激光束的偏振性质对反射光强度的影响

张春平 李增发 商美茹 (南开大学物理系)

提要: 描述了内腔 He-Ne 激光器的偏振性质对反射光束强度的影响,指出通常使用的 45°入射角的参考光束不能消除测量光束强度变化的影响,而当入射角小于 15°时,才能得到满意的结果。

Effect of polarization property of the laser beam on the reflection beam intensity

Zhang Chunpin, Li Zengfa, Shang Meiru (Department of Physics, Nankai University)

Abstract: The effect of polarization property of the intra-cavity He-Ne laser on the intensity of reflection beam is described. It is pointed out that reference beam of an incident angle of 45° is not able to eliminate the effect of intensity shift of the measuring beam. Satisfactory results can be obtained only when the incident angle of reference beam is less than 15°.

在许多有关激光功率的精密测量中,通常是在光路中插入一片与光轴成 45°角的玻璃平板,用它引出一束参考光束(见图1所示)。然后利用归一化强度来消除激光器功率的变化。但是这种光路结构对于某些内腔气体激光器来说基本上是起不到上述作用的,在实验中也已发现了上述问题。下面我们就常用的多纵模内腔 He-Ne 激光器来详细讨论这个问题,并给出改进的光路结构。

通常内腔多模 He-Ne 激光器 (6328 埃)的相邻纵模偏振方向是相互垂直的^[11]。当温度变化引起腔长改变时,纵模的频率和它们在多普勒增益曲线上的位置也发生变化。当各个纵模扫过多普勒增益曲线时,它们的偏

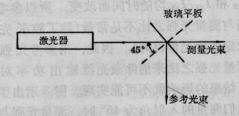


图 1 具有参考光束的测量光路图

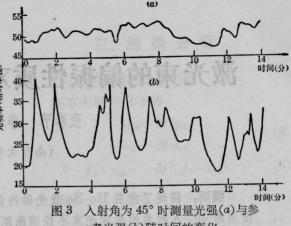
振方向将会反转^[3,8],如图 2 所示。在输出光束中,由于两个互相垂直的偏振成分光功率的变化接近互补,所以总输出功率的变化不大(约 4~5%),但其中一个偏振成分的功率变化可达总功率的 50%^[3]。激光束中互相垂直的两偏振成分强度一般是不相等的,这与普通的单色自然光的偏振性质显然不同。

收稿日期: 1981年10月5日。



各个纵模偏振方向的变化

若插入的玻璃平板与光轴成45°,并 假定其中一个偏振成分Io在入射面内偏 振,另一个成分 18 垂直于入射面。由菲涅 耳公式可知, 在入射角为 45°时, 互相垂直 的两偏振成分的反射率 R。和 R。是不相等 的。设入射光束中两偏振成分的光强分别 为 Is 和 In, 反射光强(即参考光强) 分别为 I_{s1} 和 I_{n1} . 透射光强(即测量光强)分别为 I_{s2} 和 I_{p2} 。 因为反射率 R_{s} 和 R_{p} 是常数, 所以, 只要入射光束中 $I_s = I_p$ 或二者的比值为常 数,则参考光强与测量光强之比一定为常数。 在自然光中, $I_s = I_p$ 。但是, 在多模内腔 HeNe 激光器中, 激光束中两偏振成分的强度不 相等, 而且二者的比值不是常数而是随时间 (随腔长)改变的。此时,参考光强与测量光 强之比为



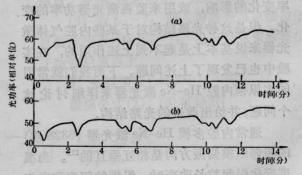
考光强(b)随时间的变化

加。这似乎可以得到 $I_s = I_p$ 和 $I_{s1} = I_{p1}$ 的结 果,但由于偏振方向的自然起伏,所以并不能 始终保持偏振方向与入射面成 45°, 也就不 能保证 $(I_{s1}+I_{p1})(I_{s2}+I_{p2})^{-1}$ 为常数。虽然 这种情况下测量光强与参考光强的比值变化 幅度要比上述的情况小些, 也不能满足高精 度测量的要求。

下面是一种新的光路结构, 可以得到参 考光强与测量光强的比值为常数。当放置玻 璃平板使之与光轴的夹角小于15°,虽然两 偏振成分的光强不相等 $(I_s \neq I_p, I_{s1} \neq I_{p1},$ $I_{s2} \neq I_{p2}$) 或二者的比不为常数,由菲涅耳公 式可推出如下的关系式

$$\frac{I_{s1}}{I_{s2}} \approx \frac{I_{p1}}{I_{p2}} = 常数$$
 (2)

$$\frac{I_{s1} + I_{p1}}{I_{s2} + I_{p2}} \approx \frac{I_{p1}}{I_{p2}} \tag{3}$$



入射角为 15° 时参考光功率(b) 与 测量光功率(a)随时间的变化

(下转第586页)

6)。在这种条件下,薄膜的破坏阈值也就自 然会提高了。

上面提到在自由振荡激光的作用下, ZrO₂/SiO₂ 膜的破坏阈值低于 ZnS/MgF₂。这主要是 ZnS 膜的致密性比 ZrO₂ 膜好的缘故。在一般淀积条件下, ZnS 的填充密度接近于 1^[83], 说明 ZnS 的结构接近大块材料, 而 ZrO₂ 膜一般却不大于 0.8^[83], 这说明在 ZrO₂ 膜中存在大量的缺陷和孔洞。这样, 当自由振荡激光脉冲作用在薄膜上时, 可以在足够长的脉冲时间内, 通过缺陷和孔洞, 使雪崩离化过程得到充分发展, 导致薄膜吸收数量级的增加^[93]。尽管 ZrO₂ 膜熔点比较高, 强度比较大, 但由于更高的非线性吸收抵销了它的



图 6 ZrO₂/SiO₂ 反射膜剖面结构 (2000×)

这些长处,它的破坏阈值反而比 ZnS 膜低。既然如此,为什么在巨脉冲激光作用下,ZrO₂/SiO₂ 膜的破坏阈值又比 ZnS/MgF₂ 膜高得多呢?这一点需要从巨脉冲激光的特点来分析。对巨脉冲激光来说,其脉冲宽度一般只有 10⁻⁹ 秒。但功率密度 却高达 10⁹ 瓦/厘米²,甚至更高一些。在这种条件下,薄膜内部的大缺陷和大孔洞可能还来不及充分发挥作用,虽然有足够的能量聚集在它上面。这样 ZrO₂ 熔点高、强度大的优点便得到充分发挥,表现出比 ZnS 膜高得多的破坏阈值。

参 考 文 献

- [1] А. Я. Кузнецов, И. С. Варнашева и др.; ОМП, 1972. №3. 39.
- [2] А. Я. Кузнецов, А. Я. Поплавский и др.; ЖТФ, 1970,40, №1, 170.
- [3] J. Beckev et al.; AD633554.
- [4] E. S. Bliss; Optic Electronics, 1971, 3, No. 2, 99.
- [5] N. Bloembergn; Appl. Opt, 1972, 12, No. 4, 1032.
- [6] D. Milam, A. Bradbury; Laser Focus, 1973, No. 12, 41.
- [7] 上海光机所研究报告集,第三集(光学薄膜),1976 年。
- [8] Elmar. Ritter; Appl. Opt., 1976, 15, No. 10, 2318.
- [9] B. S. Sharma; Canad. J. Phys., 1970, 48, No. 10, 1178.

(上接第588页)

由上面的式子可看出,在这种情况下参考光强与测量光强之比为常数。图 4 是入射角约 15° 时参考光功率与测量光功率随时间变化的曲线。二者的变化基本一致。

由以上的分析可得出如下结论: 在使用内腔 He-Ne 激光器 (6328 埃) 或其他有类似偏振性质的激光器时,如果需要引出参考光束来监视激光器功率的变化或进行归一化的

功率测量时,必须放置玻璃平板与光轴的夹角小于15°时才能得到满意的结果。

参 考 文 献

- [1] D. Lenstra; Physica, 1978, 95C, 405~411.
- [2] D. Lenstra; Phys. Reports, 1980, 59, No. 3, 301~373.
- [3] Eastr K. Hasle; Opt. Commun., 1979, 31, No. 2, 206.