

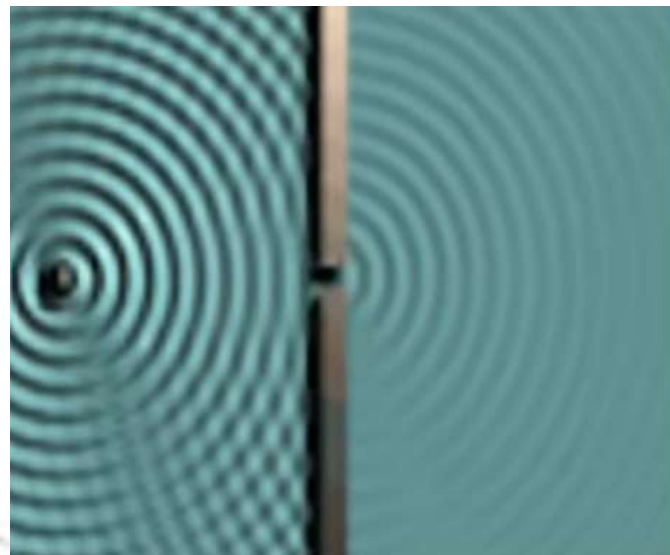
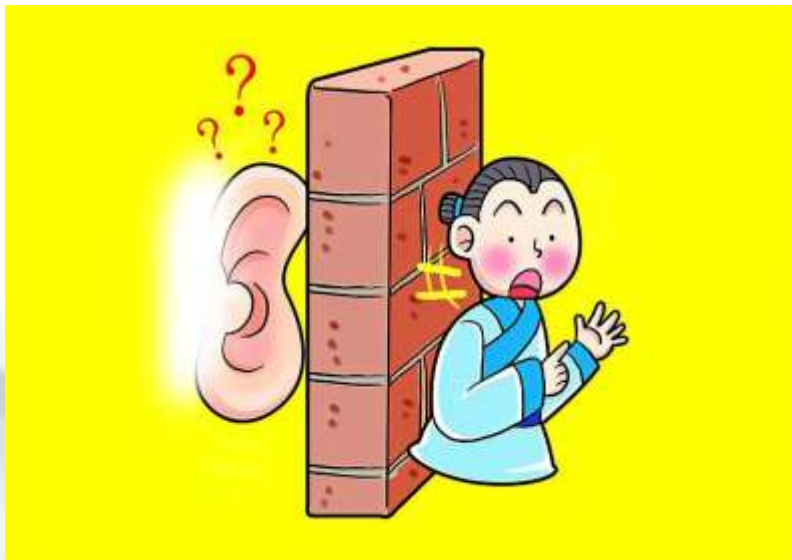
第12章 光的衍射

光の干渉と回折



12.1 光的衍射现象 惠更斯——菲涅耳原理

隔墙有耳



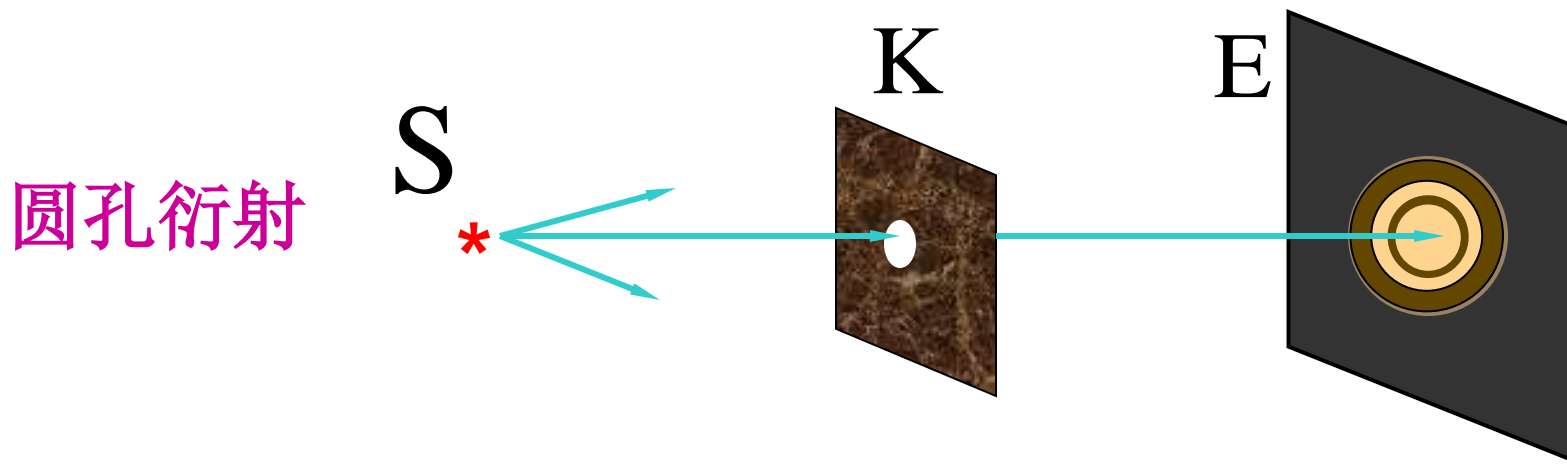
12.1 光的衍射现象 惠更斯——菲涅耳原理

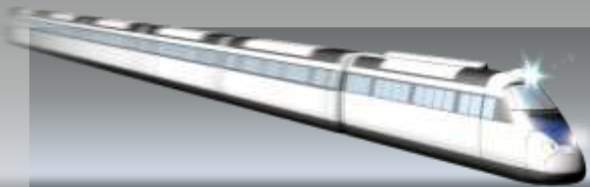
12.1.1 光的衍射现象及分类

波在传播中遇到障碍物，使波面受到限制时，能够绕过障碍物继续前进的现象。

光不再是直线传播，而有光进入障碍物后的几何阴影区。

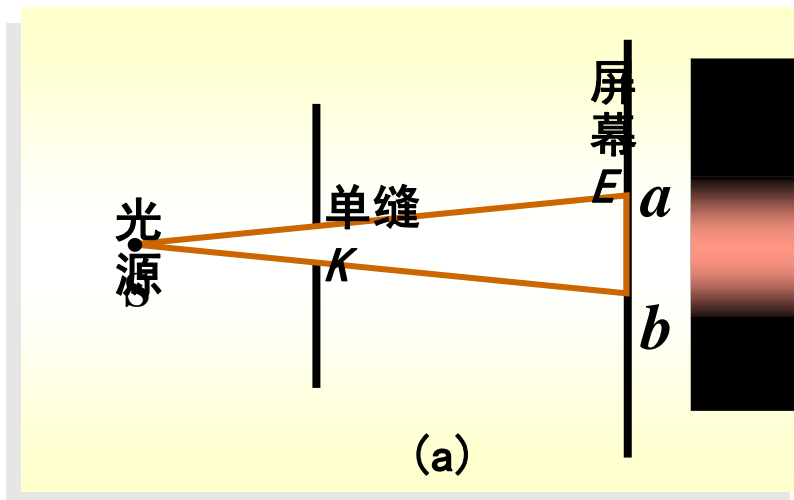
光所到达的区域，其强度分布也不均匀。



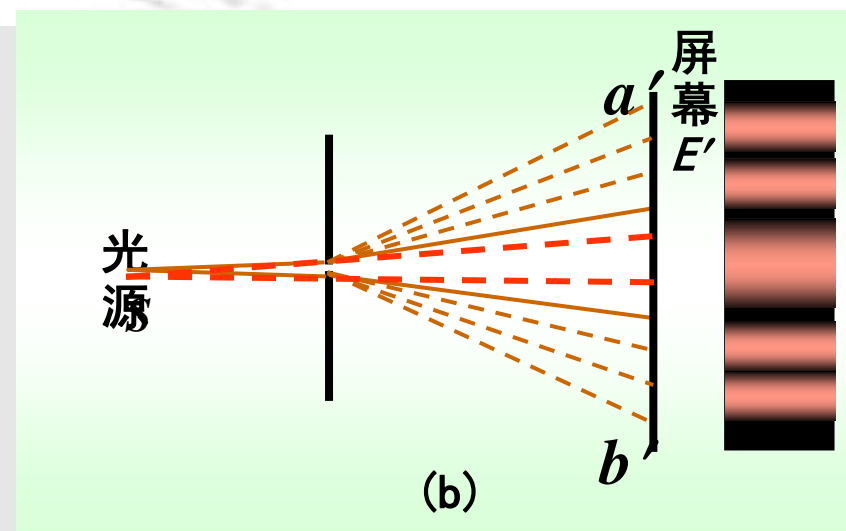


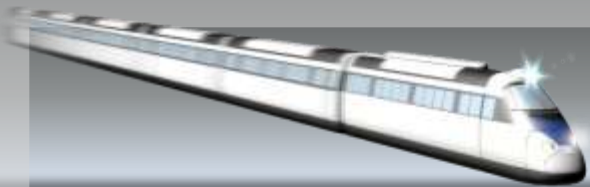
12.1.1 光的衍射现象及分类

实验发现，光通过宽缝时，是沿直线传播的，如图(a)所示。



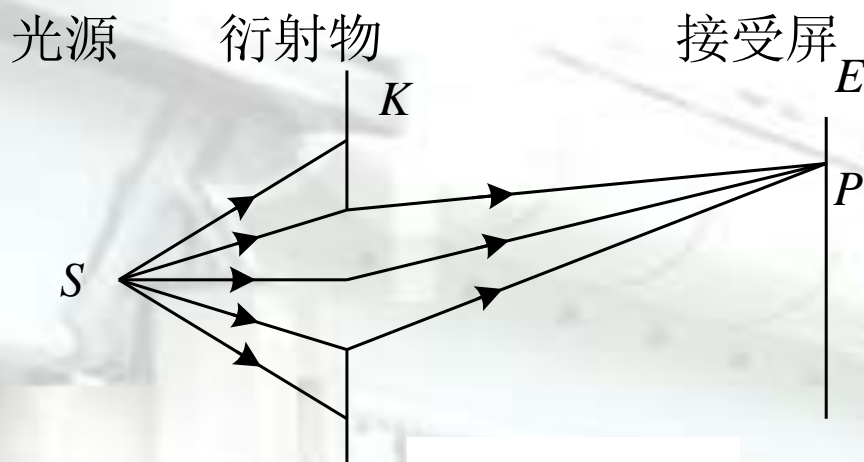
若将缝的宽度减小到约 10^{-4}m 及更小时，缝后几何阴影区的光屏上将出现衍射条纹，如图(b)所示，这就是光的衍射现象。

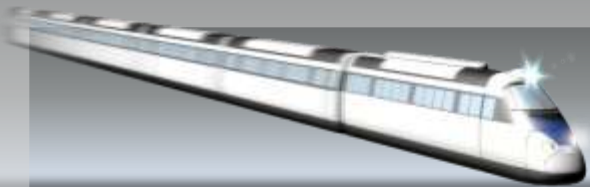




12.1.1 光的衍射现象及分类

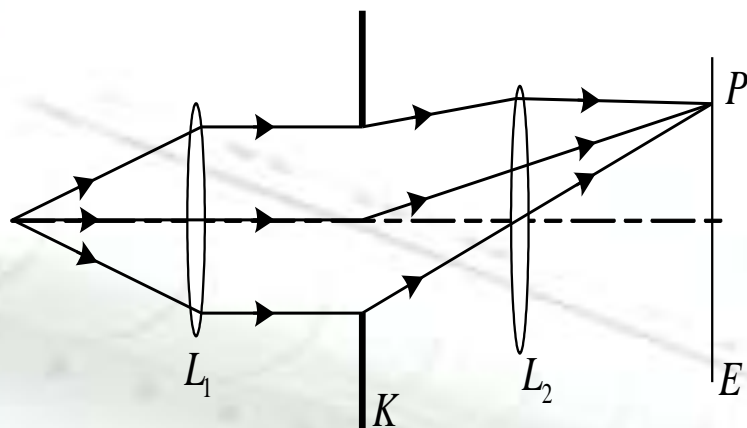
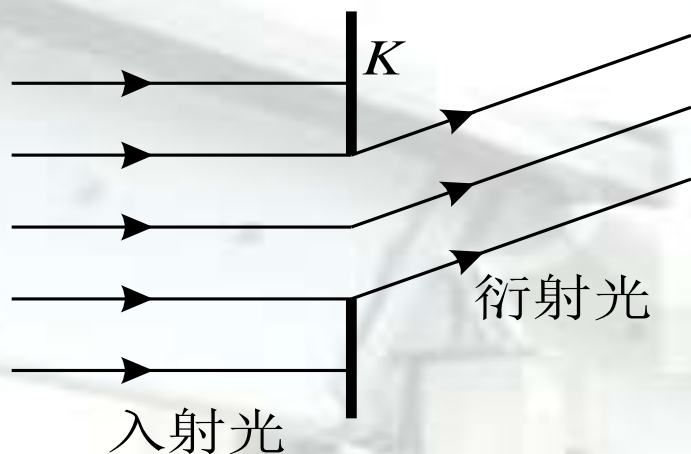
衍射系统是由光源、衍射屏和接收屏组成，通常是三者相对位置的大小，把衍射现象分为两类。一类是光源、接收屏（或两者之一）与衍射物之间的距离有限远。这种衍射叫做菲涅耳衍射（或近场衍射），如图所示。

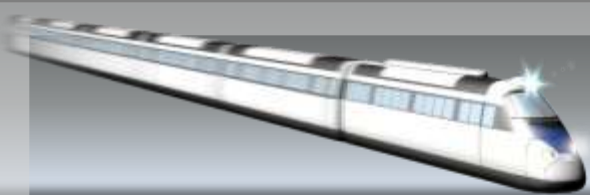




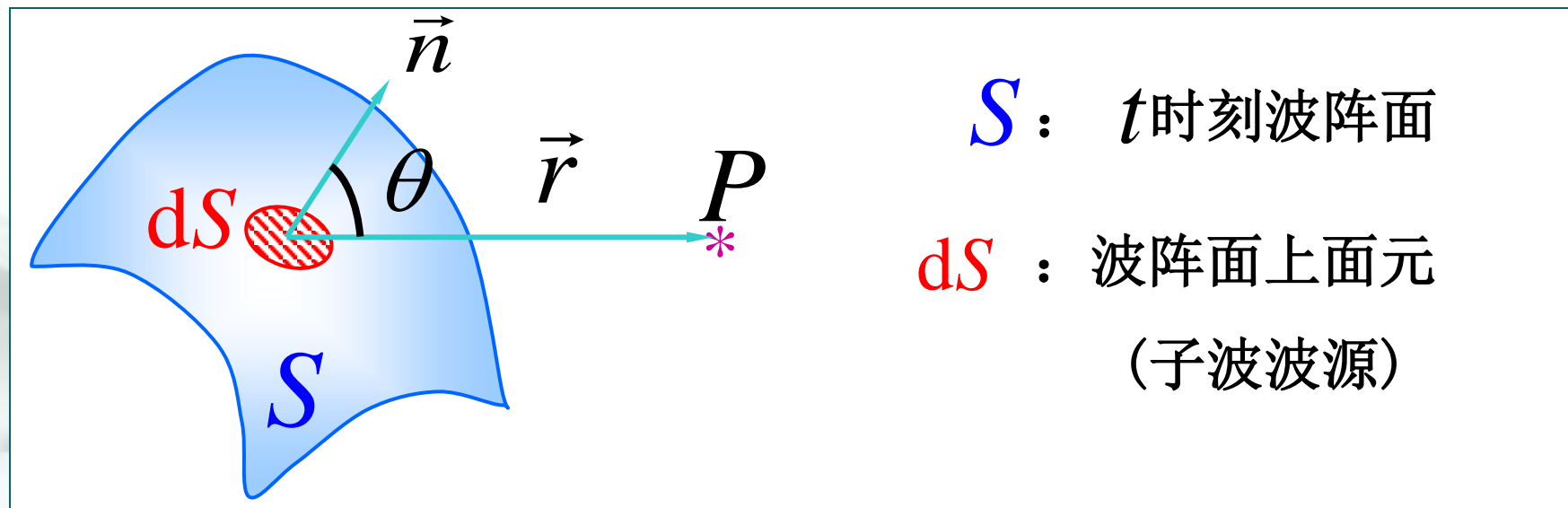
12.1.1 光的衍射现象及分类

另一类是光源、接收屏与衍射物的距离都是无限远。这种衍射称为夫琅禾费衍射（或远场衍射），在实验室中产生的夫琅禾费衍射通常利用两个会聚透镜来实现，如图。

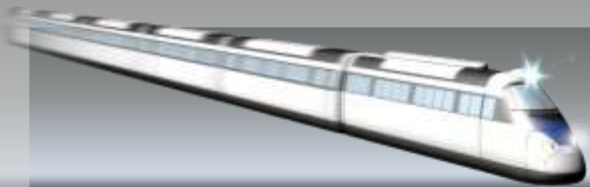




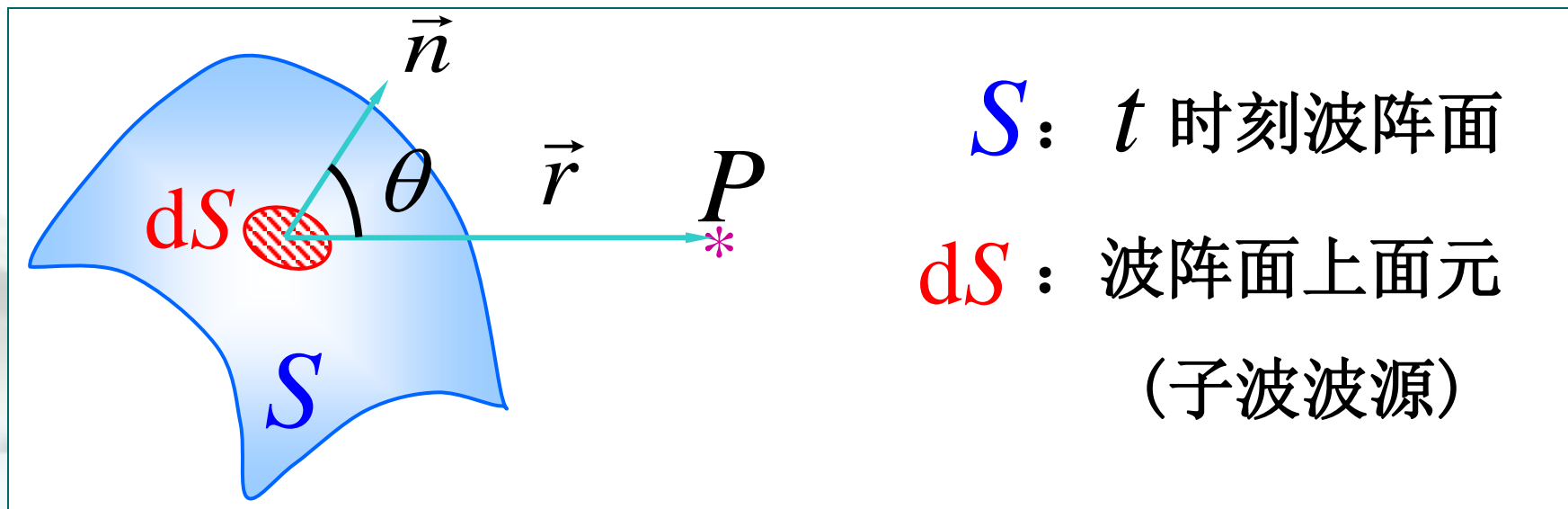
12.1.2 惠更斯——菲涅耳原理



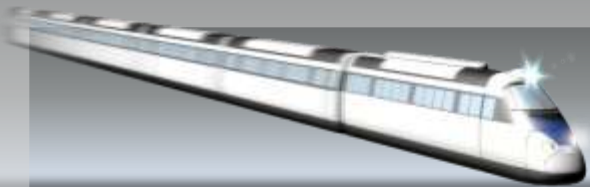
惠更斯原理指出：波阵面上的每一点都可以看成是发射子波的新波源，任何时刻子波的包迹即为新的波阵面。惠更斯原理可以定性地解释衍射现象中的光的传播方向问题。但不能解释为什么会出现衍射条纹，更不能计算光波衍射现象图样中的条纹位置和强度分布。



12.1.2 惠更斯——菲涅耳原理

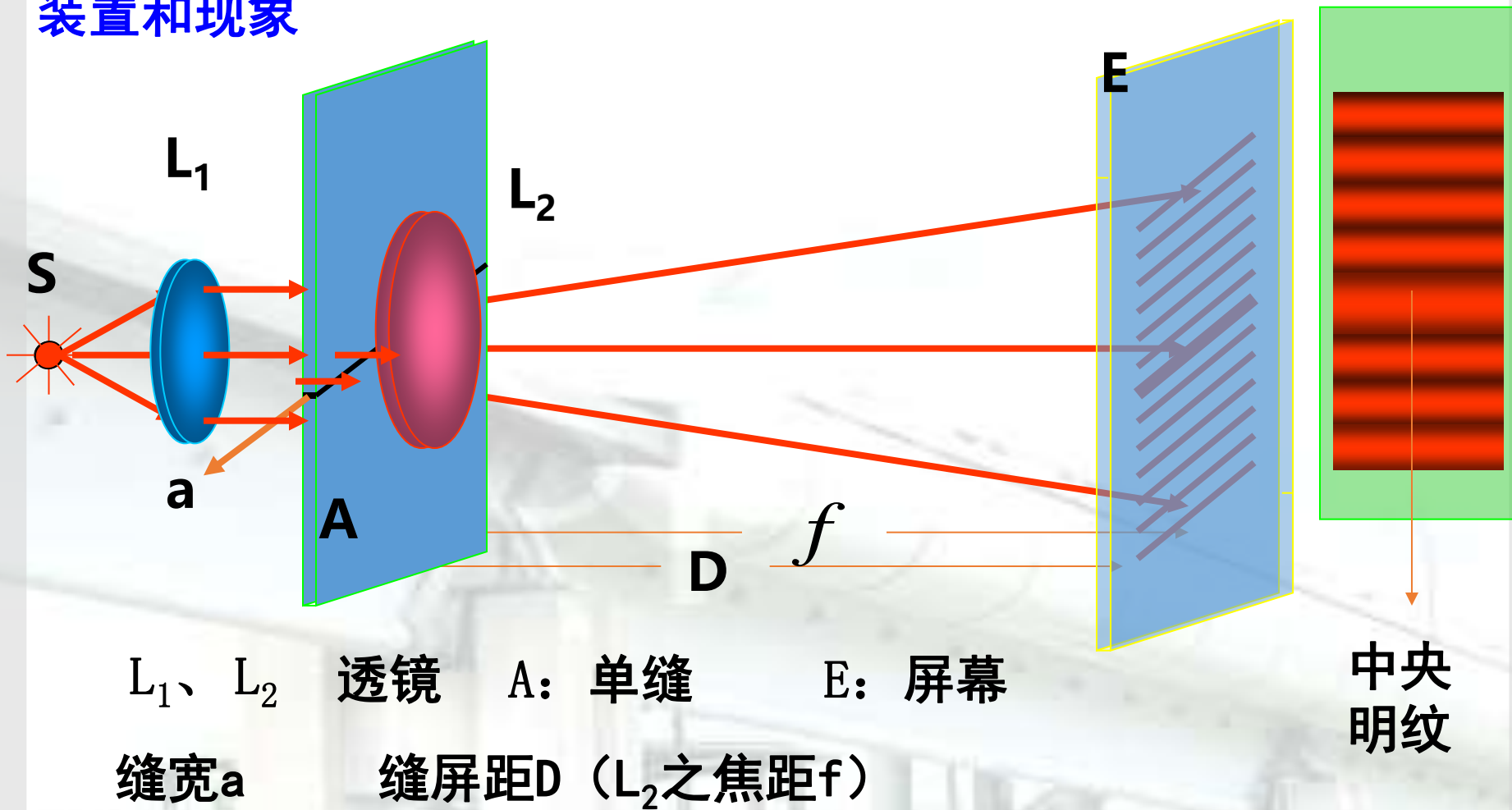


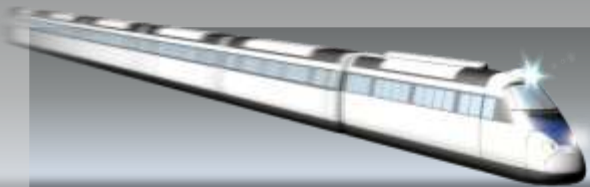
惠更斯——菲涅耳原理: 从同一波阵面上各点发出的子波, 在传播过程中相遇时, 也能相互叠加而产生干涉现象, 空间各点波的强度, 由各子波在该点的相干叠加所决定.



12.2 夫琅禾费单缝衍射

装置和现象

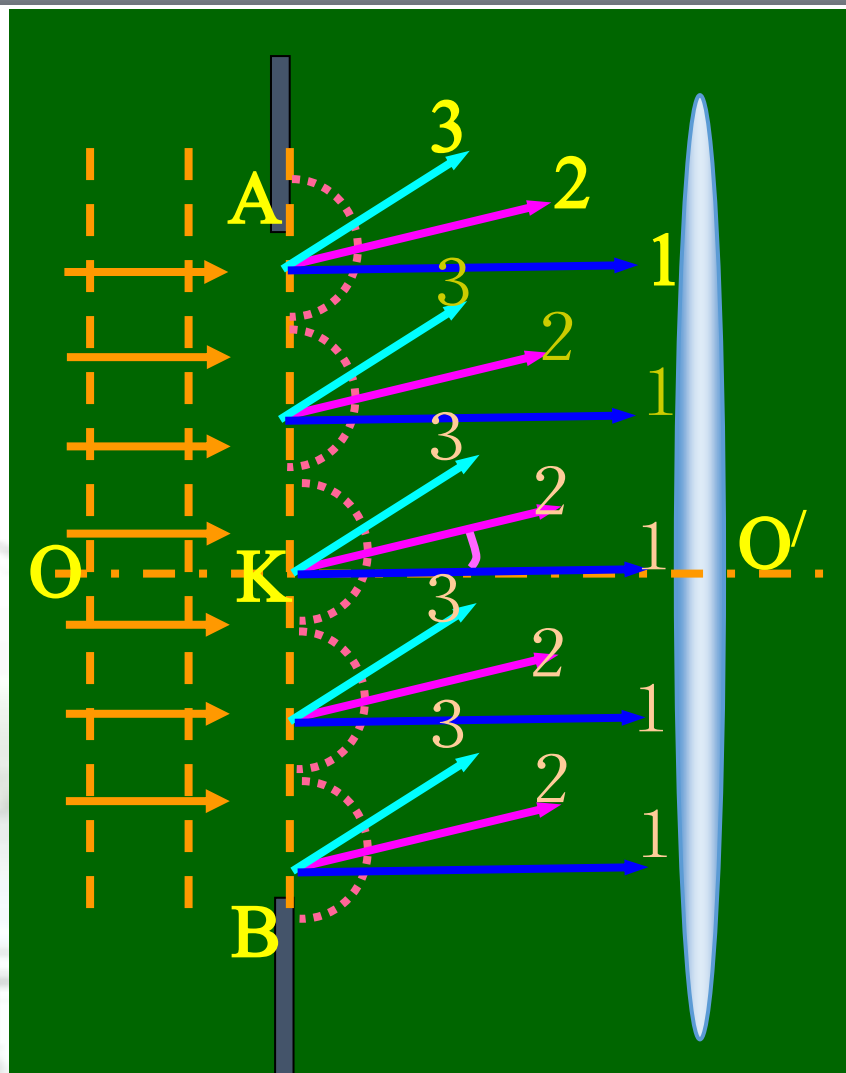


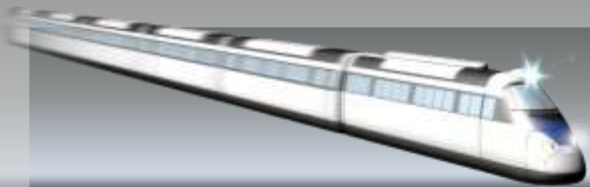


12.2 夫琅禾费单缝衍射

1 平行衍射光的获得

设平行入射光垂直投射到缝K上，其波前与缝平面AB重合。按惠更斯原理，波前上的每一点都可看成发射球形子波的波源，而每个子波源都可以向前方各个方向发出**无穷多束光线**，统称为**衍射光**，如图中A点的1，2，3...光线都是衍射光线。





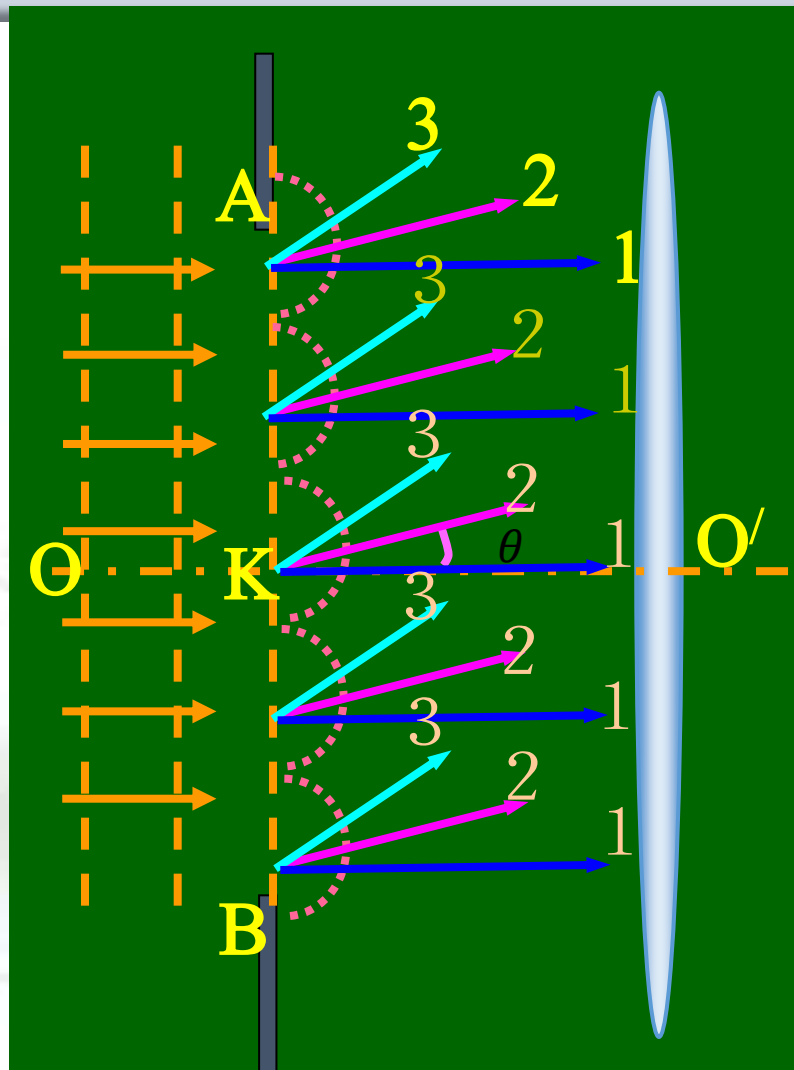
12.2 夫琅禾费单缝衍射

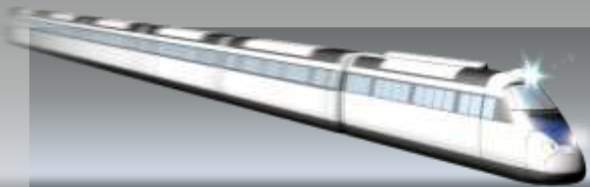
1 平行衍射光的获得

每个子波源所发出的沿同一方向的平行光构成了一束平行衍射光。

如光线系1，光线系2，...等构成无穷多束平行衍射光。

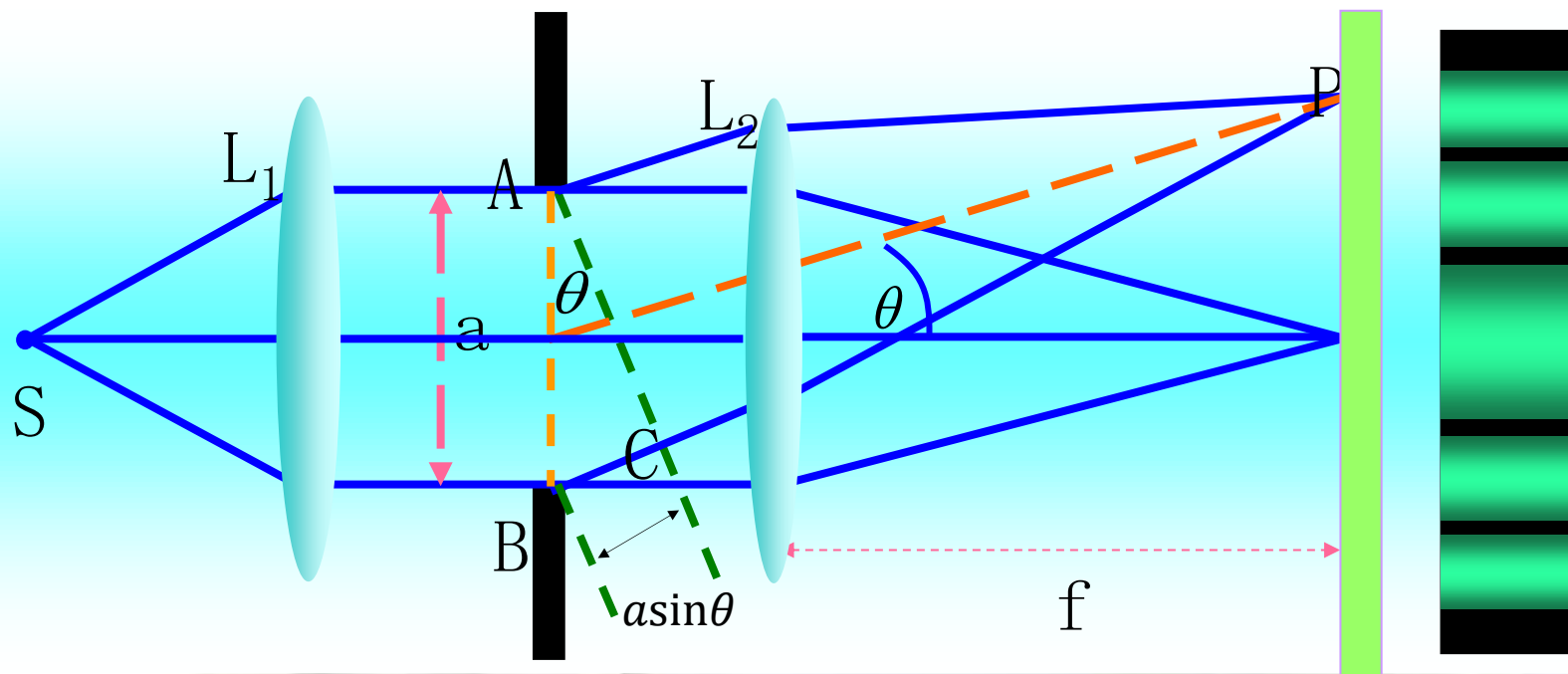
衍射后沿某一方向传播的光线与平面衍射屏法线之间的夹角 θ 称为衍射角。



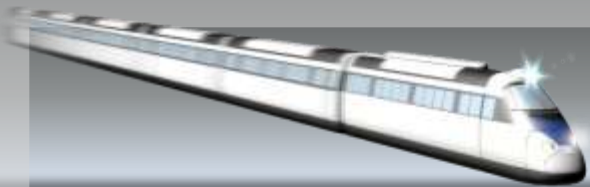


12.2 夫琅禾费单缝衍射

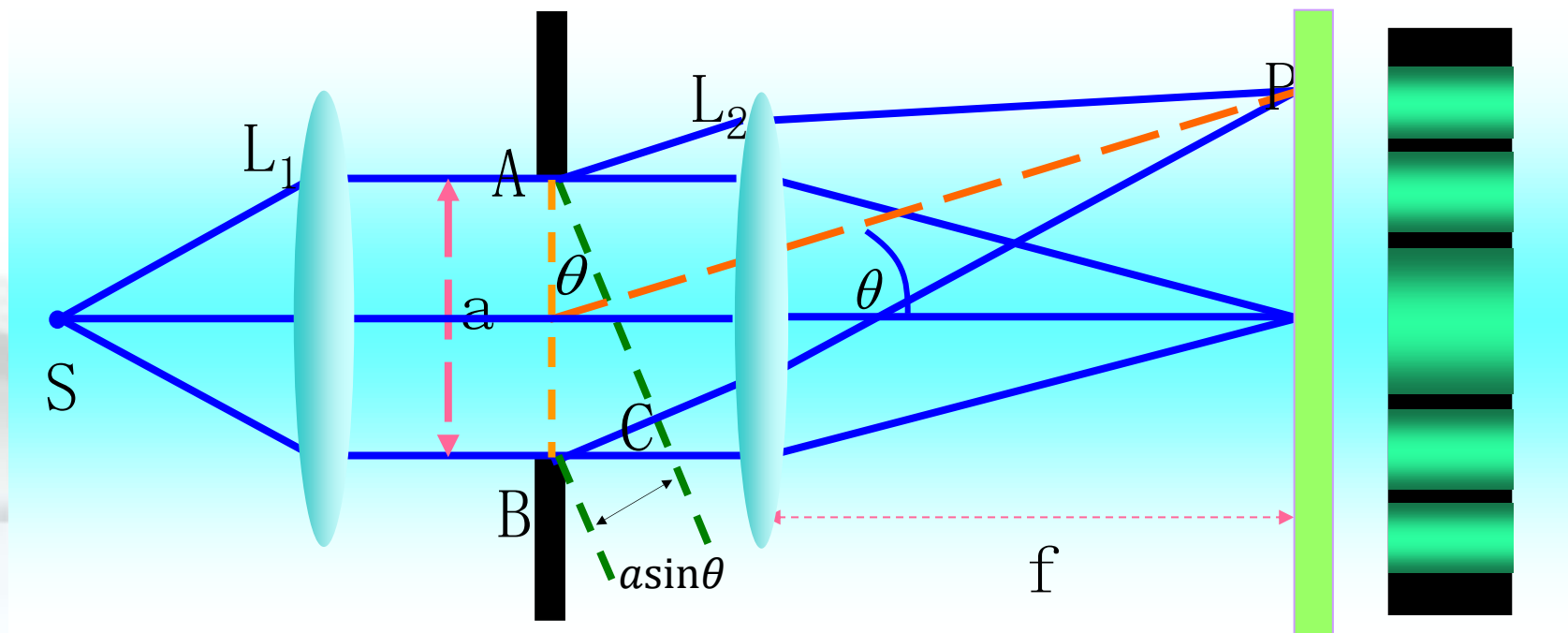
2 衍射条纹分布



每一个方向的平行光与单缝法线方向之间的夹角用 θ 表示, θ 称为衍射角, 衍射角 θ 的变化范围为 $0 \rightarrow \pm \pi/2$ 。

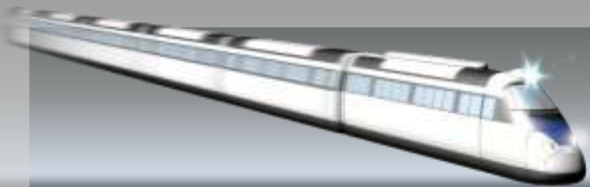


12.2 夫琅禾费单缝衍射

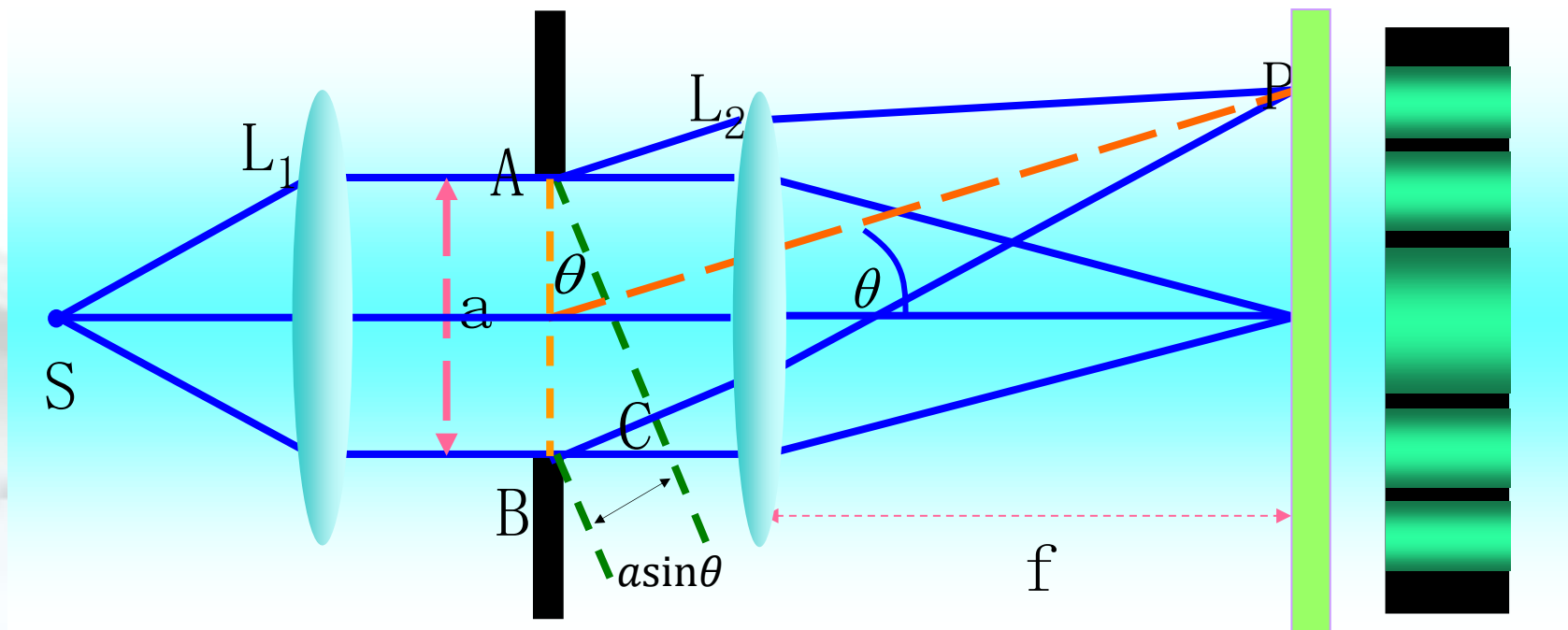


❖ 平行衍射光在焦平面上相干汇聚

每一束平行光经透镜 L_2 汇聚后，聚焦于 L_2 焦平面上的一点。对同一束平行光而言，它们来自同一波前上的各个子波，因此满足相干条件。



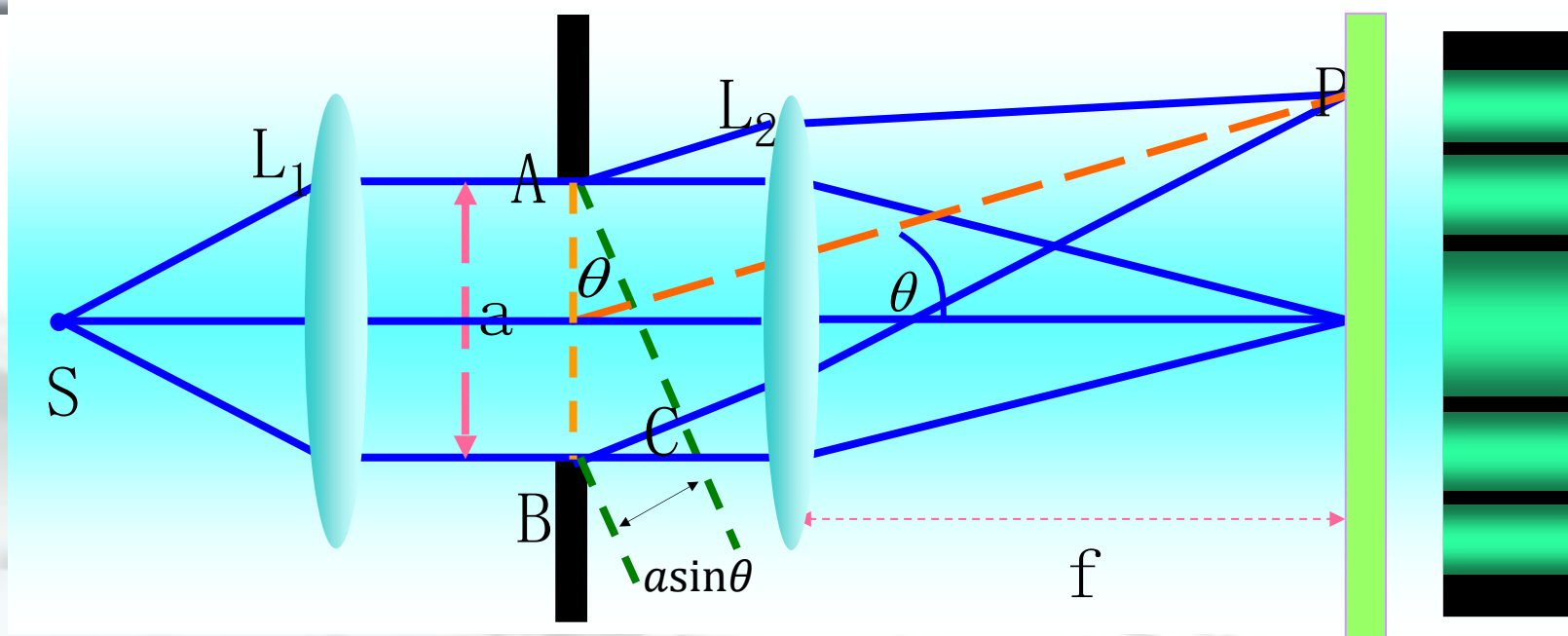
12.2 夫琅禾费单缝衍射



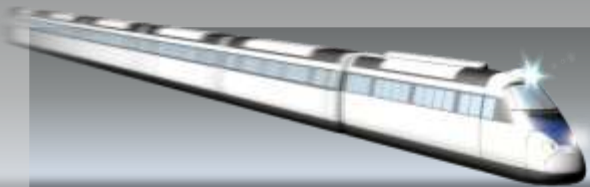
每一束平行光都在光屏上进行相干叠加，其相干叠加后的振幅，则由他们的光程差决定。

显然，对于 $\theta = 0$ 的一束，其中每条光线的光程都相等，因而叠加结果相互加强，即为**中央亮纹**。

12.2 夫琅禾费单缝衍射



单缝的两边缘 A 和 B 发出的光线沿 θ 方向到 P 点的光程差最大, 即为 $\delta = BC = a \sin \theta$, 其它各衍射光间的光程差连续变化, 衍射角 θ 不同, 最大光程差 BC 也不相同, P 点的位置也不相同。由菲涅耳半波带法分析可知, 屏幕上不同点强度分布, 正是取决于这最大光程差。



12.2 夫琅禾费单缝衍射

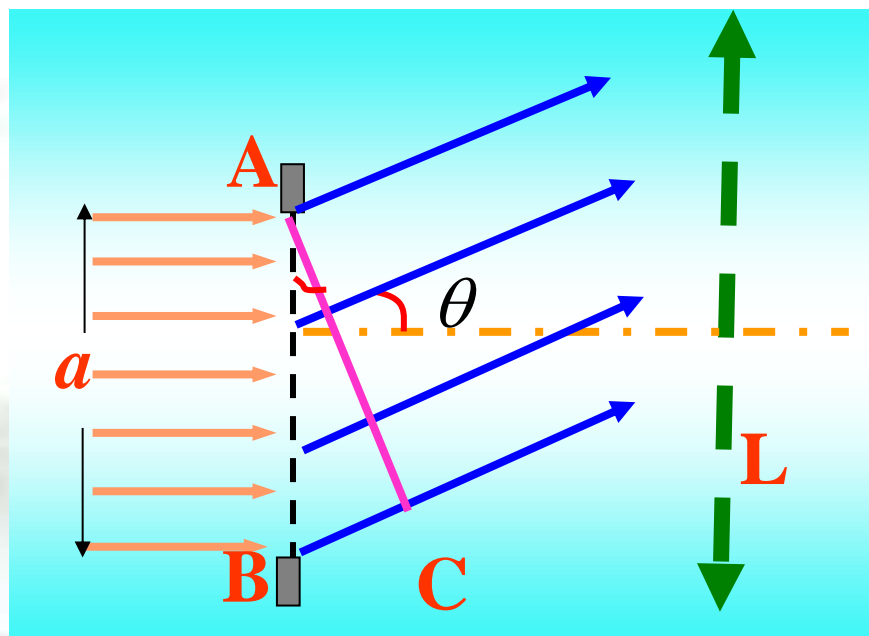
3菲涅耳半波带法

①衍射角为 θ 的一束平行衍射光的光程差：

考虑一束平行衍射光，
作 $AC \perp BC$ ，则 BC 段即为这一
束平行光的**最大光程差**。

$$\delta = BC = a \sin \theta$$

(式中 a 为缝宽)

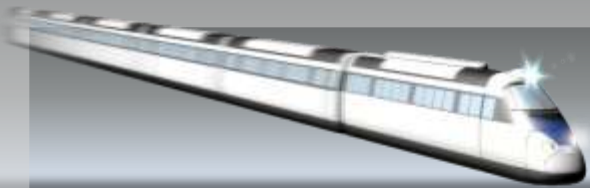




按相距 $\lambda / 2$ 作平行于AC的平面 A_1A_1', A_2A_2', \dots 将光程差BC分割成n个相等的部分，同时这些平面也将波面AB分割成n个相等的部分 $A A_1, A_1 A_2 \dots$ 它们称之为波带。

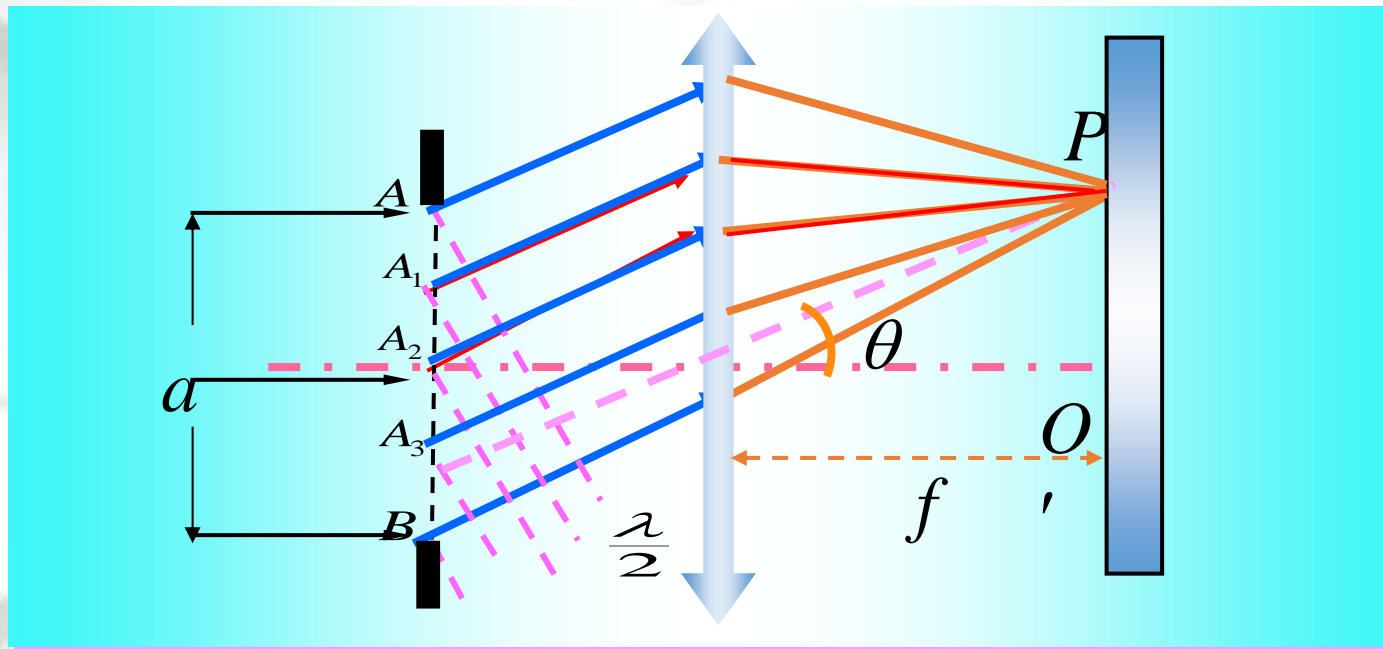
The diagram shows a vector A being decomposed into components parallel and perpendicular to a line defined by vector B . The parallel components are labeled A_{\parallel} and A_{\parallel}' , and the perpendicular components are labeled A_{\perp} and A_{\perp}' . The angle between A and the line is θ , and the angle between B and the line is ϕ . The perpendicular component A_{\perp} is shown as a vector perpendicular to the line, and A_{\perp}' is shown as a vector perpendicular to the line, indicating that the perpendicular component is the same regardless of the reference vector B . The parallel component A_{\parallel} is shown as a vector along the line, and A_{\parallel}' is shown as a vector along the line, indicating that the parallel component is the same regardless of the reference vector B . The diagram also shows the vector B and its projection onto the line, labeled B_{\parallel} . The angle between B and the line is ϕ . The diagram is labeled with $\lambda/2$ at the bottom right.

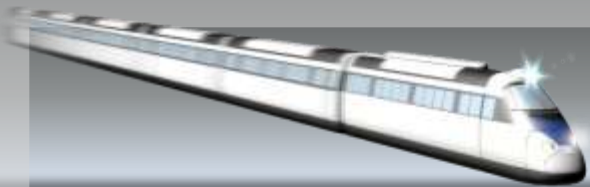
③用半波带方法解释衍射：两相邻波带的对应点（如边缘，中点）在P点引起的振动其位相差是 π 。



12.2 夫琅禾费单缝衍射

❖ 各半波带的面积相等，各波带上的子波源的数目也相等。
所以相邻两带在P点振动的贡献相互削弱，即为相消干涉。



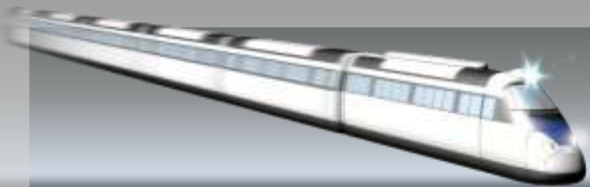


12.2 夫琅禾费单缝衍射

故在给定的衍射角 θ 中，若BC 则P点为相消干涉而出现暗纹；
刚好截成偶数个半波带，

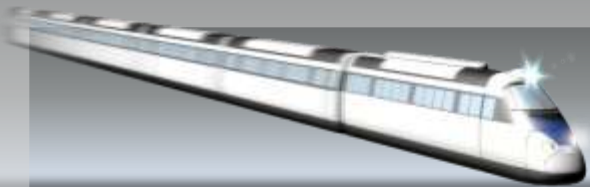
若BC刚好截成奇数个半波带， 则P点为相长干涉而出现亮纹（多余的一个半波带不能被抵消）；

若BC不为半波长的整数倍， 则P点的亮度介于次极大和极小之间。

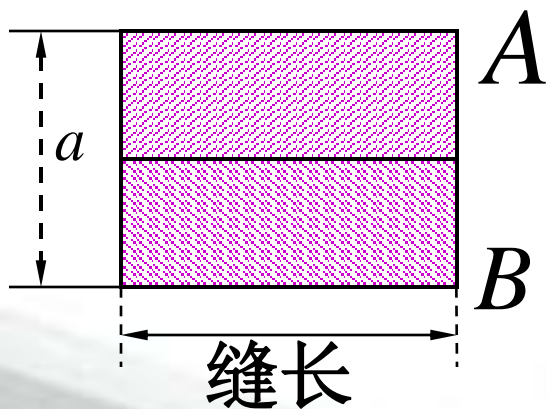


12.2 夫琅禾费单缝衍射

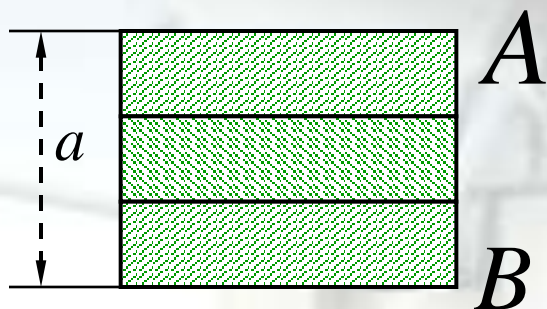
另外也可看出，若 θ 角越大，则BC越长，因而半波带数目越多，而缝宽 $AB=a$ 为常数，因而每个半波带的面积要减少（即每个半波带上携带的光能量减少），于是级数越高，明条纹亮度越低，最后模糊一片。



12.2 夫琅禾费单缝衍射

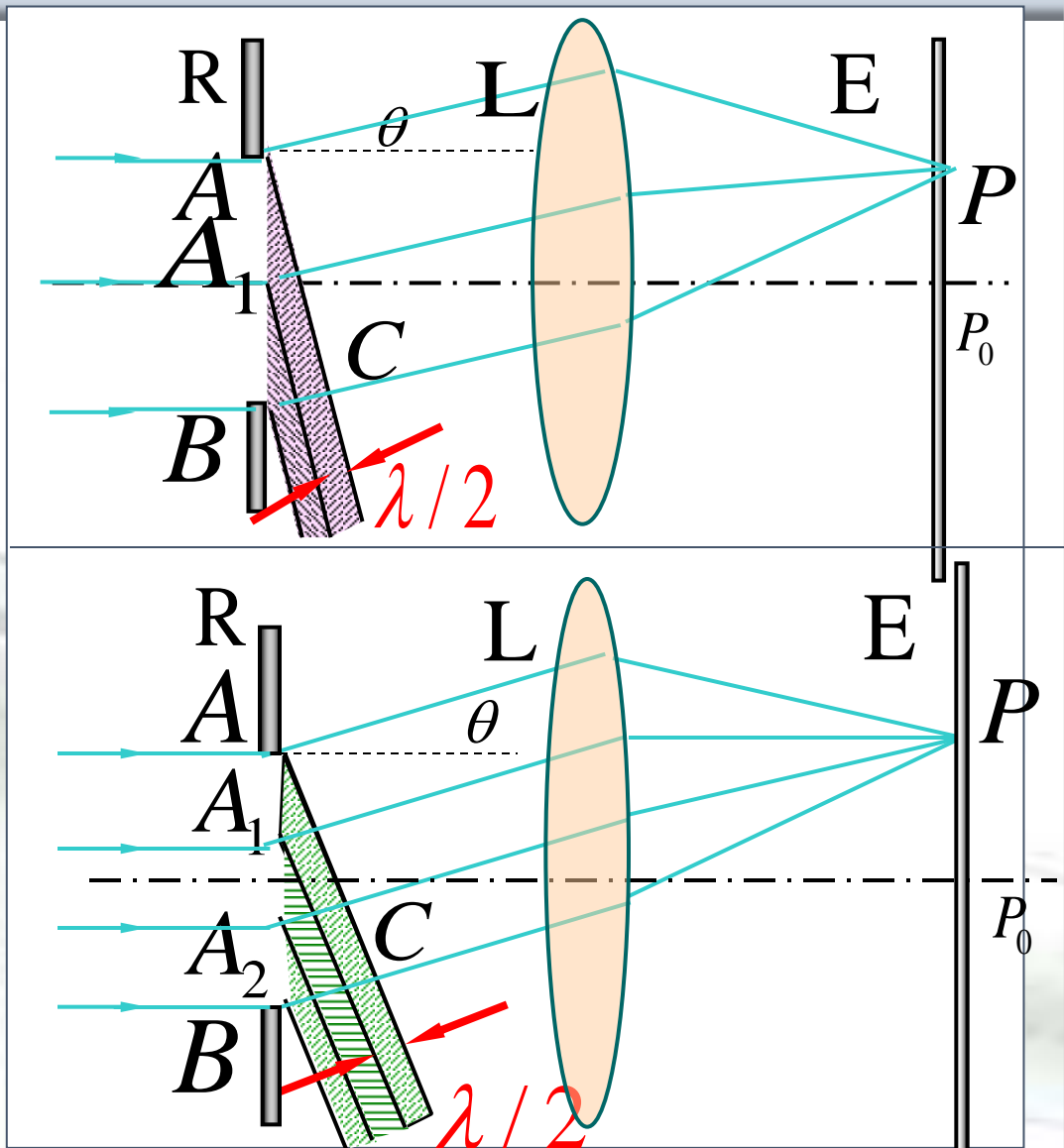


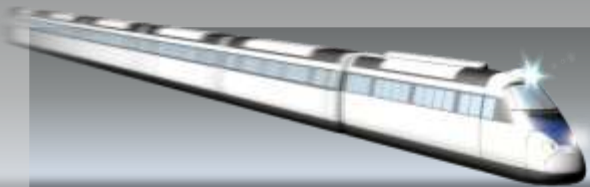
$$a \sin \theta = \pm 2k \frac{\lambda}{2}$$



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

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

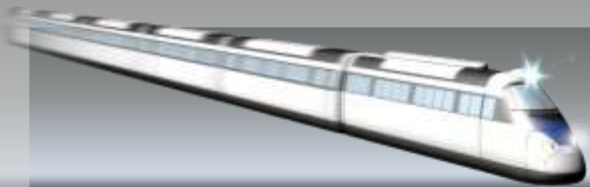




12.2 夫琅禾费单缝衍射

④衍射图样中明、暗纹公式

$a \sin \theta$	{	$= 0$	中央明纹中心	
		$= \pm k \lambda$	暗条纹	2k个半波带
		$= \pm (2k + 1) \frac{\lambda}{2}$	明条纹	2k+1个半波带
		$\neq k \frac{\lambda}{2}$	(介于明暗之间)	$k = 1, 2, 3, \dots$

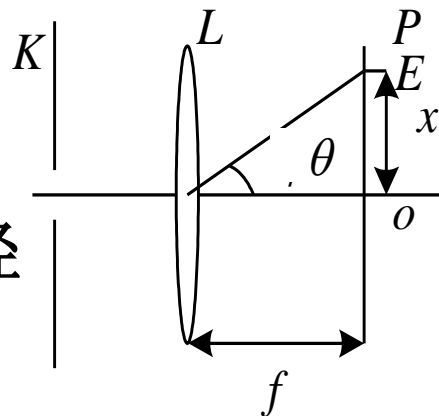


12.2 夫琅禾费单缝衍射

4 衍射条纹特征

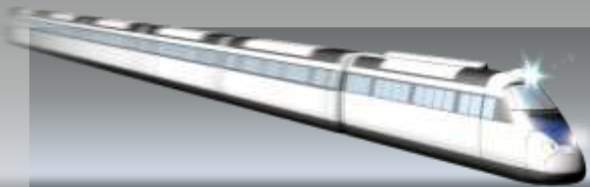
(1) 明纹与暗纹的位置

设透镜焦距为 f ，由透镜成像性质（经过光心的光线不改变方向）



$x_k = f \tan \theta_k$ ，当 θ_k 很小时

$$x_k = f \tan \theta_k \approx f \sin \theta_k = \begin{cases} fk \frac{\lambda}{a} & \text{(暗纹)} \\ f(2k+1) \frac{\lambda}{2a} & \text{(明纹)} \end{cases}$$



12.2 夫琅禾费单缝衍射

(2) 明纹宽度

角宽度 $\theta_1 = \arcsin \frac{\lambda}{a}$

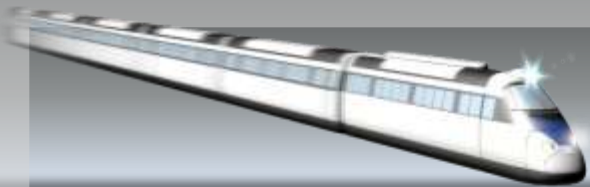
中央明纹宽度（两个第一级暗纹间距离） $l_0 = 2x_1 = 2f \tan \theta_1$

当 θ_1 很小时 $\theta_1 \approx \frac{\lambda}{a}$ $l_0 = 2f \tan \theta_1 \approx 2f \sin \theta_1 = \frac{2\lambda f}{a}$

其它明纹宽度（相邻暗纹之距） $l = x_{k+1} - x_k = f \tan \theta_{k+1} - f \tan \theta_k$

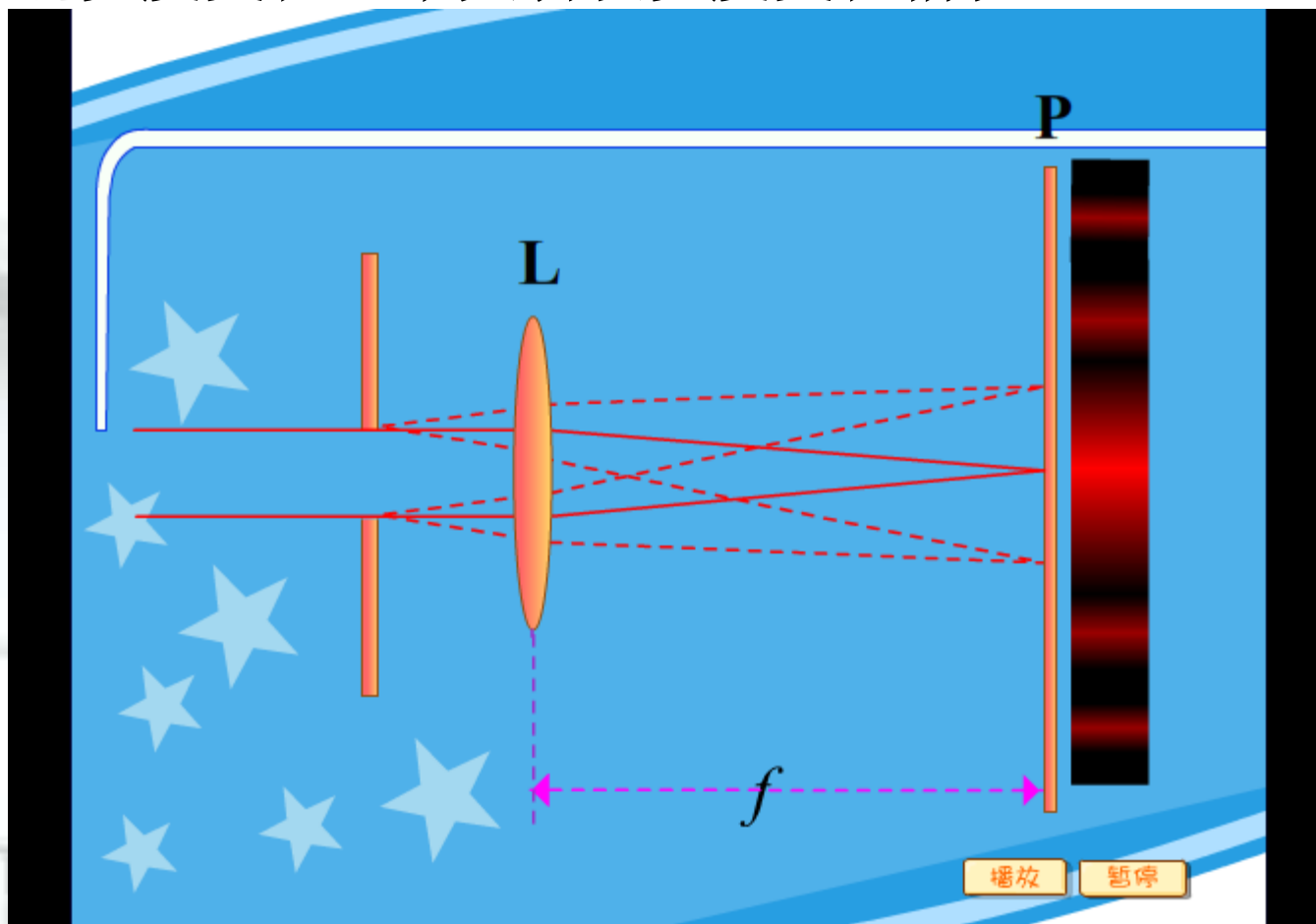
衍射角较小时 $l \approx \frac{\lambda f}{a}$

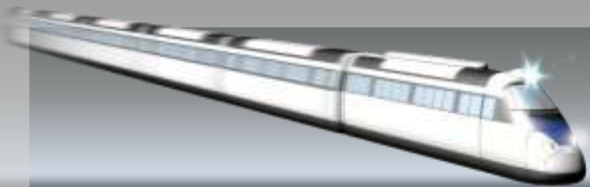
即中央明纹为较小级数明纹宽度的 2 倍。



12.2 夫琅禾费单缝衍射

✓ 单缝宽度变化，中央明纹宽度变化情况：

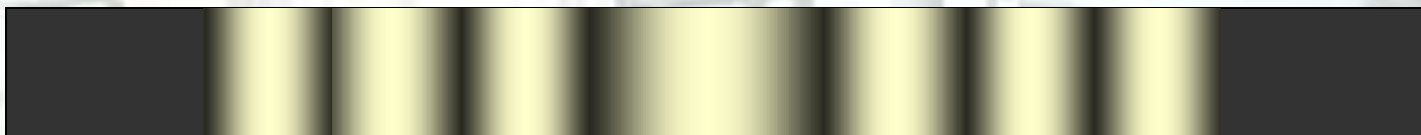
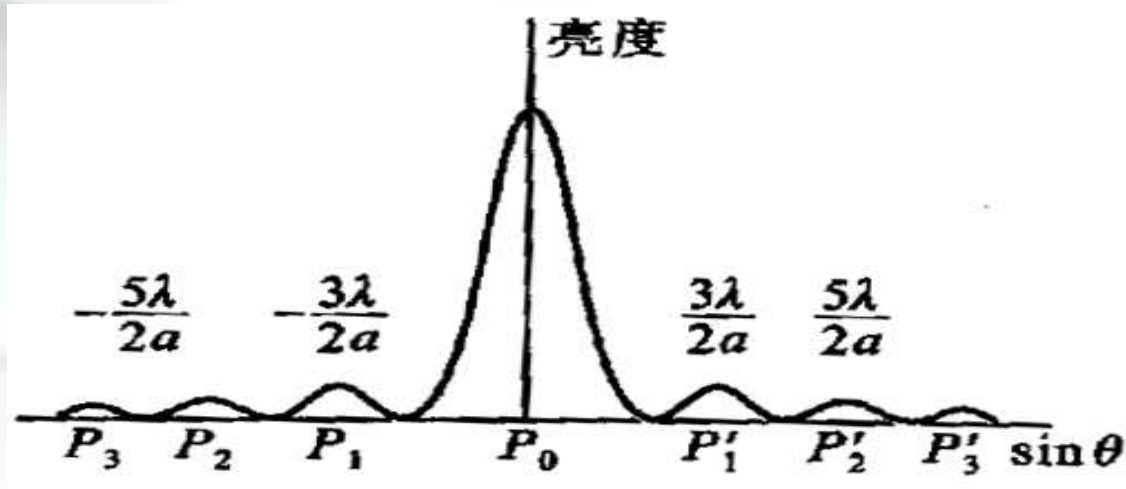


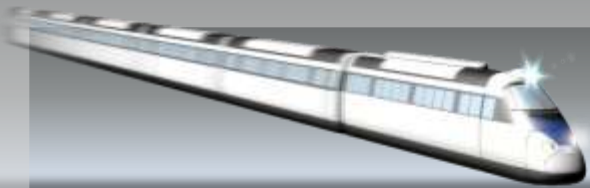


12.2 夫琅禾费单缝衍射

(3) 单缝衍射明纹的光强分布

$$\left\{ \begin{array}{ll} a \sin \theta = \pm k \lambda & \text{暗条纹} \\ a \sin \theta = \pm (2k + 1) \frac{\lambda}{2} & \text{明条纹} \end{array} \right.$$





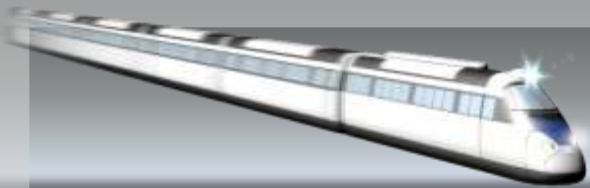
12.2 夫琅禾费单缝衍射

例 (1) 在夫琅禾费单缝衍射实验中，用单色光垂直入射缝面，已知光的波长 $\lambda = 500\text{nm}$ ，第一级暗纹对应的衍射角 $\theta_1 = 30^\circ$ ，问缝宽如何？中央明纹的宽度如何？对应该衍射角，单缝被分成多少个半波带？(2) 如果所用单缝的宽度 $a' = 0.50\text{mm}$ ，在焦距 $f = 1.0\text{m}$ 的透镜焦平面上观察衍射条纹，求中央明纹和其它各级明纹的宽度。

解 (1) 由式(14-18)的暗纹公式，对第一级暗纹应有

$$a \sin \theta_1 = \lambda$$

由 $\theta_1 = 30^\circ$ ，可以求得缝宽



12.2 夫琅禾费单缝衍射

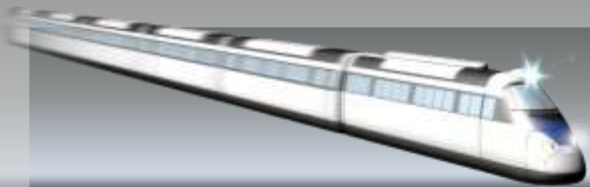
$$a = \frac{\lambda}{\sin \theta_1} = \frac{500}{\sin 30^\circ} = 1000(\text{nm}) = 10^{-6}(\text{m})$$

中央明纹宽度 $l_0 = 2x_1 = 2f \cdot \tan \theta_1 = 2 \times 1.0 \times \frac{\sqrt{3}}{3} = 1.155(\text{m})$

此时，对于一般屏幕而言，将完全被中央明纹占据。

若用近似式计算 $l_0 = \frac{2\lambda f}{a} = \frac{2 \times 500 \times 10^{-9} \times 1.0}{10^{-6}} = 1.0(\text{m})$ 误差为 15%。

制造这样窄的单缝在工艺上是相当困难的，而且由于缝太窄，通过单缝的光强太弱，观察起来也十分困难，常用的单缝要宽得多。



12.2 夫琅禾费单缝衍射

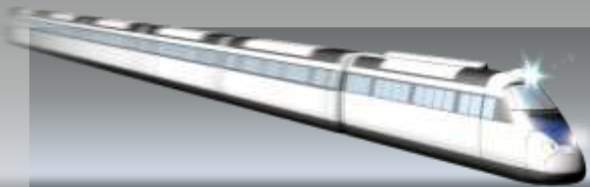
$$\text{单缝被分成的半波带数} = 2 \times \frac{a \sin \theta_1}{\lambda} = 2 \times \frac{10^{-6} \times \sin 30^\circ}{500 \times 10^{-9}} = 2$$

(2) 中央明纹宽度

由于
$$\sin \theta_1 = \frac{\lambda}{a'} = \frac{500 \times 10^{-9}}{0.5 \times 10^{-3}} = 10^{-3}$$

所以
$$l_0 = \frac{2\lambda f}{a'} = \frac{2 \times 500 \times 10^{-9} \times 1.0}{0.5 \times 10^{-3}} = 2 \times 10^{-3} (\text{m}) = 2.0 \text{mm}$$

其它各级明纹宽度
$$l = l_0 / 2 = 1.0 \text{mm}$$



12.2 夫琅禾费单缝衍射

例 如图 15-9, 设一监视雷达位于路边 $d = 15\text{m}$ 处, 雷达波的波长为 30mm , 射束与公路成 15° 角, 天线宽度 $a = 0.20\text{m}$ 试求: 该雷达监视范围内公路长 S 值。

解 将雷达波束看成是单缝衍射的零级明纹由

$$a \sin \theta = \lambda$$

$$\sin \theta = \frac{\lambda}{a} = \frac{30 \times 10^{-3}}{0.2} = 0.15$$

$$\theta \approx 8.63^\circ$$

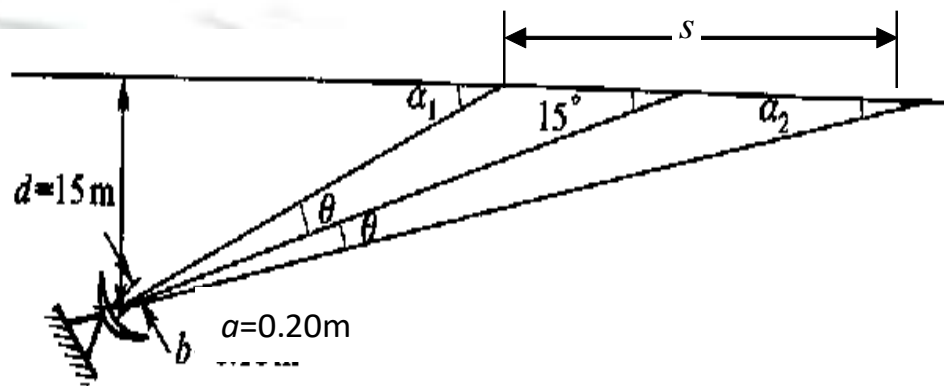
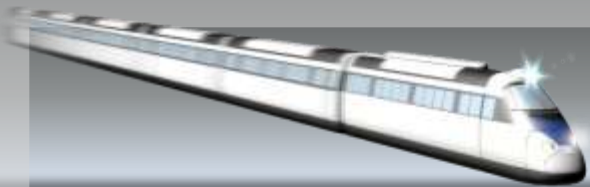


图 15-9 例 15-2 图



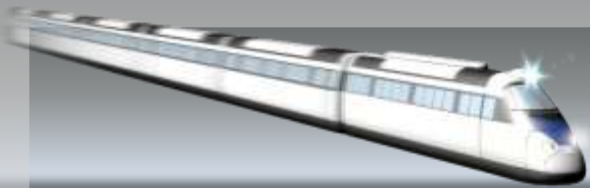
12.2 夫琅禾费单缝衍射

$$\alpha_1 = 15^\circ + \theta = 23.63^\circ$$

$$\alpha_2 = 15^\circ - \theta = 6.37^\circ$$

$$s = d(\cot \alpha_2 - \cot \alpha_1) = 15(\cot 6.37^\circ - \cot 23.63^\circ) \approx 100(\text{m})$$





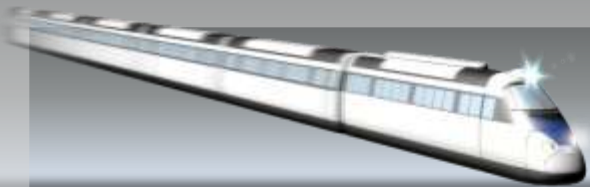
12.2 夫琅禾费单缝衍射

例 用波长为 λ 的单色光照射狭缝，得到单缝的夫琅禾费衍射图样，第3级暗纹位于屏上的P处，问：

- (1) 若将狭缝宽度缩小一半，那么P处是明纹还是暗纹？
- (2) 若用波长为 1.5λ 的单色光照射狭缝，P处是明纹还是暗纹？

解 利用半波带法直接求解，与暗纹对应的半波带数为偶数 $2k$ ($k=1, 2, \dots$ 为暗纹级数)；与中央明纹除外的明纹对应的半波带数为奇数 $2k+1$ ($k=1, 2, \dots$ 为明纹级数)。

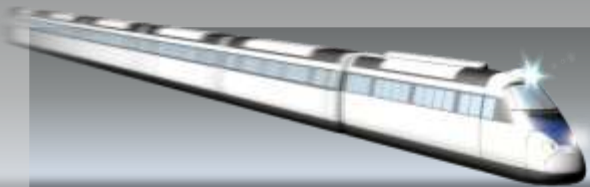
根据已知条件，在屏上P处出现第3级暗纹，所以对于P位置，狭缝处的波面可划分为6个半波带。



12.2 夫琅禾费单缝衍射

(1) 缝宽减小到一半，对于P位置，狭缝处波面可分为3个半波带，则在P处出现第1级明纹.

(2) 改用波长为 1.5λ 的单色光照射，则狭缝处波面可划分的半波带数变为原来的一点五分之一，对于P位置，半波带数变为4个，所以在P处将出现第2级暗纹.



12.2 夫琅禾费单缝衍射

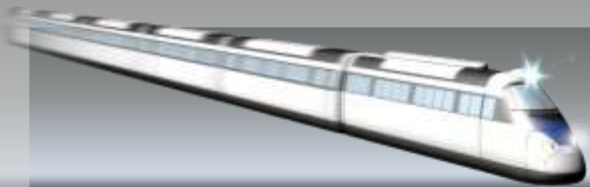
例 波长 $\lambda=600\text{nm}$ 的单色光垂直入射到缝宽 $a=0.2\text{ mm}$ 的单缝上，缝后用焦距 $f=50\text{ cm}$ 的会聚透镜将衍射光会聚于屏幕上。求：(1)中央明条纹的角宽度、线宽度；(2)第1级明条纹的位置以及单缝处波面可分为几个半波带？(3)第1级明条纹宽度。

解 (1)第1级暗条纹对应的衍射角 θ_0 为

$$\sin \theta_0 = \frac{\lambda}{a} = \frac{6 \times 10^{-7}}{2 \times 10^{-4}} = 3 \times 10^{-3}$$

因 $\sin \theta_0$ 很小，可知中央明条纹的角宽度为

$$2\theta_0 \approx 2\sin \theta_0 = 6 \times 10^{-3} \text{ rad}$$



12.2 夫琅禾费单缝衍射

第1级暗条纹到中央明条纹中心O的距离为

$$x_1 = f \tan \theta_0 \approx f \theta_0 = 0.5 \times 3 \times 10^{-3} = 1.5 \times 10^{-3} \text{ m} = 1.5 \text{ mm}$$

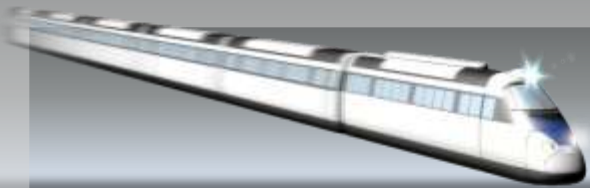
中央明条纹的线宽度为 $\Delta x_0 = 2x_1 = 2 \times 1.5 = 3 \text{ mm}$

(2) 第1级明条纹对应的衍射角 θ 满足

$$\sin \theta = (2k + 1) \frac{\lambda}{2a} = \frac{3 \times 6 \times 10^{-7}}{2 \times 2 \times 10^{-4}} = 4.5 \times 10^{-3}$$

第1级明条纹中心到中央明条纹中心的距离为

$$x = f \tan \theta \approx f \sin \theta = 0.5 \times 4.5 \times 10^{-3} = 2.25 \times 10^{-3} \text{ m} = 2.25 \text{ mm}$$



12.2 夫琅禾费单缝衍射

对应于该 θ 值，单缝处波面可分的半波带数为

$$2k + 1 = 3 \text{ 个}$$

(3) 设第2级暗条纹到中央明条纹中心O的距离为 x_2 ，对应的衍射角为 θ_2 ，故第1级明条纹的线宽度为

$$\begin{aligned} \Delta x &= x_2 - x_1 = f \tan \theta_2 - f \tan \theta_1 \approx f \left(\frac{2\lambda}{a} - \frac{\lambda}{a} \right) = \frac{\lambda}{a} f \\ &= \frac{6 \times 10^{-7} \times 0.5}{2 \times 10^{-4}} = 1.5 \times 10^{-3} \text{ m} = 1.5 \text{ mm} \end{aligned}$$

第1级明条纹的宽度约为中央明纹宽度的一半。