Acta Sinica Quantum Optica

文章编号: 1007-6654(2013)04-0340-06 (20)

# 冷原子 EIT 介质中光存储效率与再泵浦光强的关系

张志英,武跃龙,徐忠孝,陈力荣,李淑静,王海\*

(量子光学与光量子器件国家重点实验室,山西大学光电研究所,山西太原 030006)

摘要:利用电磁感应透明效应(EIT)在<sup>87</sup> Rb 冷原子介质中进行了光学信号存储释放的实验研究。测量了 信号光存储效率随冷却系统中再泵浦光功率的变化关系。结果表明:当再泵浦光从零开始增大时,存储效 率随之增大而增大;再泵浦光功率超过一定强度时,存储效率开始降低。一个简单的分析说明了上述存储 效率与再泵浦光强的关系。

关键词:冷原子; 电磁感应透明; 光学厚度; 存储效率 中图分类号: O431 文献标识码: A doi: 10.3788/ASQO20131904.0340

0 引言

量子存储是实现量子中继、进行远距离量子 通讯的工具<sup>[1-6]</sup>。高效率的量子存储对大规模线 性光学量子计算和长距离量子通信具有重要的意 义<sup>[3,7]</sup>。光子传播速度快,是传递量子信息的理 想载体。原子系综基态间的退相干速率小,具有 长的寿命,可用来存储量子信息。通过 EIT 动力 学过程,可以实现量子信息在光场和原子之间的 可逆传递,完成量子信息的存储和释放。最近这 一研究受到人们的关注。

近年来人们在理论和实验上对提高信号光存 储效率的方法进行了深入研究<sup>[8,9]</sup>。研究表明: 通过增大原子介质光学厚度,或将原子介质置于 光学腔内进行量子存储等方法可提高信号光的存 储效率。实验和理论研究表明:高光学厚度的原 子介质,有利于提高光子的存储效率<sup>[10-12]</sup>。2013 年余怡德小组在原子介质光学厚度增大到 104 时,存储效率达到了 78%<sup>[12]</sup>。存储效率不仅与 光学厚度有关,还与存储系统中的其他参数如: 信号光脉冲形状<sup>[13]</sup>,EIT 线宽以及耦合光强 度<sup>[14]</sup>等有关。

为了实现有效的光学存储,我们在<sup>87</sup> Rb 冷原 子介质中研究了存储效率与再泵浦光光强的关 系。结果表明:当再泵浦光低于一定的强度时, 存储效率随再泵浦光强度增大而增大;当再泵浦 光超过这一强度时,存储效率开始降低。我们对 这一现象进行了简单的分析,分析结果将有助于 在冷原子介质中获得高效率的存储。

1 基于 EIT 光存储的方法简介

图 1 为我们实验中采用的<sup>87</sup> Rb 原子能级结构 图。原子被制备在  $5S_{1/2}$ , F = 1, m = -1 态上。 信号光为左旋偏振光, 作用于  $5S_{1/2}$ , F = 1 →

(2) 收稿日期: 2013-09-06

- 作者简介:张志英(1988—),男,山西晋中人,硕士研究生,研究领域:量子光学与量子通信的研究。E-mail: zhangzy229@126.com
- <sup>†</sup>通讯作者:王海, E-mail: wanghai@sxu. edu. cn

基金项目: 国家基础研究项目基金(2010CB923103);国家自然科学基金(10874106;60821004;11274211)

 $5P_{1/2}$ , F' = 2 共振跃迁线上。写光为左旋偏振 光,作用于  $5S_{1/2}$ , F = 2 →  $5P_{1/2}$ , F' = 2 共振跃 迁线上。这样在图 1 能级中  $|a\rangle$ 、 $|b\rangle$ 、 $|c\rangle$ 间构 成单一的 Λ型 EIT 系统,图中  $|a\rangle = |5S_{1/2}$ , F =  $1,m=-1\rangle$ ,  $|b\rangle = |5S_{1/2}$ , F = 2,  $m=-1\rangle$ ,  $|c\rangle$ =  $|5P_{1/2}$ , F' = 2,  $m=0\rangle$ 。若写光与弱信号光同 时作用在原子上且满足双光子共振时,基态 $|a\rangle$ 、 $|b\rangle$ 间形成相干叠加态,原子被俘获在基态上,很 难向更高能级跃迁,形成"暗态"。信号光在共振 处会产生一个透明窗口。若此时将写光绝热关 断,信号光转化为原子自旋极化,实现光信号的 存储。当一束读光被绝热开启时,存在原子自旋 极化中的信号将以光脉冲的形式被释放出来。

m = -2	$ c\rangle_0$	+1	+2	$5P_{1/2}, F'=2$	
m =		+ 1		$5P_{\frac{1}{2}}, F'=1$	
m = -2	$\frac{1}{b}$	+1	+ 2	$5S_{1/2}, F=2$	٦
<i>m</i> =	$\begin{vmatrix} a \\ a \end{vmatrix}$ 0	+1		$5S_{1/2}, F=1$	} 6. 8GHz

其中点线为信号光,实线为写光(读光) 图 1 为<sup>87</sup> Rb 原子光存储实验的能级图 Dotted line: Transition for the signal field; Solid line: transition for the Write(Read) field Fig. 1 Energy levels of the optical storage experiments in <sup>87</sup> Rb atoms

2 基于 EIT 光存储的实验装置

我们在<sup>87</sup> Rb 冷原子介质中进行了光信号的 存储释放研究。冷原子团采用磁光阱(MOT)系 统俘获<sup>[15]</sup>。冷却光由一台外腔反馈半导体激光 器 DL100(德国 Toptica)经 BoosTa(德国 Toptica) 放大后耦合到单模保偏光纤,然后分为六束,从 六个方向注入 MOT 系统来冷却俘获原子。其 中,BoosTa 注入功率为 35 mW,输出功率为 650 mW。俘获冷原子所需的再泵浦光由另一台 DL100 激光器提供。冷却光频率锁定在  $5S_{1/2}$ , F= 2 →  $5P_{3/2}$ , F' = 3 共振跃迁线红失谐 24.5 MHz 处。再泵浦光频率锁定在  $5S_{1/2}$ , F = 1 →  $5P_{3/2}$ , F' = 1 共振跃迁线上。MOT 系统中的俘 获磁场由一对反向亥姆霍兹线圈提供,磁场梯度 为 6.5 G/cm。冷却光光斑直径为 40 mm,再泵浦 光光斑直径也为 40 mm。俘获得到的冷原子团 直径为 5 mm,原子数约为 10<sup>9</sup> 个,温度约为 200  $\mu$ K。

钛 宝 石 激 光 器 输 出 的 激 光 经 偏 振 分 束 棱 镜 PBS1 分成两束,一束光进入饱和吸收装置 (SAS),用于钛宝石激光器的频率锁定(频率锁定 在  $5S_{1/2}F = 2 \rightarrow 5P_{1/2}$ , F' = 2 共振跃迁线正失谐 200 MHz 处),另一束高功率的光通过 PBS2 再分 为两束。一束光采用双次穿过的方法通过两个声 光调制器 AOM1 和 AOM2(Brimrose,工作在 1.7 GHz)进行移频,其频率被移 6.8 GHz,从而与 <sup>87</sup> Rb原子的  $5S_{1/2}$ ,  $F = 1 \rightarrow 5P_{1/2}$ , F' = 2 跃迁线 共振,我们将其作为信号光。信号光光斑直径为 1 mm,功率为  $11 \mu W$ 。其经过声光调制器 AOM5 后入射到冷原子中。我们将 AOM1 的零级衍射 光作为写光,其频率作用于 $5S_{1/2}$ ,  $F = 2 \rightarrow 5P_{1/2}$ , F' = 2 共振跃迁线上。写光光斑直径为 1 mm, 功率为 1.3 mW。从 PBS2 分出的另一束光作为 读光被耦合到单模保偏光纤,经光纤整形后通过 两个模清洁器过滤其非相干成分。读光光斑直径 为 1 mm, 功率为 18 mW。写光和读光分别通过 AOM3、4 后重合一起注入原子团中,与信号光的 夹角为 0.5°。一台 DL100 激光器产生的激光作 为泵浦光(频率锁定在  $5S_{1/2}F = 1 \rightarrow 5P_{1/2}, F' =$ 1 共振跃迁线正失谐 200 MHz 处),光斑直径为 7 mm,功率为10 mW。泵浦光经过声光调制器 AOM6 后注入冷原子中,它与信号光的夹角也为  $0.5^{\circ}$ 。在光与原子作用区域施加一个 600 mG 的 磁场来确定量子化轴,方向和信号光的传播方向 重合。

我们用 NI 公司的 6551 板卡产生控制实验的 时序(如图 3 所示)。实验的周期为 570 ms,前 520 ms用于制备冷原子团,后面 50 ms用于做存 储和释放实验。首先将冷却光、再泵浦光和反向 亥姆赫兹线圈持续开启 520 ms来冷却俘获原子 团。然后关断再泵浦光和反向亥姆赫兹线圈,将 冷却光延迟关断 0.7 ms 做 sysiphus 冷却,之后开 启量子化轴。1.3 ms 后开启泵浦光(脉宽为 18  $\mu$ s)将基态上的原子制备到  $5S_{1/2}F = 1, m = -1$ 态上,然后关断泵浦光,等待 1  $\mu$ s 后由 AOM3 打 开写光(脉宽为 1  $\mu$ s)。信号光脉冲(脉宽为

100 ns)在写光开启 0.9 μs 后被 AOM5 产生,当 信号光脉冲绝大部分进入原子中后,通过 EIT 动 力学过程(快速关断写光)将其存储在原子系综 中。延迟 *t* 时间后,用 AOM4 打开读光,读出信 号。然后用 C5331 光电探测器探测。



Ti: sapphire 为 M2 钛宝石激光器,DL100 为半导体激光器,MC 为模清洁器,ISO 为隔离器,PBS 为偏振分束棱 镜,NPBS 为非偏振分束棱镜,λ/2 为二分之一波片,λ/4 为四分之一波片,AOM 为声光调制器,SM Optical Fiber 为单模保偏光纤,SAS 为饱和吸收装置,FR 为法拉第旋转器,D1 为 C5331 探测器,Glan prism 为格兰棱镜 图 2 实验装置图

DL100:diode laser; MC: Model clear; ISO:optical isolator; PBS: polarizing beam spliter; SAS:setup of saturated absorption spectroscopy;  $\lambda/2$ : half-wave plate;  $\lambda/4$ : quarter-wave plate; NPBS: none polarizing beam spliter; AOM1 and AOM2: 1.7 GHz acusto-optical modulator; AOM3, AOM4, AOM5 and AOM6: 200 MHz acusto-optical modulator; FR: Faraday rotator; D1:photo detector

Fig. 2 Experimental setup

## 3 实验结果与分析

图 4 为当光学厚度为 2.2 时,我们在<sup>87</sup> Rb 冷 原子介质中测得的信号光的存储释放信号,图中 S1 是信号光脉冲经过原子系综后漏出部分,S2 是从原子系综中读取出来的信号。通过测量读 出信号与信号光输入脉冲的能量比,得到图4中存储效率为16%。

光存储效率与光学厚度有重要关系。通常 光学厚度越高,存储效率越大<sup>[11,12]</sup>。在冷原子系



自上往下分别为磁光阱,量子化轴磁场,泵浦光,写光,信号光,读光 图 3 进行光存储实验时的时序

From top to bottom are: MOT; quantization axis magnetic field; pump field; write field; signal field; read field Fig. 3 The sequence control signals



图 4 信号光存储释放信号 Fig. 4 Signal light storage and retrival signal

统中,当再泵浦光功率增大时,冷却的原子数增 s,光学厚度随之增大,从而能够增大读出效率。 我们测量了信号光存储效率随再泵浦光功率的 变化。图 5 是实验结果。从图中可以看出:当再 泵浦光功率从零开始增加时,存储效率随再泵浦 光功率的增大而增大,当再泵浦光功率达到 770  $\mu$ W时,存储效率达到最大 18%,然后随再泵浦 光功率的增大,存储效率开始缓慢下降。当再泵 浦光功率为 9.6 mW时,存储效率为 10.8%。

为了说明上述存储效率随再泵浦光功率的 变化关系,我们测量了两个典型的再泵浦光功率 (640 μW和9.1 mW)下的吸收信号。

当再泵浦光功率为 640 µW 时,信号光的吸



收信号如图 6 中曲线 I 所示,通过拟合得到其相应的光学厚度为 2.2。当再泵浦光功率为 9.1 mW时,信号光的吸收信号如图 6 中曲线 II 所示,通过拟合得到其相应的光学厚度为 7。我们 看到再泵浦光功率为 9.1 mW时冷原子的光学 厚度大于再泵浦光功率为 640 μW时的光学厚度。图 7 中曲线 I 表示再泵浦光功率为 640 μW 时的 EIT 信号,曲线 II 表示再泵浦光功率为 640 μW 时的 EIT 信号,曲线 II 表示再泵浦光功率为 9.1 mW 时的 EIT 吸收信号。可以看到,在高的再泵 浦光功率下,光学厚度较大,由此其相应的 EIT 窗口变差,从而使存储效率下降<sup>[14]</sup>。在较高的光 学厚度时,写光强度应相应地提高,才能使 EIT

• 343 •

窗口保持较好水平,同时不会使存储效率下 <sup>[12]</sup>。





我们在<sup>87</sup> Rb 冷原子介质中,通过 EIT 动力学 过程实现了信号光的存储与释放。研究了信号



光存储效率随再泵浦光功率的变化关系。结果 表明:高的再泵浦光功率,使原子介质的光学厚 度增加,如果不提高控制光光强,EIT 窗口将变 差,适当的增大控制光功率,将使 EIT 窗口保持 较好水平,从而保持存储效率不降低。

#### 参考文献:

- [1] ALEXANDER LVOVSKY I, BARRY SANDERS C, WOLFGANG TITTE, et al. Optical Quantum Memory [J]. Nature Photon, 2009, 3: 706.
- [2] NICOLAS SANGOUARD, CHRISTOPH SIMON, HUGUES DE RIEDMATTEN, et al. Quantum Repeaters Based on Atomic Ensembles and Linear Optics [J]. Rev Mod Phys, 2011, 83: 33-80.
- [3] DUAN L-M, LJKIN M D, Cirac J I, et al. Long-distance Quantum Communication with Atomic Ensembles and Linear Optics [J]. Nature, 2001, 414: 413.
- [4] HOLGER SPECHT P, CHRISTIAN NÖLLEKE, ANDREAS REISERER, et al. A Single-atom Quantum Memory
  [J]. Nature, 2011, 473: 190.
- [5] HARUKA TANJI, SAIKAT GHOSH, JONATHAN SIMON, et al. Heralded Single-Magnon Quantum Memory for Photon Polarization States [J]. Phys Rev Lett, 2009, 103: 043601.
- [6] ENGLAND D G, MICHELBERGER P S, CHAMPION T F M, et al. High-fidelity Polarization Storage in a Gigahertz Bandwidth Quantum Memory [J]. J Phys B: At Mol Opt Phys, 2012, 45: 124008.
- [7] BAO Xiao-hui, ANDREAS REINGRUBER, PAN Jian-wei, et al. Efficient and Long-lived Quantum Memory with Cold Atoms Inside a Ring Cavity [J]. Nature Physics, 2012, 10: 1038.
- [8] LUKIN M D, IMAMOGLU A. Controlling Photons Using Electromagnetically Induced Transparency [J]. Nature,

2001, 413: 273-276.

- [9] LUKIN M D. Trapping and Manipulating Photon States in Atomic Ensembles [J]. Rev Mod Phys, 2003, 75: 457-472.
- [10] ALEXEY GORSHKOV V, AXEL ANDRE, LUKIN M D, et al. Photon Storage in Λ-type Optically Dense Atomic Media. II. Free-space Model [J]. Phys Rev A, 2007, 76: 033805-1-25.
- [11] ZHANG Shan-chao, ZHOU Shu-yu, DU Sheng-wang, et al. Optical Storage with Electromagnetically Induced Transparency in a Dense Cold Atomic Ensemble [J]. Opt Lett, 2011, 36: 4530-4532.
- [12] YIHSIN CHEN, MENGJUNG LEE, ITE YU A, et al. Coherent Optical Memory with High Storage Efficiency and Large Fractional Delay [J]. Phys Rev Lett, 2013, 110: 083601.
- [13] NATHANIEL PHILLIPS B, ALEXEY GORSHKOV V, IRINA NOVIKOVA. Optimal Light Storage in Atomic Vapor [J]. Phys Rev A, 2008, 78: 023801.
- [14] 李淑静,赵兴波,徐忠孝,等. 冷原子系综中光存储效率与耦合光强的关系研究 [J]. 量子光学学报,2010, 16:196.
- [15] 韩燕旭,王波,马杰,等.冷原子 EIT 介质的原子数目和温度的测量 [J]. 量子光学学报,2007,13:30.

### The Relationship between Light Storage Efficiency and

## **Repumping Intensity in Cold Atom Medium**

ZHANG Zhi-ying, WU Yue-long, XU Zhong-xiao,

CHEN Li-rong, LI Shu-jing, WANG Hai

(The State Key Laboratory of Quantum Optics and Quantum Optics Devices, Institute of Opto-Electronics, Shanxi University, Taiyuan 030006, China)

Abstract: By using electromagnetically induced transparency (EIT), we realized the optical signal storage and release in <sup>87</sup>Rb cold atom medium. We have got the curve of storage efficiency as a function of the repumping intensity in cooling system. Experimental results showed that: the storage efficiency increases with the repumping intensity, when it increases from zero; if the repumping intensity exceeds a certain intensity, the storage efficiency begins to decrease. A simple analysis interpreted the relationship between storage efficiency and the repumping intensity.

Key words: cold atoms; electromagnetically induced transparency; optical density; storage efficiency