BEC 生成へ向けた光双極子トラップ中の ⁸⁷Rb 原子の高密度化

岸本研究室 三浦 拓朗

1 背景・目的

我々の研究室では,連続的なボース・アイン シュタイン凝縮体(BEC)の生成を目標の一つ としている.今まで行われているBECを用 いた干渉実験や原子波レーザーなどの実験は, 1回1回生成したBECを用いている.しかし 一度に生成できるBECの原子数には限りが あるため,原子数に制約がある中で実験が行 われている.BECを連続的に生成したり,溜 め込んだりできるようになれば,干渉実験で あればS/Nがよくなるなどの利点があり,実 験の幅を広げることができる.

BEC 生成のためには位相空間密度を増加 させることが重要である.一般的には磁気光 学トラップ(MOT: Magneto Optical Trap), 圧縮磁気光学トラップ(CMOT: Compressed MOT),磁場トラップあるいは光双極子トラッ プ(FORT: Far Off Resonance optical dipole force Trap)中での蒸発冷却の手法を時間的に 切り替えて行い,位相空間密度を増加させる ことで BEC を生成する.この時間的な切り 替えの代わりに,空間的に領域を分離し,全 ての冷却過程を同時に行うことができれば原 子を連続的に冷却し続けることができると考 えられる.また,さらに定在波による移動型 光ポテンシャルに原子をロードすることで, 連続的に MOT 領域から原子を引き出すこと が可能であると考えられる.よって,我々は FORTを用いる全光学的な手法を用いる.

本研究の目的は, MOT から FORT への 定常的な移行を確立するための技術の開発 である.時間的操作による全光学的手法で は, FORT への移行の際に, MOT に用いる repump 光の強度を弱め, cooling 光の周波 数を掃引させるのが一般的である [1].しか し,今回の実験の場合,定常的に FORT へ移 行させることを考えるため, repump 光及び cooling 光は常に働かせておく必要がある.そ こで, MOT 領域の中心で repump 光の強度 を弱くするダークスポットを形成し、さらに その中心に FORT のための 1064nm 波長の レーザー光を入れる.そして, cooling 光の周 波数を掃引する代わりに depump 光を入れる ことで FORT に原子をロードすることを目指 している.しかし,depump 光の効果や,周波 数などの最適な条件は定かではないため、本 研究では depump 光の効果を検証する.

2 離調掃引による光双極子トラップ

我々の目的は, depump 光を用いることで, cooling 光は働かせたまま定常的に FORT に 原子をロードすることであるが,結果の比較 のためにまずは cooling 光の離調を掃引する

手法により FORT へのロードを行った.

2.1 実験パラメータ



図 1 離調変化による FORT のタイミング チャート

cooling 光の離調変化により, FORT にロー ドされる原子数や温度,数密度,位相空間密 度がどう変化するかを図1のようなタイミ ングチャートで測定した.FORT 中では,異 なる超微細構造の準位を占める原子の2体衝 突 (hyperfine-changing collisions) がロスの 原因になる [2]. そこで, FORT にロードする 原子を全て $|5S_{1/2}, F = 1\rangle$ に溜め込むために CMOT の最後の 3ms は repump 光を完全に 切った.なお,まずは捕獲される原子数の比 較をするために,十分に深い FORT のポテン シャルを形成して実験を行った.FORT ビー ムの波長 1064nm, ビームスポットの e^{-2} 半 径 25 µ m であり, FORT ビームのパワー 15W のとき,ポテンシャルの深さは 2.3mK となる.

2.2 離調掃引による FORT へのロードの結 果

測定の結果を図 2 に示す.離調 60MHz 付 近までは離調をとるほど多くの原子がロード されているが,それ以上離調を大きくすると 減少してしまっていることがわかる.離調を 大きくとることで原子が $|5S_{1/2}, F = 1\rangle$ にい る割合が増えるが離調を大きくとると CMOT



図 2 cooling 光の離調に対する原子数の変化

の密度が減少するためローディング効率はト レードオフになる.離調60MHz付近までは $|5S_{1/2}, F = 1\rangle$ にいる割合が増える効果の方 が大きいためロードされる原子数が増加した が,それ以上では密度の減少の効果が大きく ロードされる原子数が減少したと考えられる. 離調が-58MHz のとき,原子数は 1.4×10^6 , 温度は 410μ K,数密度は 4.7×10^{10} cm⁻³, 位相空間密度は 3.8×10^{-8} であった.

3 depump 光による光双極子ト ラップ

cooling 光の離調を掃引する代わりに、
 depump 光を照射することにより FORT に
 原子をロードする手法と結果について述べる、
 3.1 depump 光の周波数制御

FORT ビームによりシュタルクシフトを受ける原子に対し, depump 光の最適な周波数 を求める必要があるため, depump 光の周波 数は任意に制御できるようにする必要があっ た.そこで自己遅延の干渉信号を利用した周 波数オフセットロックシステム [3] を用いて, depump 光の周波数制御を行った.図3に周 波数オフセットロックシステムのブロック図 を示す. depump 光の周波数と原子のエネル ギー準位の関係を図4に示す.cooling 光用



図 3 depump 用レーザーのオフセットロック



図4 エネルギー準位とオフセット周波数

レーザーは ⁸⁷Rb の飽和吸収線 $|5S_{1/2}, F = 2\rangle$ から $|5P_{3/2}, F' = 2\rangle$ と $|5P_{3/2}, F' = 3\rangle$ のク ロスオーバーにロックされている.depump 光用レーザーは cooling 光用レーザーとの ビートをとり,ビート信号をロックする.こ のときのビート信号の周波数がオフセット周 波数となる.VCOの発振周波数でオフセット 周波数を制御できるため,depump 光の周波 数を任意に制御することができる.このシス テムでは $+300 \sim -300$ MHz の範囲でオフセッ ト周波数を制御することが可能である.

3.2 実験パラメータ

depump 光を照射することで, FORT に ロードされる原子数がどう変化するかを図 5 のようなタイミングチャートで測定した. depump 光は FORT ビームや cooling 光とは 異なる軸から原子集団に照射する . depump 光のビーム径は 1/e² 半径 0.5mm であるた め , FORT のトラップ領域よりも十分に広い 範囲に照射する .



図 5 depump 光による FORT のタイミン グチャート

3.3 最適な depump 周波数

オフセットロックシステムを用いて depump 光の周波数を変化させ,図5に従っ てロードされる原子を測定すると,図6,図 7 に示すように, ロードされる原子数がピー クになる depump 周波数がオフセット周波 数-136MHz, -288MHzの2つ存在した.オ フセット周波数-136MHz は,シュタルクシ フトを起こしていない原子の $|5S_{1/2}, F = 2\rangle$ $\rightarrow |5P_{3/2}, F' = 2 \rangle$ 遷移に共鳴な周波数になっ ている.また,オフセット周波数-288MHzは $|5S_{1/2}, F = 2\rangle \rightarrow |5P_{3/2}, F' = 1\rangle$ 遷移に共鳴 な周波数になっている.FORT ビームパワー を 7.4W にしてシュタルクシフト量を変化さ せた場合でも同様のオフセット周波数でロー ドされる原子数がピークになる.よって原子 が FORT ビームによりシュタルクシフトを受 けている領域ではなく,その外側の領域の原 子を $|5P_{3/2}, F' = 1\rangle$ 準位に落とし込むことで FORT にロードしていると考えられる.

オフセット周波数-136MHz のとき,原子 数は 1.2 × 10⁶,温度は 360 µ K,数密度は 4.1 × 10¹⁰ cm⁻³, 位相空間密度は 3.9 × 10⁻⁸ であった.また,オフセット周波数-288MHz のとき,原子数は 9.5 × 10⁵, 温度は 340 µ K,数密度は 3.7 × 10¹⁰ cm⁻³, 位相空間密度 は 3.8 × 10⁻⁸ であった.



図 6 ロードされる原子数の depump 周波 数依存性 1



図 7 ロードされる原子数の depump 周波 数依存性 2

 3.4 ロードされる原子の FORT ビーム強度 依存性

前節までに述べた結果は,ロードされる原 子数の比較のために十分深い FORT ポテン シャルを形成した場合の結果である.そのた めロードされた原子の温度は高くなってお り,位相空間密度が増加していなかった.そ こで,FORT ビームのパワーを弱くした場合 に,ロードされる原子のパラメータがどう変 化するかを調べた.FORT ビームパワーを下 げ,FORT ポテンシャルを浅くすると,ロー ドされる原子数が減少するが,温度も低くな ることが確認できた.FORT ビームパワーに 対する位相空間密度の変化を図8に示す.原



図 8 FORT の深さによる位相空間密度の変化

子数の減少と温度の低下のトレードオフによ リ,FORT ビームパワー 4.5W のとき位相空 間密度がピークをとることが図 8 からわかる. このときの原子数は 7.4×10^5 ,温度は 120μ K,数密度は $3.2 \times 10^{10} \text{ cm}^{-3}$,位相空間密度 は 1.6×10^{-7} であった.

4 FORT のトラップ寿命

FORT 中では,原子同士の衝突や,バック グランドのガスとの衝突によるロスが生じる. FORT にロードされて数密度が高い状況では 原子同士の2体衝突によるロスが支配的にな り,数密度が低くなると2体衝突のレートが 下がってバックグランドのガスとの衝突によ るロスが支配的になる.ここでは,FORT に ロードされた原子のバックグランドのガスと の衝突によるロスに対する寿命を評価する.

4.1 トラップ寿命

図 5 の FORT の時間を変化させ,長くして いくことで FORT 中の原子数がどのように減 少するかを測定した.測定の結果を図 9 に示 す.図 9 の結果より,トラップ寿命は 730ms



図 9 depump 光による FORT の原子数の減衰

となった.TOF 測定により求めた原子数を N,FORT 時間をTとして $N = a \exp(-T/t)$ の式にフィッティングしたときのtをトラッ プ寿命とした.これは,ローディング時の原子 数から 1/e に減衰するまでの時間である.な お,FORT にローディングしてすぐは 2 体衝 突により急激に原子数がロスするため,400ms 以降のデータ用いてフィッティングした.

図 9 の結果は FORT ビームパワー 15W と したときの結果であるが,トラップ寿命が FORT ビームパワーに依存するかを調べる ために FORT ビームパワーが低い条件で同 様にトラップ寿命の測定を行った.すると, FORT ビームパワー 7.4W のときトラップ寿 命は 1300ms, FORT ビームパワー 3.7W の ときトラップ寿命は 1800ms となり,ビーム 強度に依存したロスが起きていることが確認 できた.しかし,FORT ビームは大きく負に 離調をとっているため,散乱レートは非常に 小さく原子のロスに起因しているとは考えに くい.本実験ではマルチモードのファイバー レーザーを用いており, $|5S_{1/2}, F = 1\rangle$ の原子 を $|5S_{1/2}, F = 2\rangle$ にポンプさせてしまい、そ れらの間の hyperfine-changing collisions に よって原子のロスが加速されている可能性が 考えられる [4].

4.2 MOT 条件でのトラップ寿命

定常的に MOT から FORT に原子をロー ドする際には, FORT のトラップ領域には cooling 光や repump 光が定常的に存在する ことになる.よって,ここでは cooling 光や repump 光が存在する状況下での FORT のト ラップ寿命を評価する.cooling 光は MOT 条件のまま維持し,repump 光は CMOT 時に 105 µ W まで落とした状態で維持する.これ は,ダークスポットにより repump 光強度を 落とした場合の MOT の条件になっている. この条件下で FORT 時間を長くしたときの原 子数の減衰を測定した結果を図 10 に示す.こ



図 10 MOT 条件での FORT の原子数の減衰

のときトラップ寿命は160msであり, cooling 光や repump 光を切った前節の結果より短く なっている.FORT 中の原子集団が cooling 光により散乱されていることになる.ただし, 本研究では連続的な BEC の生成を目指して おり,定在波による移動型光ポテンシャルで 原子を MOT 領域から引き出すことを考えて いる.そのため,トラップ寿命160msは,原 子を MOT 領域から引き出すことが可能な時 間領域に達しているといえる.

5 まとめと今後の展望

本研究では, MOT から FORT への定常的 ロードに向けて, cooling 光を変化させずに原 子を FORT にロードできるかを検証した.

まず一般的な手法として, cooling 光の離 調を変化させる手法により FORT へのロー ドを行った.最もロード効率がよいのは離調 を-58MHz まで変化させた場合で, FORT に ロードされた原子数は 1.4 × 10⁶, 温度は 410 µK,数密度は4.7×10¹⁰cm⁻³,位相空間密 度は 3.8 × 10⁻⁸ であった.次に, cooling 光 の離調を変化させる代わりに, depump 光を 照射する手法で FORT へのロードを行った. depump 光の周波数を,シュタルクシフトを 起こしていない原子に対して $|5S_{1/2}, F = 2\rangle$ $\rightarrow |5P_{3/2}, F' = 2 \rangle$ 遷移及び $|5S_{1/2}, F = 2 \rangle \rightarrow$ |5P_{3/2}, F' = 1⟩ 遷移に共鳴に近くしたとき にロードされる原子数がピークになった. $|5S_{1/2}, F = 2\rangle \rightarrow |5P_{3/2}, F' = 2\rangle$ 遷移に共鳴 な周波数のときの方が2割ほどロードされる 原子数が多く,原子数は1.2 × 10⁶,温度は $360 \ \mu \ \mathrm{K}$,数密度は $4.1 \ imes \ 10^{10} \mathrm{cm^{-3}}$,位相空 間密度は 3.9 × 10⁻⁸ であった. cooling 光の 周波数を変化させなくても同程度の原子数を FORT にロードすることができた.

FORT ビームパワー 15W のときのトラッ プ寿命を測定したところ,730ms であった. FORT ビームパワーを弱くするとトラップ寿 命が長くなることから,ビーム強度に依存し たロスが起きていることがわかった.定常的 に MOT から FORT に原子をロードする際に は FORT のトラップ領域に cooling 光や弱い repump 光が存在する.その状態での FORT のトラップ寿命を測定すると 160ms であり, cooling 光や repump 光を切った場合と比較 すると原子数のロスが加速されている.ただ, 連続的な BEC の生成を目指す際には定在波 による移動型光ポテンシャルを用いることが できるため,その点では MOT 領域から原子 を引き出すことが可能な時間領域に達してい ると考えられる.

なお本実験では,depump 光の効果の検証 を目的としていたため,FORT にロードす る際に repump 光の強度と磁場勾配は時間的 に変化させていた.しかし定常的に MOT か ら FORT へのロードを行う際には repump 光の強度は一定にしておく必要がある.そこ で repump 光のダークスポットの組み込み や折り返し MOT の改善により,時間的に repump 光の強度や磁場勾配を変化させずに 原子を FORT にロードすることが今後の課題 である.

参考文献

- [1] K J Arnold and M D Barrett, arXiv:1101.1140v1 (2011)
- [2] D. Senko, T. Walker, C. Monroe, A. Gallagher, and C. Wieman, *Phys. Rev. Lett.*, 63, 961(1989)
- [3] U. Schuemann, H. Engler, R. Grimm, M. Weidemuller, and M. Zielonkowski, Rev. Sci. Instrum. 70, 242(1999)
- [4] T. Lauber, J. Kuber, O, Wille, and G.
 Birkl, Phys. Rev. A, 84, 043641 (2011)