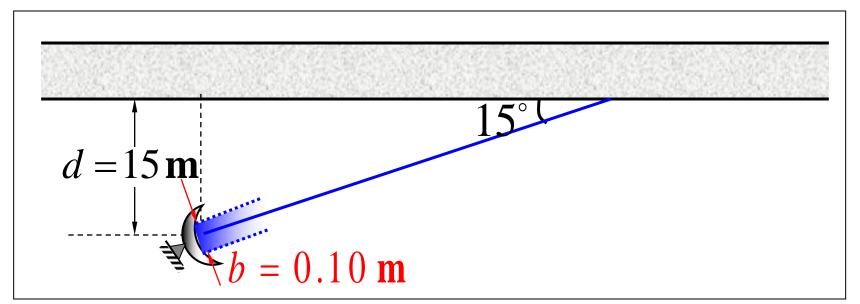
例2 如图,一雷达位于路边 15 m 处,它的射束与公路成 15° 角. 假如发射天线的输出口宽度b=0.10 m ,发射的微波波长是18 mm ,则在它监视范围内的公路长度大约是多少?





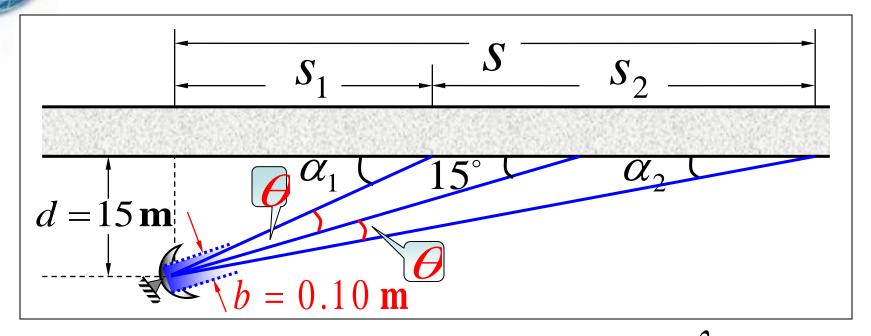


解 将雷达天线输出口看成是发出衍射波的单缝,衍射波能量主要集中在中央明纹范围内.









根据暗纹条件 $b\sin\theta = \lambda$, $\theta = \arcsin\frac{\lambda}{b} = 10.37^{\circ}$ $s_2 = s - s_1 = d(\cot\alpha_2 - \cot\alpha_1)$ $= d[\cot(15^{\circ} - \theta) - \cot(15^{\circ} + \theta)] = 153 \,\mathbf{m}$

