文章编号: 0253-2239(2003) 02-0197-05

# **Rb** 原子饱和吸收稳频半导体激光器系统<sup>\*</sup>

张 靖 陶 桦 卫 栋 董雅宾 耿 涛 王军民 彭藤墀 (山西大学光电研究所,量子光学与光量子器件国家重点实验室,太原 030006)

摘要: 用饱和吸收光谱法对半导体激光器进行稳频,通过对反馈回路的优化设计,得到具有高信噪比的饱和吸收 光谱微分误差信号,从而大大提高了半导体激光器的频率锁定灵敏度及长期稳定性,该系统可用于 Rb 原子的激光 冷却与囚禁。

关键词: 半导体激光器; 饱和吸收光谱; 稳频; 信噪比 中图分类号: TN248.4 文献标识码: A

### 1 引 言

由于半导体激光器技术的迅猛发展和半导体激 光器本身性能的不断提高,使它在高分辨光谱、激光 冷却与囚禁原子、新型量子频标等前沿科学研究方 面有着广泛的用途<sup>[1,2]</sup>。在这些领域应用中首先要 求半导体激光器窄线宽输出,因此需要外部光学反 馈技术来压窄激光线宽,例如采用光栅外腔反馈方 法可将半导体激光器线宽压窄到100 kHz量级上,另 外对激光频率的稳定性要求也很高,通常输出激光 的中心频率锁定在某个稳定度很高的参考频率上. 例如原子的某条吸收线、法布里-珀罗腔,用以提高 激光频率的稳定度。本文采用饱和吸收光谱技术将 光栅外腔反馈窄线宽输出的半导体激光器的频率锁 定到铷原子 D2 线上, 通过对反馈回路中的电信号 进行优化处理,并将反馈信号同时加载到激光电流 和反馈光栅的压电陶瓷上,使半导体激光器的频率 锁定灵敏度及长期稳定性都得到很大的提高. 该系 统将用于 Rb 原子的激光冷却与囚禁。

## 2 实验装置

实验装置如图 1 所示。半导体激光器采用主振 荡器-功率放大式单频半导体激光器 TA100(德国 TuiOptics),它在 780 nm 处最大可输出 500 mW,主振 荡激光器是采用光栅外腔反馈稳定的半导体激光

E-mail: jzhang74 @yahoo.com

器,粗调光栅反馈的角度最大可达 7 nm 的调谐范 围,调节光栅上压电陶瓷的电压可连续调谐约 3 GHz,调节激光二极管驱动电流可连续调谐 200 MHz,但如果同时调节压电陶瓷的电压( $\pm 20$  V)和 激光二极管驱动电流可连续调谐 10 GHz 而不跳模。 激光输出首先经过光隔离器(Isowave Model I-80T-5L)防止光反馈影响激光器的模式。输出激光经分 束器分为四束光,光束 B<sub>1</sub>输出大部分的光功率用于 Rb原子的激光冷却与囚禁。光束 B<sub>4</sub> 经由  $\lambda 2$  波片 和偏振分束器及一对宽带低噪声探测器构成的平衡 零拍探测系统来测量激光的强度噪声,加减法器输 出的光电流信号送入频谱分析仪(型号为 HP8890L) 记录。光束 B<sub>3</sub> 经腔长为 200 nm 的法布里-珀罗共



Fig. 1 Experimental setup for diode laser frequency

收稿日期: 2001-12-27; 收到修改稿日期: 2002-03-26 stabilization. BPF: band pass filter; BS, beam splitter (C)1994-2020 China Academic Journal Electronic Publishing House. All rights reserved. http://www.cnki.net

<sup>\*</sup>国家自然科学基金(60178012)和山西省自然及青年科 学基金资助课题。

焦腔来监视其模式并由示波器记录。光束 B<sub>2</sub> 用于 Rb 原子的饱和吸收光谱。光束 B<sub>2</sub> 又被一个厚为 12 mm 未镀膜的 K<sub>9</sub> 玻璃基片分为三束,基片表面反射 率约为4%,光束1作为参考光,光束2作为检测光, 光束1和光束2 经衰减器调节其功率后约为30  $\mu$ W,然后进入30 mm 长的铷吸收泡,通过一半透半 反镜后分别由两只快速光电二极管(Hamamatsu S3399)探测。光束3 功率约为400  $\mu$ W,作为饱和光 束进入铷吸收泡中与光束2空间重合,但传播方向 相反。

为了将激光器的频率锁定在铷原子的饱和吸收 线上, 需在激光频率上加一 ω<sub>f</sub> 的频率调制, 频率为 56 kHz的正弦信号通过激光控制电路直接调制在激 光驱动电流上,带有饱和吸收信号的检测光以及参 考光由一差分探测器探测,差分探测器如图2所示, 两只快速光电二极管串接在一起,两端接±15 V的 偏置电压,这样可实现探测光和参考光的光电流直 接相减,运算放大器  $A_1$  为 I - V转化器,将相减的光 电流信号转换为电压信号,运算放大器A2为电压跟 随器,用以监视检测光和参考光的强度是否一致。 运算放大器 A3 进一步放大信号, 然后交流耦合输 出.整个电路封装在金属盒内。这种探测器主要有 两个优点,一是可以有效地抑制半导体激光器输出 的强度噪声.使我们探测的光电信号接近于散粒噪 声基准,二是可以得到一个消去多普勒本底的饱和 吸收信号以及由多普勒本底产生的微分误差信号。 探测器输出的信号送入带通滤波器,如图3所示,首 先是两极低通滤波,它在高频处的转折频率(-3 dB 处的频率)为 2ω<sub>f</sub>,接着是两极高通滤波,它在低频 处的转折频率( —3 dB 处的频率) 为 ω 2. 然后对信 号进行放大,补偿滤波对信号的衰减,随后采用电感 和电容串接对 2ωf 进行陷波, 这样信号的信噪比会 步的提高。经过带通滤波器输出的电信号 得到进



送入锁相放大器(Stanford Research Systems Model, SR830 DSP)解调出稳频的微分误差信号,锁相放大 器内置一频率可调节的正弦波信号,锁相放大器内置一频率可调节的正弦频率调制信号 ω<sub>f</sub>为56 kHz,锁相放大器同时用内置的正弦波信号 与输入的电信号混频获得反馈回路稳频的微分误差 信号。然后微分误差信号送入一自制的微分误差信 号滤波器,它是利用比例积分微分(PID)电路设计, 将微分误差信号调整到合适的反馈增益和带宽。最 后微分误差信号送入激光控制电路,激光控制电路 将反馈信号分为两路分别控制压电陶瓷的电压和激 光二极管驱动电流,这样可增大锁频范围和稳频精 度,微分误差信号、低频扫描信号以及直流偏置叠加 后一路直接用于控制压电陶瓷,另一路取交流部分与 正弦频率调制信号叠加送入激光二极管驱动电流上。



Fig. 3 Circuit schematic of the band pass filter

### 3 实验结果

光栅外腔反馈不仅可以压窄半导体激光器的线 宽,而且可抑制半导体激光器的强度噪声,使之达到 或低于散粒噪声基准<sup>[3]</sup>,但激光经功率放大后必然 引入噪声,使放大后输出激光的强度噪声高于散粒 噪声基准<sup>[4]</sup>。我们将输出激光的一小部分光送入平 衡零拍探测,所测的强度噪声谱如图 4 所示,获得的 强度噪声谱与输出激光强度噪声和光束分束比有 关, $V_{\text{Det}} = \epsilon V_{\text{laser}} + (1 - \epsilon), 其中 <math>V_{\text{Det}}$ 为探测器探测到 的归一化噪声功率,  $\epsilon$ 为分束器的分束比。图 4 中 曲线 1 为光电流和,它就是分出一小部分光(约 6 mW)的强度噪声,曲线2 为光电流差,这说明输出 激光的强度噪声高于散粒噪声基准,特别是低频端 强度噪声更大。在铷吸收泡中含有两种同位素<sup>87</sup> Rb 和<sup>85</sup> Rb,其 $D_2$ 线能级的超精细结构如图 5 所示。

扫描调制信号源产生频率为 30 Hz 的斜波电压 信号对激光的频率进行慢扫描,参考光被挡掉,差分 探测器只探测检测光,探测器输出送入示波器,我们 获得铷的两种同位素 D2 线四条多普勒加宽的吸收

23 卷



Fig. 4 Intensity noise spectrum of the diode laser. 1 is the noise of diode laser  $(i_+)$ , 2 is noise spectrum of the difference of photocurrent  $i_{,}$  3 is the electronic noise. The detected photocurrent is 3.6 mA



Fig. 5 Hyperfine level of  $\operatorname{Rb} D_2$  line





挡掉抽运光,再观测参考光对差分探测器输出 噪声谱的影响,结果如图 7. 所示,曲线 1. 为仅探测检 测光,而曲线 2 为同时探测检测光和参考光,从图中 看出,采用差分探测方式可以抑制激光器本身的强度 噪声来提高信噪比,并且可以有效抑制由多普勒吸收 背景将频率调制转换为振幅调制的信号(56 kHz 的调 制信号降低约 30 dB)。此外让抽运光通过铷吸收泡, 我们通过观测锁相放大器的输出来分析差分探测器 的优点。如图 8 所示,上面一条曲线为挡掉参考光时 的微分误差信号,可以看到超精细结构的微分误差信 号叠加在多普勒背景微分误差信号上,下面一条曲线 为同时探测检测光和参考光时的微分误差信号,多普 勒背景产生的微分误差信号被消除。



Fig. 7 Output intensity noise spectrum of the differential detector. 1 is the noise spectrum for only detecting probe beam, 2 is noise spectrum for detecting probe beam and reference beam, 3 is the electronic noise. Pump beam is blocked



Fig. 8 Upper trace: error signal without reference beam. Lower trace: error signal with reference beam

适当调节扫描信号的幅度和直流偏置电压,可 以分别得到<sup>87</sup> Rb 能级的超精细结构:  $5S_{1b}$ ,  $F = 2 \rightarrow$  $5P_{3b}$ , F'[ 图 9(a)] 和  $5S_{1b}$ ,  $F = 1 \rightarrow 5P_{3b}$ , F'[ 图 9(d)] 以及<sup>88</sup> Rb:  $5S_{1b}$ ,  $F = 3 \rightarrow 5P_{3b}$ , F'[ 图 9(b)] 和  $5S_{1b}$ , F $= 2 \rightarrow 5P_{3b}$ , F'[ 图 9(c)], 图中同时给出无多普勒饱 和吸收峰以及所对应的微分误差信号。

在饱和吸收谱中我们可以看到每个基态精细能 级向上能级跃迁时,除了有 $F \rightarrow F' = F - 1, F, F + 1$ 的三个无多普勒饱和吸收峰外,还有F到F'能级间 较强的交叉峰,它对应着激光频率调谐到两个饱和 olishing House. All rights reserved. http://www.cnki.net 吸收峰之间,这是由于抽运光和检测光与具有一定 速度的原子相互作用,通过同一基态能级向不同精 细能级跃迁的结果。同时我们注意到<sup>87</sup> Rb:  $F=1 \rightarrow$ F'的交叉峰 CO 0-1 和<sup>85</sup> Rb:  $F=2 \rightarrow F'$ 的交叉峰 CO 1-2 为吸收增强,这是由于抽运光使原子在基态塞曼 子能级重新布居的结果<sup>[5]</sup>,在考虑塞曼能级跃迁时, 必须考虑光的偏振方向,我们实验中抽运光和检测 光为相互平行的线偏振光。在抽运光路上加一  $\lambda b$  波片, 使抽运光的偏振方向与检测光垂直, 我们可以 看到<sup>85</sup> Rb:  $F=2 \rightarrow F'=1$ 和  $F=2 \rightarrow F'$ 的交叉峰 CO 1-2 发生反向, <sup>87</sup> Rb:  $F=1 \rightarrow F'=0$ 和  $F=1 \rightarrow F'$ 的交叉峰 CO 0-1 也发生类似情况, 如图 10 所示, 图中曲线 1 对 应的线偏振光相互垂直, 曲线 2 对应的线偏振光相互 平行。这里我们只对<sup>88</sup> Rb:  $F=2 \rightarrow F'=1$ 跃迁作简要 的分析, 其它情况可进行类似分析。



Fig. 9 Saturated absorption spectra for Rb D<sub>2</sub> line hyperfine structure (upper trace) and error signal (lower trace). (a) <sup>87</sup>Rb:  $5S_{1\underline{b}}, F=2 \rightarrow 5P_{3\underline{b}}, F'$ ; (b) <sup>85</sup>Rb:  $5S_{1\underline{b}}, F=3 \rightarrow 5P_{3\underline{b}}, F'$ ; (c) <sup>85</sup>Rb:  $5S_{1\underline{b}}, F=2 \rightarrow 5P_{3\underline{b}}, F'$ ; (d) <sup>87</sup>Rb:  $5S_{1\underline{b}}, F=1 \rightarrow 5P_{3\underline{b}}, F'$ 



Fig. 10 Saturated absorption spectra for the transition <sup>85</sup> Rb ( $F=2 \rightarrow F'$ ) with different polarizations of pump and probe (a) and <sup>87</sup> Rb ( $F=1 \rightarrow F'$ ) (b)

<sup>85</sup> Rb:  $F=2 \rightarrow F'=1$  是一个封闭能级跃迁, 上能级 F'=1 的电子通过自发辐射只能返回到基态能级 F=2 上, 当抽运光为线偏振光时, 电子都布居在基态塞曼子能级 m=-2 和 m=2 上。当检测光与抽运光偏振方向平行时, 基态塞曼子能级 m=-2 和 m=2 不参与能级跃迁, 因此对检测光吸收减小; 当检测光与抽运光偏振方向垂直时, 基态塞曼子能级

m = -2和 m = 2将参与能级跃迁,因此对检测光吸 收增强。现在我们将激光频率锁定在<sup>87</sup> Rb:  $F = 2 \rightarrow$ F'的交叉峰 CO 2-3 上,从图 11(a)上交叉峰 CO 2-3 的微分误差信号可看出, *A* 点到 *B* 点的频率失谐范 围约为 12 MHz, 对激光频率的分辨率为 1.6 MHz N。 首先我们测量激光器自由运转时的频率漂移,将微 分误差信号不送入激光控制电路,通过调节直流偏

(C)1994-2020 China Academic Journal Electronic Publishing House. All rights reserved. http://www.cnki.net







Fig. 11 The error signal (a) and the frequency fluctuations in the case of free-running and locking (b)

结论 用饱和吸收光谱法实现对半导体激光器的稳频,实验上我们获得具有高信噪比的饱和吸收光谱 信号,大大提高了半导体激光器的频率锁定灵敏度 及长期稳定性,该系统将用于 Rb 原子的激光冷却 与囚禁。

#### 参考文献

- Wieman C E, Hollberg L. Using diode lasers for atomic physics. *Rev. Sci. Instrum.*, 1991, 62(1):1~20
- 2 MacAdam K B, Steimbach A, Wieman C. A narrow-band tunable diode laser system with grating feedback and a saturated absorption

spectrometer for Cs and Rb. Am. J. Phys. , 1992,  $60(12)\colon 1098 \sim 1111$ 

- 3 Zhang Jing, Zhang Tiancai, Dong Ruifang *et al.*. Influence of birefringence induced at low temperature on balanced detection of polarization-dependent photon-number squeezing and its optical compensation. J. Opt. Soc. Am. (B), 2001, 18(7): 1014 ~ 1018
- 4 Huntington E H, Lam P K, Ralph T C et al. Noiseless independent signal and power amplification. Opt. Lett., 1998, 23(7): 540~542
- 5 Schmidt O, Knaak K M, Wynands R *et al.*. Cesium saturation spectroscopy revisited. How to reverse peaks and observe narrow resonances. *Appl. Phys.* (B), 1994, **59**(2): 167 ~ 178

## A Laser Diode System Stabilized on the Saturated Absorption Lines of Rubidium Atoms

Zhang Jing Tao Hua Wei Dong Dong Yabin Geng Tao Wang Junmin Peng Kunchi (Institute of Opto-Electronics, State Key Laboratory of Quantum Optics and Quantum Optics Devices, Shanxi University, Taiyuan 030006) (Received 27 December 2001; revised 26 March 2002)

**Abstract:** Frequency of diode laser is stabilized by using saturated absorption spectroscopy. High signal-to-noise ratio of differential error signal of saturated absorption spectroscopy is achieved by designing and optimizing the servo loop, thus the sensitivity of frequency locking and long-term frequency stability are improved. This system may be used to the realization of laser cooling and trapping of rubidium atoms.

Key words: diode laser; saturated absorption spectroscopy; frequency stabilization; signal-to-noise ratio