染料激光的双折射滤光片调谐

李郁芬 金耀根

(复旦大学物理系)

提要:本文研究了闪光灯泵浦的染科激光器用双折射滤光片做波长选择元件的 调谐过程以及影响调谐性能的因素,并对滤光片中晶片与玻片的合理安排进行了讨 论。

Tuning of a dye laser with birefringent filters

Li Yufeng Jin Yuegen

(Department of Physics, Fudan University)

Abstract: Tuning properties of birefringent filters as elements for wavelength selection in flash lamp pumped dye lasers and some factors affecting tuning performances have been studied. Suitable arrangements of crystal plates and glass plates are discussed.

斜置式双折射滤光片由于它具有插入损 耗低,不需扩束而可达高分辨率以及对高强 度激光的抗损伤等优点,自 1973 年⁽¹¹⁾ 首次报 导以来,已被广泛地采用在连续波染料激光 器中作为调谐与压缩谱线宽度的元件。

将一组平行于光轴切割且厚度成整数比 的结晶石英片,与激光束成布氏角插入谐振 腔内,如图1所示。图中θ为布氏角,φ为 入射面与晶片的交线与晶片光轴间的夹角, 晶片的光轴彼此平行。结晶石英是具有双折 射性质的单光轴晶体,在谐振腔内斜置成布 氏角的晶片,可使光束通过后发生偏振,并 使 0 光与 e 光间产生相位差

 $-2\delta = 2\pi (n_e - n_o) d \sin^2 \eta / \lambda \sin \theta$, 式中 n_e 、 n_o 分别为 e 光、o 光的主折射率; d 为 晶片的厚度; η 为晶片内光线与光轴的夹角, 它与 ϕ 、 θ 的关系为: cos $\eta = \cos \phi \cos \theta$ 。当晶 片对某波长 λ 为全波延迟时,滤光片对这种 波长的透射为极大。其它波长的光则因受到 较大的损耗而被抑制,不能产生激光振荡。当 厚度为 d 的最薄晶片对波长 λ 为全 波片 时, 厚度为 rd (r 为整数)的晶片也是全波片。绕 晶片法线将双折射滤光片作整体转动时,由 于晶片有效折射率差 ($n_e - n_o$) sin² η 的改变 而实现了输出激光的调谐。



图 1 双折射滤光片放置示意图 作为调谐元件,双折射滤光片最主要的 ^{______} ^{______}^{____}^{___} ^{____} ^{____} ^{____} ^{____}

35 .

性能是激光的调谐范围和谱线宽度。为了同 时满足这些要求而必须采用数片晶片的组合 时,调谐过程出现复杂的情况。图2是由两 片石英晶片组成的双折射滤光片的透射谱 (计算结果),横坐标为δ。因δ∞1/λ,故透射 谱反映了不同波长的透射率。从图上可以看 到,除了主峰外还有次峰,对峰外其它波长的 透射率并不为0。调谐时要求只在主峰处产 生激光,相邻主峰的间隔就是滤光片的自由 光谱范围,谱线宽度则决定于主峰宽度。染 料介质的增益曲线是均匀增宽的,为了使染 料激光在整个增益范围内调谐时只在一个主 峰波长上运转,双折射滤光片除了需有足够 的自由光谱范围外,还必须注意排除主峰之 外的波长的干扰,特别是次峰的干扰。



图 2 双折射滤光片的透射谱 (1) 双折射滤光片(012) (2) 双折射滤光片(014)

自由光谱范围决定于最薄晶片的厚度 d,如式 $\Delta \lambda_{FSR} = \frac{\lambda^2 \sin \theta}{(n_e - n_o) d \sin^2 \eta}$ 。一般说来, 厚度 d 选择得使主峰间隔稍大于染料的增益 带宽。主峰宽度主要决定于最厚晶片的厚 度。选择合适的石英晶片厚度比例可以避免 产生强的次峰。双折射滤光片最薄两片的厚 度常取1:2 的原因就在于此,见图2。为了抑 制次峰,改善对主峰外波长的排除能力,要在 晶片间插入玻片堆(也成布氏角)以提高偏振 程度,但这样不可避免地增加了线宽及损耗。 因此玻片的插入位置和数量要作合理安排。 根据双折射滤光片的琼斯变换矩阵,采用 Hodgkinson等人^[2,3]提出的简化方法,我们 对(214)型晶片组(表示晶片厚度比为2:1:4) 进行了计算,图3就是计算的部分结果。图 2和图3表示的都是在法布里-珀罗谐振腔 中的单程透射率。





观察调谐过程的实验装置的示意图见图 4。所用的是同轴型脉冲氙灯泵浦的染料激 光器⁽⁴⁾;染料溶液为若丹明 6G/乙醇溶液;平 行平面腔。双折射滤光片装在架上成一整体 插入腔内,斜置成布氏角。所用的晶片是平 行于光轴切割的。为了保证晶片光轴互相平 行,把晶片依次放在正交尼格尔棱镜间,用 He-Ne 激光作光源进行调整,每片放入时都 将之转动得使复归于暗。此时可能有两种情 况,即光轴互相平行或互相垂直。如属平行 则调谐正常,并可在调谐试验中进一步对光 轴作细致调整以使调谐情况最为理想。



5—透镜;6—双折射滤光片;**8**—屏

输出激光经望远镜扩束准直后垂直照射 到每毫米 1200 条线的光栅上,其一级衍射经 焦距为 2 米的透镜聚焦于观察屏上,转动双 折射滤光片就可在屏上直接观察调谐过程, 并可从中估计调谐范围与谱线宽度。

图5是厚度为2.3毫米的单片石英晶片 的调谐过程。图中纵轴为安装双折射滤光片 的调谐盘读数,反映角度 ϕ 的变化;横轴表 示观察屏上光点的位置,反映波长的变化。横 轴上共存的两点就是相邻的两主峰, 其间隔 是滤光片的自由光谱范围, 斜线表示波长的 调谐, 主峰间有连续线表明出现连续光带。 左图表明晶片两侧有玻片时, 在调谐中没有 连续光带(非调谐成分)干扰的周期有7~8 个,但右方取去玻片的图上这样的周期只剩 了2个,可见玻片对主峰外波长的抑制作用。 在实验中同时可看到取去玻片后屏上光点变 小,表明玻片的插入会使谱线变宽。我们的 实验表明在可调谐区中心,即 d~45° 附近, 滤光片对主峰外波长的排除最佳[5],调谐一 周所需转过的角度 △ φmin 也最小。



图6是厚度分别为2.3毫米与4.6毫米的两晶片组成的滤光片的调谐过程,两侧仍 有玻片。与单片相比最突出的不同是出现了 次峰。与单片一样,以 $\phi \sim 45^{\circ}$ 为中心有几个 完全可调谐的周期,即既不出现次峰又没有 连续光带的周期,但由于次峰的干扰这种周 期的数目减少了。用厚度为1.15毫米与2.3毫米的双片组合调谐时,次峰的问题更为严 重,这是因为自由光谱范围的扩大使调谐一 周期的 4ϕ 增大,不利于对主峰外波长的 排 除,另一方面波长的变化范围愈接近增益曲 线的边缘,愈有利于次峰的竞争。因此即使 在最接近 $\phi \sim 45^{\circ}$ 的位置,当主峰调到 增益 曲线的边缘时,在增益曲线中央往往还会出 现弱的中间次峰,与图 $2 中 \delta = 60^{\circ}$ 、120°的 两次峰相对应。



图 6 双片组合双折射滤光片的调谐过程 双片双折射滤光片(0210) d₁=4.6毫米 d₂=2.3毫米

采用双片组合一般仍难满足对滤光片性 能的全面要求,现在普遍采用的是三片组合。 我们试验了(214)组合的滤光片,其中最薄晶 片的厚度为1.15毫米,为了抑制次峰插入玻 片组成(020000140)片组,其中"0"表示插入 的玻片。调谐过程示于图7,其自由光谱范 围约300埃,调谐一周期所需转过的角度40 约为10°。用0.47毫米空气隙标准具测得 用上述(214)型双折射滤光片调谐的激光线 宽约为1埃,比按透射谱主峰宽度估计的要 窄得多。

为了进一步压缩线宽,我们在腔内再插 入厚1.5毫米的石英标准具。这样线宽可达 0.05埃以下,但一般情况下在腔外用标准具



d2=1.15 毫米 d3=4.6 毫米

测量时干涉环均为双线。这是因为腔内没有 插入标准具激光的线宽大于腔内标准具的自 由光谱范围 0.8 埃之故。因此我们试验用的 (214)双折射滤光片对线宽的压缩尚嫌不够, 应适当增加最厚晶片的厚度。

如果要求很宽的调谐范围,为了解决次 峰干扰问题,可将晶片按光轴与晶片表面成 25°的方向切割。用这样的晶片调谐同样的 波长范围所需转过的¢角要比平行光轴切割 的小得多^[5],如此就可使双折射滤光片在更 接近于最佳条件(¢~45°)下使用。这是我 们的下一步工作。

参考文献

- [1] J. M. Yarborough, J. Hobart; 1973 IEEE/OSA Conf. Laser Engineering & Applications, Washigton D. C.
- [2] I. J. Hodgkinson, G. I. Vukusic; Appl. Opt., 1978, 17, 1944.
- [3] A. L. Bloom; JOSA, 1974, 64, 447.
- [4] 吕诚哉等; 《复旦学报》, 1978, No. 3, 95.
- [5] G. Holton, O. Teschke; IEEE J. Quant. Electr., 1974, QE-10, 577.