激光斜入射对薄膜光学特性影响的数值分析

贺敏波 江厚满 陈敏孙 袁 春

(国防科学技术大学光电科学与工程学院,湖南长沙 410073)

摘要 针对斜入射激光辐照光学薄膜的情况,将激光的电矢量正交分解为 s 偏振和 p 偏振,并从麦克斯韦方程组 出发,求得激光在膜层中传输的电磁场分布,进而对薄膜的光学特性进行了数值分析。以高反膜为例,结果表明: 随着入射角的增大, s 偏振光的反射率、透射率和吸收率有微小的浮动; 而 p 偏振光的反射率、透射率和吸收率有明 显的变化,其反射率逐渐减小,透射率和吸收率逐渐增大;在高反膜中心波长附近, s 偏振光和 p 偏振光均有一高反 宽带, 与 s 偏振光相比, p 偏振光的宽带明显变窄,且 p 偏振光的吸收率相对较高。 关键词 薄膜;斜入射: s 偏振; p 偏振

中图分类号 O484.8 文献标识码 A doi: 10.3788/AOS201131.s100114

Numerical Analysis of Optical Properties under Oblique Incidence of Laser in Optical Thin Films

He Minbo Jiang Houman Chen Minsun Yuan Chun

(College of Photon-Electron and Engineering, National University of Defense Technology,

Changsha, Hunan 410073, China)

Abstract Considering optical thin films irradiated by laser at oblique incidence, the electric vector is orthogonally decomposed into s-polarization and p-polarization. And based on the Maxwell equations, electromagnetic-field distribution in optical thin films is obtained. Then the optical properties of optical thin films are numerically analyzed. The results about high-reflection thin film show some features as follows. With the increase of the angle of incidence, the reflectance, transmittance and absorptivity of s-polarized light have tiny fluctuations. But for p-polarized light, obviously, the reflectance shows gradually decrease while the transmittance and absorptivity are opposite. And near the central wavelength in high-reflection thin film, both s-polarized light and p-polarized light have a high-reflectance broadband. Compared with s-polarized light, the broadband for p-polarized light is manifestly narrower and the absorptivity is relatively higher.

Key words thin films; oblique incidence; s-polarization; p-polarization OCIS codes 140.3330; 310.5448; 310.6860

1 引

言

以往在研究激光辐照光学薄膜时,均假设激光 垂直辐照光学薄膜^[1~6]。由于垂直入射时入射面具 有任意性,因此没有 s 偏振光和 p 偏振光可言。然 而在实际中,辐照光学薄膜时激光都是有角度入射 的,此时依据入射面,激光可分为 s 偏振光和 p 偏振 光。但由于 s 偏振光和 p 偏振光的不同特性,可能 导致薄膜的光学特性呈现出些许差异。对高能激光 而言,微小的差异都有可能导致光学薄膜的损伤。因此本文针对激光有角度入射情况,分别研究了 s 偏振光和 p 偏振光下光学薄膜的光学特性。

2 理论分析

激光辐照多层膜时,激光的传输可以简化为单 色平面波在多层膜中的传输,并在膜层中形成驻波 场^[7]。而激光作为一种电磁波,同样满足麦克斯韦

收稿日期: 2011-01-18; 收到修改稿日期: 2011-02-18

作者简介:贺敏波(1986—),男,硕士研究生,主要从事激光与物质相互作用等方面的研究。

E-mail: hmb203@gmail.com

导师简介: 江厚满(1970—), 男, 副教授, 主要从事激光与物质相互作用等方面的研究。E-mail: jhm3395@sina.com

方程组[8]:

$$\begin{cases} \nabla^2 \boldsymbol{E} + k_0^2 \tilde{\boldsymbol{n}}^2 \boldsymbol{E} = 0 \\ \boldsymbol{H} = \frac{\mathrm{i}}{\omega \mu} \nabla \times \boldsymbol{E} \end{cases} \quad \text{or} \quad \begin{cases} \nabla^2 \boldsymbol{H} + k_0^2 \tilde{\boldsymbol{n}}^2 \boldsymbol{H} = 0 \\ \boldsymbol{E} = \frac{1}{\mathrm{i}\omega \varepsilon} \nabla \times \boldsymbol{H} \end{cases},$$
(1)

式中 $k_0 = \omega \sqrt{\epsilon_0 \mu_0}, \omega$ 为激光圆频率, ϵ_0 和 μ_0 分别为 真空中的介电常数和磁导率, \tilde{n} 为介质的复折射率, ϵ 和 μ 分别为介质中的介电常数和磁导率。

假设入射激光为一线偏振光,依据入射面,可将 激光的电矢量进行正交分解,电矢量振动方向垂直 入射平面的分量为s偏振分量,电矢量振动方向平 行于入射平面的分量为p偏振分量。由于s偏振分 量和p偏振分量在介质突变处的边界条件是相互独 立的,所以这两种波相互独立^[9]。因此本文将对s 偏振光和p偏振光分别单独考虑。如图1所示,入 射平面是 yoz 平面,x 轴垂直于入射平面向里。激 光入射角为θ₀,入射介质为空气^[10]。

2.1 s偏振光

对于s偏振光,电矢量只有x分量不为0,即



图 1 连续激光辐照多层膜模型 Fig. 1 Model of optical multilayer thin films irradiated by continous-wave laser

 $E = (E_x, 0, 0)$ 。考虑到沿 x 方向介质是无限均匀的,则 E_x 与 x 坐标无关。代入(1)式中的前者,可以得到

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 E_x}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 E_x}{\partial z^2} + k_0^2 \bar{n}^2 E_x = 0\\ H_x = 0, \frac{\partial E_x}{\partial z} = -i\omega\mu H_y, \frac{\partial E_x}{\partial y} = i\omega\mu H_z \end{cases}$$
(2)

通过对(2)式的求解,最终得出 s 偏振光的电磁场分 布通解

$$\begin{cases} E_x(y,z) = A_1 \left[\exp(-ik_0 \tilde{n} z \cos \theta) + A_2 \exp(ik_0 \tilde{n} z \cos \theta) \right] \exp(-ik_0 \tilde{n} y \sin \theta) \\ H_y(y,z) = \sqrt{\frac{\varepsilon_0}{\mu_0}} \tilde{n} \cos \theta A_1 \left[\exp(-ik_0 \tilde{n} z \cos \theta) - A_2 \exp(ik_0 \tilde{n} z \cos \theta) \right] \exp(-ik_0 \tilde{n} y \sin \theta) \\ H_z(y,z) = -\sqrt{\frac{\varepsilon_0}{\mu_0}} \tilde{n} \sin \theta A_1 \left[\exp(-ik_0 \tilde{n} z \cos \theta) + A_2 \exp(ik_0 \tilde{n} z \cos \theta) \right] \exp(-ik_0 \tilde{n} y \sin \theta) \end{cases}$$
(3)

式中 A₁ 和 A₂ 分别为常系数,对于不同的膜层其系数不同。而根据电磁场边界条件,即电场和磁场的切向连续性,通过推导可以得出

$$\begin{cases} A_{2}^{j} = \frac{(\tilde{n}^{j} \cos \theta_{j} - \tilde{n}^{j-1} \cos \theta_{j-1}) / (\tilde{n}^{j} \cos \theta_{j} + \tilde{n}^{j-1} \cos \theta_{j-1}) + A_{2}^{j-1}}{1 + \left[(\tilde{n}^{j} \cos \theta_{j} - \tilde{n}^{j-1} \cos \theta_{j-1}) / (\tilde{n}^{j} \cos \theta_{j} + \tilde{n}^{j-1} \cos \theta_{j-1}) \right] A_{2}^{j-1}} \exp\left(-i2k_{0} \tilde{n}^{j} z_{j} \cos \theta_{j}\right), \\ (2 \leqslant j \leqslant N+1), \qquad (2 \leqslant j \leqslant N+1), \end{cases}$$

$$(4)$$

$$A_{1}^{j} = \frac{\left[\exp\left(-ik_{0} \tilde{n}^{j+1} z_{j+1} \cos \theta_{j+1}\right) + A_{2}^{j+1} \exp\left(ik_{0} \tilde{n}^{j+1} z_{j+1} \cos \theta_{j+1}\right) \right]}{1 + A_{2}^{j}} A_{1}^{j+1}, \quad (1 \leqslant j \leqslant N)$$

式中 *j* 代表第 *j* 层膜。由于基底没有反射波,故 A_2^1 = 0。对于 *j* = *N*+1,由于 A_1^{N+1} 是入射激光电场振幅, 为方便起见,取 A_1^{N+1} = 1。最终通过(4)式可以求解 出每层膜中的 A_1^i 和 A_2^i 。

那么 s 偏振光的电场振幅透射系数和振幅反射 系数可以写为

$$t = \frac{A_1^1}{A_1^{N+1}}, \quad r = A_2^{N+1},$$
 (5)

由于光学薄膜中的能流大小取决于坡印亭矢量 z 的 大小,即 $S = 0.5 \text{Re}[E_x \times H_y^*]$,所以光学薄膜中 s 偏振光的透射率和反射率分别为

$$\begin{cases} T = \frac{n_{g} \cos \theta_{g} |A_{1}^{1}|^{2}}{n_{0} \cos \theta_{0} |A_{1}^{N+1}|^{2}} = \frac{n_{g} \cos \theta_{g}}{n_{0} \cos \theta_{0}} |t|^{2}, \\ R = |A_{2}^{N+1}|^{2} = |r|^{2} \end{cases}$$
(6)

显然,薄膜对激光的吸收率可写为 $\alpha = 1 - R - T$ 。

2.2 p偏振光

对于 p 偏振光,磁矢量只有 x 分量不为 0,即 $H=(H_x,0,0)$,且 H_x 与x 坐标无关。代入(1)式中 的后者,可以得到

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 H_x}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 H_x}{\partial z^2} + k_0^2 \tilde{n}^2 H_x = 0\\ E_x = 0, \frac{\partial H_x}{\partial z} = i\omega \varepsilon E_y, \frac{\partial H_x}{\partial y} = -i\omega \varepsilon E_z \end{cases}$$
(7)

通过对(7)式的求解,最终得出 p 偏振光的电磁场分布通解为

$$\begin{cases} H_x(y,z) = \sqrt{\frac{\varepsilon_0}{\mu_0}} \tilde{n} B_1 \left[\exp(-ik_0 \tilde{n} z \cos \theta) + B_2 \exp(ik_0 \tilde{n} z \cos \theta) \right] \exp(-ik_0 \tilde{n} y \sin \theta) \\ E_y(y,z) = -\cos \theta B_1 \left[\exp(-ik_0 \tilde{n} z \cos \theta) - B_2 \exp(ik_0 \tilde{n} z \cos \theta) \right] \exp(-ik_0 \tilde{n} y \sin \theta) \\ E_z(y,z) = \sin \theta B_1 \left[\exp(-ik_0 \tilde{n} z \cos \theta) + B_2 \exp(ik_0 \tilde{n} z \cos \theta) \right] \exp(-ik_0 \tilde{n} y \sin \theta) \end{cases}$$
(8)

同样,式中的 B₁ 和 B₂ 分别为常系数,对于不同的膜层其系数不同。且根据电场和磁场的边界条件,可以 得出

$$\begin{cases} B_{2}^{j} = \frac{\left(\frac{\tilde{n}^{j-1}}{\tilde{n}^{j}} - \frac{\cos\theta_{j-1}}{\cos\theta_{j}}\right) \left/ \left(\frac{\tilde{n}^{j-1}}{\tilde{n}^{j}} + \frac{\cos\theta_{j-1}}{\cos\theta_{j}}\right) + B_{2}^{j-1}}{1 + \left[\left(\frac{\tilde{n}^{j-1}}{\tilde{n}^{j}} - \frac{\cos\theta_{j-1}}{\cos\theta_{j}}\right) \right] \left/ \left(\frac{\tilde{n}^{j-1}}{\tilde{n}^{j}} + \frac{\cos\theta_{j-1}}{\cos\theta_{j}}\right) \right] B_{2}^{j-1}} \exp\left(-i2k_{0}\tilde{n}^{j}z_{j}\cos\theta_{j}\right), \quad (2 \leqslant j \leqslant N+1) \\ B_{1}^{j} = \frac{\cos\theta_{j+1}}{\cos\theta_{j}} \frac{\left[\exp\left(-ik_{0}\tilde{n}^{j+1}z_{j+1}\cos\theta_{j+1}\right) - B_{2}^{j+1}\exp\left(ik_{0}\tilde{n}^{j+1}z_{j+1}\cos\theta_{j+1}\right) \right]}{1 - B_{2}^{j}} B_{1}^{j+1}, \quad (1 \leqslant j \leqslant N) \end{cases}$$

对于 j = N + 1, B_1^{N+1} 是人射激光电场振幅,可取 $B_1^{N+1} = 1$ 。由于基底没有反射波,所以 $B_2^1 = 0$ 。那么 激光 p 偏振光的电场振幅透射系数和振幅反射系数 可以写为

$$\begin{cases} t = \frac{B_1^1}{B_1^{N+1}}, \\ r = B_2^{N+1} \end{cases}$$
(10)

同理,由于光学薄膜中的能流大小取决于坡印亭矢 量 z的大小,即 $S = \frac{1}{2} \operatorname{Re} [-E_y \times H_x^*]$,所以光学薄 膜中 p 偏振光的透射率、反射率和吸收率分别为

$$\begin{cases} T = \frac{n_{\rm g}\cos\theta_{\rm g} |B_1^1|^2}{n_0\cos\theta_0 |B_1^{N+1}|^2} = \frac{n_{\rm g}\cos\theta_{\rm g}}{n_0\cos\theta_0} |t|^2 \\ R = |B_2^{N+1}|^2 = |r|^2 \\ \alpha = 1 - R - T \end{cases}$$
(11)

3 数值模拟

以高反膜 A/9(HL)H/G 为例来进行说明,高 反膜的中心波长为 1060 nm,其中 H 为 TiO₂,其折 射率 $\tilde{n}_{\rm H} = 2.21 - i5 \times 10^{-4}$;L 为 SiO₂,其折射率 $\tilde{n}_{\rm L} = 1.44 - i2 \times 10^{-4}$;A 为空气,其折射率为 1;G 为 基底,其折射率为 1.52。



图 2 入射角对高反膜的影响 Fig. 2 Influence of different angles of incidence on high-reflection thin films

3.1 入射角对高反膜的影响

当激光斜入射时,s偏振光和 p偏振光表现出不同的特性。如图 2 所示,当入射角比较小时,s偏振光和 p偏振光的光学特性基本相同。然而随着入射角的增大,s偏振光的反射率、透射率和吸收率有微小的浮动;而对于 p偏振光的反射率、透射率和吸收率具有明显的变化,其中反射率逐渐减小,透射率和吸收率逐渐增大。特别对吸收率而言,入射角为 45°时,相比于 s偏振光,p偏振光的吸收率提高了将近 3 倍。

3.2 偏振对高反膜的影响

假设入射角为 45°时,不同偏振对高反膜光学

特性的影响如图 3~5 所示。如图 3 所示,s 偏振光 在高反膜中心波长附近有一很宽的高反带;p 偏振 光也有一高反带,但与 s 偏振光相比,其高反带的宽 度明显变窄,而且反射率略有下降。如图 4 所示,与 反射率相反,s 偏振光和 p 偏振光在中心波长附近 有一宽波段,其透射率接近于 0,而 p 偏振光的此带 宽也明显变窄,同时透射率有所提高。如图 5 所示, 在中心波长附近,有一宽的波段,s 偏振光和 p 偏振 光的吸收率相对很低,而与 s 偏振光相比,p 偏振光 的吸收率相对偏高。



图 3 偏振对高反膜反射率的影响 Fig. 3 Influence of polarization on reflectance of high-reflection thin films



图 4 偏振对高反膜透射率的影响





图 5 偏振对高反膜吸收率的影响

Fig. 5 Influence of polarization on absorptivity of high-reflection thin films

4 结 论

从麦克斯韦方程组出发,分别得出了多层光学 薄膜中 s 偏振光和 p 偏振光的电磁场分布,并通过 数值模拟得出了如下结果:随着入射角的增大, s 偏 振光的反射率、透射率和吸收率有微小的浮动; 而 p 偏振光的反射率、透射率和吸收率有明显的变化,其 反射率逐渐减小,透射率和吸收率逐渐增大;在高反 膜中心波长附近, s 偏振光和 p 偏振光均有一高反 的宽带, 与 s 偏振光相比, p 偏振光的宽带有明显的 变窄, 而且 p 偏振光的吸收率相对较高。

参考文献

- 1 Connel G. A. N., Goodman J. W., Laser-induced local heating of multilayers[J]. Appl. Opt., 1982, 21(6): 1106~1114
- 2 Chen Faliang, Hu Peng. Thermal and mechanical damage characteristics of two reflective multilayers films under laser irradiation[J]. *High Power Laser and Particle Beams*, 2005, 17(11): 1610~1616

陈发良, 胡 鹏. 两种反射膜系的激光热力损伤特性[J]. 强激 光与粒子束, 2005, **17**(11): 1610~1616

3 Dai Fu, Xiong Shengming. Laser beam diameter effect on temperature rise of films [J]. High Power Laser and Particle Beams, 2007, 19(12): 1983~1986

代 福,熊胜明.光斑尺寸对光学薄膜元件温升的影响[J]. 强 激光与粒子束,2007,19(12):1983~1986

4 Zhou Ming, Fan Zhengxiu, Shao Jianda. Thermal effect of optical film with the combined irradiation of different wavelength

lasers[J]. Acta Photonica Sinica, 2009, **38**(10): 2608~2611 周 明,范正修,邵建达等.不同波长激光同时辐照薄膜热效应 研究[J]. 光子学报, 2009, **38**(10): 2608~2611

- 5 Zhou W. J., Yuan Y. H.. Thermal effect of TiO₂/SiO₂/K₉ film by 1. 06 μm CW laser[J]. *High Power Laser and Particle Beams*, 2005, **17**(9): 1307~1311 周维军, 袁永华. 1.06 μm 连续激光辐照 TiO₂/SiO₂/K₉ 薄膜元 件温升规律研究[J]. 强激光与粒子束, 2005, **17**(9): 1307~1311
- 6 Fan Zhengxiu, Tang Xuefei. Temperature field design of optical coating[J]. Acta Optica Sinica, 1995, 15(4): 463~467
 范正修,汤雪飞.光学薄膜的温度场设计[J]. 光学学报, 1995, 15(4): 463~467
- 7 Lu Jian, Ni Xiaowu, He Anzhi. The Physics of Materials Interaction with Laser[M]. Beijing: China Machine Press, 1996. 10

陆 建, 倪晓武, 贺安之. 激光与材料相互作用物理学[M]. 北 京: 机械工业出版社, 1996. 10

8 Li Chenzu, Zhao Fengzhang. Electrodynamics Tutorial [M]. Changsha: National University of Defense Technology Press, 2005

李承祖,赵凤章.电动力学教程[M].长沙:国防科技大学出版 社,2005

9 Ji Jiarong. Advanced Optics Tutoria[M]. Beijing: Science Press, 2007

季家镕. 高等光学教程[M]. 北京:科学出版社, 2007

10 Wang Ying, Liu Xu, Zhang Yueguang *et al.*. Numerical analysis of thermal response of mid-infrared high reflectance coating under different laser irradiation angles[J]. *Acta Physica Sinica*, 2007, 56(4): 2382~2386

王 颖,刘 旭,章岳光等.激光入射角度对薄膜热场分析影响的数值模拟[J].物理学报,2007,**56**(4):2382~2386