## 論文の内容の要旨

## 論文題目 ボーズ同位体 <sup>88</sup>Sr 原子を用いた 3 次元光格子時計の研究

## 氏 名 赤塚 友哉

時間および周波数は物理学の中でも最も精密に測定することが可能な量であり、原子時 計の精度追求は高度情報通信システムや衛星航法装置(GPS)などへの工学的な応用の他に. 物理定数の精度向上や恒常性の有無の検証(微細構造定数の時間変化の検出など)といっ た基礎物理学の点からも重要である。原子時計の研究は 1950 年代からすでに行われてお り、1967 年に <sup>133</sup>Cs 原子のマイクロ波遷移 (9.2 GHz) が時間・周波数標準として採択され て以来「秒」の定義として使われてきた。現在では、世界各国にあるセシウム原子時計の 加重平均によって定められる国際原子時(TAI: International Atomic Time)は 1×10<sup>-15</sup> の精 度で保たれており、いくつかの原子泉方式の時計ではより小さい不確かさが実現されてい る。また、近年の光周波数コム技術の発達により光周波数をラジオ周波数まで容易に分周 できるようになったことで、次世代の周波数標準としては光周波数標準が有力になってお り、セシウム原子時計のマイクロ波( $10^{10}\,\mathrm{Hz}$ )に対して 5 桁ほど高い光周波数( $10^{14}\sim10^{15}$ Hz) を用いることでさらに数桁の精度向上が期待できる。実際, 2006 年の国際度量衡委員 会において「秒」の二次表現として採択された 5 つの候補のうち, 4 つはラム・ディッケ 領域に閉じ込めた原子・イオンの光学遷移を用いるものであり. いずれも 10<sup>-18</sup> レベルの安 定度の達成が見込まれている。このうち 3 つが単一イオン時計, 残りのひとつが光格子時 計で、それぞれイオントラップ、光格子という手法でラム・ディッケ束縛を実現してドッ プラーシフトを除去している。単一イオン時計は現在の最も高精度な時計であり、すでに 原子泉方式のセシウム原子時計を超える確度が得られている。しかし、この系ではイオン 間の強いクーロン相互作用により多数のイオンを同時に観測することが困難なため、安定 度が量子射影雑音によって制限され, $10^{-18}$  に到達するまでに長い積算時間が必要になる。 これに対し、光格子時計は高確度と高安定度を同時に得ることができる手法として 2001 年に東大の香取によって考案された。この手法では,格子状に並べたポテンシャルにより 10<sup>6</sup> 個の原子を同時にラム・ディッケ束縛して観測することが可能であり. S/N 比の大幅な 改善が期待できる。

光格子中の原子に対してクロック遷移の分光を行ったときに観測されるスペクトルには、無摂動状態におけるスペクトルに上下準位のシュタルクシフト(光シフト)の差が付加される。光格子時計では、シュタルクポテンシャルの周波数依存性を利用して上下準位のポテンシャル形状が一致するような "マジック波長"を用いることで光シフトの差をキャンセルしている。実際に、東大のグループではこの手法を用いて  $^{88}$ Sr 原子の  $^{1}S_{0}$   $(m_{I}=0)$  -  $^{3}P_{1}$ 

 $(m_J=0)$  遷移の光格子中における分光実験が行われたが、磁気モーメントを持つ  $^3P_1$  準位で はトラップ光の偏光による影響(ベクトル光シフト)が大きいことがわかり、この影響を 抑えるために  $^{87}$ Sr 原子の  $J_e=0$   $\rightarrow J_e=0$  の遷移である  $^{1}S_0(F=9/2)$  -  $^{3}P_0(F=9/2)$  をクロック遷 移として用いる提案がなされた。この遷移は本来なら厳密に禁止されているが、核スピン を持つフェルミ同位体では超微細相互作用によって $^3P_0$ 準位が $^1P_1$ および $^3P_1$ 準位とわ ずかに混合し,有限の寿命を持つようになる。 $^{87}\mathrm{Sr}$  原子のクロック遷移は  $7.6\,\mathrm{mHz}$  の自然 幅を持ち、2003 年に東大で初めて遷移スペクトルが観測され、2005 年にはマジック波長 の測定や、光周波数コムを用いてセシウム原子時計との比較による絶対周波数の測定が行 われた。その後, JILA(米), SYRTE(仏), 東大の 3 グループによる絶対周波数の測定値がよ く一致したことで「秒」の二次表現のひとつになっている。一方、核スピンを持たないボ 一ズ同位体でも外部から磁場をかけることで準位の混合を引き起こす方法が提案され、 2006 年に NIST(米) のグループが <sup>174</sup>Yb 原子で, 2007 年には SYRTE のグループが <sup>88</sup>Sr 原子で ${}^{1}S_{0}$ - ${}^{3}P_{0}$ クロック遷移を観測している。その後の改善により、現在では光格子時計 の絶対周波数測定は国際原子時による「秒」の定義の不確かさで制限されるようになって きており, もはやセシウム原子時計との比較では十分ではなく, 2 台の光格子時計間にお いて光周波数同士で比較を行うことが必要になっている。単一イオン時計では 2005 年ご ろからすでに光周波数同士での比較実験が行われており、最近では 2008 年に NIST のグ ループが  $^{27}\mathrm{AI}^+$  と  $^{199}\mathrm{Hg}^+$  の単一イオン時計間の比較によって遷移周波数の比を  $5 \times 10^{-17}$ の精度で測定している。光格子時計でも 2008 年には他の光周波数の時計との間で比較が 行われるようになり、JILA のグループによる  $^{87}$ Sr 原子の光格子時計と Ca 原子時計の比 較では安定度 3×10<sup>-16</sup> が得られている。

これまでの光格子時計の実験はフェルミ同位体でもボーズ同位体でも 1 次元光格子が用いられてきたが、1 次元光格子ではひとつのディスク型のサイトに多数の原子がトラップされるため、時計の精度が向上するにつれて原子間衝突によって生じる周波数シフト(衝突シフト)が問題になってきている。これを解決するために、2006 年の東大の実験では  $^{87}$ Sr原子の核スピンを偏極させることでフェルミオンの量子統計性を利用した原子間衝突の抑制が試みられている。この手法では、原子のコヒーレンスがどれだけ保たれて残留衝突シフトをどれだけ減らせるかが課題となる。一方、ボーズ同位体で原子間衝突を回避するには 3 次元光格子によって原子を 1 個ずつ閉じ込めることが必要だが、これはまだ実現されていない。実際、2007 年の SYRTE による  $^{88}$ Sr原子の 1 次元光格子時計の実験では絶対周波数測定の不確かさが 32 Hz と大きく、その主な原因は衝突シフトによるものであった。

本研究では、<sup>88</sup>Sr 原子を 3 次元光格子にトラップすることにより原子間衝突のないボゾン系を実現し、クロック遷移へのレーザー安定化を行って 3 次元光格子時計を構築した。 3 次元光格子を構成するには少なくとも 2 方向の異なる偏光を重ね合わせる必要があり、光格子の偏光は空間的に不均一になる。このため、核スピンを持つフェルミ同位体ではベ

クトル光シフトの制御が難しいという問題が生じる。これに対して、核スピンを持たないボーズ同位体ではクロック遷移を引き起こすための外部磁場とトラップ光電場が結合することでわずかな偏光依存性を示すものの、光格子の偏光状態と磁場の向きを考慮して設計することで抑えることができ、フェルミ同位体に比べると影響は小さい。実験では、1次元光格子を折り畳んで直交させるような構成で位相が安定な 3次元光格子をつくり、光格子の偏光面と磁場およびプローブ光電場を合わせて入射する。 $2.34~\mathrm{mT}$ の磁場を印加して $400~\mathrm{mW/cm^2}$ のプローブ光を入射することでクロック遷移にはラビ周波数  $9~\mathrm{Hz}$ の励起が生じ、これを  $60~\mathrm{ms}$ の  $\pi$  パルスで観測してほぼフーリエ限界である線幅  $13~\mathrm{Hz}$  のクロック遷移スペクトルを得ることができた。

また、<sup>88</sup>Sr 原子の 3 次元光格子時計の性能を評価するために、既存のスピン偏極 <sup>87</sup>Sr 原 子の 1 次元光格子時計と同時に稼動させて周波数比較を行った。1 次元光格子は空間的に 均一な偏光を持つため、 $^{87}$ Sr 原子の核スピンを偏極させて  $^{1}S_0(m_F=\pm 9/2)$  -  $^{3}P_0(m_F=\pm 9/2)$ の 2 つの遷移周波数の平均をとることでベクトル光シフトをキャンセルしている。2 台の 光格子時計間での周波数比較を行うことで、国際原子時の精度による制限を受けずに光格 子時計だけの安定度を評価することができる。<sup>88</sup>Sr, <sup>87</sup>Sr 原子のそれぞれのクロック遷移に 安定化したプローブ光のビート信号を記録してアラン分散を計算すると、平均時間 2000 s で安定度は  $5 \times 10^{-16}$  まで到達し,  $^{88}$ Sr 原子でも 3 次元光格子で衝突シフトを除去すること で現在の <sup>87</sup>Sr 原子の 1 次元光格子時計と同程度の安定度が得られた。また、ビート周波 数の磁場依存性やプローブ光強度依存性を調べることで 2 次ゼーマンシフトやプローブ 光シフトを正確に補正し、クロック遷移における同位体シフトが  $f_{88}$  -  $f_{87}$  = 62,188,138.4 (1.3) Hz と求められた。これは SYRTE による測定値とよく一致しており、不確かさは 1 桁以 上改善されている。将来的には、 $2 \, \mathrm{mT}$  の磁場と  $50 \, \mathrm{mW/cm^2}$  のプローブ光によってラビ周 波数 3 Hz のスペクトルを観測し、各周波数シフトを 10 mH の不確かさで制御することが 可能であり、 $^{88}$ Sr 原子の 3 次元光格子時計の確度としては  $2\times10^{-17}$  までは実現可能である と見積もられる。