

图 3 503.82 nm 谱线的时间波形

金属阴极中的电子将吸收光子的 能量 脱出 阴极表面,使放电电流增加,产生所谓非共振光电流效应 (区别于原子能级间共振吸收引起的光电流信号)。 这种现象在短波波段尤其明显,甚至与共振的光电 流信号一个数量级。峰值位置也几乎与共振信号重 合,以致用 Boxcar 积分器的取样门很难将二者分 开。所以图 2 仅仅给出了 λ>500 nm 波段的谱线。 对于 λ < 500 nm 波段,由于非共振背景噪声明显变 大,我们给出的是用示波器观测的结果。

当 λ =500 nm 时,光子具有的能量为 2.48 ev, 与已知的 Pr 元素脱出功 2.7 eV^[4]相比要小0.2eV, 但由于空心阴极灯阴极表面温度一般在 5000 K 左 右^[3],而 0.2 eV/5000 K~10⁻⁶ eV/K,与金属脱出 功随温度的变化规律 $d\phi_m/dT = 10^{-5} \sim 10^{-6} eV/K^{[2]}$ 是一致的。为了减少非共振信号对短波波段光电流 检测的干扰,我们认为一个根本的途径就是改变空 心阴极灯的阴极结构,'避免激光直接照射阴极表面。

参考文献

- [1] H. U. Mittmann, H. P. Weise; Z. Naturfosch., 1974, 29a, 400.
- [2] 清华大学,华南工学院,"阴极电子学与气体放电原 理"。
- [3] Norman J. Dovid et al.; Appl. Opt., 1982, 21, 1468.
- [4] 中山大学金属系;《稀土物物化学常数》,冶金工业出版社 1978 年 11 月。
- (吉林大学物理系 王 薇 蒋占魁 骆兴业 1985年4月5日收稿)

低阈值红外受激超喇曼调谐装置

Abstract: A design using output from a bifrequency, colinear dye laser pumped by shortpulse xenon fiash lamp is presented. The stimulated hyper-Raman radiation of near and middle IR may be generated by simultaneous single-double photon resonance enhencement. It has the features of low threshold, wider tunable range and low cost.

金属蒸气受激超喇曼散射(SHRS)过程的 Stokes 增益由下式决定^[1]:

$$G_{HR} \propto \frac{I_{p_1}I_{p_2}r_{j_1}^2r_{i_j}^2r_{j_j}^2}{(\Omega_{ig} - \omega_{p_1} - \omega_{n_2})^2(\Omega_{jg} - \omega_{p_1})^2}$$

如能使泵浦光频率 ω_{p1} 、 ω_{p_1} 分别连续可调, 以同时 实现单光子和双光子共振增强,则有可能获得极低 的泵浦阈值。 但是,在已发表的 SHRS 文章中,还 只是利用单一频率的泵浦光(使 $\omega_{p_1} = \omega_{p_2}$)的实验结 果。

我们这里提出一种设计方案,利用商品短脉冲 氙灯(脉宽微秒级,功率 10 MW 以上)作为双频调谐 激光器的泵浦源,用二种染料(若丹明 6G 和尼尔 兰),三种金属蒸气(Na、K、Rb),可望在 2~5 μm 频 段实现红外 SHRS 调谐输出。其特点是装置特别 简单,无需两套独立的调谐系统,同时能实现极低的 泵浦阈值。

该装置如图所示。 左边是双频共线输出的可调 谐激光器。 通过横向移动染料盒,改变输出光强 I₂₁、I₂₅的比例;频率调谐由转动光栅 G1、G2 来实 现。该装置是 Chandra 首先提出的^[2]。他采用氮激 光泵浦,我们改用短脉冲氙灯,后者有宽的光谱范围 和足够高的脉冲功率。装置的右边部份是典型的 SERS 和 SHRS 系统^[3]。



实验装置图

金属蒸气	SHRS 跃迁	泵浦中心 波长(μm)	stokes 中心波长(µm)	电偶极子矩阵元 r _{ij} (原子单位)	泵浦染料	染料荧光光谱
Na	$\begin{array}{l} 3s \rightarrow 4p \\ (3p, 4d) \end{array}$	0.59 0.57	2.3	$\begin{cases} 3s - 3p & -4.34 \\ 3p - 4d & -1.67 \\ 4d - 4p & -10.5 \end{cases}$	Rhedamine 6G	0.57~0.66
	3s→4 p (3p, 5s)	0.59 0.62	8.4	$\begin{cases} 3s - 3p & -4.34 \\ 3p - 5s & 0.914 \\ 5s - 4p & 10.3 \end{cases}$		
K	4s—5p (4p, 4d)	0.77 0.70	3.7	$\begin{cases} 4s - 4p & -5.13 \\ 4p - 4d & 0.204 \\ 4d - 5p & 14.8 \end{cases}$	Nile blue-A perch-lorate	0.69~0.79
	4s—5p (4p, 6s)	0.77 0.70	3.7	$\begin{cases} 4s - 4p & -5.13 \\ 4p - 6s & 1.07 \\ 6s - 5p & 10.7 \end{cases}$		
Rb	5s—6p (5p, 5d)	0.78 0.77	5.2	$\begin{cases} 5s - 5p & -5.31 \\ 5p - 5d & -1.02 \\ 5d - 6p & 15.4 \end{cases}$	同上	同上
	5s—6p (5p, 7s)	0.78 0.74	4.0	$\begin{cases} 5s - 5p & -5.31 \\ 5p - 7s & 1.13 \\ 7s - 6p & 11.4 \end{cases}$		

附表引用了三种金属和二种染料有关特性的数 据资料。它表明,在 2~5 μm 范围内实现 SHRS 调 谐输出原则上是可行的。 [2] S. Chandra et al.; Opt. Commun., 1979, 31, 73.
[3] R. Wyatt et al.; Appl. Phys., 1980, 21, 199.

(厦门大学物理系 林则明 潘振忠 1985 年 2 月 21 日收稿)

参考文献

[1] D. Cotter et al.; Opt. Commun., 1977, 22, 190.

高压 H₂ 受激喇曼散射中二阶斯托克斯 轴向分量的实验研究

Abstract: The experimental results of second order of Stokes in high pressure H_2 SRS are reported in this paper. Some relations between axial component of S_2 and hydrogen pressure as well as pump laser energy are also presented.

受激喇曼散射含有两种物理过程,即纯受激过 程和参量四波混频过程。在 $4 \sim 24$ 个气压范围内, 我们进行 H_2 的受激喇曼散射实验,报道了一阶 Stokes(简称 S_1)中的这两种物理过程⁽¹⁾。我们进行 的反斯托克斯研究则证实它们是由相位匹配的四波 混频与相位失配的四波混频组成⁽²⁾。本文对二阶 Stokes (简称 S_2 ,波长 953.6 nm)进行研究,在所用 实验条件下观察了它的轴向散射分量变化。 泵浦光波长为 532 nm, 能量是 50~60 mJ, H₂ 喇曼管长 40 cm, 耦合透镜焦距 49 cm。产生的各级 散射光经分光棱镜分光, 用能量计测量各级的能量。 产生的 S₂ 的能量可达 10 mJ, 功率为 1.25 MW。

在所使用的 H₂ 气压范围内,观察了各气压下 S₁ 及 S₂ 的空间分布,并对 8 个气压时的 S₁ 及 10 和 13 个气压时的 S₂ 的空间分布拍了照片。从图 1 可 以看出,在 8 个气压下,一阶 Stokes 的空间分布