# 走査型近接場周波数干渉顕微鏡を用いたフェムト秒レーザ励起プラズモン場の 応答関数計測と時空間制御

Measurement of response functions of plasmon excited by femtosecond laser pulses using spectral interferometry combined with near-field scanning optical microscope for spatiotemporal control

大西 秀太朗 (M2)

Shutaro Onishi

#### Abstract

Based on a plasmon response function in both amplitude and phase measured by a spectral interferometry combined with a near-field scanning optical microscopy, the femtosecond plasmon pulse at gold nanostructures is deterministically tailored.

## 1. はじめに

フェムト秒レーザ励起によって金属ナノ構造に 局在するプラズモン、および表面プラズモンーポラ リトン(SPP)は、ナノ空間における時空間制御され た超高速励起を可能にする。これまでに規則的な金 ナノ構造に対して、励起に用いるフェムト秒レーザ パルスを偏光波形整形することでその局在プラズ モン電場分布を空間的に制御する実験が報告され ている[1]。また、励起フェムト秒レーザパルスを 閉ループ制御波形整形することで SPP 伝播を最適 化する実験も報告されている[2]。他にも、FDTDモ デル計算を用い、フェムト秒レーザパルス整形とプ ラズモン共鳴を組み合わせた時空間制御光励起ス キームが提案されている[3,4]。Brixner らは、フェ ムト秒レーザ励起のプラズモン応答関数を求める ことで閉ループ制御波形整形を用いずに決定論的 にプラズモンの時空間制御が可能であることを提 案している[5]。しかし、正確に設計・製作された ナノ構造であれば数値モデルで得られた応答関数 に基づいた制御が可能であるが、実際にはプラズモ ン応答関数の測定、制御されたプラズモン場のダイ

ナミクスを計測することは必須となる。

これまでに、我々は周波数干渉法(SI)と近接場光 学顕微鏡(NSOM)を組み合わせた新たな測定系 (SI-NSOM)を確立し、実験的に局在プラズモンの応 答関数計測および時空間制御を実証した。また、 FDTD シミュレーションを用いて SPP における応 答関数計測と時空間制御について検証した。本年度 は不十分であった全反射アライメントを行った上 で、実験的に局在プラズモンおよび SPP における 応答関数計測と時空間制御を行った。さらに FDTD シミュレーションを用いて近接場プローブがプラ ズモン場に与える影響について検証した。

# 2. 実験セットアップ

まず、SI-NSOM の実験セットアップを Fig. 1 に 示す。光源は Ti: Sapphire レーザ(パルス幅~8 fs、 繰返し周波数 150 MHz、スペクトル帯域 600~1000 nm、VENTEON)である。今回は 4f 系の関係でス ペクトル帯域は 630~970 nm である。近接場光学顕 微鏡は自作のものであり、プリズムを用いた全反射 励起系である。プローブは開口径 50 nm、遮光コー ト金のファイバプローブを用いており、コレクショ ンモードにより近接場光を取得した。VENTEON の レーザ光を BS で信号光と参照光に分け、信号光は 4f 系において波形整形し、λ/2板で偏光方向を調整 して、S 偏光で近接場光学顕微鏡に入射し、ファイ バプローブでナノ構造近傍の光を検出している。一 方、参照光は遅延時間をつけて、分散補償用にファ イバプローブと同質のファイバに伝搬させた後に、 BS で信号光と同一直線状にしている。その後、グ レーティング-レンズ対、冷却 CCD カメラによって、 周波数干渉縞を測定している。



Fig. 1 Experimental setup of SI-NSOM.



次に十字型ナノ構造について Fig.2 に示す。

Fig. 2 Cross nanostructures and their plasmon resonance spectra calculated by FDTD simulation.

厚さ 0.65 mm のガラス基板上に、厚さ 30 nm の金ナ ノ構造を電子ビームリソグラフィで作製したもの である。また、線幅 40 nm でアスペクト比 2.5 とア スペクト比 2.5~4 のナノ構造を組み合わせたもので あり、見ても分かるように完全な四角形ではなく、 エッジが丸みを帯びているため、シミュレーション においても限りなくその形状を再現した。Fig.2の 結果より、今回用いる励起光の中で共鳴が確認でき ると予想されるアスペクト比2.5と3のナノ構造に おいて応答関数計測と時空間制御を行う。

# 3. 全反射励起系のアライメント

プラズモンを励起する時、全反射が不完全である と増強度が小さくなる等で正確な応答関数を計測 することができないため、全反射励起系のアライメ ントを行った。まず、Fig.3に示したセットアップ を用いてアライメントを行った。CCD カメラで試 料面に励起光が照射されていることを確認しつつ、 プリズムからの反射光をパワーメータで計測しな がら、2つのミラーを用いて角度を調整する。当然、 全反射が完全であるほど、反射光は大きくなるので、 最もパワーメータで計測される値が大きくなるよ うにアライメントを行った。



この2つのミラーで角度を調整する。

パワーメータで計測しながら、反射光が最も強くなる角度に調整する。

Fig. 3 Setup for alignment of total reflection.

その後、ファイバプローブから得られる近接場光を 分光器で計測しながら、さらに精度良くアライメン トを行った。ファイバプローブをフィードバック制 御させつつ、2つのミラーを調整し、励起レーザと 同様のスペクトルになるようにアライメントを行 った。また、ファイバプローブをフィードバック制 御させないで少し離した状態においても、分光器で 計測し、近接場光が検出されていないことを確認し た。

#### 4. 実験結果

アスペクト比 2.5 と 3 のナノ構造においてそれぞ れ計測された応答関数と FTL パルス励起時のプラ ズモン波形を Fig. 4 に示す。なお、参照光としてナ ノ構造の無い場所でも近接場光を計測し、これと比 較することで測定系の分散補償を行っている。



Fig. 4 Plasmon response functions at (a) R=3 and (c)R=2.5, and plasmon waveform excited by FTL pulse at (b) R=3 and (d) R=2.5.

結果より共鳴波長でプラズモン増強が確認される。 また、アスペクト比の違いによって共鳴波長のシフ トも確認できる。アスペクト比3において線形位相 が確認されるのは参照点に対して、より遠い位置関 係にあることが理由として考えられる。次にこの得 られた応答関数の逆位相をそれぞれに加えること でFTL プラズモンの励起を試みた。Fig.5 にその結 果を示す。



Fig. 5 Measured plasmon pulses excited by the femtosecond laser pulse to generate a FTL plasmon pulse at (a) R=3 and (b) R=2.5, (c) and (d) are plasmon pulses at R=2.5 and 3, respectively, when the laser pulse is shaped for (a) and (b).

結果より各ナノ構造において FTL プラズモンが励 起されていることが分かる。また、その時のもう一 方のナノ構造では当然、位相が異なるので FTL プ ラズモンにはなっておらず、ピーク強度も小さくな っている。

同様に SPP においても応答関数計測および時空 間制御を行った。Fig. 6 に実験に用いた MIM 導波 路ナノ構造を示す。図中にある 3 つの出力点におい て応答関数を計測し、得られた応答関数の逆位相を それぞれに加えることで FTL プラズモンの励起を 試みた。なお、参照光として図中に示したように枝 分かれする直前の点においてもプラズモンを計測 した。Fig. 7 にその結果を示す。



Fig. 6 Schematic of a gold MIM SPP waveguide fabricated by e-beam lithography.



Fig. 7 Measured plasmon pulses excited by the femtosecond laser pulse to generate a FTL plasmon pulse at (a) output 1, (b) output 2, and (c) output 3 indicated in Fig. 7, respectively.

結果より各出力点において FTL プラズモンが励起 されていることが分かる。したがって、SPP におい ても本手法によって応答関数計測および時空間制 御が実証されたと言える。

## 5. プローブの影響

NSOM を用いてプラズモン場を計測する際、検 出に用いるプローブがプラズモン場に与える影響 が1つの大きな問題として挙げられる。そこでプロ ーブによってプラズモン場がどのように変化する かを FDTD シミュレーションによって検証した。

まず、プローブの有無および金属コートの種類に よって、測定されるプラズモン応答関数がどのよう に変化するかをシミュレーションする。Fig. 8 にシ ミュレーションに用いたモデルを示す。



Fig. 8 Simulation model (a) probe (b) nanostructure (c) overall view.

プローブは開口径 120 nm で金属コートには金、銀、 アルミを用い、試料はアスペクト比3の金ナノ構造 である。励起光にはパルスレーザが斜め発振できな いため、ここでは CW レーザを用いて全反射励起 系にしている。波長は 600~1100 nm を 50 nm 刻みで プロットした。 偏光は基板に平行方向、つまり S 偏光である。なお、参照点は励起光の直後としてい る。Fig. 9 にシミュレーション結果を示す。



Fig. 9 Difference of response functions by influence of probe.

結果よりプローブの有無によって応答関数が変化 していることが分かる。また、金属の種類によって 多少の変化は確認できるものの、元の応答関数と同 様の結果を得ることは難しいと考えられる。したが って、プローブや試料に改良を加えるか、分解能は 落ちてしまうが、コート無プローブを用いる等の工 夫が必要となる。

他にも、プローブによる共鳴なまり、プローブー 試料間距離および開口径の違いによる応答関数の 変化についてシミュレーションを行った。なお、全 体のシミュレーションモデルは先述のものと同様 であり、違いを見たいパラメータのみを変化させて いる。Fig. 10 にそれぞれの結果を示す。

![](_page_4_Figure_2.jpeg)

Fig. 10 (a) Resonance blunting by influence of probe, and difference of (b) distance between probe and sample or (c) opening size of probe.

結果よりプローブが有ることによって、強度分布上 の共鳴がなまることが分かる。さらに、そのなまり は開口径が小さいほど顕著になった。プローブー試 料間距離については、増強度は当然、距離が遠くな るほど小さくなるが、共鳴波長も短波長側にシフト していることが分かる。また、開口径については、 小さくなるにつれて、強度も多少小さくはなるもの の、応答関数は全体としてあまり大きな変化は見ら れなかった。したがって、これらの結果より実験中 は常にプローブー試料間距離を一定に保ち、開口径 については光学的なバランスと共鳴なまりの関係 を踏まえて決定する必要がある。

#### 6. まとめ

全反射励起系アライメントを行った上で、 SI-NSOM を用いることによって、局在プラズモン と SPP のどちらにおいても、応答関数計測と決定 論的な時空間制御を実証することができた。また、 FDTD シミュレーションによって近接場プローブ がプラズモン場に与える影響を明らかにした。

#### References

[1] M.Aeschlimann, M.Bauer, D.Bayer, T.Brixner, F. Javier, G.Abajo, W.Pfeiffer, M.Rohmer, C.Spindler and F.Steeb, Nature **446**, 301 (2007).

[2] J. M. Gunn, M. Ewald, and M. Dantus, Nano Lett. 6, 2804 (2006).

[3] P. Tuchscherer, C. Rewitz, D. V. Voronine1, F. Javier G. de Abajo, W. Pfeiffer, and T. Brixner, Opt. Express 17, 14235 (2009).

[4] T. Harada, K. Matsuishi, Y. Oishi, K. Isobe, A. Suda,H. Kawano, H, Mizuno, A. Miyawaki, K. Midorikawa,and F. Kannari, Opt. Express 19, 13618 (2011).

[5] J. S. Huang, D. V. Voronine, P. Tuchscherer, T. Brixner, and B. Hecht, Phys. Rev. Lett. B79, 195441 (2009).