電子物性工学専攻 三竹 知

1.はじめに

我々の研究室では、準安定状態ネオン原子を用いて原子線ホログラフィーの実験を行ってきた。その手法は、レーザー冷却法と磁気光学トラップとを用いて、de Broglie 波長の長い原子波を生成し、それを窒化シリコン薄膜に微小な方形の穴を開けて作られたホロ グラムに照射して、任意の原子パターンを形成するというものである。

この描画パターンを、さらに実時間で変化させるためには、既に確立された原子線ホ ログラフィーによる原子操作を、実時間で原子波の位相に変調が加えられるような他の原 子操作法と組み合わせることが考えられる。我々は、2次のStark ポテンシャルによる原 子波の位相シフトを利用することを考え、そのためにホログラムの表面に電極を形成した。 原子波が透過する開口は、その電極と電極の間に加工された。従って、電極間の電位差を 任意に変化させることによって、原子波の受ける位相シフトの大きさが変化し、それが再 生パターンへと反映されることとなる。

本実験は、このような静電場による位相シフトを用いて実時間で再生パターンが変化 するような原子線ホログラフィーを、初めて実現することを目的として行われた。

2.静電場による原子波の位相シフト

中性原子は、永久双極子モーメントを持たないため、電場で原子に力を与えるには2次以上の摂動が必要とされる。2次の Stark 効果を用いる場合、ポテンシャルの形状は、 $U = -a | E^2 | / 2$ という式で表される。E は電場の大きさ、a は原子の分極率である(本実験で用いた、²⁰Ne原子の1s₃準安定状態の分極率は、約2.8×10⁻³⁹Fm²であることが分かっている)。

本実験では、磁気光学トラップから解放された極低温の原子は、重力による28.5 cmの自由落下を経て、約2.4m/sにまで加速されてホログラムに到達する。原子波 は、ホログラムに開けられた微小な開口を通過する際、その経路上の電場の存在により位 相状態を変化させるため、これをホログラフィーの像再生に利用する。位相シフトの大き さは、原子の通過速度 v を一定と見なすならば、その波数ベクトルの経路積分値で表さ れる。

$$\Delta \mathbf{f} = \int k_{pot} \, dz \, - \int k_0 \, dz \tag{1}$$

$$k_{pot} = \frac{\sqrt{2m}}{\hbar} = \frac{\sqrt{2m(\hbar^2 k_0^2 / 2m + U)}}{\hbar} = \sqrt{k_0^2 + \frac{2m}{\hbar^2}U}$$

$$\approx k_0 + \frac{m}{\hbar^2 k_0}U = k_0 + \frac{1}{\hbar v}U$$
 (2)

は全エネルギーであり、式中の近似は、ポテンシャルエネルギーに比べて原子の運動エ ネルギーが十分に大きいことによる(アイコナール近似)。これより、

$$\Delta \boldsymbol{f} = \frac{1}{\hbar v} \int U_{Stark} \, dz = -\frac{\boldsymbol{a}}{2\hbar v} \int E(z)^2 \, dz \tag{3}$$

を得る。本実験における諸条件のもとでは、ホログラム上の隣り合う電極間に1V程度の 電位差を与えることで、原子波の位相を2 変化させることができる。

3. 電極付きホログラムの構造

我々は、原子線ホログラフィー用のホログラムとして、純バイナリホログラム(pure binary hologram: PBH)を採用している。これは、計算機ホログラフィー(computer generated holography: CGH)の一種であり、再生に用いる原子波の波面と、再生パターンの両方が知られていることにより、その中間にあるホログラム上の透過関数を計算によって求める。また、透過率が0から1の間の実数値をとるホログラムは、振幅透過型ホログラムと呼ばれる。原子波の場合は、物質中をコヒーレントに透過できないために、従来の原子線用のホログラムは、透過率が穴を開ける場合の"1"と、開けない場合の"0"に2値化された、振幅透過型ホログラムである。

Fraunhofer 回折近似が成り立つ場合、ホログラム上の透過関数は、再生像の逆フー リエ変換によって得られる。このとき、純バイナリホログラムを採用すれば、計算機によ る高速フーリエ変換(fast Fourier transform: FFT)アルゴリズムが利用でき、さら にホログラムに穴を開ける加工も容易となる。純バイナリホログラムでは、透過率の2値 化に加え、ホログラムと再生面が縦横に2^N×2^N個の正方形のセルに分割され、セル単位 でホログラムの穴の開閉や再生像の強度分布が取り扱われる。尚、計算機ホログラフィー では、原子線の重力による加速や、ホログラムを Fresnel 型にするためのレンズ効果を も、全て計算の中に含めてしまうことができる。

本実験で使用したホログラムは、NEC基礎研究所の藤田淳一博士によって製作されたものであり、100nm厚の窒化シリコン薄膜に穴の加工が施されている。設計においてホログラムと再生面は、それぞれ1024×1024の正方形セルに分割され、ホログラム上の1セルの大きさは0.5µm×0.5µmとされた。

一方、ホログラム上には、各開口の近くに電場を生じさせるための電極として、プラ チナの膜が30ナノメートル厚で蒸着された。その際、隣接する個々の開口に電極を取り 付け、個別に配線を施すことは困難であるため、直線状の電極を等間隔に平行に並べて、 櫛形の電極構造をとることにした。実際には、 先に分割されたホログラム上のセルのうち、奇 数番目の列には開口のパターンが形成され、残 った偶数番目の列が電極部分に割り当てられた。 従って、幅が0.5µm、ピッチが1.0µm、 全部で513本の電極が作られた。

図1は、電極の配線の仕方と、原子波が受 ける位相変化の関係を、模式的に表した図であ る。配線は、直線状電極の一方の端を延長して、 ホログラムの両側に設けられた引き通し線の、 いずれか一方と結線するという方法で、容易に おこなえる。2本の引き通し線の端は端子にな っており、導線によって真空漕の外にある定電 圧電源と結ばれ、任意の電位差が与えられるよ うになっている。いま、電極間を通過する原子 が、の位相シフトを受けるような電位差Vが、 2端子間に掛けられている場合を想定する。こ のとき、隣り合う電極が同じ引き通し線とつな がっていて等電位である場合には、その電極間 を通過する原子波の位相シフトはゼロである。 もし異なる引き通し線とつながっていれば、原 子波はの位相シフトを受ける。本実験では、



位相変化の"0"と""が交互に、従って電極の端は2本ずつ交互に周期的に配線されるパターンと(図1(a))、ランダムな配線パターン(図1(b))の2通りの配線方法が用いられた。

4. 実験方法

実験装置は大きく分けると、高密度な磁気光学トラップ(MOT)を生成する部分と、 そのMOT中の原子を用いて、原子線ホログラフィーの再生像の観測を行う部分から構成 される。前者のMOT生成には、その前にネオン原子の準安定状態への励起や、レーザー 冷却の過程が必要となる。また、ホログラフィーの実験では、外場の影響を受けにくいこ とと、原子の到着を2次元的に高効率で検出できることが、重要となる。

図2は、実験装置の構成図である。真空漕は4つの領域に分けられていて、各領域の 間は20~40mm²程度の大きさの穴で仕切られており、合計5台のターボ分子ポンプ による差動排気で、10⁻⁷Torr以下の超高真空状態が保たれている。また、図3はネオン 原子のエネルギー準位図である。原子をレーザー冷却するには、数万回のフォトンの吸収、 放出を繰り返せるような、遷移モーメントの大きな閉じた2準位系が必要となるが、本実 験では数十秒の長い寿命を持つ1s₅(J=2)準安定状態と2p₉(J=3)の間の遷移 が、レーザー冷却及びMOTに利用されている。遷移波長は640nmであり、これには 波長可変なCW色素レーザー(DCM色素)を用いている。図2にあるように、ソース部 では直流放電によって、準安定状態ネオン原子が生成されており、原子の初速度を抑える ために、この部分は液体窒素により予備冷却されている。次の真空漕に設置された deflectorは、レーザー光の放射圧により、原子線をコリメートし、強度を増す働きがあ る。尚、本実験装置では、空間変化する磁場により、原子の減速によって生じるドップラ ーシフトを補償する、ゼーマン同調法によるレーザー冷却が行われている。また、MOT は正四面体タイプのものであり、4本のレーザー光は、予め真空漕の外部で分岐され、そ のうちの1本はレーザー冷却用のビームを兼ねている。

一方、1s₅状態の原子は、2p₅状態を介して、約半分の原子を1s₃準安定状態へ とオプティカルポンピングすることが可能であり、ホログラフィーには、この状態のネオ ン原子を用いている。1s₅状態から2p₅状態への励起のための、波長598nmの色素 レーザーの光(Rhodamine 6G 色素)は、真空漕の上部窓より入射されて、MOTの中心 で強度の極大点を作るようにフォーカスされる。1s₃準安定状態に至った原子は、MO Tの力を感じずに、重力による放物運動を開始するので、その経路上にホログラムを設置 し、さらに下方で、イオンや電子などの高エネルギー粒子用の2次元検出器である micro-channel plate(MCP)を用いて、原子の作る再生パターンを観測する。実験デー タの記録は、MCP背面の蛍光板が光る様子を、CCDカメラによって撮影する方法で行 っており、映像は家庭用ビデオデッキで録画され、コンピューター上の画像処理ボードを 用いて解析される。



図2 実験装置図

図3 エネルギー準位図

実験には、設計方法の異なる3通りのホログラムが使用された。そのうちの2つは、 想定された(異なる電位の電極間を通過する原子波がの位相シフトを受けるような)電 位差を与えて実験をしたときに、正しい再生像(文字FJ)が得られるものである。両者 が異なるのは、各電極に与える電位の配置が周期性を持つか、ランダムであるかという点 である。また、3番目のホログラムでは、2種類の再生像(文字と)のスイッチング を行うホログラムである。ホログラムを設計するに当たり、ホログラム上の電極間のセル に穴を開けるかどうかの判定(2値化)は、計算により得られた透過関数を基に、表1に 従って行われた。

	等電位の電極間のセル	異なる電位の電極間のセル
端子間に位相差 に相 当する印加電位を掛け ることで像を再生する 場合	$h_{binary} = \begin{cases} 1 & if h_{real} > 0 \\ 0 & if h_{real} \le 0 \end{cases}$	$h_{binary} = \begin{cases} 1 & if h_{real} < 0 \\ 0 & if h_{real} \ge 0 \end{cases}$
印加電位がゼロのとき に像が再生されるよう にする場合	全てのセルに対して h_b	$_{inary} = \begin{cases} 1 & if h_{real} > 0 \\ 0 & if h_{real} \le 0 \end{cases}$

表1

図4、図5、図6に、各ホログラムによる実験結果を示す。積算時間はそれぞれの再 生像によって異なるが、約1.5~6時間であり、画面内の全データ数は約11万~90 万個となった。各再生像内には、画面の垂直方向に上から順に、実像、非回折像、虚像が 並んでいる。また、画面中央には、MOT中の原子から放出された真空紫外光による、ホ ログラムの正方形の影が現れている。一方、水平方向には、櫛形の電極による周期構造に 起因する高次の回折像が出現している。

実験結果において特徴的なこととしては、周期的な電位配置のホログラムで印加電位 ゼロの場合(図4(a))では、実像の再生位置が水平方向に2分の1回折距離だけシフ トしているのに対して、同条件のランダムな電位配置のホログラムの結果(図5(a)) では、像が水平方向に拡散されている点などが挙げられる。また、図6の2種類の再生像 のスイッチングを行うホログラムでは、文字 と に対して別々に用意されたホログラム の開口のパターンを重ねて、どちらか一方でも穴を開ける条件が満たされているセルの全 てに穴を開けた。 6.まとめ

電場による2次のStark ポテンシャルによって、ホログラムを透過する原子波に任意 の位相変化を与えることに成功し、これを利用して、電極に与える電位を変えることで再 生像のパターンを変化させることのできる原子線ホログラフィーを初めて実現した。今後 は、さらにこの技術を応用して、より複雑な原子波のコントロールが可能となることが期 待される。



図4 周期的な電位配置を持つホログラム (a)印加電位 0V (b)印加電位 0.53V(= /2シフト) (c)印加電位 0.75V(= シフト)





- 図 6 2 種類の再生像のスイッチング (a)印加電位 0V
 - (b) 印加電位 0.66V (= シフト)