学校编码: 10384	分类号	_密级
学号: 19820131152998		UDC

唇の大う

硕士学 位 论

# 银-氧化锌杂化体系的等离激元增强二次谐波效 应研究

Studies on the plasmon-enhanced second-harmonic generation from Ag-ZnO hybrid system

杨明明

指导教师姓名:杨志林教授 专 业 名 称: 电子与通信工程 论文提交日期: 2016 年 月 论文答辩时间: 2016 年 月 学位授予日期: 2016 年 月

答辩委员会主席:

评 阅 人:\_\_\_\_

2016年 月

## 厦门大学学位论文原创性声明

本人呈交的学位论文是本人在导师指导下,独立完成的研究成果。 本人在论文写作中参考其他个人或集体已经发表的研究成果,均在文 中以适当方式明确标明,并符合法律规范和《厦门大学研究生学术活 动规范(试行)》。

 另外,该学位论文为(
 )课题(组)

 的研究成果,获得(
 )课题(组)经费或实验室的

 资助,在(
 )实验室完成。(请在以上括号内填写课

 题或课题组负责人或实验室名称,未有此项声明内容的,可以不作特

 别声明。)

声明人 (签名):

#### 年 月 日

### 厦门大学学位论文著作权使用声明

本人同意厦门大学根据《中华人民共和国学位条例暂行实施办法》 等规定保留和使用此学位论文,并向主管部门或其指定机构送交学位 论文(包括纸质版和电子版),允许学位论文进入厦门大学图书馆及 其数据库被查阅、借阅。本人同意厦门大学将学位论文加入全国博士、 硕士学位论文共建单位数据库进行检索,将学位论文的标题和摘要汇 编出版,采用影印、缩印或者其它方式合理复制学位论文。

本学位论文属于:

( )1.经厦门大学保密委员会审查核定的保密学位论文,于 年 月 日解密,解密后适用上述授权。

( )2.不保密,适用上述授权。

(请在以上相应括号内打"√"或填上相应内容。保密学位论文 应是已经厦门大学保密委员会审定过的学位论文,未经厦门大学保密 委员会审定的学位论文均为公开学位论文。此声明栏不填写的,默认 为公开学位论文,均适用上述授权。)

声明人(签名):

#### 年 月 日

## 目 录

摘 要	I
Abstract	II
第一章 绪论	
1.1 表面等离激元的背景介绍及基本理论	1
1.1.1 表面等离激元的历史及发展	1
1.1.2 局域表面等离激元的基本理论	2
1.1.3 传播的表面等离激元的基本理论	7
1.2 等离激元增强二次谐波效应基本原理及应用发展	13
1.2.1 非线性等离激元光子学的基本理论及研究现状	13
1.2.2 等离激元增强二次谐波效应的基本理论及研究现状	犬17
1.3 本论文主要内容及组织框架	24
参考文献	
第二章 研究方法	
2.1 样品结构及光学特性表征技术	
2.1.1 扫描电子显微镜	
2.1.2 能量色散 X 射线谱	
2.1.3 反射谱测试系统	
2.2 实验平台	40
2.2.1 超短脉冲飞秒激光器	40
2.2.2 非线性特性表征实验光路	42
2.3 理论模拟方法介绍	43
2.4 总结	47
参考文献	48
第三章 杂化体系的等离激元增强二次谐波效应的研究.	51

	3.1	引言		51
	3.2	银碗-	氧化锌体系的等离激元增强二次谐波效应的研究	52
		3.2.1	样品制备及平台介绍	52
		3.2.2	样品形貌及成分表征	56
		3.2.3	等离激元增强二次谐波效应的实验研究	57
		3.2.4	等离激元增强二次谐波效应的理论研究	62
	3.3	球状体	本系的等离激元增强二次谐波效应的研究	64
		3.3.1	样品制备及形貌表征	64
		3.3.2	等离激元增强二次谐波效应的实验研究	65
	3.4	总结		67
	参考	皆文献		68
第四	四章	总结	与展望	73
附表	录:矴	5士期	间发表的论文	75
附表	录:硕	5士期	间发表的论文	75
附到致	录:矿 谢	5 5 士期	间发表的论文	75 76
附到	录:硕 谢	5 5 生期	间发表的论文	75
附表	录:硕 谢	51月	间发表的论文	75 76
附表	录:硕 谢	5 士期	间发表的论文	75 76
附到	录:硕 谢	5士期	间发表的论文	75
附表致	录:硕 谢	5 五 期	□ J ( ) ( ) ( ) ( ) ( ) ( ) ( ) ( ) ( ) (	75
附表致	录:硕 谢	5 5 5 5 5 5 5 5 5 5 5 5 5 5 5 5 5 5 5	□ 〕 间发表的论文 	75
附到	录:硕 谢	5 士期	间发表的论文	75
附致	录:硕 谢	5 五 斯	间发表的论文	75

## **Table of Contents**

Abstract in Chinese I
Abstract in English
Chapter 1 Introduction
<b>1.1 Background and theory of surface plasmons</b> 1
1.1.1 History and development of surface plasmons1
1.1.2 Theory of local surface plasmons2
1.1.3 Theory of propagating surface plasmon polaritons7
1.2 Theory and development of plasmon-enhanced second harmonic
generation (SHG)
1.2.1 Theory and research actuality of nonlinear plasmon photonics13
1.2.2 Theory and research actuality oc plasmon-enhanced SHG17
1.3 Main content and streture of thesis
References
Chapter 2 Research methods
<b>2.1 Characterization methods of structures and optical property</b> 37
2.1.1 Scanning electron microscope
2.1.2 Energy-dispersive X-ray spectroscopy
2.1.3 Test system of reflectance spectrum
<b>2.2 Experimental platform</b>
2.2.1 Ultrashort femtosecond pulse laser
2.2.2 Experimental system of characterization of nonlinear
characteristics
<b>2.3 Introduction of simulation</b>
<b>2.4 Summary</b>

ystem	
3.1 Introductin	
3.2 Reaearch of plasmon-enhance	ced SHG in Ag-ZnO system.
3.2.1 Introdution of fabrication	on process and paltform
3.2.2 Charaterization of morp	bhology and composition
3.2.3 Expermental research o	f plasmon-enhanced SHG
3.2.4 Theoretical research of	plasmon-enhanced SHG
3.3 Reaearch of plasmon-enhance	ced SHG in spherical system
3.3.1 fabrication process and	charaterization of morpholog
3.3.2 Expermental research o	f plasmon-enhanced SHG
3.4 Summary	
References	
hapter 4 Summary and foreca	st
ppendix:published papers	
cknowledgements	

#### 摘要

金属纳米结构同非线性材料相结合的杂化体系已经被应用到全光开关、光学 成像、生物传感等方面。尽管基于杂化体系的非线性效应近年来被广泛关注,但 依旧存在许多亟待解决的问题。如由于纳米结构自身的尺寸特征,使得能够用于 产生二次谐波的激发能量的利用率降低;非线性材料只有部分在表面等离激元效 应的增强区域内,即二者的空间上的叠加较小,无法达到对信号的充分放大。与 此同时,通过定性研究杂化体系的非线性信号强度与非线性材料之间的关系,对 于提高杂化体系的信号增强能力具有重要的科学意义和实用价值。针对上述问题, 我们对特定的金属纳米结构/非线性材料体系的二次谐波特性展开了研究。

本论文共分为四个部分。绪论部分介绍了等离激元以及非线性的背景及研究 现状,并在此基础上提出了本文的工作。第二章详细介绍了我们在样品形貌表征、 光学特征表征方面所使用的手段,以及三维时域有限差分法(three-dimensional finite-difference time-domain, 3D-FDTD)理论模拟方法。第三章介绍了我们所设 计的两种能够将金属纳米结构同非线性材料相结合的杂化体系,并从实验、理论 计算上对其进行了深入研究。第四章,分别从实验、理论计算两方面系统总结了 工作成果,并对以后工作可能改进的地方做了进一步的展望。

本论文工作设计了两种金属纳米结构和非线性材料结合的杂化体系,通过实 验对等离激元在二次谐波效应中的作用进行验证,发现其增强达 33 倍之多,用 三维时域有限差分法进行理论模拟得到了与实验结果一致的结果。这些研究成果 加深了我们对杂化体系的理解,并对纳米尺寸局域光源的设计起到一定的指导意

关键词:表面等离激元;二次谐波效应;纳米结构;时域有限差分

义。

#### Abstract

Hybrid nanostructures, which combine nonlinear dielectrics with plasmonics metals, are of fundamental importance for enormous applications ranging from all-optical switching to imaging or bio-sensing. Though nonlinear effects based on hybrid nanostructures have caused broad attention from researchers, there are still many unsolved major scientific issues. For example, because of dimension characteristics of nanostructures, quantity of exciting light converted into nonlinear signals decreases, resulting in the low use efficiency of exciting light. Meanwhile, it has great scientific significance and practical application value to explore the relation between the strength of nonlinear signals and nonlinear materials, and thus improve the signal enhancement ability. To solve the above problems, we studied the characteristic of the second harmonic generation in hybrid nanostructures.

The thesis is divided into four chapters. In the first chapter, the purpose of and main tasks of this work were proposed after introducing the background and research status of plasmons and nonlinearity. In the second chapter, the methods used in characterize morphology and optical properties of samples, and three-dimensional finite-difference time-domain (3D-FDTD) were described in detail. In the third chapter, we designed two hybrid nanostructures combining nanostructures with nonlinear dielectrics, and studied them theoretically and experimentally. In the fourth chapter, we made a summary based on our experimental and calculated results, and present an outlook of the future work that can be improved.

For our study, we designed two hybrid nanostructures combining metal nanostructures with nonlinear dielectrics, and verified the role of plasmons in second harmonic effect, providing an enhancement factor of approximate 33 times. We got the same result in calculation with the experiments with 3D-FDTD method. Our research not only deepens the understanding of hybrid nanostructures, but also guide the design of local light source at the nanoscale.

Key Words: plasmons; second-harmonic generation; nanostructures; three-dimensional finite-difference time-domain

#### 第一章 绪论

#### 1.1 表面等离激元的背景介绍及基本理论

#### 1.1.1 表面等离激元的历史及发展

早在二十世纪初,表面等离激元就受到了科学研究人员的关注。在 1902 年, Wood 报道了被金属光栅反射的光的强度出现异常减少的现象<sup>[1]</sup>。尽管在那个时 期表面等离激元一词还不存在,被 Wood 所观察到的现象有助于光栅周期结构调 制的表面等离激元极化的激发。在 1904 年, Maxwell-Garnett 发展了一套有效介 电常数的理论 Maxwell-Garnett 理论,解释了包含小金属颗粒的玻璃的颜色的成 因<sup>[2]</sup>。在 1908 年, Mie 通过一个任意大小的球形颗粒发展了一套光的散射、吸 收的电磁波理论,也解释了金属胶体粒子的颜色的成因。这些进行了一个世纪的 研究,为研究关于局域表面等离激元的金属小颗粒的光学性质的研究提供了坚实 的基础<sup>[3]</sup>。

几个突出的工作使得表面等离激元得以迅速发展。在 1957 年,Ritchie 从理 论上推断出在金属薄膜表面上等离激元的色散关系,他的预测被 Powell 和 Swan 从铝薄片的电子能量损失谱的测量实验上得到证实<sup>[4-6]</sup>。1968 年,Otto、 Kretschmann 和 Raether 用一个使用棱镜叫做衰减全反射的光学方法,来激发表 面等离激元极化。衰减全反射这种方法被证实对金属表面的各种变化是极其敏感 的,现在被当做一个不可或缺的的工具应用到一种叫做表面等离激元共振传感器 中,用于检测生物分子<sup>[7-9]</sup>。在 1974 年,Fleischmann 等人报道了吸附在银电极 粗糙表面的砒啶分子有极强拉曼信号。他们的报道导致几个关于表面增强拉曼散 射实验的产生,增强机制(相对于化学起源的电磁场起源)已经长时间成为物理 学家与化学家们的讨论事情<sup>[10]</sup>。目前大家一致认为大部分的增强是由拉曼散射 出的局域场增强引起的,而拉曼散射是由表面等离激元的激发引起的。然而,表 面增强拉曼散射仍然是一个吸引了很多研究人员的活跃领域。

在 1990 年左右, 表面等离激元这个领域开始更多的转向应用并且开始拓展

和渗透到各种交叉研究领域,特别是在生物学应用方面。导致表面等离子体激元 学回暖的一个因素是表面等离激元和近场光学、纳米光学的紧密联系。带有锥形 光学纤维的扫描近场光学显微镜被 Fischer 和 Pohl 以及 Inoue 和 Kawata 改造成 金属针尖<sup>[11-14]</sup>。从那以后,针尖增强的光谱学以及光学纳米天线就吸引了相当多 的关注。表面等离激元光子学的回暖也是建立在金属纳米结构制造科技(例如, 电子束光刻技术,聚焦离子束刻蚀以及各种化学合成方法)基础上发展起来的。 最近,相对廉价的数值模拟工具的开发极大帮助了修饰金属结构的电磁场的可视 化。

关于表面等离激元的科学文章过去常常只是出现在物理杂志上;现在,论文 已被发表到化学、生物、纳米科学等其他杂志上<sup>[15-18]</sup>。表面等离激元光子学迅猛 的成长,推动着表面等离激元朝向各种应用包括生物传感、纳米成像、波导、数 据存储、太阳光电、发光器件等发展<sup>[19-21]</sup>。

#### 1.1.2 局域表面等离激元的基本理论

表面等离激元(SPs)是入射光和金属表面的自由电子相互作用,传播于电 介质和导体界面,被局限于垂直界面并最终消失的一种表面电磁波,其强度会在 金属和电解质的垂直方向上随着传播距离呈现指数衰减的趋势,依赖电子的集体 震荡才得以传播下去。本质上讲表面等离激元就是一种光子与导体中电子相互作 用而被表面所俘获的特殊形式的电磁波<sup>[22-27]</sup>。在传播的时候,当入射光的频率跟 导体中自由电子的固有频率一致时,就会发生一种特殊的共振现象---表面等离子 体共振(SPR)<sup>[28]</sup>。

一般的,表面等离激元分为局域化的表面等离激元(Localized surface plasmons, LSPs)和传播的表面等离激元(Propagating surface Plasmons, PSPs)<sup>[29-32]</sup>。

在能够产生等离激元现象的各种形状中,例如贵金属的球形、三角形、纳米 壳、棱形等都已经被使用过。纳米球有着最简单的形状,更重要的是它能够产生 对应于电磁场的严格的解析解。除此之外,它的很多特性例如偶极子行为和增强 的电场在其他形状的纳米颗粒中仍然保留<sup>[33]</sup>。鉴于球状模型所具备的这些优势, 同时为了清晰的解释局域化的表面等离激元,我们以图 1.1 所示的均匀的金属纳 米球为例来进行说明,当用一束频率为*ω*,振幅为*Ē*的电磁波照射金属纳米球时, 金属表面的自由电子会被驱使着发生振荡。这个周期性的振荡会导致金属颗粒中 电荷的瞬间的分离,在上面叠加了一个诱导的偶极子<sup>[34]</sup>。



正如公式(1.1)中所示,偶极子( $\vec{p}$ )的大小跟周围介质的介电常数( $\varepsilon_m$ ),金属球的极化率( $\alpha$ )以及入射电场强度( $\vec{E}(\omega)$ )的大小成正比。

$$\vec{p} = \varepsilon_m \alpha \vec{E} \tag{1.1}$$

根据 Drude 模型,并结合一个半径远小于入射波长的小球 (*a*≪λ),极化 率可以用公式 (1.2) 来表示。

$$\alpha = 4\pi\varepsilon_0 a^3 \frac{\varepsilon(\omega) - \varepsilon_m}{\varepsilon(\omega) + 2\varepsilon_m} \tag{1.2}$$

其中, $\varepsilon_0$ 代表真空的介电常数, $\varepsilon_m$ 代表金属的介电常数,条件 $a \ll \lambda$ 被称为准静态近似。在这个条件下,相位随着纳米颗粒体积改变而发生的变化是微不足道的,这样电场的空间分布就简化为一个静电场的粒子响应(如图 1.2 所示)。一旦电场分布已知,谐波时间的依赖性就可以被加到解决方案上<sup>[30]</sup>。



图 1.2 一个球形颗粒的光学反应的示意图, a 图一个均匀的纳米球被一束平面入 射光照射, b 图导电子与外界的电场同相共振, 产生一个共振偶极子, 反过来增 强了局部电场和辐射能量, 远场的辐射被当成散射<sup>[33]</sup>。

当 $\varepsilon(\omega)$ +2 $\varepsilon_m$ →0时,共振振荡出现,进而导致 $\alpha \to \infty$ ,因此被称为局域化的表面等离激元<sup>[33, 35]</sup>。局域化的表面等离激元的一个结果就是由于诱导的电场在金属球上对入射电场的叠加,金属、电介质的界面处的局域场被显著增强,这一点可以在在式子(1.3)中的 $\vec{E}_{out}$ 得到反映。

$$\vec{E}_{out} = \vec{E} + \frac{3\hat{n}(\hat{n}.\hat{p}) - \hat{p}}{4\pi\varepsilon_0\varepsilon_m} \frac{1}{r^3}$$
(1.3)

诱导电场在距离球心r位置处的强度(式子(1.3)右边的第二项)会随着 $(r)^{-3}$ 的比例而迅速衰减,进而导致了增强的局域性。正如上面所讲,当 $\varepsilon(\omega)$ 接近 $-2\varepsilon_m$ 时,金属球的局域化的等离激元就会发生。当介电常数为正数的标准的光介质(例

如玻璃或棱镜)被使用时,这个条件很难被满足。然而,金属的介电常数是复杂的,可以用含入射光波长的介电函数来表示,正如式子(1.4)-(1.6)中的那样。

$$\varepsilon(\omega) = 1 - \frac{\omega_p^2}{\omega^2 + i\gamma\omega} = \varepsilon_1(\omega) + i\varepsilon_2(\omega)$$
(1.4)

$$\varepsilon_{1}(\omega) = 1 - \frac{\omega_{p}^{2}}{1 + \omega^{2} \tau^{2}}$$
(1.5)

$$\varepsilon_{2}(\omega) = \frac{\omega_{p}^{2}\tau}{\omega(1+\omega^{2}\tau^{2})}$$
(1.6)  
$$\omega_{LSPR} \approx \frac{\omega_{p}}{\sqrt{1+2\varepsilon}}$$
(1.7)

其中,  $\tau$  是自由电子的弛豫时间,  $\gamma = \frac{1}{\tau}$  是带内阻尼的频率,  $\omega_p$  是由材料种类决定的体相金属的等离激元的频率。

因此,只要实部 $\varepsilon_1(\omega) = -2\varepsilon_m$ ,虚部 $\varepsilon_2(\omega) = 0$ ,就可以接近共振的条件<sup>[33]</sup>。 共振频率 $\omega_{LSPR}$ 能够通过式子(1.8)来近似估计。

$$\omega_{LSPR} \approx \frac{\omega_p}{\sqrt{1 + 2\varepsilon_m}} \tag{1.8}$$

很明显, ω<sub>LSPR</sub> 是由金属球的材料的介电常数 (ω<sub>p</sub>) 和周围环境的介电常数 (ε<sub>m</sub>) 决定的。我们应该谨慎使用上面的等式,因为所有的计算都是基于 Drude 模型和排除了多极存在的准静态近似来进行的。然而,在光波长低于 1µm 时, 被简化的模型在定性的预测趋势时仍然是正确的。

除了局域场外,金属纳米球的散射和吸收响应被自然放大。相应反应过程的 横截面能够通过式子(1.9)和(1.10)中的坡印廷矢量来表达。

$$C_{sca} = \frac{k^4}{6\pi} \left| \alpha^2 \right| = \frac{8\pi}{3} k^4 a^6 \left| \frac{\varepsilon(\omega) - \varepsilon_m}{\varepsilon(\omega) + 2\varepsilon_m} \right|^2$$
(1.9)

$$C_{abs} = k \operatorname{Im}[\alpha] = 4\pi k a^{3} \operatorname{Im}\left[\frac{\varepsilon(\omega) - \varepsilon_{m}}{\varepsilon(\omega) + 2\varepsilon_{m}}\right]$$
(1.10)

其中,  $k = 2\pi/\lambda$ 是波数<sup>[30]</sup>。

对于 $a \ll \lambda$ 的小颗粒,吸收效率跟 $a^3$ 成比例,对跟 $a^6$ 成比例的散射效率有 主导作用。这种情况下,颗粒的远场耦合可以忽略。然而对于半径(a)跟波长 ( $\lambda$ )相当或者更大的大颗粒而言,散射就变得很重要了。比值 $C_{sca}/C_{abs}$ 作为金 纳米球直径的函数,在图 1.3 中被表示。当 a<50nm, $C_{sca}/C_{abs}$ 在 0.1 以下,说明 散射效率相对较低;当 a 达到 80nm 时, $C_{sca}/C_{abs} \approx 0.65$ ,散射效率以及吸收效 率相当了<sup>[36]</sup>。



图 1.3 纳米球直径的函数  $C_{sca}/C_{abs}$  的斜率变化<sup>[36]</sup>。

正如前面所展示的,局域化的表面等离激元的一个非常重要、有趣的方面是 其在金属表面的增强的局域场强度。局域场增强因子(LFIEF)就是测得的电磁 场变化的强度同没有金属时的强度的对比,其被当成定量评价的一个标准。因为 在某个具体点的局域场强度跟那个点的电场振幅的平方成正比,故增强因子 (LFIEF)被表示成:

$$\text{LFIEF}(\mathbf{r},\omega) = \left| \frac{E(r,\omega)}{E_0(r,\omega)} \right|^2 \tag{1.11}$$

其中 $E_0(r,\omega)$ 代表入射场<sup>[30]</sup>。

除了可以通过式子(1.11)推断出,位置和光的频率对增强因子影响外,尺

Degree papers are in the "Xiamen University Electronic Theses and

Dissertations Database".

Fulltexts are available in the following ways:

1. If your library is a CALIS member libraries, please log on

http://etd.calis.edu.cn/ and submit requests online, or consult the interlibrary

loan department in your library.

2. For users of non-CALIS member libraries, please mail to etd@xmu.edu.cn

for delivery details.