直交プラズモン応答関数計測とベクトルプラズモンパルス制御

Control of Spatiotemporal Vector Plasmon Pulses Based on Response Functions for Orthogonally Polarized

Excitation by Dark-field Cross-correlation Microscope

草場 美幸 (M2)

Miyuki Kusaba

Abstract

We experimentally confirm that the vector pulse of plasmon generated by femtosecond laser pulses can be predicted with the orthogonal plasmon response functions and vector excitation pulses using orthogonal plasmon response functions measured by fringe-resolved cross-correlation interferometer with dark-field microscope.

1. はじめに

ナノ構造を持つ金などの貴金属は,紫外から近赤 外域において局在プラズモン共鳴(LSPR: Localized Surface Plasmon Resonance)を示す。超高速光パルス で励起された局在プラズモンの時空間特性に関し ては、PEEM を用いて複素電界計測をした例や[1]、 励起フェムト秒レーザパルスのベクトル波形整形 を用いて時空間制御する提案[2]などがこれまでに 報告されている。近年,このようなフェムト秒レー ザパルスを金や銀などの微粒子やナノ構造に照射 したときのプラズモン応答関数を測定あるいは計 算するといった研究が行われている。我々は PEEM よりも簡便な相互相関暗視顕微鏡を用いることで, CCD で計測した 2 次元面内の複数の位置におい て同時に異なったプラズモン応答関数を計測した。 この手法を用いることで、PEEM と比較してとて も短い測定時間でかつ大気中で相関波形を得るこ とが可能となった。

今回我々は改善した遅延光学系を用いて、金ナノ

構造の直交する偏光に対する応答関数を求めた。さ らに、励起光に対して偏光波形整形することにより、 任意のベクトルプラズモン場を励起可能であるこ とを示した。

2. 実験セットアップと試料

実験はモード同期 Ti:Sapphire レーザ (波長 650~950 nm, パルス幅 10 fs, 繰り返し周波数 150 MHz, VENTEON) を用いた相互相関型暗視野顕微 鏡による応答関数計測を行った。実験セットアップ を Fig. 1 に示す。VENTEON のレーザパルス光は半 波長板によって偏光回転した後 signal 光と reference 光に分けられる。signal 光は試料に直径 150μm のス ポットサイズで集光し, 試料によって発生する散乱 光を対物レンズ(×10, NA=0.25)で集め CCD 面に入 射させた。一方, reference 光は, 走査型遅延光学系 によって signal 光との間に遅延差をつけて直接 CCD 面に入射した。このとき、特定の偏光を持つ 光のみを検光子で選択して計測している。CCD 画 像上の任意の点の強度を遅延差をつけながら取得 していくことにより,フリンジ分解相互相関波形を 得た。応答関数は、相互相関スペクトルおよび励起 光スペクトルを用いて以下のように記述できる。

$$R(r,\omega) = \frac{\widetilde{M}(\omega)}{\left|\widetilde{E}_{ref}(\omega)\right|^2} \qquad (1)$$



Fig. 1 Schematic of the experimental setup.

本実験で測定した金ナノ構造は,NTT アドバン ステクノロジ(株)で作製したもので、厚さ625 µm の石英基板上に電子ビームを用いて高さ30 nm の Au パタンを形成したものである。このパタンは8 行2列のナノ構造から成っており,二つのナノロッ ドをクロスさせた十字構造となっており,短いナノ ロッドの短軸は40 nm,長軸は100 nmで設計した。 長いナノロッドの短軸はすべて40 nmであり,長軸 は100 nmから240 nmの8種類となっている。また, 2 行目の十字構造は1 行目の十字構造を90 度回転 したものである(Fig. 2(a))。また、十字構造のSEM 画像を Fig. 2(b)に示す。



Fig. 2 (a)Sample model.

(b) SEM image of cruciform structure (Y2:100 nm).

これらの作製した試料について, FDTD シミュレ

ーションによって応答関数を計算した。シミュレー ションモデルは、ガラス基板上に金ナノロッドを乗 せ、上方から光を照射、電界は試料の中心で上方 10 nmの点で取得した。ガラス基板上の幅 40 nm, 高さ 30 nm,長さが 80~180 nmの金ナノロッドの試 料の応答関数の計算結果を Fig. 3 に示す。Fig. 3 に おいて、ロッドが長くなるにつれて応答関数の強度 ピークはレッドシフトし、強度が大きくなることが 分かる。共鳴波長が実験に用いた励起光源の波長帯 域と重なっている試料のみがプラズモン場の計測 が可能であるため、本研究の応答関数測定には長軸 の長さが 100~140 nmの 3つの金ナノ粒子を用いた。 以降、長軸の長さが 100 nm、120 nm、140 nm の 金ナノ構造をそれぞれ A1、A2、A3 とする。



Fig. 3 Response function of Au nanorods.

3. 実験結果

A. p 偏光/s 偏光励起に対する応答関数計測

はじめに、十字構造の軸に励起光の偏光を合わせ て応答関数の計測を行なった。このとき、測定した プラズモン場の偏光は励起光の偏光と平行な偏光 を測定した。

A1、A2、A3の応答関数をFig. 4に示す。Fig. 4 における青線は十字構造の長軸に、赤線は十字構造 の短軸に対して励起光の偏光を平行にしたときの 結果である。また、Fig. 4 の結果は全て励起光の強 度で規格化した。Fig. 4 においてアスペクト比 R=2.5 の軸の 4 つ応答関数は、波長 650 nm から 750 nm の間に共鳴ピークを持っていることが分か る。測定する軸によって共鳴のピーク波長が異なる のは、実際の試料においては設計値通りの形状では なく、その大きさは5%程度の誤差があるためであ ると考えられる。一方、アスペクト比 R=3.0 の軸 の応答関数については波長 800 nm 付近に鋭い共 鳴を持ち、アスペクト比 R=3.5 の軸の応答関数は 波長 830 nm 付近に緩やかな共鳴を持つことが分 かる。アスペクト比が大きくなるとその共鳴波長は レッドシフトすることが一般に知られており、それ と一致する結果が得られた。



Fig. 4 Plasmon response function of (a) A1, (b) A2, and (c) A3.

B.45 度偏光励起に対するプラズモン場計測

次に、励起光の偏光を十字構造の軸に対して 45 度傾け、一方の軸方向のみのプラズモン場を検光子 で選択し計測した。結果として得られたプラズモン スペクトルを Fig. 5 に示す。Fig. 5 において、励起 光の偏光方向を紫の矢印で、長軸に平行なプラズモ ン場を青線で、短軸に平行なプラズモン場を赤線で 示した。p 偏光とs 偏光に対する十字構造の応答関 数を計測した際と同様に、Fig. 5 の結果は全て励起 光の強度で規格化した。



Fig. 5 Plasmon spectra of (a) A1, (b) A2, and (c) A3.

Fig. 5 を計測する際に用いた励起光のスペクトル は、p 偏光とs 偏光に対する十字構造の応答関数を 計測した際の励起光のスペクトルとは異なる。そこ で、Fig. 4 と Fig. 5 の結果の比較のために、p 偏光 と s 偏光に対する十字構造の応答関数に 45 度偏光 の測定の際の励起光のスペクトルをかけたプラズ モンスペクトルを計算した。このとき、励起光の位 相は 0 として計算し、その結果を Fig. 6 に示す。



Fig. 6 Calculated Plasmon spectra of (a) A1, (b) A2, and (c) A3.

理論的には、試料のプラズモン場はs偏光の応答
関数とp偏光の応答関数で表すことができ、励起光
の偏光には依らない。つまり、Fig. 5 と Fig. 6 は同
じスペクトルになるはずである。Fig. 5 の実験結果
と Fig. 6 の計算結果を比較すると、アスペクト比
R=3.0、R=3.5 のスペクトル形状は相似している。

次に、アスペクト比 R=2.5 の4 つのスペクトルにつ いて考える。Fig. 5 の実験結果においては、波長 700 nm 付近のみでピークを持ち、それよりも長波長側 ではなだらかに強度が下がっていくことが分かる。 一方、p 偏光と s 偏光に対する十字構造の応答関数 から計算した Fig. 6 においては、波長 700 nm 付近 で最も強度が強くなっているが、それよりも長波長 側でも強度はあまり下がらず、波長 800 nm 付近で 再び強度が強くなっている。

さらに、励起光の偏光を十字構造の軸に対して 45 度傾け、励起光の偏光と同じ方向の偏光のみを 検光子で選択し計測した。測定したプラズモンスペ クトルをそれぞれ Fig. 7 に示す。



Fig. 7 Plasmon spectra of (a) A1, (b) A2, and (c) A3.

Fig. 7 において、励起光の偏光方向を紫の矢印で、 測定した偏光方向を青い矢印で示した。理論的には、 45度で励起し45度のプラズモン場を測定したスペ クトルは、45 度で励起し長軸と短軸のプラズモン 場のベクトル和をとったスペクトルである。p 偏光 と s 偏光に対する十字構造の軸に沿った応答関数 結果から、45 度で励起した 45 度のプラズモン場を 計算するには、複素計算を用いる必要がある。p 偏 光と s 偏光に対する十字構造の軸に沿った計測お よび 45 度偏光に対する十字構造の軸に沿った計測 結果から、45 度偏光に対する 45 度偏光の測定をし た際の複素理論計算の結果を Fig. 8 に示す。Fig. 8 において、赤線は p 偏光と s 偏光に対する十字構造 の軸に沿った計測結果から計算したプラズモンス ペクトルを示しており、青線は 45 度偏光に対する 十字構造の軸に沿った計測結果から計算したプラ ズモンスペクトルを示している。



(a) A1, (b) A2, and (c) A3.

Fig.7の実験結果と比較すると、A3については Fig. 7 の結果は Fig. 8 の赤で示した p 偏光と s 偏光 に対する十字構造の軸に沿った計測から計算され たスペクトル形状とほぼ一致している。一方、Fig.8 の青で示した 45 度励起に対する十字構造の軸に沿 った計測から計算したスペクトルと比較すると波 長 700~750 nm において違いが見られる。これは、 長軸と短軸の相対強度が異なるためである。Fig. 6(c)のプラズモンスペクトルは、長軸のピーク強度 が短軸に比べて2倍以上ある。一方、Fig. 5(c)の45 度励起に対する十字構造の軸に沿った計測におけ るプラズモンスペクトルは、長軸のピーク強度が短 軸のものと比べて1.5倍程度である。p偏光とs偏 光に対する十字構造の軸に沿った計測および45度 偏光に対する十字構造の軸に沿った計測結果から、 45 度偏光に対する 45 度偏光の測定をした際の理論 計算では長軸と短軸の強度を1:1でベクトル和して いるため、スペクトル形状だけでなく長軸と短軸の 強度比が大きく影響してくるためである。一方、 A1はFig.7(a)の実験結果とFig.8(a)の計算結果を見 ると、実験結果は Fig. 8(a)の赤で示した p 偏光と s 偏光に対する十字構造の軸に沿った計測から計算 されたスペクトル形状と相似しており、Fig. 8(a)の 青で示した 45 度偏光に対する 45 度偏光の測定から 計算されたスペクトル形状とは異なる。励起光であ る VENTEON は波長 820 nm に最も強いピークを持 ち、プラズモンスペクトルは励起光のスペクトルで 除算する処理をするため、波長 820 nm 付近に大き な違いが出たことが考えられる。

4. プラズモン場の波形整形制御

励起光の位相や偏光は波形整形技術を用いて任 意に整形することができる。この波形整形技術を用 いることで、応答関数を事前に計測することにより 任意のプラズモン場を励起することが可能である。 ここでは、アスペクト比によって共鳴波長がはっき りと分かれている 45 度励起に対する十字構造の軸 に沿った計測の応答関数の結果を元にして、任意の プラズモン場を計算で示す。

A. 特定の試料のプラズモン場励起

空間光変調器は、励起光の波長ごとに偏光の変調 が可能である。ここでは、A1のプラズモン場のみ を選択的に励起するための光変調を行なう。すなわ ち,フーリエ変換限界パルスを発生させるときの励 起光を Fig. 9 に、プラズモン時間波形を Fig. 10 に 示す。



Fig. 9 Modulated VENTEON spectrum.

A1 は短軸・長軸ともに短波長側のみに共鳴を持 つが、A2 および A3 の長軸は長波長側に強い共鳴 を持ち、短波長成分の光とは結合しにくい。長軸の みを励起するため、励起光の偏光は長軸に合わせ、 位相は A1 の短軸の逆位相をかけた。



Fig. 10 Plasmon Waveform excited with modulated VENTEON of (a) A1, (b) A2, and (c) A3.

この時のA1、A2、A3のピーク強度の比は、70:17:8 となり、A1のピーク強度が他の2つの試料と比較 して4~8倍の差がある。このように応答関数の共鳴 波長のみで励起し、応答関数の逆位相をかけること により、A1のみを励起することが可能である。

B. 特定の試料のプラズモン場励起

+字構造においては、直交する偏光のプラズモン 場をそれぞれ FTL になるように励起しても、強度 が対称ではないので全体のプラズモン場は直線偏 光でなく複雑な楕円偏光となる。ここでは、45 度 と円偏光の FTL プラズモン場を励起するための波 形整形について考える。

A1 から発生する 45 度偏光 FTL プラズモンを励 起するための励起光波形整形について考える。全体 のプラズモン場を 45 度偏光の FTL とするためには、 直交する軸のプラズモン場をそれぞれ FTL とし、 スペクトル強度を一致させる必要がある。FTL プラ ズモンは応答関数の逆位相を励起光にかけること によって励起できるが、プラズモン場のスペクトル 強度は励起光の強度変調を行なう必要がある。

励起光を VETNEON として A1 の応答関数を用い ると、変調した VENTEON のスペクトルは Fig. 11 のようになる。Fig. 11 では、励起光のスペクトルを 直交する偏光でそれぞれ記述しているが、励起光の 偏光方向はベクトル和であるため、時間によって複 雑に変化する楕円偏光となる。また、十字構造の短 軸に平行な方向を x 方向、長軸に平行な方向を y 方向とした。



Fig. 11 Modulated VENTEON spectrum.

Fig. 11 に示した励起光によって励起された A1 の プラズモン場は、直交する偏光で同じ強度スペクト ルであり、時間波形も同じである。励起された A1 のプラズモンスペクトルと時間波形を Fig. 12 に示 す。ただし、Fig. 12(a)、Fig. 12(b)はそれぞれ直交す る偏光のプラズモンを表しており、ベクトル和では ない。



Fig. 12 (a) Plasmon spectrum and (b) plasmon waveform excited with modulated VENTEON.

さらに、中心波長を 800 nm として直交する偏光 のプラズモン電界波形を計算し、ベクトル和で記述 される A1 で発生する電界を Fig. 13 に示す。Fig. 13 において、黒線が A1 から発生するプラズモン波形 であり、x-y 平面、t-x 平面、t-y 平面への射影を灰 色線で示した。x-y 平面への射影をみると、完全な 直線偏光となっていることが分かる。



Fig. 13 Plasmon waveform.

次に、A1から発生するプラズモン場を円偏光に するための励起光波形整形について考える。A1か ら発生するプラズモン場を円偏光にするためには、 全体のプラズモン場を45度偏光のFTLとし、さら に直交する偏光の位相をπ/4だけずらす必要がある。 つまり、励起光はFig. 11と同様の強度スペクトル であり、x 偏光とy 偏光の位相のみをπ/4だけずら せばよい。その結果、A1において発生するプラズ モン場は、Fig. 12と同様で、一方の偏光の位相のみ がπ/4だけずれたものとなる。その結果、A1で発生 する電界をFig. 14に示す。t-x 平面、t-y 平面への射 影をみると、Fig. 13と同じ波形であるが、x-y 平面 への射影をみると、円偏光となっていることが分か る。

このように、直交する偏光に対する応答関数を用いることで、任意の偏光を持つプラズモン場を励起することが可能である。

Brixner, F. Javier Garcia de Abajo, W. Pfeiffer, M. Rohmer, C. Spindler and F. Steeb, Nature, 446, 301 (2007)



Fig. 14 Plasmon waveform.

5. まとめ

+字構造を持つ金ナノ粒子の、直交する偏光の応答 関数を計測し、アスペクト比によって応答関数が異 なり、直交する偏光の応答関数を用いて 45 度で励 起した場合のプラズモン場を記述できることを実 証した。すなわち、直交する偏光以外の励起光に対 するプラズモン場は直交する偏光の応答関数で記 述できることを示している。

また、励起光の波形整形をすることにより、プラズ モン場を選択的に励起し、時間域のみではなく偏 光を含めた制御が可能であることが示された。直交 する偏光の応答関数を用いることで、偏光の回転 にも応用が可能である。

References

 A. Kubo, K. Onda, H. Petek, Z. Sun, Y. S. Jung, and H. K. Kim, Nano Lett., 5, 1123 (2005)
 M. Aeschlimann, M. Bauer, D. Bayer, T.