[Article]

doi: 10.3866/PKU.WHXB201304281

利用时间分辨相干反斯托克斯拉曼散射技术研究光催化产氢 反应动力学

日永钢^{1,3} 李治军² 吴骊珠² 王 鹏¹ 付立民^{1,*} 张建平¹ ('中国人民大学化学系, 北京 100872; ²中国科学院理化技术研究所, 北京 100190; ³北京大学物理学院, 北京 100871)

摘要: 基于飞秒再生放大器及飞秒光学参量放大器输出的激光脉冲,搭建了宽带时间分辨相干反斯托克斯拉 曼散射(CARS)测试装置,并利用该装置研究了氢气与空气混合气体中氢气的相对含量,探测相对延时与 CARS光谱之间的关系.通过调整延时,获得了无非共振背景干扰的氢气CARS信号.实验中测得的CARS信 号强度与氢气浓度(分压)的平方呈良好的线性关系,符合CARS理论预测.同时测得的实验数据的信噪比表 明:在当前的实验条件下,在氢气与空气混合气的总压为0.1 MPa时,该装置可以对氢气的浓度进行测量,且其 检测极限可低至0.2%.本文还利用该装置对三联吡啶苯乙炔Pt配合物-Co配合物-三乙醇胺(TEOA)的三元化 学催化体系的产氢动力学行为进行了研究,通过改变pH值讨论了该催化体系的产氢动力学机制.结果表明过 高的质子浓度会降低体系的产氢效率,这可能是因为在酸性条件下,作为质子和电子供体的三乙醇胺分解被抑 制,电子供应中断,导致产氢反应的停止.

关键词: 相干反斯托克斯拉曼散射; 非共振背景; 时间分辨光谱; 光催化; 动力学 中图分类号: O643

Application of Time-Resolved Coherent Anti-Stokes Raman Scattering Technique on the Study of Photocatalytic Hydrogen Production Kinetics

LÜ Yong-Gang^{1,3} LI Zhi-Jun² WU Li-Zhu² WANG Peng¹ FU Li-Min^{1,*} ZHANG Jian-Ping¹

(¹Department of Chemistry, Renmin University of China, Beijing 100872, P. R. China; ²Technical Institute of Physics and Chemistry, Chinese Academy of Sciences, Beijing 100190, P. R. China; ³School of Physics, Peking University, Beijing 100871, P. R. China)

Abstract: Based on the laser pulse output from a femtosecond regenerative amplifier and optical parametric amplifier (OPA), a broadband time-resolved coherent anti-Stokes Raman scattering (CARS) setup was assembled. Using this setup, the relationship of hydrogen CARS spectra to its amount in a mixture with air and the relevant detection time-delay were studied. Hydrogen CARS spectra without nonresonant background interference were obtained by adjusting the detection time-delay. The observed CARS intensity exhibited a linear relationship with the square of hydrogen concentration, which is consistent with the theoretical prediction. The signal-to-noise ratio showed that when the pressure of hydrogen-air mixed gas was 0.1 MPa, the detection limit of our setup was less than 0.2%. Using this setup, the hydrogen production kinetics of a platinum(II) terpyridyl acetylide molecular-cobalt catalyst-triethanolamine (TEOA) system was studied. The kinetic mechanism of hydrogen production was discussed by considering the effect of changing pH. The results indicate that a high proton concentration will reduce the hydrogen production efficiency. This can be attributed to the inhibition of hydrolysis of TEOA under acidic conditions, because it is the electron and proton donor in this hydrogen production system.

Received: January 31, 2013; Revised: April 28, 2013; Published on Web: April 28, 2013.

^{*}Corresponding author. Email: lmfu@chem.ruc.edu.cn; Tel: +86-10-62516604.

The project was supported by the National Key Basic Research Program of China (973) (2009CB220008).

国家重点基础研究发展规划项目(973) (2009CB220008)资助

[©] Editorial office of Acta Physico-Chimica Sinica

Key Words: Coherent anti-Stokes Raman scattering; Nonresonant background; Time-resolved spectrum; Photo-catalysis; Kinetics

1 引 言

在能源危机与环境污染日趋严重的今天,氢气 作为新能源的优越性已经人所共知.氢气的燃烧热 值高,适用范围广,且燃烧利用过程无污染,不排放 温室气体.¹²目前,科学家们设计了化学催化产氢、 生物催化产氢、化学热解产氢等多种利用太阳能制 造氢气的方式,以期提高综合利用太阳能的水平和 效益.³⁻⁸虽然目前在产氢效率和可持续性上还需要 进一步改进,可以预见的是,随着人们对相关体系 认识和改造的进步,产氢的效率和实用性必将逐步 提高.

目前在光化学催化和光生物产氢等诸多领域, 产氢体系的工作机理一般比较复杂,所以研究其产 氢动力学是十分必要的.这就需要对体系中产生的 氢气含量进行实时监测,以观察产氢反应的进行情 况和外部条件对产氢效率的影响,以期反映产氢体 系的性能和调整优化反应条件.

目前在产氢实验中氢气检测的常规方法为气 相色谱法.⁹⁻¹¹ 气相色谱法虽然选择性和灵敏度均很 高, 但是由于测量过程中需要取样, 会对体系产生 一定的干扰. 使用这种方法, 如过于密集的数据采 集, 会抽出体系中很大一部分的气体, 对体系产生 极大的干扰, 同时检测工作量也会成倍的提高. 而 以光解水产氢为例, 由于其产氢的反应机理十分复 杂,如果能够对其反应动力学过程进行详尽的研究,就有助于对反应机理的理解.¹²这就需要开发一种新型高灵敏度、无干扰、原位测量氢气浓度/分压的方法.相干反斯托克斯拉曼散射检测由于具有无干扰、快速、原位检测的优点,非常适合对产氢体系反应动力学进行研究.

相干反斯托克斯拉曼散射(CARS)现象是Maker 和 Terhune¹³于 1965 年观测到的. 70 年代初, CARS 开始被用于气体的温度探测.¹⁴ 经过 40 多年的发展, 现在已被广泛用于工业、生物医学、化学分析等领 域,已成为流体温度和浓度场分布测量中最有效的 方法之一.^{15,16}

CARS 是一个非线性光学过程, 其相关理论在 很多专著中已有详尽介绍.¹⁷ 其简单的原理如图1(a) 所示, 被称之为泵浦光频率为ω₁的激光和被称之为 斯托克斯光频率为ω₂的激光同时作用在样品上(ω₁> ω₂). 当调谐斯托克斯光的频率, 使泵浦光与斯托克 斯光的频率差恰好等于样品分子固有的振动频率 (ω₈)时, 由于共振作用, 样品分子将被抽运到拉曼相 干态ν', J'(其本质是相干的振动激发态). 此时, 当称 之为探测光频率为ω₃的激光在相位匹配方向入射 到样品上时, 将会产生大大增强的反斯托克斯拉曼 信号ω₄, 并从相位匹配的方向射出. 图1(b)是BOX-CARS 相位匹配方式.



图 1 (a) 分子的能级结构和CARS信号产生原理的示意图; (b) BOXCARS的相位匹配方式; (c)实验中光束的排列方式 Fig.1 (a) Schematic diagram of molecular states and the generation of CARS signals; (b) phase-matching condition in BOXCARS; (c) the beams configuration in experiment

早期用来研究流体温度和浓度场分布的大都 是纳秒CARS技术.该技术最主要的问题是非共振 信号的干扰.18 非共振信号是分子的电子在泵浦光 和斯托克斯光的胁迫下,以频率差(ω1-ω2)振动,与 探测光脉冲作用后,产生频率为 $\omega_1-\omega_2+\omega_3$ 的光子. 这种非共振信号既可以由目标分子产生,也可以从 样品体系中共存的其它分子产生.其信号会与目标 分子的共振信号叠加,使共振信号峰的峰强和位置 改变,致使CARS检测的灵敏度和精确度降低.目前 用来抑制非共振背景的主要方法有:偏振 CARS,19 时间分辨CARS等技术.20前者是利用非共振和共振 信号不同的偏振行为,通过信号收集光路中加入检 偏器实现的.但是该方法受限于检偏器的消光比、 共振和非共振信号在通过样品窗口时的退偏以及 透镜聚焦引起的退偏等因素的影响,其效果并不理 想.时间分辨CARS技术是利用非共振的激发虚态 与共振的拉曼相干态之间退相干时间的不同,通过 调整探测光脉冲相对于泵浦光和斯托克斯光脉冲 之间的延时(delay time, Δt)实现的. 这一技术不受前 述偏振相关的因素影响,在激光脉冲可以提供足够 的时间分辨率的前提下,几乎可以完全避免非共振 信号的干扰.

在本文工作中,搭建了具有时间分辨采集能力 的飞秒宽带BOXCARS装置(光束的排列方式如图1 (c)所示),研究了探测光脉冲相对于泵浦光和斯托克 斯光脉冲之间延时与样品CARS光谱形状的关系, 获得了低分压下氢气分子的共振 CARS 信号.考察了 信号强度与氢气分压之间的关系,并利用该套装置 对三联吡啶苯乙炔 Pt 配合物-三乙醇胺-Co 配合物的 三元化学光催化体系产氢反应动力学进行了研究.

2 实验部分

2.1 实验装置

实验装置如图2所示,泵浦光和探测光脉冲由 飞秒再生放大器(Spitfire Pro, Spectra-Physics, 美国) 产生,斯托克斯光由光学参量放大器(OPA 800C, Spectra-Physics, 美国)产生, 其中 Spitfire Pro 输出 1000 Hz、794 nm 的 120 fs 的光脉冲, 分成两部分, 其 中一束用于泵浦 OPA 800C,产生1185 nm 的斯托克 斯光(ω₂),剩余的激光再次被分为两束,分别作为 CARS装置的泵浦光(ω_1)和探测光(ω_3). 图中 M_1-M_{11} 是加强铝反射镜; BS 是分束片; L1、L3、L3、L4、L7是凸 透镜, L₂、L₄是凹透镜, L₁-L₇的焦距分别为85、-55、 75、-50.8、200、120 和 100 mm; LPF 是 HWB850(海 安教育光学镜片厂)长通滤光片; BPF 是工作在 794 nm的窄带滤光片(NewPort,美国); SPF是QB21(海 安教育光学镜片厂)短通滤光片; Delay 1 和 Delay 2 分别是控制泵浦光脉冲和探测光脉冲延时的平移 台. 在时间分辨 CARS 信号采集中, Delay 2 被用以 控制探测光脉冲相对于泵浦光和斯托克斯光脉冲 之间的延时(Δt). 在到达样品前, 泵浦光(ω₁)、斯托 克斯光(ω2)和探测光(ω3)的单脉冲能量分别为12、15



Fig.2 Schematic diagram of BOXCARS system for measuring hydrogen concentration

M₁-M₁₁: mirrors; BS: beam spliter; L₁, L₂, L₅, L₆, L₇: convex lens; L₂, L₄: concave lens; BPF: narrow band pass filter; LPF: long pass filter (HWB850); SPF: short pass filter (QB21) 和 7 μJ. 产生的相干反斯托克斯拉曼信号被L₇收入 光纤,送入配有液氮制冷的电荷耦合元件(CCD) (spec-10: 400B/LN, Spectra-Physics,美国)的光谱仪 (Spectra-pro 2300i, Spectra-Physics,美国)积分检测. 在本文的实验中,数据采集的条件被固定为单次采 集曝光时间 50 ms,累积200次.

2.2 实验样品与条件

本文选取的是一个由铂的三联吡啶配合物(Pt 配合物,简称Pt,分子式如示意图1(a)所示)-钴配合 物(Co(III)配合物,简称Co(III),分子式如示意图1(b) 所示)-三乙醇胺(TEOA)的三元产氢体系.²¹

产氢的实验条件为: 化合物 a 的浓度为 2.03×10^{-5} mol·L⁻¹; 化合物 b 的浓度为 2.06×10^{-4} mol·L⁻¹; 三乙醇胺(TEOA, 分析纯, 北京化工厂): 0.05 mol·L⁻¹, 溶剂: 乙腈 (MeCN, 色谱纯, 北京化工厂)与 H₂O(体积比为 3:1), 并调节溶液的初始 pH 值至 8.5, 利用 N₂鼓泡除气 30 min 后, 密封反应器. 反应溶液 总体积为 20 mL. 光照条件为氙灯加入长通滤光片 (波长大于 410 nm)照射, 功率密度为 1 mW·cm⁻², 反应池受光面积约为 20 cm². 反应过程中, 通过探测反应容器中溶液面上方约 5 cm 处的氢气 CARS 信号的强度来实时监测产生氢气的浓度.

3 结果与讨论

3.1 氢气浓度、探测相对延时与 CARS 光谱的 关系



示意图1 (a)三联吡啶苯乙炔 Pt 配合物及(b)钴配合物的 结构



图3为泵浦光、斯托克斯光和探测光相对延时为0时,氢气和空气的混合气体在总压为0.1 MPa下的CARS光谱形状.从图3(a)中可以看到在纯氢气的信号中,存在两个峰,第一个位于4155 cm⁻¹,第二个位于4293 cm⁻¹.当混合气体中氢气的分压降低时(如图3(b, c)所示),前者的强度降低,而后者的变化较小.当调整斯托克斯光的频率(ω₂)时,位于4293 cm⁻¹的信号位置会随之移动(文中未给出).前者可以归属为氢气的共振CARS信号,后者可以归属为非共振信号.

分析 CARS 信号的产生原理, 其强度可以用式 (1)表示:^{22,23}

$$I_{4} = \frac{\mu^{2} \omega_{4}^{2}}{n_{1} n_{2} n_{3} n_{4}} \left| \chi_{ijkl}^{(3)} \right|^{2} I_{1} I_{2} I_{3} L^{2} \frac{\sin^{2}(\frac{\Delta kL}{2})}{(\frac{\Delta kL}{2})^{2}}$$
(1)

其中*I*₁、*I*₂、*I*₃、*I*₄分别是泵浦光、斯托克斯光、探测光、 信号光的强度; μ是样品的磁导率; *n*₁、*n*₂、*n*₃、*n*₄分别 是泵浦光、斯托克斯光、探测光、信号光在样品中的 折射率; ω₄是信号光的振动频率; *L* 是三束光作用的 相干距离; Δ*k* 是相位匹配因子(Δ*k*=*k*₁-*k*₂+*k*₃-*k*₄); χ³₄ 是样品的三阶非线性极化率, 它由式(2)给出:

χ⁽ⁱ⁾_μ=χ⁽ⁱ⁾_μ+χ⁽ⁱ⁾_μ (2) 由式(1)和(2)可知,总的信号来源于样品总的三阶非 线性极化率χ⁽³⁾.它包含了两项:共振项χ⁽ⁱ⁾和非共振 项χ⁽ⁱ⁾。因此,采到的信号也是由样品的共振信号和 背景的非共振信号相互叠加产生的.在测量过程 中,激光聚焦区域中的分子在泵浦光和斯托克斯光 的共同作用下,被迫以这两束光的频率差(ω₁-ω₂)振 动,同时产生共振的分子振动(当分子的振动能级间 距等于ω₁-ω₂时)和非共振的电子振动.²⁴由于非共 振虚态具有零退相干时间的特点,而共振态(拉曼相 干态)是由于化学键振动产生的,具有较长的退相干 时间(皮秒量级).当使用短脉冲激光,并适当调整探 测光的相对延时(Δ*t*)时,就可以避开非共振信号的 干扰.

图4为空气产生的非共振信号强度和纯氢气产 生的共振CARS信号强度与探测相对延时Δt之间的 关系.可以看到在Δt=500 fs 时,空气的非共振信号 强度下降了大约三个数量级(图4(a)),而氢气的共振 信号强度在Δt=20 ps 仅降低了 30% (图4(b)). 文献²⁵ 指出,氢气在常温、常压下拉曼相干态的寿命大约 为400 ps.在本文的实验中选用的相对探测延时Δt= 16 ps,此时共振信号的强度约为最大值的 75%,而





(a) pure hydrogen, (b) the hydrogen partial pressure is 95%, (c) the hydrogen partial pressure is 40%, (d) air; total pressure: 0.1 MPa

非共振信号(图4(a)内插图)的强度已经小于检测设 备的噪音(负值是由于扣除背景造成的).此时,氢气 的共振信号可以完全避开非共振信号的干扰(图4 (b)内插图),可以认为χ³=0.而χ³_R在温度一定时,正 比于探测区域内粒子的物质的量即浓度,而式(1)中 的其余参数都由实验所选的波长决定.所以在实验 条件一定的情况下,CARS信号强度与物质浓度(c) 的平方成正比.即:

 $\lg I_4 = \lg K + 2\lg c \tag{4}$

图5是在室温、氢气与空气混合气的总压为0.1 MPa时, CARS信号强度的对数与氢气浓度的对数 之间的关系曲线.圆点是实验测到的数据点,实线 是对数据点进行线性拟合得到的结果.拟合得到的 直线的斜率为2.05±0.02,与理论值吻合良好.从图5



图 4 (a) 空气的非共振背景信号(在 4293 cm⁻¹处)随探测光延时的弛豫曲线; (b) 氢气的时间分辨 CARS 光谱(在 4155 cm⁻¹处) Fig.4 (a) Nonresonant signal (at 4293 cm⁻¹) decay as a function of pump-probe time delay; (b) time-resolved CARS signal of pure hydrogen (at 4155 cm⁻¹)

The inset in (a) is a typical nonresonant signal of air when the probe beam was delayed by 16 ps. The inset in (b) is a typical CARS spectrum of pure hydrogen when the probe beam was delayed by 16 ps.



图 5 在双对数坐标下, CARS 信号的峰值强度(圆点) 与氢气浓度(与空气混合,总压为0.1 MPa)之间的关系 Fig.5 log-log plot of CARS peak intensity (closed circles) as the function of hydrogen concentration (mixed with air, total pressure of 0.1 MPa)

Solid line shows the results of linear fitting.

可以看到当氢气的分压为200 Pa(总压 0.1 MPa,体积分数为0.2%)时,依然没有偏离曲线的线性区,说明本文所搭建的装置在单点检测时间约为10 s(曝光时间50 ms,累积200次)的条件下检测极限可低至0.2%.

3.2 光催化产氢体系的动力学研究

多联吡啶铂(II)配合物为d8族具有平面四边形构型的不饱和配合物,由于其特殊的分子构型及电子排布,能够产生许多独特的激发态性质.这些丰富的激发态性质已在光催化领域显示出巨大的潜力.²⁶ Eisenberg等²¹设计了一个由铂的三联吡啶配合物(a)-钴的配合物(b)-三乙醇胺(TEOA)的三元产氢体系.该体系的光催化产氢效率很高(turnover number (TON)可达1000次以上).本文利用时间分辨BOX-CARS装置对该体系的光催化产氢的动力学行为进行了研究.

图6是测得的产氢动力学曲线,结合文献²¹和测得的动力学数据,可以把该体系产氢的过程分为两个阶段.第一个阶段(从开始光照到30min)是Co(II) 配合物的累积阶段,其机理如下:

 $Pt \xrightarrow{hv} Pt^*$

 $Pt^*+Co(III) \rightarrow Pt^++Co(II)$

 $Pt^*+TEOA \rightarrow Pt^-+TEOA^+$

 $Pt^-+Co(III) \rightarrow Pt^+Co(II)$

 $Pt^++TEOA \rightarrow Pt+TEOA^+$

这一阶段对应着动力学曲线中的迟缓期,从图 6中可以看到,在光照后的前30min内,几乎没有或 者只有很少量的氢气生成.这一阶段,体系在积累



件下产氢浓度与光照时间的关系 Fig.6 Concentration of hydrogen as the function of irradiating time in the closed system (closed squares); and hydrochloric acid addition after 80 min irradiation (closed circles)

Co(II)配合物的量,当Co(II)配合物的浓度达到一定 值时,就可以看到体系匀速产氢(图6,方块点,光照 30 min后).这一部分的机理可能如下:

TEOA⁺ \rightarrow decomposition products+H⁺+e⁻

 $Co(II)+H^+\rightarrow Co(III)H$

Co(III)H+e⁻→Co(II)H

 $Co(II)H+H^+\rightarrow Co(III)+H_2\uparrow$

在本文研究中,为了考察外部条件对光催化反应的调控作用,在匀速产氢阶段(光照后 80 min 时)加入了 0.5 mL 1 mol·L⁻¹的 HCl. 从图 6(圆点)可以看出,在加入 HCl溶液之后,产生氢气的浓度不再增加,说明反应已经停止.在光催化产氢的反应中,H⁺是反应物之一,加入 HCl降低了 pH 值,增大了 H⁺的浓度,但结果却是产氢反应停止了.分析上述光催化产氢的机理可以发现,TEOA 作为牺牲剂的原理不仅仅是电离产生 H⁺,同时还要给出电子.在酸性条件下,TEOA 的分解反应被抑制,不利于 TEOA 的分解,其作为电子供体的作用也就受到了抑制,因此反应中间体 Co(II)H 的生成无法持续,催化剂的循环反应中断,导致了产氢反应的终止.

4 结 论

本文搭建了具有时间分辨采集能力的飞秒宽 带BOXCARS装置,获得了无非共振背景干扰的氢 气CARS信号.证明了氢气浓度的平方与CARS信 号的强度成正比,在选定的实验条件下,该装置可 以对氢气的浓度进行测量,且其检测极限可低至 0.2%.利用该套装置对三联吡啶苯乙炔Pt配合

1637

物-Co配合物-三乙醇胺的三元化学催化体系的产 氢动力学行为进行了研究,并通过改变pH值初步 讨论了该催化体系的产氢动力学机制.实现了对实 际产氢体系的高灵敏度、原位、在线检测.本方法由 于无需取样,且可以设定计算机自动采集数据,因 此特别适合某些需要大量、密集采集动力学数据的 情况.

References

- Kudo, A.; Miseki, Y. Chem. Soc. Rev. 2009, 38, 253. doi: 10.1039/b800489g
- Ghirardi, M. L.; Dubini, A.; Yu, J.; Maness, P. Chem. Soc. Rev. 2009, 38, 52. doi: 10.1039/b718939g
- (3) Fujishima, A.; Honda, K. Nature 1972, 238, 37. doi: 10.1038/ 238037a0
- (4) Ihara, M.; Nishihara, H.; Yoon, K. S.; Lenz, O.; Friedrich, B.; Nakamoto, H.; Kojima, K.; Honma, D.; Kamachi, T.; Okura, I. *Photochem. Photobiol.* **2006**, *82*, 677.
- (5) Millsaps, J. F.; Bruce, B. D.; Lee, J. W.; Greenbaum, E. *Photochem. Photobiol.* 2001, 73, 630. doi: 10.1562/0031-8655 (2001)073<0630:NPPPOH>2.0.CO;2
- (6) Ihara, M.; Nakamoto, H.; Kamachi, T.; Okura, I.; Maedal, M. Photochem. Photobiol. 2006, 82, 1677.
- Komatsu, T.; Wang, R. M.; Zunszain, P. A.; Curry, S.; Tsuchida,
 E. J. Am. Chem. Soc. 2006, 128, 16297. doi: 10.1021/ja0656806
- (8) Lubner, C. E.; Grimme, R.; Bryant, D. A.; Golbeck, J. H. *Biochemistry* 2010, 49, 404. doi: 10.1021/bi901704v
- (9) Min, S. X.; Lü, G. X. Acta Phys. -Chim. Sin. 2011, 27 (9), 2178. [敏世雄, 吕功煊. 物理化学学报, 2011, 27 (9), 2178.] doi: 10.3866/PKU.WHXB20110904
- (10) Zhang, X. Y.; Cui, X. L. Acta Phys. -Chim. Sin. 2009, 25 (9), 1829. [张晓艳, 崔晓莉. 物理化学学报, 2009, 25 (9), 1829.]

doi: 10.3866/PKU.WHXB20090905

- (11) Grimme, R. A.; Lubner, C. E.; Bryant, D. A.; Golbeck, J. H. J. Am. Chem. Soc. 2008, 130, 6308. doi: 10.1021/ja800923y
- (12) Lee, J. W.; Greenbaum, E. Appl. Biochem. Biotechnol. 2003, 105, 303.
- (13) Maker, P. D.; Terhune, R. W. Phys. Rev. Lett. 1965, 137, 801.
- Moya, F.; Druet, S. A. J.; Taran, J. P. E. *Opt. Commun.* 1975, *13*, 169. doi: 10.1016/0030-4018(75)90034-6
- (15) Kiefer, J.; Ewart, P. Energ. Combust. 2011, 37, 525. doi: 10.1016/j.pecs.2010.11.001
- (16) Roy, S.; Meyer, T. R.; Lucht, R. P.; Belovich, V. M.; Corporan
 E.; Gord, J. R. *Combust. Flame* 2004, *138*, 273. doi: 10.1016/
 j.combustflame.2004.04.012
- (17) Boyd, R. W. Nonlinear Optics, 3rd ed.; Academic Press: New York, 2008; pp 473–508.
- (18) Roy, S.; Gord, J. R.; Anil, K. P. Prog. Energ. Combust. 2010, 36, 280. doi: 10.1016/j.pecs.2009.11.001
- (19) Cheng, J. X.; Book, L. D.; Xie, X. S. Opt. Lett. 2001, 26, 1341. doi: 10.1364/OL.26.001341
- (20) Volkmer, A.; Book, L. D.; Xie, X. S. Appl. Phys. Lett. 2002, 80, 1505. doi: 10.1063/1.1456262
- (21) Du, P. W.; Knowles, K.; Eisenberg, R. J. Am. Chem. Soc. 2008, 130, 12576. doi: 10.1021/ja804650g
- (22) Marrocco, M. J. Raman Spectrosc. 2009, 40, 741. doi: 10.1002/ jrs.v40:7
- (23) Marrocco, M. J. Raman Spectrosc. 2007, 38, 1064.
- (24) Roy, S.; Meyer, T. R.; Gord, J. R. *Appl. Phys. Lett.* 2005, 87, 264103. doi: 10.1063/1.2159576
- (25) Kulatilaka, W. D.; Hsu, P. S.; Stauffer, H. U.; Gord, J. R.; Roy,
 S. Appl. Phys. Lett. 2010, 97, 81112. doi: 10.1063/1.3483871
- (26) Zhang, D.; Wu, L. Z.; Zhou, L.; Han, X.; Yang, Q. Z.; Zhang, L.
 P.; Tung, C. H. J. Am. Chem. Soc. 2004, 126, 3440. doi: 10.1021/ja0376310