エバネッセント光を利用した ナノ光造形法に関する研究(第2報)*

ー定在エバネッセント光を利用した微細周期構造創製ー

梶原優介** 稲月友一*** 高橋 哲† 高増 潔†

Study of Nano-Stereolithography Using Evanescent Light (2nd report) - Photofabrication of Fine Lattice Structures Using Standing Evanescent Light -

Yusuke KAJIHARA, Yuichi INAZUKI, Satoru TAKAHASHI and Kiyoshi TAKAMASU

Micro-fabrication technologies have recently developed dramatically and fabrication methods have become much-needed with which devices on the order of micrometer can be fabricated precisely. In particular, methods of fabricating MEMS and microscopic optical devices as typified by a photonic crystal are in huge demand. In this study, we propose a novel stereolithography method using evanescent light instead of propagating light to realize a 100-nanometer resolution. With this method, we intend to establish the nano-stereolithography with higher accuracy and flexibility. In the second report, we performed the fabrication of in-plane lattice structures, which is strongly required as diffraction grating, diffractive optics, photonic crystals, etc. Theoretical and experimental analyses suggest that the proposed stereolithography method using evanescent light has a potential to fabricate micro three-dimensional objects with a resolution of sub-micrometer.

Key words: nano-stereolithography, photosensitive resin, evanescent light, standing evanescent light, lattice structure

1. 緒 言

三次元マイクロ加工の分野で注目を集めるマイクロ光造形法は、 ビームスポット走査やマスク変調による面露光により液状の光硬 化性樹脂に対してレーザを照射し、樹脂を硬化させることによっ て所望の三次元構造を創製する方法である¹⁾⁻⁸⁾.その中でも生産 性の高い一括面露光型マイクロ光造形法⁷⁸⁹は、ミリメートルスケ ールの領域に対して分解能数マイクロメートルが達成され、様々 なアプリケーションが実現している.しかし、従来の一括面露光 型マイクロ光造形法では、露光時の透過伝搬光などの影響によっ て、サブマイクロメートルオーダの分解能実現が困難であった. そこで前報では、高分解能で光強度分布制御が可能なエバネッセ ント光を露光エネルギとして適用することを提案した⁹⁾.

高屈折率媒質から低屈折率媒質へ光が入射する場合,入 射角が臨界角を超えると全反射状態となり,低屈折率媒質 側に透過伝搬光は存在しない.しかし微視的には図1のよ うに,低屈折媒質側にも光の波長領域程度に局在した光エ ネルギ(エバネッセント光)が存在する.エバネッセント光の エネルギは界面から離れるに従って指数関数的に減少する.

著者らが提案する,エバネッセント光を露光エネルギと して適用したナノ光造形法の概念図を図2に示す.提案法 の場合,微小領域に局在するエネルギのみで造形を行うの で,単位積層厚さをサブマイクロメートルオーダで設定で きる.加えて,エバネッセント光の実効波長は高屈折率媒 質の伝搬波長に準ずるため,従来の伝搬光露光と比較して, 横分解能の向上が期待される.

前報では、エバネッセント光露光時における樹脂硬化モデルを

*** 学生会員 東京大学大学院(現,大日本印刷(株)電子デ バイス研究所;埼玉県上福岡市福岡 2-2-1) 構築して単位積層厚さを定式化し、エバネッセント光のエネルギ が樹脂硬化に充足すること、及び単位積層厚さがサブマイクロメ ートルオーダになることを理論的に示し、実験的に検証した.ま た積層プロセスの検討として露光樹脂引き上げ実験装置を試作し、 エバネッセント光によって硬化した樹脂の引き上げを確認した.

各層の造形技術に着目すると、サブマイクロメートルオーダの 微細周期構造創製技術の確立は、リソグラフィ技術への応用のほ か、積層技術と合わせることによって可視域フォトニック結晶の ラピッドプロトライピングへの応用が期待できる.本報では、高 開口数対物レンズを用いて2本のビームを全反射入射し、積層厚 さと定在エバネッセント光ピッチを独立制御可能な手法により、 サブマイクロメートルの微細周期構造創製を行ったので報告する.



Fig.2 Schematic diagram of nano-stereolithography using evanescent light

^{*} 原稿受付 平成19年1月4日

^{**} 学生会員 東京大学大学院(東京都文京区本郷 7-3-1)

^{*} 正 会 員 東京大学大学院

2. 定在エバネッセント光を利用した微細周期構造創製

2.1 定在エバネッセント光とそのコントラスト

定在エバネッセント光発生の模式図を図3に示す.臨界 角以上の角度で入射した対向ビームが全反射した場合,両 ビームの重複領域の界面において定在エバネッセント光が 発生する.定在エバネッセント光は,走査型近接場光学顕 微鏡(SNOM)用プローブの分解能評価¹⁰⁾や,超解像技術への 応用¹¹⁾などに利用されているが,本報では定在エバネッセ ント光を微細周期構造創製に適用することを提案する.定 在エバネッセント光の周期状強度分布に対応して樹脂が硬 化されれば,微細周期構造の創製の実現が期待できる¹²⁾. 近接場光学的エネルギを利用した微細周期構造創製法とし ては他に近接場リソグラフィなども提案されている¹³⁾が, 定在エバネッセント光を利用する方法はマスクが不要であ り,光造形法における積層技術と組み合わせることによっ て三次元造形への拡張も可能である.

座標軸を図3のように設定し、入射光波長を λ_0 、入射角を θ 、角振動数を ω 、時間をt、高屈折率媒質、低屈折率媒質の 屈折率を n_1 、 n_2 、低屈折率媒質内の光の波数を k_2 、S 偏光、 P 偏光における入射光の振幅成分を A_s 、 A_p とおくと、エバ ネッセント光の電場成分 E_s 、 E_y 、 E_z は、Maxwell 方程式を展 開することにより以下のように与えられる¹⁴⁾. S 偏光:

$$E_{y} = 2A_{s}\cos\frac{\delta_{s}}{2}\exp(i(\omega t + \frac{\delta_{z}}{2}) \cdot \exp(-\frac{z}{2Z_{ev}}) \cdot \exp(-ik_{2}x\frac{n_{1}}{n_{2}}\sin\theta)$$
(1)
$$(\boxplus \cup, Z_{ev} = \frac{\lambda_{0}}{4\pi n_{2}\sqrt{(n_{1}/n_{2})^{2}\sin^{2}\theta - 1}}, \quad \cos\frac{\delta_{s}}{2} = \frac{(n_{1}/n_{2})\cos\theta}{\sqrt{(n_{1}/n_{2})^{2} - 1}})$$
$$E_{x} = E_{z} = 0$$

P 偏光;

$$E_{x} = -2A_{p}\cos\theta\sin\frac{\delta_{p}}{2}\exp i(\omega t + \frac{\delta_{p}}{2})\cdot\exp(-\frac{z}{2Z_{ev}})\cdot\exp(-ik_{2}x\frac{n_{1}}{n_{2}}\sin\theta)$$
(2)
((EU, $\sin\frac{\delta_{p}}{2} = \frac{(n_{1}/n_{2})\sqrt{(n_{1}/n_{2})^{2}\sin^{2}\theta - 1}}{\sqrt{(n_{1}/n_{2})^{2} - 1}\sqrt{(n_{1}/n_{2})^{2} + 1}\sin^{2}\theta - 1})$

$$E_{v} = 0$$

$$E_{z} = -2A_{p} \left(\frac{n_{1}}{n_{2}}\right)^{2} \sin\theta \cos\frac{\delta_{p}}{2} \exp i(\omega t + \frac{\delta_{p}}{2}) \cdot \exp(-\frac{z}{2Z_{ev}}) \cdot \exp(-ik_{2}x\frac{n_{1}}{n_{2}}\sin\theta) \quad (3)$$

$$(\{\underline{\mathbb{H}} \ \ , \ \ \cos\frac{\delta_{p}}{2} = \frac{\cos\theta}{\sqrt{(n_{1}/n_{2})^{2} - 1}\sqrt{\lfloor(n_{1}/n_{2})^{2} + 1\rfloor\sin^{2}\theta - 1}})$$

ここでx, y, z方向の単位ベクトルをi, j, kとし, 平面 上で対向するビームの電場成分をそれぞれ f(x), g(x)とおき, 式(1)~(3)を利用して煤質界面上の合成波の電場成分を求め ると, S 偏光の場合,

$$\boldsymbol{f}(x,t) + \boldsymbol{g}(x,t) = 4\boldsymbol{j} \cdot A_s \cos\frac{\delta_s}{2} \cdot \cos(k_2 x \frac{n_1}{n_2} \sin\theta) \exp(i(\omega t + \frac{\delta_s}{2})) \cdot \exp(-\frac{z}{2Z_{ev}})$$
(4)

と導かれる.上式は空間的には移動せずに時間的に振動す る定在波の式となっており,S偏光による対向ビームによっ て定在エバネッセント光が生成されることが分かる.

同様に P 偏光に関しても合成波の電場成分を求めると,

$$f(x,t)+g(x,t) = -4i \cdot A_p \cos\theta \cdot \sin\frac{\delta_p}{2} \cdot \cos(k_2 x \frac{n_1}{n_2} \sin\theta) \exp i(\omega t + \frac{\delta_p}{2}) \cdot \exp(-\frac{z}{2Z_{ev}})$$

 $-4k \cdot A_p \left(\frac{n_1}{n_2}\right)^2 \sin\theta \cdot \cos\frac{\delta_p}{2} \cdot \sin(k_2 x \frac{n_1}{n_2} \sin\theta) \exp i(\omega t + \frac{\delta_p}{2} + \frac{\pi}{2}) \cdot \exp(-\frac{z}{2Z_{ev}})$
(5)

と導かれる. *x*, *z* 成分共に定在波の式となっているが,両 者の位相はπ/2 ずれており, P 偏光入射においては定在エバ ネッセント光によるコントラストが小さくなることが見て とれる.

図4に、FDTD法(時間領域差分法)¹⁵⁾により定在エバネッ セント光をシミュレートした例を示す.一辺5nmの正方形 状セルを縦に600、横に1000個配置し、高屈折率媒質、低 屈折率媒質の屈折率は各々1.78、1.51とした.図は下側から 入射角60°で波長488nm、S偏光の対向ビームを入射した結 果であり、定在エバネッセント波光強度分布の時間平均に よる定在性がシミュレーションからも確認できた.

2.2 定在エバネッセント光とピッチ,積層厚さの独立制御

全反射角以上の角度でビームが対向入射する場合,定在 エバネッセント強度分布のピッチ d は,両ビームが互いに なす角度を 2¢として,

$$d = \frac{\lambda_0}{2n_1 \sin \phi} \tag{6}$$

と求められる.ここで¢を対向角と定義する.式(6)から,対 向角¢によりピッチdが決まり,可視光入射の場合,ピッチ をサブマイクロメートルオーダに設定できることが分かる.

また前報より、入射光のエネルギを U_0 、 U_0 に対する低屈 折率媒質側(z=0)のエネルギ強度比を $\tau(\theta)$ 、臨界露光量を U_c とおけば、樹脂露光時のエバネッセント露光における単位 積層厚さ C_d は、

$$C_{d} = \frac{\lambda_{0}}{4\pi n_{2} \sqrt{(n_{1}/n_{2})^{2} \sin^{2} \theta - 1}} \cdot \ln \left(\frac{\tau(\theta) U_{a}}{U_{c}} \right)$$
(7)

と表現できた.式(7)は、単位積層厚さが入射角*θ*によって定められることを示す.

式(6),(7)より,対向角¢と入射角∂を独立に制御できる装置を構築すれば,定在エバネッセント光ピッチと単位積層厚さを任意に設定できると考えられる.すなわち,図5のような3次元的入射を行い,¢と∂を独立して制御可能な装置を構築すれば,任意な微細周期構造創製が可能になると考えられる.



Fig.3 Standing evanescent light



Fig.4 Standing evanescent light on the FDTD simulation



Fig.5 Independent control of pitches and thicknesses

3. 定在エバネッセント光制御装置

3.1 高NA 対物レンズを用いた定在エバネッセント光制御

定在エバネッセント光制御装置に要求される基本的な機 能は,主に以下の2つである.

 露光領域が変化せずに、単位積層厚さと定在波ピッチ、 すなわちθと Øを独立に変化させることが可能である

 露光強度分布や樹脂硬化過程などのインプロセス観察 が可能な,顕微鏡としての機能を有する

これらの基本機能を実現するため、全反射媒体として、一般的な プリズムの代わりに高開口数対物レンズを適用する.

高開口数対物レンズを適用した、3次元的入射の概念図を 図6に示す¹⁶⁾.対物レンズ、イマージョンオイル、カバー ガラスは同屈折率のものを利用して1つの全反射媒体とし て扱う.対物レンズ入射瞳において2つのビームを周縁部 に入射させた場合、f₀を対物レンズの焦点距離,n₁をカバ ーガラスの屈折率とおくと、

$$n_1 f_0 \sin\theta = \sqrt{x^2 + y^2} \tag{8}$$

の関係が成り立つので、 θ , ϕ , x, yの幾何学的条件から

$$\sin\phi = \frac{x}{n_1 f_0} \tag{9}$$

となる. ゆえに,入射瞳面における入射ビーム位置 x と y を適切に設定することによって,入射角θと対向角ø,すな わち単位積層厚さとピッチを独立して制御することができ る. また x, y を変化させても, θとøが変化するだけで,前 側焦平面の露光領域および露光位置は動かない.

さらに,露光面が対物レンズの焦平面になっていること から,エバエッセント光生成用対物レンズを,無限遠補正 型顕微鏡の観察用対物レンズとして利用でき,高分解能で のインプロセス観察が可能となる.

3.2 定在エバネッセント光制御装置の構築

高開口数対物レンズを導入した定在エバネッセント光制 御装置の模式図を図7に,開発装置の露光部周辺の写真を 図8に示す.各光学素子の焦点距離などの仕様は図中に示 す通りである.

光源(半導体レーザ,波長:488nm)から導かれたビームは パワー,偏光を整えられたのちビームスプリッタ1により 分割され,レンズ1~3にて径を拡げられたのち,交差しつ つ絞りを通過してレンズ4に入射する.レンズ4を通過し たのちは互いにコヒーレントかつ平行な関係を保ちつつ, 対物レンズに入射する.

対物レンズ入射瞳面においては、ビームを周縁部にオフセット させて入射させる.適切な距離だけオフセットさせれば、対物レ ンズの前側焦平面(樹脂露光面)において全反射状態が形成され、







Fig.7 Schematic diagram of the nano-stereolithography system using standing evanescent light

定在エバネッセント光が生成される.そのエバネッセント成分に より,カバーガラス上部の光硬化性樹脂が露光される.入射角は, レンズ4におけるビーム間距離によって定まる.

通常,平行ビームを対物レンズに入射した場合,対物レンズ焦 平面において焦点を結ぶ.本装置では平行ビームではなく,集束 光が対物レンズに入射される.すなわち,対物レンズの後ろ側焦 平面にビームウェストを有する集束光を配置することで,露光面 において平行ビーム径に相当する露光領域を確保することができ る.露光ビーム径は,絞り径の1.8/200倍の直径を持つ円形となる.

また,本装置における対物レンズ(Olympus 社: Apo100)の開口 数が1.65,使用樹脂(JSR 社:KC1162)の屈折率が1.51 であるため, カバーガラス上面における臨界角は58.0°である.また,対物レン



Fig.8 Photograph of the developed nano-stereolithography system



Fig.9 Settable pitches and thicknesses with the developed system

ズ入射瞳の端に入射させることにより入射角は最大 68°ま で調節することができるので,露光面において容易に全反 射状態を作り,エバネッセント光を生成することができる.

露光面での光の強度分布は、ビームスプリッタ 2,及び結 像レンズ(レンズ 5)を通して CCD に導かれ、CCD 上でモニ タできる. CCD のピクセルサイズが 8.3μm,対物レンズの N.A.が 1.65,結像レンズの倍率が 100 倍であるので、CCD 上においては約 200nm 程度まで解像可能となっている.

3.3 単位積層厚さ、定在波ピッチの独立制御

本装置では、図 7 において対物レンズを紙面と垂直方向 に変位させることによって y を制御し、図 7 の囲み部分を 左右に変位させることによって x を制御する.本装置では 設計上, x は 0.80mm~2.97mm, y は 0mm~2.97mm(但 $U\sqrt{x^2+y^2} \le 2.97$)で変位可能なので,式(8),(9)より対向角¢ は 14.5°~68.0°,入射角 θ は 30.0°~68.0°で制御できる.また 臨界角が 58.0°($\sqrt{x^2+y^2} \ge 2.72$)であることを考慮すると,本 装置における設定可能な定在エバネッセント光のピッチと 単位積層厚さ(式(7)における U_0 を U_c のe倍で計算)は,式(6), (7)から図 9 の斜線部のように表現することができる.

図 9 からも見てとれるように,構築装置においては理論 上,定在波ピッチ 150nm~550nm,単位積層厚さ 160nm~1.6μm が実現可能である.

4. 微細周期構造創製実験

4.1 検証内容

設計した定在エバネッセント光制御装置を用いて,以下 の点の検証を軸に,微細周期構造創製実験を行った.

1) 設計した装置が定在エバネッセント光を生成できること

2) 定在エバネッセント光によりサブマイクロメートルオ



ーダのピッチで微細周期構造が創製可能であること

3) 入射角θ, 対向角фの独立制御が可能で, それにより単位積層 厚さ, ピッチが任意に制御可能であること

4.2 定在エバネッセント光生成検証実験

図 7 のアパチャー径を 6mm に設定すると、露光部であるカバーガラス上において 54 μ m 径の領域が露光される. このように露 光領域を設定し、図 6 における $x \in 0.83$ mm、 $y \in 2.78$ mm に設定 すると、式(8)、(9)より入射角 θ は 65°、対向角 ϕ は 15°となる. こ の場合、式(6)より定在波ピッチは 530nm になると想定される.

以上の条件で,対向ビームを入射させて露光部の様子を CCD 上で観察した. P,S 偏光入射に関してそれぞれ観察した写真が 図10である.露光エネルギは,P,S 偏光共に400mW/cm²とした. S 偏光入射の場合,54µmの幅に対して定在波が102本存在してお り,計算すると理論値と同様530nmの定在波ピッチがコントラス ト良く観察できた.しかしP 偏光入射の場合,定在エバネッセン ト光は微かに観察できるものの,S 偏光入射に比べてコントラス トが低かった.これは2.1の解析同様の結果である.

次に図6のx, yを制御し,理論値と同様に定在波ピッチを制御 可能であるか確認した.結果を図11に示す.グラフから見てとれ るように,理論値と測定値はほぼ一致しており,設計光学系によ り,ピッチを制御しつつ,定在エバネッセント光を発生可能であ ることが確認できた.

4.3 サブマイクロメートルオーダの周期構造創製実験

カバーガラス上に光硬化性樹脂を載せて露光し,定在エバネッ セント光のパターン通り樹脂が露光・硬化可能であるかどうか, 確認実験を行った.アパチャー径,入射角,対向角は前項と同様 とし,露光エネルギは,P,S 偏光共に400mmW/cm²,露光時間は 6 秒とした.定在エバネッセント光で樹脂を露光したのち,硬化 樹脂を光学顕微鏡で観察した.

図12に、光学顕微鏡による観察像を示す.S 偏光による硬化樹脂は、530m 程度のピッチの周期構造が存在するが、P 偏光による硬化樹脂においては、周期構造が確認できなかった.すなわち、2.1 における解析同様の結果となり、解析の妥当性が確認された.S 偏光露光による硬化樹脂のAFM 像を図13 に示す.AFM 計測



Fig.12 Cured resin by standing evanescent light



Fig.13 AFM image of cured resin by standing evanescent light

Tublet Thenes and cured resin there is so of futures			
Sample	Pitch	θ	Thickness
А	530nm	68°	450nm
В		64 °	580nm
С	410nm	68°	310nm
D		64 °	460nm

の結果,硬化樹脂の厚さは290nm程度であり,周期構造のピッチ は光学顕微鏡による観察同様530nm程度であった.以上の結果か ら,定在エバネッセント光を露光エネルギとして適用し,露光量, 対向角,偏光を適切に制御すれば、サブマイクロメートルオーダ の周期構造が創製できることが確認できた.

本技術を適用することにより、リソグラフィへの応用のほか, 積層技術と合わせることによってフォトニック結晶¹⁷⁾など微小 光学素子のラピッドプロトタイピングの実現が期待できる.

4.4 単位積層厚さ、定在波ピッチの独立制御実験

最後に、構築装置による定在波ピッチと単位積層厚さの独立制 御性の検証実験を行った.特に定性的傾向の検証に焦点を絞り、 同一ピッチにおいて、単位積層厚さを変化させることが可能であ るか、検証実験を行った.

具体的には、ピッチを 530nm に固定し、入射角のを変化させる ことで2つの異なる単位積層厚さの硬化樹脂を創製し、次にピッ チを 410nm に固定し、入射角のを変化させることで2つの異なる 単位積層厚さを創製した.

4 つのサンプルにおいてθとφは以下のように設定した. ・設定定在波ピッチ 530nm

サンプルA: θ=68°, 15°, サンプルB: θ=64°, 15° ・設定定在波ピッチ 410nm

サンプルC: $\theta = 68^{\circ}$, 20° , サンプルD: $\theta = 64^{\circ}$, 20°

前項同様,AFM 計測からピッチと単位積層厚さの評価を 行った.ピッチと単位積層厚さの計測結果を,**表1**に示す. この結果から,本装置により,理論通り同一ピッチにおい て単位積層厚さを変化可能であることが確認できた.

本実験の結果から、構築装置における、定在波ピッチと 単位積層厚さの独立制御性が確認された.

5. 結 言

本報では、エバネッセント光を利用したナノ光造形法における 各層の造形技術に着目し、自由度の高い微細周期構造創製法の検 討を行った.結果をまとめると以下のようになる.

- 定在エバネッセント光に関して理論的に解析し、対向角を制 御することによりサブマイクロメートルオーダの周期構造 が創製可能であること、またP 偏光入射に対してS 偏光入射 の方が定在波コントラストが高いことを示した。
- 2) 定在エバネッセント光の FDTD シミュレーション解析を行 い,定在エバネッセント光のエネルギ強度分布を可視化する ことにより,光エネルギ周期分布の定在性を確認した.
- 3) 高開口数対物レンズ周縁にビームを入射させることにより、 単位積層厚さと定在波ピッチの独立制御が可能で、かつイン プロセス観察機能を持つ定在エバネッセント光制御装置(理 論上、定在波ピッチ150nm~550nm、単位積層厚さ160nm~ 1.6µm が実現可能)を構築した。
- 4) 露光面における定在エバネッセント光強度分布を顕微鏡観察により確認することで、定在エバネッセント光制御装置の ピッチに対する制御性(180nm~530nm)を実験的に確認した.
- 5) 定在エバネッセント光制御装置により樹脂を硬化させ、ピッ チ530nm,単位積層厚さ290nmの微細周期構造を創製した.
- 6) 定在エバネッセント光制御装置における定在波ピッチと単位積層厚さの独立制御性の検証として、2種類のピッチに対して、ピッチー定で単位積層厚さを変化させた微細周期構造の創製を行った.それらの測定結果から、ピッチと単位積層厚さの独立制御性を確認した.

今後は機能的な三次元構造創製を目的として、本報で構築した 装置に積層ユニットを導入し、多層積層技術の確立を目指す.

謝 辞

本研究の一部は,財団法人「三豊科学技術振興協会」助成,財 団法人「旭硝子財団」助成,財団法人「光科学技術研究振興財団」 助成,及び平成16年度~平成17年度科学研究費補助金萌芽研究 (課題番号16656049)により,行われたことを記して御礼申し上 げます.また,実験用光硬化性樹脂を提供下さった大阪大学・三

好高谷研究室, JSR 株式会社に感謝致します.

参考文献

- 1) 例えば、丸山洋二、早野誠治、今中瞑:積層造形技術資料集、オプト ロニクス社 (2002).
- 山口勝美,中本剛:光造形による形状創成,精密工学会誌, 61, 10 (1995) 1385.
- 3) 浮田宏生, 冨村明彦: DVD 光ヘッドによる卓上型光造形装置と高分 解硬化特性, 精密工学会誌,(1999) 1360.
- 神村明哉,村上存,中島尚正:冷却固化式光造形法に関する研究,機 械学会論文集(C編),66,649 (2000) 303.
- S.Kawata, H B.Sun, T.Tanaka, and K.Takada : Finer features for functional microdevices, Nature, 412 (2001) 697.
- V.Mizeikis, H B Sun, A.Marcinkevicius, J.Nishii, S.Matsuo, S. Joudkazis, and H.Misawa: Femtosecond laser micro-fabrication for tailoring photonic crystals in resins and silica, Journal of Photochemistry and Photobiology A, 145, (2001) 41.

 Table.1
 Pitches and cured resin thicknesses of lattice structures

- 7) 林照剛,三好隆志,高谷裕浩,高橋哲:液晶マスクを用いた非積層光 造形法に関する研究(第1報)一濃淡画像による非積層造形一,精密 工学会誌,67,4 (2001) 628.
- C.Sun, N.Fang, D.M.Wu, and X.Zhang: Projection micro-stereolithography using digital micro-mirror dynamic mask, Sensors and Actuators A, 121, (2005) 113.
- 9) 梶原優介,稲月友一,高橋哲,高増潔:エバネッセント光を利用したナノ光造形法に関する研究(第1報)一造形基本特性の理論的・実験的検討一,精密工学会誌,72,11 (2006) 1391.
- 10) J.Schofer, M.J.Gregor, P.G.Blome, and R.G.Ulbrich: Influence of aperture diameter on image contrast and resolution in scanning near-field optical microscopy, Journal of Applied Physics, 81(9), 1 (1997) 5871.
- 11) G.E.Cragg, and P.T.C.So: Lateral resolution enhancement with standing

evanescent waves, Optics Letters, 25, 1(2000) 46.

- 12) S.Takahashi, Y.Inazuki, Y. Kajihara, and K.Takamasu: Photofabrication of periodic submicron structures using standing evanescent light for nano-stereolithography, Proc. of ASPE Annual Meeting, (2005) 1729.
- T.Yatui, Y.Nakajima, W.Nomura, M.Ohtsu: High-resolution capability of optical near-field imprint lithography, Applied Physics B, 84 (2006) 265.
- 14) 鶴田匡夫:応用光学I,培風館 (1990) 39.
- 15) 宇野亨:FDTD 法による電磁界及びアンテナ解析, コロナ社 (1998) 22.
- 16) 福月友一,梶原優介,高橋哲,高増潔:エバネッセント光を利用した ナノ光造形法に関する研究(第3報)一定在エバネッセント光を利用した たの確立一,2004年度精密工学会春季大会講演論文集。(2004) 943.
- J.D.Joannopoulos, P.R.Villeneuve and S. Fan: Photonic Crystals, Solid State Communications, 102, 2-3(1997) 165.