ブレーズド回折格子を用いた磁気光学トラップの検討

先進理工学科 応用物理工学コース 岸本研究室 1313072 笹野 国光

1. 背景と目的

原子干渉計、原子時計を用いた精密測定や量子コンピュータの実装には、極低温の原子集団をアトムチップ 上に生成し、操作する方法がよくとられる[1]。その前段階として従来から必要とされてきたのが磁気光学トラ ップ(MOT)による原子の捕獲・冷却である。特に3次元のトラップでは複数本(通常4~6本)の入射光が必 要とするが、必要となる光学素子は多くなり、ビーム1本1本の強度や偏光状態を等しく制御する手間と調整 のたびに生じる再現性の難しさがある。そのため、当研究室では単一の光源からの光を PBS 等で3本に枝分か れさせつつ、折り返すことでミラーと波長板を併用して直交する各軸上で対抗する向きの円偏光を得ている。 前述の問題解決を目指した別の手法として P(ピラミッド)MOT[2]である。これはピラミッド型にくぼんだミラ ーを用意し、そこに通常と同じく四重極磁場を印加した上で適切な円偏光を垂直入射する構成の MOT であ る。各ミラーでの反射の度に光の伝搬方向に対する円偏光の向きが反転するため、自動的に3次元的な捕獲・ 冷却を達成できる。必要な入射光が1本のみであることから、上で述べた実験上の手間や困難は大きく解消さ れる。だがこの方法は、生成される原子集団がくぼみの中にあるため、原子数が上げづらいことや光学的なア クセスが悪い、といった欠点があった[3]。それをさらに改善したのが G(グレーティング)MOT[4]である。こ れは反射素子としてミラーの代わりに回折格子を用いる方法で、1本の入射光と3本以上の回折光で3次元的 な捕獲・冷却を実現する。生成される原子集団の周りの空間を PMOT と比べて広くとれることから、上で述べ た2つの欠点を克服している。さらに反射素子が平面的なものに代わったことから、微細加工の難度、時間、 コストが抑えられるという利点もある。

本研究では GMOT にブレーズド型の回折格子を用い、先行研究とは異なる最適な条件があるかを検討する。



図 1. MOT の概略図



図 2. PMOT の概略図[2]



図 3. GMOT の概略図

2. GMOT の原理と先行研究

2.1 捕獲力

GMOT では回折格子へ垂直入射する光と、複数本(ここでは3本 の場合を扱う)の回折光が交わる。対称性から、動径(r)方向では自 動的に輻射圧のつり合いが取れるが、軸(y)方向については満たすべ き条件がある。今、y軸を通る入射光の強度が I_0 だとすると、回折光 の強度は I_0 に回折効率R、y軸への射影成分 $\cos\theta$ 、回折方向に関する ビーム径の圧縮の項1/ $\cos\theta$ 、および回折光の本数3を掛けた $3RI_0$ に なる。そのため軸方向のつり合い条件はR = 1/3のみであり、かつ原 子にかかる輻射圧が等方的になる $\theta=70.5^\circ$ が理想的とされていた。 実際に最初の GMOT の実験では、それらの条件に近いR=32.2%(真空セルの透過分を含む)かつ $\theta = 69.4^\circ$ で行われた [4]。そ の結果、ビーム強度のガウス分布の影響で原子のつり合い位置が磁 場のゼロ点から下へずれた。これは冷却効果の低減につながるだけ



図 4. 横から見た GMOT の図[4]

でなく、セルの内壁に近づいたことで原子数の低下の原因ともなり、好ましくない。

2.2 冷却力

ドップラー温度以下の冷却では原子が感じる偏光成分(σ^+, σ^-, π)の割合が到達温度に影響する。GMOT では 各ビームのペアが角度をもって交わっていることから $\sigma^+ - \sigma^-$ の偏光勾配冷却だけでなく他の冷却機構も効くと 考えられ、先行研究[3]では $\sigma^+ - \pi$ および $\pi - \sigma^-$ の二光子ラマン遷移も影響していると考察している。GMOT では今のところ 3.0±0.7µK[5]の冷却温度が最低となっており、そこで用いられた回折格子は回折角 40°、0次 回折効率約 3%、1 次回折効率約 40%で、回折後に円偏光が 93%以上保たれるものだった[6]。

3. 回折格子の選定

先行研究[3][4][5][6]を踏まえて、GMOT に最適な回折格子は回折角が 70°より小さく、回折効率が 33%より大きく(真空セルの透過分を含む)、回折の前後で円偏光の崩れが小さいものであると考え、現在 Thorlabs 社のブレーズド回折格子 GR25-0610(ブレーズのピッチd = 1667nm,ブレーズの傾き $\theta_B = 17.5$ °)の使用を検討している。いま挙げた 3 条件をこの回折格子が満たすことを以下に示す。

 $\lambda = 780$ nmの光を入射角 $\alpha = 0$ °で照射した場合、(m =)1次回折光の角度 θ が70°より小さくなるdの値は

$$d(\sin\alpha + \sin\theta) = m\lambda \tag{1}$$

から*d* > 833nmと決まる。また、高い回折効率を得るため1次回折光に強度が集中するブレーズド型を採用した。カタログに記載の回折効率(図 5)はリトロー配置におけるものであるため、今回の0°入射の条件には当てはまらない。そこで単一のブレーズに780nmの光を0°入射した際の反射光強度*I*の比例係数を

$$I \propto \{d \operatorname{sinc}(kd\Theta)\}^2 \quad \left(\stackrel{\text{tricl}}{\operatorname{tricl}} kd\Theta = \frac{2\pi d}{\lambda} \frac{\sin \theta_B - \sin(\theta - \theta_B)}{2 \cos \theta_B} \right)$$
(2)

から求めて、GR25-0610 と先行研究[4]で用いられた回折格子(回折効率 45.3%、d = 833nm, $\theta_B = 26.7°$)との比較を行った。その結果、図 6 のように GR25-0610 の単ブレーズの反射光強度は先行研究[4]の回折格子に比べ、2.2/0.5 ~4.4 倍程度と見積もれた。単ブレーズを周期的に並べ、ピッチdの違いを考慮しつつ同じ大きさの回折格子として比べた場合にも GR25-0610 の方が2.2/(0.5 × 2) ~2.2 倍程度の 1 次回折光強度が得られると見









ゼロ点から真空セルの内壁に向かってずれる問題が解消されるかどうかを、入射光と回折光3本の輻射圧の大 小関係を計算することで確かめた。このとき真空セルの厚み3mm、透過率84.3%、、真空セルと回折格子との 距離0.5mm、磁場勾配10G/cmと設定した。計算結果は図7の通りである。入射光の半径ははじめ11.5mmと しており、そこから入射光と回折光が交差する領域のy軸上の長さが計算できる。より多い原子を捕獲するた め、その領域の中心に磁場のゼロ点を合わせたが、先行研究[4]と同様にビーム強度のガウス分布の影響で原子 は磁場のゼロ点からズレた位置に捕獲されるという結果が出た。これを受けて、ビーム半径を変えて同様の計 算を行っていったところ、図7の青線のとおり、ビー ム半径7.5mm かつ磁場のゼロ点をセルの内壁から 5.9mm 離れた箇所に合わせたときに磁場のゼロ点と原 子の捕獲位置が一致した。このように、1/3 より回折 効率を大きめに、かつ回折角を70°小さくすることに よって、最適な MOT 条件の実現のための各種パラメ ータの調節をする余裕ができることが分かった。ま た、回折時の円偏光の崩れはS・P 偏光別の回折効率 の差と、入射時90°だった各S・P 偏光間の位相差の 変化から生じる。なお、ここでは電場の振動方向と回 折格子の溝の方向が垂直なものがS 偏光、平行なもの が P 偏光という定義に従っている。位相差は実際に測 定しなければ分からないが、偏光別の回折効率の差は 図 5 から比較的少ないことが読み取れた。



4. 実験方法

選定した回折格子について、S・P 偏光別の回折効率、回折角、円偏光回折後にS・P 偏光間に生じる位相差 変化を測定した。図 8、図 9 にその概略図を示す。光源には ⁸⁷Rb 原子の D₂ 遷移に対応する 780nm の ECDL を 用いた。





図 8. 偏光別回折効率および回折角の測定

S 偏光の回折効率は、PBS を透過した水平偏 光のパワーを回折前および回折後についてパワ ーメータ(PM)で測り、それらの比から求めた。



次に PBS の直後に $\lambda/2$ 板を設置して鉛直偏光を生成し、S 偏光と同様の手順で P 偏光の回折効率を求めた。回 折角 θ は PBS の透過光が回折格子に入射した点と回折先の適当な点の座標を定盤の上にとり、三角比から求め た。S・P 偏光間の位相差変化 ϕ_{sp} では、PBS の透過光を $\lambda/4$ 板に通して出来るだけ円偏光に近づけ、回折格子 に入射させた。回折先には検光子(回転マウントに取り付けた PBS)と PM を置いた。検光子の角度に応じた透 過光のパワーを測ることで、楕円偏光となった回折光のパワーの水平・鉛直成分(それぞれ P_s 、 P_p とする)および パワーが極大となる方位角 ψ がわかる。 ϕ_{SP} は P_s 、 P_p 、 ψ を用いて次式から求めた。

$$\phi_{SP} = \cos^{-1}\left(\frac{P_S - P_P}{2\sqrt{P_S P_P}} \tan 2\psi\right) \tag{3}$$

ままた、回折格子の切断加工を見越して、以上の測定を光学素子クリーナー(First Contact, Photonics Cleaning Technologies 社)を塗布・剥離した後についても行った。3本の回折光を交差させるために、図10右 側のように回折格子を3つマウントする予定だが、市販品であるGR25-0610は始め正方形の状態であるため、 不要な部分をカットする必要がある。その際発生する粉塵が回折格子の表面に付着すると光学特性に著しい悪 影響を与えるため、それを防ぐために、光学素子クリーナーを保護膜として塗布した上で行う。この保護膜は 始め液状だが、塗布してからしばらく経つと固まり、剥がせるようになる。回折格子の加工にかかる時間を短 くて30分、長くて60分と見積もっていることから、塗布後それらの時間だけ待ったのち剥離した状態で回折 効率・回折角・位相差変化の測定を行った。さらに塗りムラを考慮して、回折格子の内側と外側とでレーザー の当てる部分を分けて測定を行った。



図 10. 想定している回折格子の 加工案とマウントの構成



図 11. 光学素子クリーナー塗布前後の様子

5. 実験結果

前項の測定結果を表1に示す。また、円偏光回折後の楕円偏光の様子を図12に示す。未塗布状態の偏光別回 折効率の不確かさは測定値の分散から計算したものである。位相差の不確かさは未塗布、塗布・剥離後いずれ についても生成した円偏光の楕円率を考慮したもので、未塗布状態のみ測定値の分散からの算出値も含まれて いる。30分(外側)の位相差が突出して90°に近く、かつ不確かさが小さくなっているが、これは図9の位相差 測定時の方位角ψの記録ミスによるものと考えている。回折角の不確かさは測定時に座標をとったビームの入射 点と回折先の照射点の位置の不確かさがそれぞれ0.5cm ずつ生じていると見積もり、算出したものである。

カタログから読み取った回 折効率(図 5)は P 偏光の方が 高かったが、測定すると保護 膜の有無にかかわらず、いず れも S 偏光の方が高い結果と なった。この大小関係の逆転 は実験条件がリトロー配置と 0°入射とで違ったために起 きたものと考えている。

表1.GR25-0610 の)光学特性測定結果
----------------	-----------

保護膜の有	回折効率(S	回折効率(P	円偏光回折後の	回折角 / deg
無	偏光) / %	偏光) / %	位相差 / deg	
未塗布	67.5 ± 0.2	62.9 ± 0.2	77±8	29.0 ± 0.6
30分(内側)	67.3	61.5	80 ± 5	28.5 ± 0.6
30分(外側)	67.1	62.4	88.3 ± 0.8	28.1 ± 0.6
60分(内側)	67.6	63.3	76±9	29.7 ± 0.6
60分(外側)	67.0	62.4	82±5	28.9 ± 0.6

1

6. まとめと今後の展望

位相差の測定時に生成した円偏光が5%ほどの楕円率をもって おり、不確かさの主な原因となっているため、今後は更に精度よ く円偏光を作る。また、回折角は測定方法が悪く、測定値と不確 かさ共に信頼性が低いため、方法の見直しをした上で再測定が必 要である。

今回得られたパラメータを軸方向の輻射圧の式に代入すること により、真空セルの厚みなどの定まったある条件下での最適なビ ーム径などが計算できるようになった。今後はそれを参考に実験 系を用意し、GMOTの生成・評価を目指す。

参考文献

[1] J. MEMS 18, 347, (2009), [2] Opt. Lett. 21, 1177 (1996),
[3] Nature Nanotech. 8, 321 (2013), [4] Opt. Lett. 35, 3453



楕円偏光

(2010), [5] Scientific Reports 7, 384 (2017), [6] J. Opt. Soc. Am. B 33, 1271 (2016),

謝辞

本研究を進めるにあたり、米田仁紀先生と米田研究室の道根百合奈様より多大なご協力をいただきました。 心より御礼申し上げます。