文章编号:0258-7025(2002)01-0087-04

# 高功率微波场中 In-BiCaVIG 晶体的 磁光记录特性

### 孟洲,胡永明,陈哲,龙兴武,倪明

(国防科学技术大学理学院 湖南 长沙 410073)

提要 报道了铟铋钙钒铁石榴石(In-BiCaVIG)晶体在高功率微波场中的新颖磁光记录特性。In-BiCaVIG 晶体受峰 值功率约 100 MW 频率约 10 GHz 脉宽约 50 ns 的高功率微波脉冲作用后 晶体的磁旋光角发生了变化。其变化的 大小与晶体通光方向上的磁场峰值大小有关 旋光角变化的方向与晶体的初始磁旋光状态有关。这种记录着高功 率微波峰值磁场的旋光状态的变化可以保持几天或更长时间 能够用静磁场消除。

关键词 高功率微波场 "In-BiCaVIG 晶体 磁旋光角 磁光记录特性

中图分类号 TQ 597.91 文献标识码 A

## Magneto-optic Recording Characteristic of In-BiCaVIG Crystals in High Power Microwave Field

MENG Zhou , HU Yong-ming , CHEN Zhe , LONG Xing-wu , NI Ming

(College of Physics, National University of Defense Technology, Changsha 410073)

**Abstract** This paper reveals a novel magneto-optic recording characteristic of Indium Bismuth Calcium Vitriol Iron Garnet (In-BiCaVIG) crystals in high power microwave (HPM) field. The initial state of magneto-optic rotation in the In-BiCaVIG crystal changes under about 100 MW HPM pulse, 2 ~ 10 GHz in frequency and about 50 ns in width. The changing values of magneto-optic rotation are related to the peak intensities of magnetic field in the direction of optical path. The changed directions of magneto-optic rotation are related to the initial states of crystals. The changing magneto-optic rotations related to the HPM magnetic field can maintain in the crystal for several days or more unless being erased by a magnetostatic field.

Key words high power microwave field, In-BiCaVIG crystal, magneto-optic rotation, magneto-optic recording characteristic

### 1 引 言

掺杂的铁石榴石是一种广泛应用于制作微波器件的铁氧体材料,由于具有较大的磁光系数<sup>1~3]</sup>,也 被用于磁光传感器<sup>3~7]</sup>。我们对 In-BiCaVIG 晶体的 磁光特性进行了研究<sup>8]</sup>,并已将其应用于磁场光纤 传感器中<sup>[7]</sup>。近十年来,随着高功率微波技术的迅 速发展,百兆瓦级高功率微波(脉宽约 30~50 ns,频 率约 2~10 GHz)的潜在应用前景越来越引起人们 的重视,但由于高功率微波实验难以进行,人们至今

收稿日期 2000-09-18; 收到修改稿日期 2000-12-05

基金项目 国家 863 激光技术青年基金。

对高功率微波场中的一些物理效应还知之甚少。本 文详细报道了高功率微波场中铟铋钙钒铁石榴石 (In-BiCaVIG)晶体磁致旋光特性的实验研究及其磁 光记录特性。

#### 2 测试实验

我们设计了一些实验,以研究 In-BiCaVIG 晶体 在百兆瓦级微波脉冲场中的磁致旋光特性。图1给 出了一个在线测量的实验装置,由半导体激光器

作者简介 孟洲 (1968—),女 湖南 国防科技大学理学院副教授 ,主要从事光纤传感技术研究。 E-mail inudtmengzhou@ sina.

(LD)发出的波长为 1.3  $\mu$ m 的线偏光耦合进一根保 偏光纤,并由保偏光纤偏振器  $P_1$  再起偏,偏振光被 一个自聚焦棒  $S_1$  准直进入 In-BiCaVIG 晶体,另一个 自聚焦棒  $S_2$  将来自晶体的偏振光耦合进第二个光 纤偏振器  $P_2$  检偏,然后由光纤传输信号到探测器。  $P_1$  与  $P_2$  的偏振方向呈 45°,以获得最大的检测灵敏 度。In-BiCaVIG 晶体尺寸为 2 mm × 2 mm × 0.7 mm。  $P_1$ , $P_2$ , $S_1$ , $S_2$ 和磁光晶体组成磁光探头。微波场测 试实验时,只将磁光探头放入微波场区。激光器的 输出功率已严格控制,稳定性优于 1%。光束被较 好地准直,从而使得高功率微波脉冲作用前后,光束 在晶体上的入射点以及与光纤的耦合效率不变。



- 图 1 高功率微波场光学测试系统结构
- Fig.1 Diagrammatic sketch of optical detecting systems in HPM field

实验中,用光功率计测量脉冲作用前后通过 *P*<sub>2</sub> 后的光功率的变化。结果表明:当无高功率微波脉 冲作用时,测得的功率保持不变,而当脉冲作用过去 以后,通过系统的光功率发生了 50~500 μW 的变 化。

为了证实系统光功率的变化是由晶体的磁旋光 引起的,我们又设计了如图 2 的偏振检测实验系统。 由 LD 发出的波长为  $1.3 \mu m$  的激光经准直和偏振器  $P_1$  起偏后入射到晶体  $C \perp$ ,再通过检偏器  $P_2$  和探 测器 D 检测从 C 输出的光的偏振面。由探测器输出 的信号送入计算机。为消除半导体激光器功率变化 对测量结果的影响,采用计算机控制步进电机旋转  $P_2$  测量使探测功率达到极小值时的消光角  $\theta$  的偏 振测试方法来检测磁致旋光的大小。此偏振测试系 统中入射到 C 上的偏振光的光束直径约 1 mm 晶体 的安放位置精确定位,误差小于 0.1 mm。系统的偏 振角测量精度优于 1°。

为使测试系统工作在线性区,实验时,首先用静磁场将线偏振光通过晶体的初始偏振面位置 θ<sub>0</sub> 调 节到 0<sup>o</sup> 附近,这个过程称为测试系统的初始化。测 量完 θ<sub>0</sub> 后,再将此晶体放到高功率微波装置的输出



#### 图 2 偏振测试实验装置结构



端口的一些特定位置,当高功率微波脉冲作用后,取 出晶体,放入偏振测试系统中测量晶体上输出光的 新偏振面位置 $\theta_1 \Delta \theta = (\theta_1 - \theta_0)$ 即为高功率微波 脉冲作用引起的晶体中磁致旋光角的变化。

为分析环境因素对试验的影响,对晶体和偏振 检测系统进行了如下测试和检测。首先对晶体磁旋 光的热稳定性进行长时间的测量。在室温范围内, 所得晶体旋光角的温度系数小于 0.1°C,这不足以 对我们的测试造成影响。在测得晶体初始旋光角  $\theta_0$  以后,如果将晶体放到无微波脉冲作用的高功率 微波装置中,或发射脉冲时将晶体置于微波场区以 外,再测得的旋光角无变化,即 $\Delta \theta = 0$ ,所以可排除 这些环境因素影响的可能性。

在晶体不同位置切下的晶片结构和缺陷分布会 有微小差异,而不同批次的晶体组份还会有微量的 变化,这些可能导致一致性问题。为了对晶体磁旋 光特性的一致性进行研究,我们用不同批次的两片 测试晶体重叠在一起,放入实验装置中。结果表明, 此两片晶体中由高功率微波引起的各自的磁致旋光 角的变化在测试误差范围内是一致的。

#### 3 实验结果及分析

在晶体磁旋光状态可靠并精确测量的基础上, 我们对 In-BiCaVIG 磁光晶体在高功率微波脉冲作用 下的磁旋光特性进行了进一步的研究,得到如下结 果:

 1)晶体磁旋光角的变化与高功率微波脉冲磁 场强度在晶体通光方向上峰值的大小近似成线性关

2

系。理论上,与晶体通光方向垂直的磁场作用在晶 体上也会产生磁光效应 如双折射效应等 然而实验 表明,其他效应与晶体通光方向上的磁场在晶体上 产生的磁光效应相比非常微弱,以至于用图2和图 3 所示装置检测不出 因而可将其影响忽略。

Ħ

当高功率微波脉冲功率不同时,磁旋光角变化  $\Delta \theta$  也不同 这种变化只与晶体通光方向上磁场强度 的峰值大小有关 与微波场振荡的细节无关。在我们 的实验中  $\Delta\theta$  在  $10^{\circ} \sim 40^{\circ}$  范围内 这已大于低频场 时晶体磁滞旋光角 5<sup>[8]</sup> 因此表明这种变化并非源 于磁滞效应。当晶体置于高功率微波输出端口、使其 通光方向与磁场垂直时 则测不到磁旋光角的变化, 即 $\Delta \theta = 0_{\circ}$ 

> 120 **(b)** 0.012field B of HPM/T (a) 100 0.01 80 0. 008 60 0.006 40 Magnetic f 0.004 0.005 20 20 30 40 50 30 50 10 10 20 40 Angles of magneto optic rotation/deg

为了对晶体磁旋光角进行定量分析、利用微波

图 3 微波宽带耦合器测得的高功率微波功率(a)和 TMu模磁场强度(b)与磁致旋光角的关系

Fig. 3 Relationship between the HPM power measured by the microwave broadband coupler in(a) or the magnetic field B of  $TM_{01}$  mode in ( b ) and the changed angle of magneto-optic rotation

2) 高功率微波脉冲过后, 在除地磁场外无其他 强磁场干扰的环境中, $\Delta \theta$ 是稳定的。我们曾连续四 天对 △θ 进行了测量 ,在测量误差范围内没测到变 化。

3) 高功率微波引起的磁致旋光角可用静磁场 消除。将晶体置于测试系统中,用磁感应强度约 0.1T 的永磁体靠近晶体,可改变晶体的旋光角。若 以适当的方式移开永磁体,可消除晶体的磁致旋光, 因此,可用静磁场消除晶体的磁致旋光角 称此现象 为擦除过程。

4)实验表明磁致旋光角的方向与晶体初始磁 致旋光角消除方式有关。在用永磁体进行晶体初始 磁致旋光角消除时,若从晶体左旋光状态消除磁致 旋光 则高功率微波脉冲作用后的磁致旋光为左旋; 与此类似 若从晶体右旋光状态消除磁致旋光 则高

功率微波脉冲作用后的磁致旋光为右旋。

此晶体磁光记录特性已用于高功率微波场的诊 断,诊断结果的重复性很好。这种高频脉冲磁场作 用下表现出的磁光记录特性有可能用于制造磁光记 录材料或用于检测高频磁场脉冲。

#### 结 论 4

观察到了 In-BiCaVIG 晶体在高功率微波场中的 新颖的磁光记录特性。In-BiCaVIG 晶体受高功率微 波脉冲作用后 晶体的磁旋光角发生了变化 其大小 与晶体通光方向上的磁场峰值大小有关 ,与高功率 微波场振荡的细节无关。旋光角变化的方向与晶体 的初始磁旋光状态有关。这种记录着高功率微波峰 值磁场的旋光状态的变化可以保持几天或更长时 间 但可用静磁场消除。这一特性在高功率微波场



接收喇叭测量了以 TM<sub>01</sub>模为主模的高功率微波装 置的输出脉冲功率 P<sub>0</sub>。同时在该模式场强的径向极 值点  $r = 0.77 R^{[9]}$  处( R 为高功率微波装置的半 径),用晶体测量得到  $\Delta \theta$  图  $\mathfrak{X}(a)$ 给出  $P_0 \mathrel{\subseteq} \Delta \theta$  的 对应关系,用二次曲线拟合,偏差小于5%。由Po通 过相应的微波理论可推算出晶体所在点上晶体通光 方向磁场强度峰值的大小  $B_n$  因此可得到  $B_n$  与  $\Delta \theta$ 的对应关系。图  $\mathfrak{X}(b)$ 给出  $B_p$  与对应的  $\Delta \theta$  的关系, 数据显示两者近似成线性关系。这表明 In-BiCaVIG 晶体在高功率微波作用下,其磁旋光状态发生了变 化 磁旋光角变化 △θ 记录下了高功率微波脉冲磁 场强度的峰值大小 B<sub>n</sub>,称此现象为 In-BiCaVIG 晶体 的磁光记录特性。

1996 , **32** 5 ) 4113 ~ 4117

#### 参考文献

- 1 Zhang Pengxiang, Liu Yulong, Wang Huangyuan *et al*.. The magneto-optic Kerr rotation of indium-substituted single crystal BCVIG[J]. *Acta Physica Sinica*(物理学报),1982,31(7): 865~870(in Chinese)
- 2 Liu Yulong, Zhang Pengxiang, Li Shunfang *et al.*. Lead free single crystals of indium substituted BCVIG and their magnetooptical properities [J]. *Acta Physica Sinica* (物理学报), 1992, **41**(7):1182~1186(in Chinese)
- 3 N. Itoh, H. Minemoto, D. Ishiko *et al.*. Optical magnetic field sensors with highlinearity using Bi-substituted rare earth iron garnets [J]. *IEEE Trans. on Magn.*, 1995, **31**(6) 3191 ~ 3193
- 4 K. B. Rochford , A. H. Rose , G. W. Day. Magneto-optic sensors based on iron garnets [ J ]. *IEEE Trans. on Magn.*,

- 5 M. N. Deeter , S. Milian Bon , G. W. Day et al. Novel bulk iron garnets for magneto-optic magnetic field sensing [J]. IEEE Trans. on Magn. , 1994 , 30(6) 4464 ~ 4466
- 6 M. N. Deeter, A. H. Rose, G. W. Day et al... Sensitivity limits to ferrimagnetic Faraday effect magnetic field sensors [J]. J. Appl. Phys., 1991, 70(10, Part ]] ) 6407 ~ 6409
- 7 Meng Zhou, Hu Yongming, Chen Zhe et al.. Magnetic-field optical fiber sensor based on In-BiCaVIG crystal [J]. Journal of Optoelectronics · Laser (光电子 · 激光), 1998, 9(4) 282 ~ 284 (in Chinese)
- 8 Hu Yongming, Meng Zhou, Chen Zhe et al.. Effects of magnetic hysteresis and saturation effects on a magneto-optic fiber sensor[J]. Chinese J. Lasers (中国激光), 1999, A26 (6)511~514(in Chinese)
- 9 Meng Zhou, Hu Yongming, Qian Baoliang *et al*.. Technical study of magneto-optic sensor for high power microwave field [J]. *High Power Laser and Particle Beams* (强激光与粒子 束), 1999, 11(6).729~732 (in Chinese)