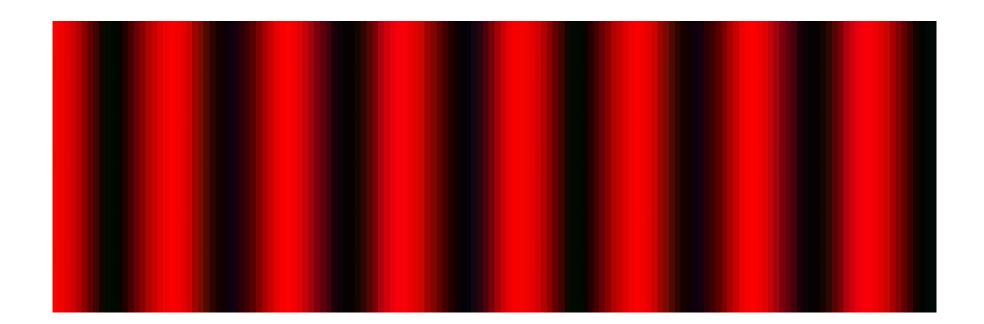
第十二章 光的干涉



§12-1 光波的干涉条件

一、干涉现象

1、什么是干涉现象



2、干涉现象的研究

托马斯·杨(Thomas Young) (1802) 杨氏实验 菲涅尔(A.Fresnel)



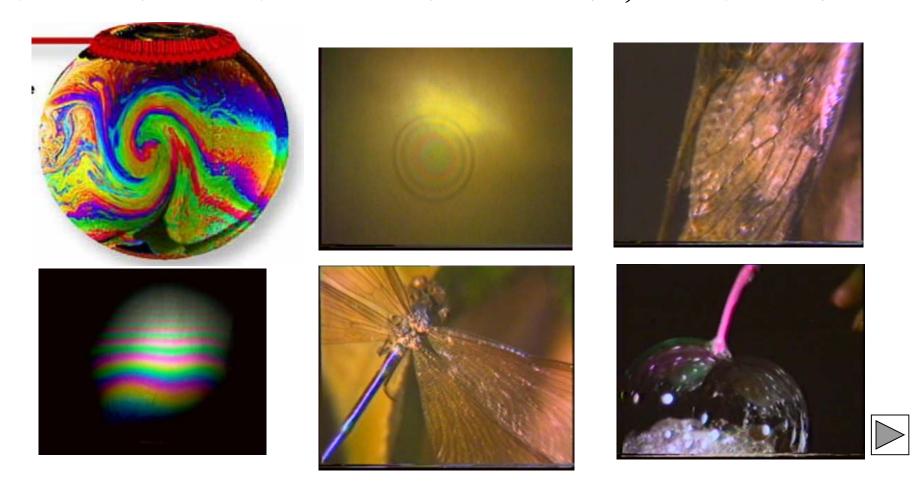
范西特 (P.H.Van cittert), 泽尼克 (F.Zenike) 本世纪三十年代

3、干涉现象的应用



干涉现象

在两束(或多束)光相遇的区域内,各点的光强可能不同于各光波单独作用所产生的光强之和,形成稳定的明暗交替或彩色条纹的现象,称为光的干涉。





托马斯.杨简介

英国物理学家,考古学家,医生。光的波动说的奠基人之一。1773年6月13日生于米尔费顿,曾在伦敦大学、爱丁堡大学和格丁根大学学习,伦敦皇家学会会员,巴黎科学院院士。1829年5月10日在伦敦逝世。

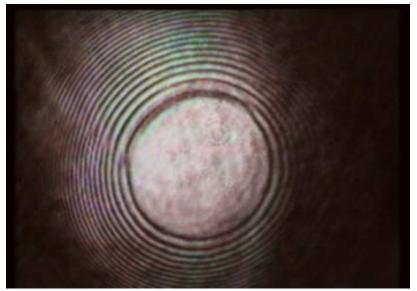
杨, T.

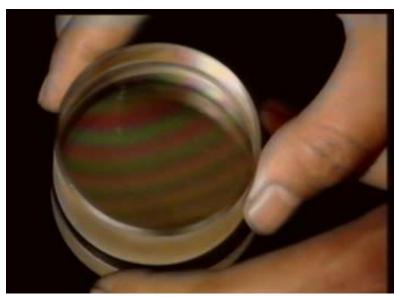
杨自幼天资过人,14岁就通晓拉丁、希腊、法、意、阿拉伯等多种语言。 开始时学习医学,后来酷爱物理学,特别是光学和声学,一生在物理、化学、 生物、医学、天文、哲学、语言、考古等广泛的领域做了大量的工作,但在科 学史上他以作为物理学家而最著名。杨在行医时就开始研究感官的知觉作用, 1793年写了第一篇关于视觉的论文,发现了眼睛中晶状体的聚焦作用,1801年 发现眼睛散光的原因,由此进入光学的研究领域。他怀疑光的微粒说的正确性, 进行了著名的杨氏双孔及双缝干涉实验,首次引入干涉概念论证了光的波动说, 又利用波动说解释了牛顿环的成因及薄膜的彩色。他第一个测定了7种颜色光 的波长。1817年,他得知A. J. 菲涅尔和D. F. J. 阿拉果关于偏振光的干涉实验后, 提出光是横波。

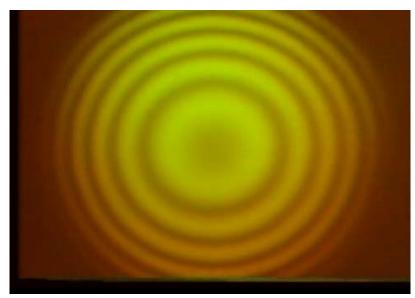
杨说:"尽管我仰慕牛顿的大名,但我并非因此认为他是百无一失的。我遗憾地看到他也会弄错,而他的权威也许有时甚至阻碍了科学的进步。"

测油膜厚度

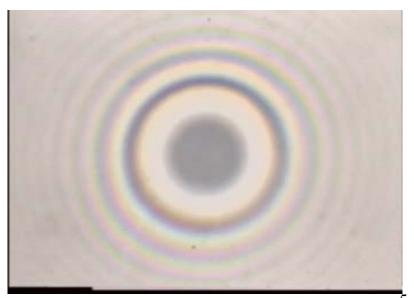
平晶间空气隙干涉条纹











牛顿环(等厚条纹)

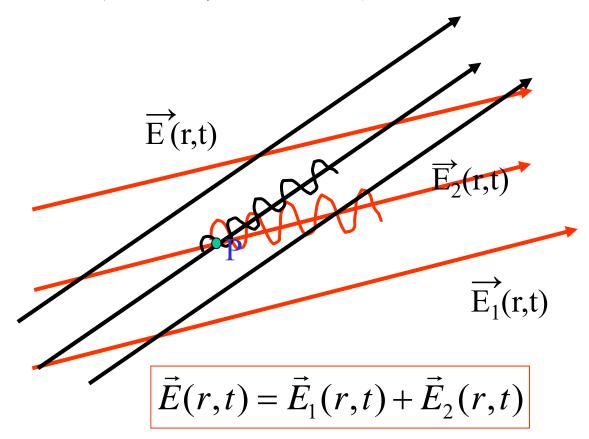
光的干涉现象产生的原因

波 的 独立传播 原



的 叠 原

光波的独立传播原理



波的独立传播原理: 当两列波或多列波在同一波场中传播时,每一列波的传播方式都不因其他波的存在而受到影响

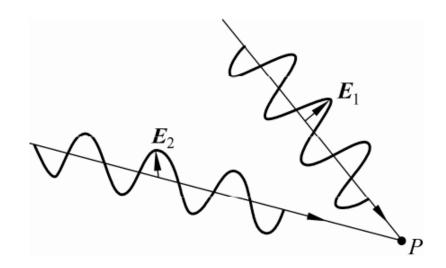
光波的叠加原理

波的叠加原理: 在两列或多列波的交叠区域,波场中某点的振动等于各个波单独存在时在该点所产生振动之和。

• 实际的光场是许多个简谐波的叠加

$$\vec{\mathbf{E}}(r,t) = \vec{\mathbf{E}}_1(r,t) + \vec{\mathbf{E}}_2(r,t) + \dots$$
 矢量波叠加

• 叠加结果为光波振幅的矢量和,而非强度和



二、干涉条件

两个振动 E_1 和 E_2 叠加后的光强为:

$$I = \mathbf{E} \bullet \mathbf{E} = (\mathbf{E}_1 + \mathbf{E}_2) \bullet (\mathbf{E}_1 + \mathbf{E}_2)$$

$$\bar{I} = \frac{1}{T} \int_0^t (\mathbf{E} \bullet \mathbf{E}) dt = \langle (\mathbf{E}_1 + \mathbf{E}_2) \bullet (\mathbf{E}_1 + \mathbf{E}_2) \rangle$$

$$= \langle \mathbf{E}_1 \bullet \mathbf{E}_1 \rangle + \langle \mathbf{E}_2 \bullet \mathbf{E}_2 \rangle + 2 \langle \mathbf{E}_1 \bullet \mathbf{E}_2 \rangle$$

$$= \bar{I}_1 + \bar{I}_2 + \bar{I}_{12}$$

 \bar{I}_{12} 称为干涉项,它决定了叠加光强的强弱。

 \bar{I}_{12} 的存在表明,叠加的光强 \bar{I} 不再是 \bar{I}_{1} 和 \bar{I}_{2} 的简单和。只有当 $\bar{I}_{12} \neq 0$,且稳定时,才能产生干涉现象。

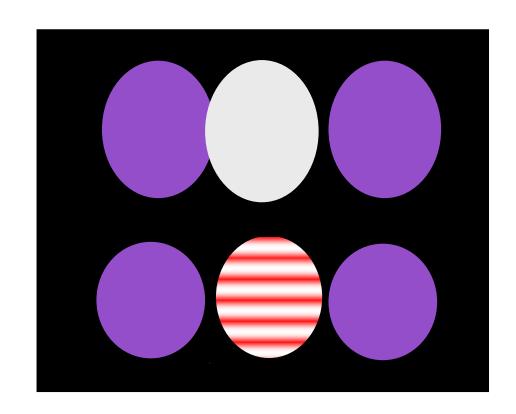
(1) 非相干叠加:
$$\overline{I}_{12} \equiv 0$$

$$I(r) = I_1(r) + I_2(r)$$

(2) 相干叠加 $\overline{I}_{12} \rightleftharpoons 0$

$$I(r) = I_1(r) + I_2(r) + \overline{I}_{12}$$

$$I(r) \neq I_1(r) + I_2(r)$$



叠加出现了干涉 关心的问题:相干叠加条件?

干涉项 — 不为零的稳定贡献

$$\overline{I}_{12}(r) = 2I_1(r) \cdot I_2(r) \cos \delta(r)$$

设
$$E_1 = A_1 \cos(\mathbf{k}_1 \bullet \mathbf{r}_1 - \omega_1 t + \delta_1),$$

$$E_2 = A_2 \cos(\mathbf{k}_2 \bullet \mathbf{r}_2 - \omega_2 t + \delta_2)$$
则 $\bar{I} = \bar{I}_1 + \bar{I}_2 + \bar{I}_{12}$

$$= \bar{I}_1 + \bar{I}_2 + A_1 \bullet A_2 \langle \cos \delta \rangle$$
其中 $\delta = \left[(\mathbf{k}_1 \bullet \mathbf{r}_1 - \mathbf{k}_2 \bullet \mathbf{r}_2) + (\delta_1 - \delta_2) - (\omega_1 - \omega_2) t \right]$

干涉项 I_{12} 与两个光波的振动方向 (A_1,A_2) 和位相 δ 有关。

$$\langle \cos \delta \rangle = \frac{1}{\tau} \int_0^{\tau} \cos \delta d\tau = 0$$
 不发生干涉现象
$$= \cos \delta \text{ 位相差固定不变,发生干涉现象}$$

干涉条件(必要条件):

- (1)频率相同, $\omega_1 \omega_2 = 0$;
- (2)振动方向相同, $A_1 ext{ } A_2 = A_1 A_2$
- (3)位相差恒定, $\delta_1 \delta_2 = 常数$

振幅相差不悬殊

注意:干涉的光强分布只与光程差 $k \bullet (r_1 - r_2)$ 有关

补充条件: 叠加光波的光程差不超过波列的长度



相干光波和相干光源 满足干涉条件的光波,叫相干光波;

其光源称为相干光源。

将一个光波分离成两个相干光波方法:

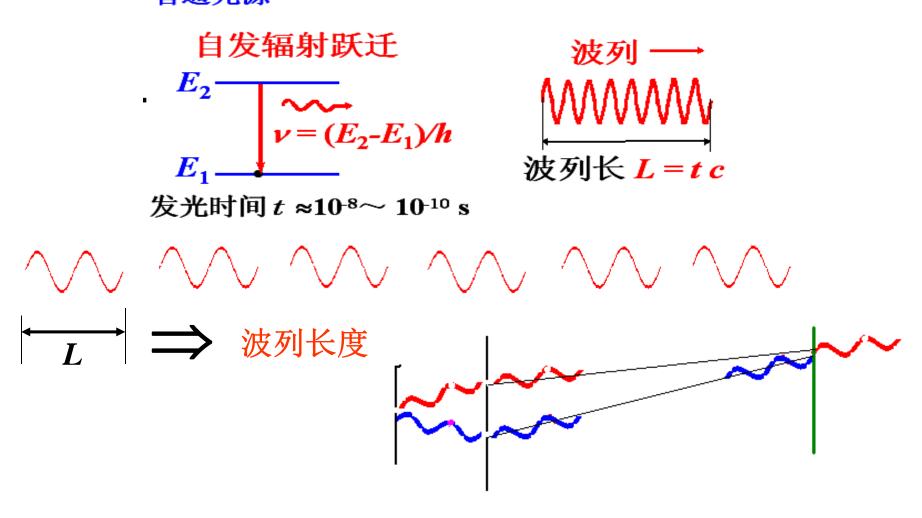
分波前法



分振幅法



光源发光原理 普通光源



各波列位相关系不固定,不同波列相遇不能产生干涉。

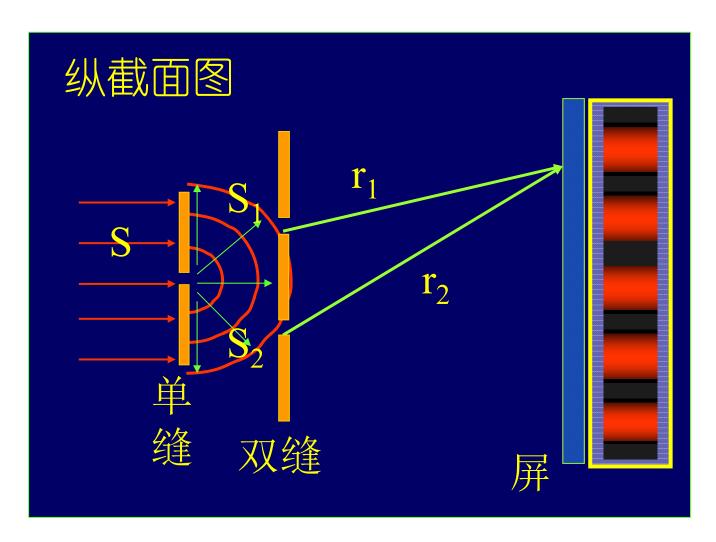
光程差与波列长度关系

The water of

光程差ΔL越大,折射光越落后于反射光。ΔL过大,将 超过列波长度L。这时a、b光将无法进行相干叠加。

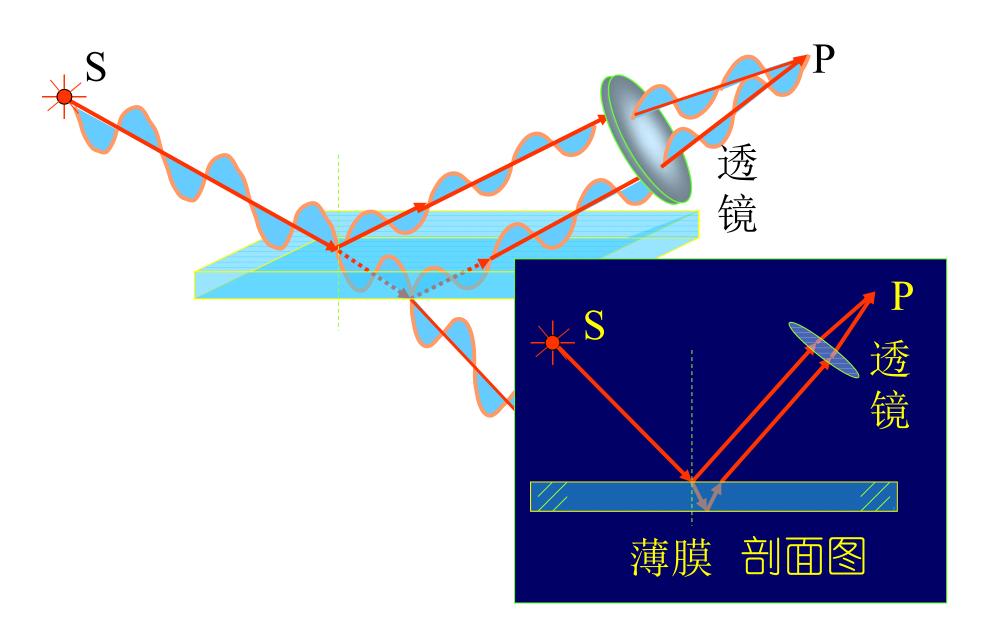


分波前法





分振幅法



光波的干涉条件总结

• 光的干涉现象

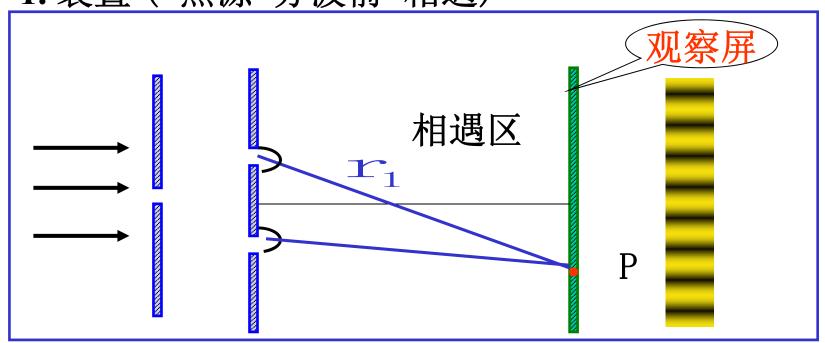
• 干涉条件

§12-2杨氏干涉实验(分波前法)



一、杨氏双缝

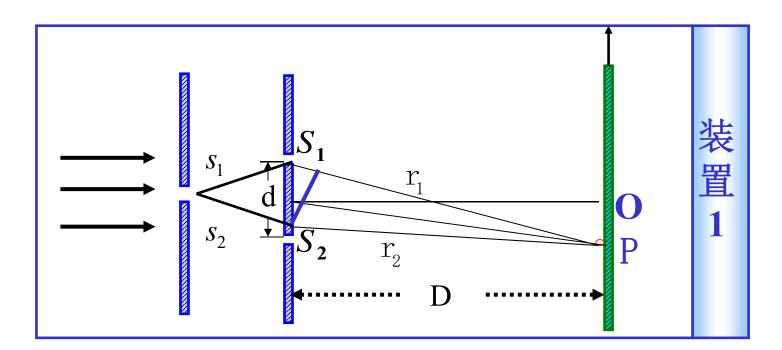
1. 装置(点源分波前相遇)



2. 强度分布



- 确定相干光束
- 计算光程差



 $D\rangle\rangle d$

点源的初相:

$$S_1$$
, $S_2 = \chi \chi \chi$ $\phi_{01} = \phi_0(t) - \frac{2\pi}{\lambda} s_1$, $\phi_{02} = \phi_0(t) - \frac{2\pi}{\lambda} s_2$

$$\phi_{02} - \phi_{01} = \frac{2\pi}{\lambda} (s_2 - s_1)$$

从**S**到**P**的光程差:
$$\Delta = (s_2 + r_2) - (s_1 + r_1)$$

接收屏**P**点相位差:
$$\delta = \frac{2\pi}{\lambda}[(s_2 + r_2) - (s_1 + r_1)]$$

二、干涉图样的计算

1、P点的干涉条纹强度

$$I = I_1 + I_2 + 2\sqrt{I_1I_2}\cos\delta$$

设 $I_1 = I_2 = I_0$

则:
$$I = 4I_0 \cos^2 \frac{\delta}{2}$$

$$\delta = k(r_2 - r_1) = k\Delta$$

则:
$$I = 4I_0 \cos^2 \left[k \frac{(r_2 - r_1)}{2} \right] = 4I_0 \cos^2 \left[\frac{\pi (r_2 - r_1)}{\lambda} \right]$$

D

光强 I 的强弱取决于光程差 $\Delta = (r_2 - r_1)$

2、光程差∆的计算

$$r_1^2 = (x - \frac{d}{2})^2 + y^2 + D^2$$

$$r_2^2 = (x + \frac{d}{2})^2 + y^2 + D^2$$
 $\frac{s}{s_2}$

$$r_2^2 - r_1^2 = 2xd$$

$$r_2^2 - r_1^2 = (r_2 - r_1)(r_2 + r_1)$$

光程差:
$$\Delta = r_2 - r_1 = \frac{2xd}{r_2 + r_1} \approx \frac{2xd}{2D} = \frac{d}{D}x$$

则:
$$I=4I_0 \cos^2\left(\frac{kd}{2D}x\right)=4I_0 \cos^2\left(\frac{\pi d}{\lambda D}x\right)$$

P(x,y,D)

3、干涉条纹的意义

$$I = 4I_0 \cos^2\left(\frac{\pi d}{\lambda D}x\right)$$

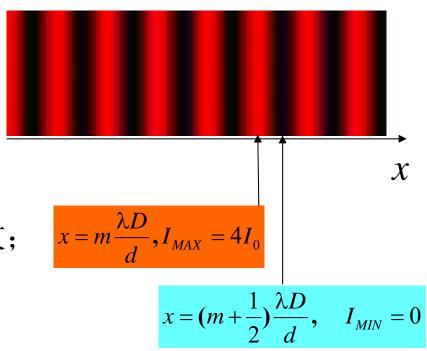
当
$$x = m \frac{\lambda D}{d}$$
 时

有最大值: $I_{MAX} = 4I_0$,为亮条纹;

当
$$x = (m + \frac{1}{2}) \frac{\lambda D}{d}$$
 时

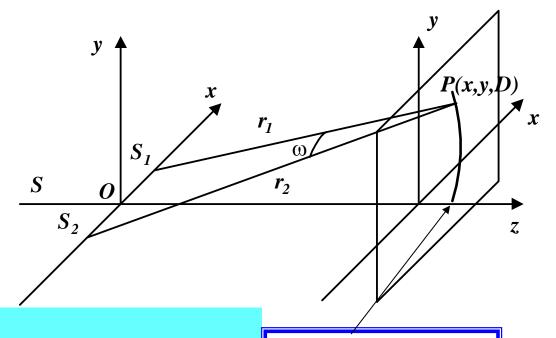
有最小值: $I_{MIN} = 0$,为暗条纹;

其中:
$$m = 0, \pm 1, \pm 2, \cdots$$



用光程差表示:

$$r_2 - r_1 = m\lambda$$
 时 $I_{MAX} = 4I_0$,为亮条纹; $r_2 - r_1 = (m + \frac{1}{2})\lambda$ 时 $I_{MIN} = 0$,为暗条纹;



结论:

- 1、干涉条纹代表着光程差的等值线。
- 2、相邻两个干涉条纹之间其光程差变化 量为一个波长λ,位相差变化2π。

在同一条纹上的任 意一点到两个光源 的光程差是恒定的。

4、干涉条纹的间距

条纹间距:

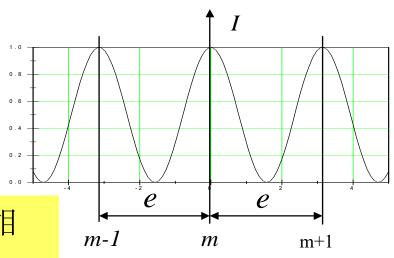
$$e = (m+1)\lambda \frac{D}{d} - m\lambda \frac{D}{d} = \lambda \frac{D}{d}$$

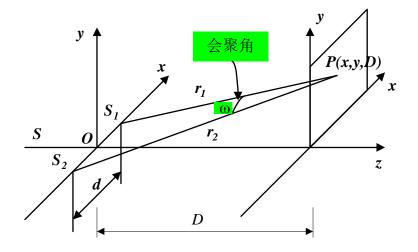
定义:两条相干光线的夹角为相干光束的会聚角,用ω表示。

在杨氏实验中: $\omega \approx d/D$

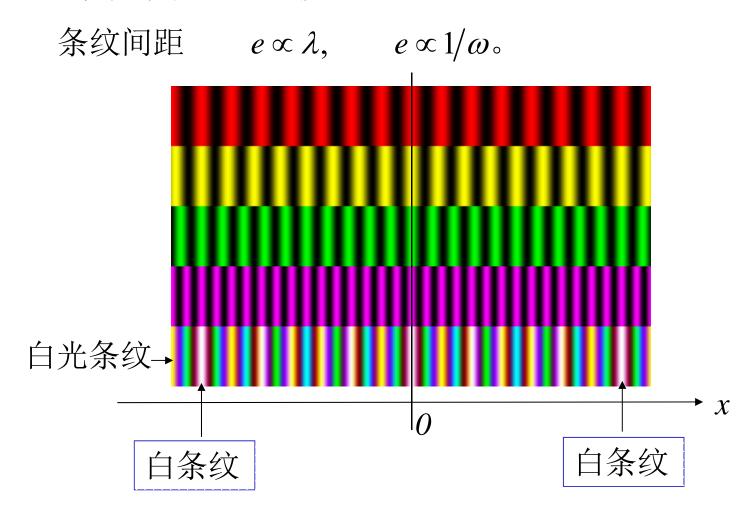
条纹的间距: $e = \lambda/\omega$

 $e = \lambda/\omega$ 是一个具有普遍意义的公式,适合于任何干涉系统。





5、干涉条纹间距与波长



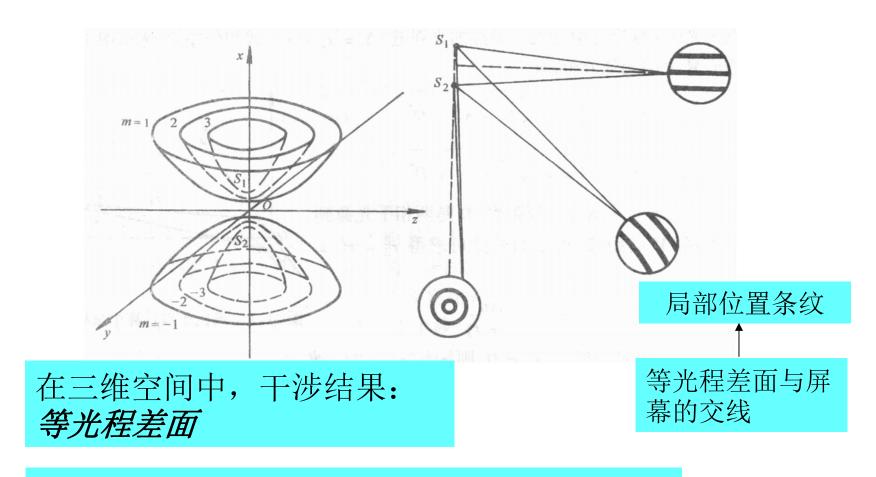
三、两个点源在空间形成的干涉场

两点源形成的干涉场是空间分布的;

干涉条纹应是空间位置对点光源等光程差的轨迹。

$$\Delta = r_2 - r_1 = \sqrt{(x + d/2)^2 + y^2 + D^2} - \sqrt{(x - d/2)^2 + y^2 + D^2}$$

对于亮条纹,
$$\Delta = m\lambda$$
; 有:
$$\frac{x^2}{\left(m\lambda/2\right)^2} - \frac{y^2 + z^2}{\left(d/2\right)^2 + \left(m\lambda/2\right)^2} = 1$$



等光程差面是一组以m为参数的回转双曲面族

本课内容回顾

- 1、干涉现象和干涉条件
- 2、P点的干涉条纹强度: $I = I_1 + I_2 + 2\sqrt{I_1I_2}\cos\delta$

3、光程差
$$\Delta$$
的计算: $\Delta = r_2 - r_1 = \frac{2xd}{r_2 + r_1} \approx \frac{2xd}{2D} = \frac{d}{D}x$

- 4、干涉条纹的意义: 光程差的等值线。
- 5、干涉条纹的间距: $e = \frac{\lambda}{\omega}$
- 6、干涉条纹间距与波长:多色光的干涉
- 7、两个点源在空间形成的干涉场: *等光程差面*

作业

• P374页第4、5、6、7题