

# 第七章 薄膜的物理性质

- □ 7.3薄膜的光学性质
- 7.3.1 薄膜光学的基本理论
- 7.3.2 薄膜光学性能的测试
- 7.3.3 薄膜波导与光耦合

# 光波是一种电磁波,在三维空间中的传播可以用电矢量E和磁矢量H来描述

# 南 本主命老大才

#### 7.3.1 薄膜光学的基本理论

对于波长为  $\lambda$  的单色平面波,若沿给定的方向余弦  $(\alpha, \beta, \gamma)$  传播,则电矢量的波动方程为

$$\overset{\mathbf{V}}{E} = E_0 \exp \left\{ i \left[ \omega t - \frac{2\pi n}{\lambda} (\overset{\mathbf{r}}{ax} + \beta \overset{\mathbf{w}}{y} + \gamma z) \right] \right\}$$

式中,  $\omega$  是光振动的角频率, n 是介质的折射率。

# 東大多都主命

#### 7.3.1 薄膜光学的基本理论

#### 1、反射定律和折射定律

反射定律:

$$\theta_0 = \theta_1$$

 $\theta_0 = \theta_r \qquad (1.1-1a)$ 

折射定律: $n_0 \sin \theta_0 = n_1 \sin \theta_1$  (1.1-1b)

己知界面两侧物质的折射率及入射角, 就可由折射定律求出折射角。

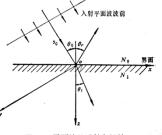


图1-3 平面波的反射和折射

折射定律对于透明或吸收的介质都同样适用。

对于吸收性媒质,只要把介电常数或折射率看成复数  $n^*=n-ik$ 

# **南主命老大才**

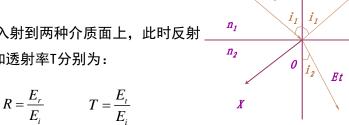
#### 7.3.1 薄膜光学的基本理论

#### 2、反射率和透射率

薄膜的光学性能常常用薄膜的反射率

和透射率来表示。

光波入射到两种介质面上,此时反射 率R和透射率T分别为:



式中, $E_i, E_r, E_t$  分别表示入射光、反射光、透射光的**能量**。

电磁波的传播也是能量的传播。在只比较光强的大小(相对值)时,可以用振幅的平 方来表征光强(用/表示)。

# 南三衛老大連

#### 7.3.1 薄膜光学的基本理论

## 菲涅耳公式

从电磁场的边界条件出发,可以得到反射和折射定律,以 及入射与反射、折射的振幅关系——解决光在界面上的 强度分配问题。

- \* 研究该问题的基本思路: 可以把入射波电场的振幅矢量分解 成两个分量,一个分量垂直于入射面, 称为 "s"分量; 另一 个分量位在入射面内, 称为 "p"分量。
- \* 根据叠加原理: 可以只研究入射波电场仅含S分量和仅含D分 量这两种特殊情况; 当两种分量同时存在时, 则只要先分别 计算由单个分量所造成的折、反射波电场,然后再作矢量相 加即可得到结果。

# 南上本老大者

#### 7.3.1 薄膜光学的基本理论

#### 把电矢量分成两个分量:

#### p分量—— 平行于入射面

(光线方向与界面法线所确定的平面, 如图中 xy面为界面, z轴为法线。)

s分量——垂直于入射面。

图中的y轴方向。

规定s分量的正方向为沿v轴正方 向,p 分量的正方向为与s 分量和传播 方向构成右手螺旋关系:

$$\hat{p} \times \hat{s} = \hat{k}$$

对于s分量,设:

$$\overrightarrow{E}_{1s} = \overrightarrow{y_0} \cdot A_{1s} \exp \left[ i (\overrightarrow{k_1} \cdot \overrightarrow{r} - \omega_1 t) \right]$$

$$\overrightarrow{E}_{1s}' = \overrightarrow{y_0} \cdot A_{1s}' \exp \left[ i (\overrightarrow{k_1} \cdot \overrightarrow{r} - \omega_1 t) \right]$$

$$\overrightarrow{E}_{2s} = \overrightarrow{y_0} \cdot A_{2s} \exp \left[ i (\overrightarrow{k_2} \cdot \overrightarrow{r} - \omega_2 t) \right]$$

# 南三衛老大連

#### 7.3.1 薄膜光学的基本理论

• 菲涅耳给出在分界面处,入射波、反射波、折射波的s 分量的振幅关系为:

$$r_s = \frac{A_{1s}^{'}}{A_{1s}} = \frac{\sin(i_2 - i_1)}{\sin(i_2 + i_1)}$$

$$r_{s} = \frac{A_{1s}^{'}}{A_{1s}} = \frac{\sin(i_{2} - i_{1})}{\sin(i_{2} + i_{1})} \qquad t_{s} = \frac{A_{2s}}{A_{1s}} = \frac{2\sin i_{2}\cos i_{1}}{\sin(i_{1} + i_{2})}$$

s分量的振幅反射率

s分量的振幅透射率

同理可得出在分界面处,p分量的振幅关系。

$$r_p = \frac{tg(i_1 - i_2)}{tg(i_1 + i_2)}$$

$$r_p = \frac{tg(i_1 - i_2)}{tg(i_1 + i_2)} \qquad t_p = \frac{2\sin i_2 \cos i_1}{\sin(i_1 + i_2)\cos(i_1 - i_2)}$$

p分量的振幅反射率 p分量的振幅透射率

# **净这个老大艺**

#### 7.3.1 薄膜光学的基本理论

则在界面上能流反射率  $R_s = |r_s|^2 = \frac{\sin^2(i_2 - i_1)}{\sin^2(i_2 + i_1)}$  和透射率分别为:

$$\mathcal{T}_{s} = \frac{n_{2}}{n_{1}} \cdot \frac{\cos i_{2}}{\cos i_{1}} |t_{s}|^{2} = \frac{\sin i_{1}}{\sin i_{2}} \cdot \frac{\cos i_{2}}{\cos i_{1}} \cdot \frac{4\sin^{2} i_{2}\cos^{2} i_{1}}{\sin^{2}(i_{1} + i_{2})}$$

所以,

$$\mathcal{R}_s + \mathcal{T}_s = \frac{\sin^2(i_2 - i_1)}{\sin^2(i_2 + i_1)} + \frac{\sin i_1}{\sin i_2} \cdot \frac{\cos i_2}{\cos i_1} \cdot \frac{4\sin^2 i_2 \cos^2 i_1}{\sin^2(i_1 + i_2)} = 1$$

可见, s分量能量守恒; 同理可得, p分量能量守恒。所以, 菲涅耳公式满足能量守恒。

# · 本主命者大慧

#### 7.3.1 薄膜光学的基本理论

# p分量

$$R_p = \frac{\tan^2(i_1 - i_2)}{\tan^2(i_1 + i_2)}$$

$$T_p = \frac{n_1 \cos i_2}{n_0 \cos i_1} \cdot \frac{4 \sin^2 i_2 \cos^2 i_1}{\sin^2 (i_1 + i_2)}$$

# **南三年老大岩**

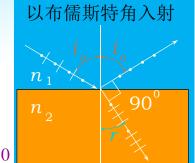
#### 7.3.1 薄膜光学的基本理论

### 反射和折射产生的偏振

#### 布儒斯特定律

当 
$$i_2 + i_1 = \pi/2$$
 时,
$$tg(i_2 + i_1) \rightarrow \infty$$

P光的反射系数:  $R_p = \frac{tg(i_2 - i_1)}{tg(i_2 + i_1)} = 0$ 



由折射定律: 
$$i_0 + r = 90^\circ$$

$$\frac{n_2}{n_1} = \frac{\sin i_0}{\sin r} = \frac{\sin i_0}{\sin (90^{\circ} - i_0)} = \text{tg } i_0$$

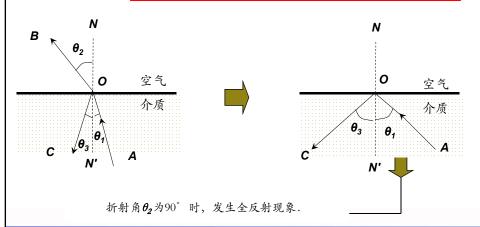
把满足上式并使  $r_p = 0$  的  $i_0$  叫做布鲁斯特角。

# **第十五个主义者**

#### 7.3.1 薄膜光学的基本理论

# 全反射

光由光密介质射入光疏介质时,同时发生反射和折射,折射角大于入射角,随着入射角的增大,反射光线越来越强,折射光线越来越弱,当折射角增大到90°时,折射光线完全消失,只剩下反射光线,这种现象叫做全反射.



# 本主命者大者

#### 7.3.1 薄膜光学的基本理论

# 全反射

如果光波从光密介质射向光疏介质  $n_1 < n_0$ , 根据折射定律, 当

$$\sin i_2 = 1 \qquad \text{Pl} \quad i_2 = \frac{\pi}{2}$$

所有的光全部反射回第一媒质,这个现象称为全反射。

满足  $\sin i_1 = \frac{n_1}{n_0}$  条件的入射角  $\phi_c$  称为临界角,相应的折射角为90度。

当光从光密介质大于临界角入射时,除反射光外,还有沿界面传播且<mark>在</mark> 界面垂直方向上振幅按指数衰减的隐失波(**倏逝波**),具有一定的穿透深 度。

# **本主命老女孩**

#### 7.3.2 薄膜光学性能的测量

#### 薄膜光学性能的测量

在对光学薄膜进行设计与计算之前,对准备应用的薄膜性能应该有所了解,需要对其测量;同时,判断镀出来的薄膜性能是否能达到设计要求也需要测量。所以,薄膜光学性能的测量在制备光学薄膜时是必不可少的。这里仅对薄膜层透射率的原理作一简单的介绍。

# **南三年七大岩**

的影响。

#### 7.3.2 薄膜光学性能的测量

#### 薄膜光学性能的测量

#### 1. 透射率的测量

测量透射率一般用分光光度计进行,它主要包括光源、分光系统、 检测系统等几部分。图7-28是一个简单的透射率测量系统。测量时,首 先让光从样品架的空格中通过,测得其光强为I<sub>0</sub>,然后把样品插入光路 中,让光从样品上通过,测得其光强为I<sub>1</sub>,两次测得结果的比值就是样 品的透射率T,即

$$T=rac{I_1}{I_0} imes 100\%$$
 光源 接收器 检流计 图7-28 透射率测量装置简图

# 2. 反 测量方 对于反 图7-29 再换上待测样品,测出其反射光强I,,则待测样品的反射率为 R= (I<sub>1</sub>/I<sub>0</sub>)R<sub>0</sub>,

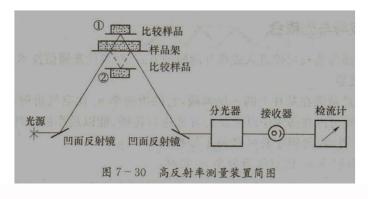
式中 Ro是标准样品的反射率,其测量精度主要受标准样品反射率测量精度

8

# 本主命老大者

#### 7.3.2 薄膜光学性能的测量

对于**高反射率的薄膜**,一般用图**7-30**所示的测量反射率的绝对方法。测量时先不放待测样品,而把比较样品放在位置**1**上。这时光从样品上反射后进入检测系统,测出其反射光强度为**I**<sub>1</sub>;再把<mark>待测样品</mark>放在样品架上,比较样品放在位置**2**,于是入射光被待测样品反射两次以后再进入检测系统,测出反射光强为**I**<sub>2</sub>.



# · 本主命老大才

#### 7.3.2 薄膜光学性能的测量

两次测量的光强比为

$$\frac{I_2}{I_1} = \frac{I_0 R_1 R^2}{I_0 R_1} = R^2$$

式中, $I_0$ 是入射光强度, $R_1$ 是比较样品的反射率。由此可得样品的反射率:

$$R = \sqrt{\frac{I_2}{I_1}}$$

测量结果只与光强测量的准确度有关,而与比较样品的反射率R1无关, 故称绝对测量。

# 本主命意义者

#### 7.3.2 薄膜光学性能的测量

#### 透明薄膜折射率的测量

(1) 当光束垂直入射到单层薄膜表面时,反射率为

$$R = \frac{n_0 n_2 - n_1^2}{n_0 n_2 + n_1^2}$$

由式可得:

$$n_1 = \sqrt{(\frac{1-R}{1+R})n_0 n_2}$$

当已知膜层两边介质的折射率 $n_0$ 和 $n_2$ ,只需要准确测出垂直入射的反射率R,就可求出膜的折射率 $n_1$ 。

精度低,但实用。

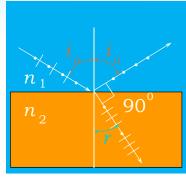
# **本主命主义才**

#### 7.3.2 薄膜光学性能的测量

#### 透明薄膜折射率的测量

(2)基于布儒斯特角设计。P226 在入射面内振动的线偏振光,以布 儒斯特角入射时,其反射光强为0, 且有

$$\tan \phi_B = \frac{n_1}{n_0}$$

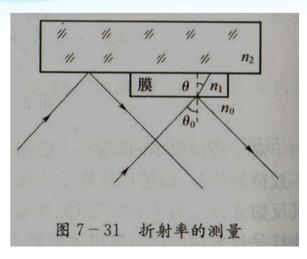


由此可见,当入射面内的线偏振光,以布儒斯特角入射于单层 光学膜时,膜的上表面对反射光强无贡献,只有膜的下表面 (基片)才有反射光,这时反射光光强和光束直接入射到基片 上的光强相等。利用这一规律可求出膜的折射率。

# **本主命老大者**

#### 7.3.2 薄膜光学性能的测量

#### 透明薄膜折射率的测量



基本方法: 在基片上 只部分镀上膜,用线 偏光入射,一边测反 射光强度,一边改变 入射角,直到在镀膜 和未镀膜两种界面反 射光强相等为止。

# · 本主命主义者

#### 7.3.2 薄膜光学性能的测量

#### 透明薄膜折射率的测量

#### (3) 椭圆偏振法

偏法测量的基本思路是:起偏器产生的线偏振光经取向一定的1/4波片后成为特殊的椭圆偏振光,把它投射到待测样品表面时,只要起偏器取适当的透光方向,被待测样品表面反射出来的将是线偏振光。根据偏振光在反射前后的偏振状态变化,包括振幅和相位的变化,便可以确定样品表面膜的厚度以及折射率。

# 南三年老大岩

#### 7.3.3 薄膜波导与光耦和

#### 7.3.3 薄膜波导与光耦合

光在薄膜内部传播及可控进入或离开薄膜的方式。

#### 薄膜波导

薄膜波导就是蒸镀在基片上的一层薄膜,它的折射率  $n_1$  比空气折射率  $n_0$  与基片折射率  $n_2$  都高,光线可以在薄膜中以全反射方式进行传播,能以最小的损耗传播很远的距离。如图 7-32 所示,薄膜中有一条向上传播的

光线,因为薄膜折射率  $n_1$  比空气折射率  $n_0$  要高,当人射角大于临界角  $\phi_{c0} = \arcsin \frac{n_0}{n_1}$ 时,将发生上表面的全反射。反射光全部向下表面传播。同理,当人射角大于临界角  $\phi_{c1} = \arcsin \frac{n_0}{n_1}$ 时又将在薄膜下表面发生全反射。如此反复进行反射,光在薄膜里

将沿"Z"字型路径传播,也称为"Z"形波。

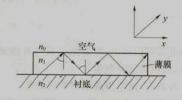


图 7-32 薄膜波导示意图

# 和主命党大学

#### 7.3.3 薄膜波导与光耦和

#### 光耦合

由于薄膜非常薄,要把外面的光直接地对准薄膜边缘射入薄膜非常困难。 同样,要将薄膜里传播的光准确而无损耗的传播出来也是非常困难的,这 是集成光学中很重要的耦合问题。

#### 棱镜耦合 P227

当入射的激光在棱镜的底面上全反射时,若入射光满足相位匹配条件,会产生光学隧道效应。光会通过空气隙进入薄膜。相位匹配的条件是指光在棱镜中沿Z方向传播的波矢量与光在薄膜沿Z方向传播的波矢分量相等。

