SPF-B1/2020G101

真空中におけるポジトロニウムのレーザー冷却 Laser cooling of positronium in vacuum

石田明¹,橋立佳央理¹,難波俊雄¹,浅井祥仁¹,五神真¹,田島陽平¹,小林拓豊¹,魚住亮介¹, 周健治¹,蔡恩美²,吉岡孝高¹,大島永康³,オロークブライアン³,満汐孝治³, 伊藤賢志3,熊谷和博3,鈴木良一3,藤野茂4,兵頭俊夫5,望月出海5,和田健5,甲斐健師6 1東京大学,〒113-0033 東京都文京区本郷 7-3-1 2高麗大学,〒02841 大韓民国ソウル特別市城北区安岩洞5街 3 産業技術総合研究所, 〒305-8560 茨城県つくば市梅園 1-1-1 ⁴九州大学, 〒816-8580 福岡県春日市春日公園 6-1 5高エネルギー加速器研究機構 物質構造科学研究所 低速陽電子 〒305-0801 茨城県つくば市大穂 1-1 6日本原子力研究開発機構,〒319-1195 茨城県那珂郡東海村大字白方 2-4 Akira ISHIDA^{1,*}, Kaori HASHIDATE¹, Toshio NAMBA¹, Shoji ASAI¹, Makoto Kuwata-GONOKAMI¹, Yohei TAJIMA¹, Takuto KOBAYASHI¹, Ryosuke UOZUMI¹, Kenji SHU¹, Eunmi CHAE², Kosuke YOSHIOKA¹, Nagayasu OSHIMA³, Brian E. O'ROURKE³, Koji MICHISHIO³, Kenji ITO³, Kazuhiro KUMAGAI³, Ryoichi SUZUKI³, Shigeru FUJINO⁴, Toshio HYODO⁵, Izumi MOCHIZUKI⁵, Ken WADA⁵ and Takeshi KAI⁶ ¹The University of Tokyo, 7-3-1 Hongo, Bunkyo-ku, Tokyo 113-0033, Japan ²Korea University, Anam-dong 5, Seongbuk-gu, Seoul 02841, South Korea ³National Institute of Advanced Industrial Science and Technology, 1-1-1 Umezono, Tsukuba, Ibaraki 305-8560, Japan ⁴Kyushu University, 6-1 Kasuga-koen, Kasuga, Fukuoka, 816-8560, Japan ⁵Slow Positron Facility, Institute of Materials Structure Science, High Energy Accelerator Research Organization, 1-1 Oho, Tsukuba, Ibaraki 305-0801, Japan ⁶Japan Atomic Energy Agency, 2-4 Shirakata, Tokai-mura, Naka-gun, Ibaraki, 319-1195, Japan 電子とその反粒子である陽電子からなるポジトロニウム (Ps) は、純粋なレプトン系であるとともに反粒 子を含む反物質系であるため、素粒子標準理論の精密検証や物質優勢の宇宙の謎に迫る研究に適した系であ る。これら検証や謎の解明のためには Psの10K以下への冷却が必須であるが、Psは142 nsと短い寿命で消

滅しガンマ線になってしまうため、困難を極めている。我々はこれを高速レーザー冷却によって達成する計画であり、検出手法やPs生成手法、プロトタイプレーザーの開発を完了した。Psレーザー冷却の予備実験を行ったところ、紫外レーザー照射によるPs遷移率測定へのバイアスという問題が浮き彫りとなったため、本実験課題で当該問題を解決し、次年度以降のPsレーザー冷却実験に向けた準備を完了した。

1 <u>はじめに</u>

ポジトロニウム (Positronium, Ps) は, 電子 (e⁻) とその反粒子である陽電子 (e⁺) の束縛系であり, 以下2つの観点から興味深い系である。

- 純粋なレプトン系かつもっとも軽い原子である ため、 束 縛 系 量 子 電 磁 力 学 (Quantum electrodynamics, QED)の精密検証に適する。
- (2) 反粒子を含む反物質系であるため、物質・反物 質の未知の非対称性の探索に適しており、「な ぜ、宇宙に物質のみ残ったのか」という究極の 謎を解く鍵となる。

(1)に関連し、Ps の 2S—2P 量子状態間エネルギー 準位差の精密測定において、素粒子標準理論と測定 値間に 4.2σ (σは標準偏差) もの乖離が存在するこ とが、2020—2021 年にかけてイギリスのグループに よって報告された[1,2]。この乖離が本物なら、素粒 子標準理論を超えた新しい物理現象の間接的な証拠 になるため、より精度を向上させた実験による検証 が必須である。精度を一桁向上させるには、Psを10 Kまで冷却することによって Psの運動量を量子制御 し、超高精度量子計測技術を確立する必要がある。 一方、(2)に挙げた物質優勢の宇宙の謎を解明すべ

く、我々は反物質系である Psと地球の間にはたらく



図1:Ps-BEC 実現スキーム。多段輝度増強シス テムで生成した高密度陽電子ビームを、ナノ細 孔をもつ Ps 生成・濃縮・冷却無機酸化物多孔体 に照射して高密度 Ps を生成し、熱化とレーザー 冷却の2段冷却で BEC 転移温度の10 K以下まで 冷却する。(成果 11.より転載)

重力を精密測定する計画である。この測定には10K 以下の低温かつ10¹⁸ cm⁻³以上の超高密度のPsが発現 する量子縮退、すなわちPsのボース・アインシュタ イン凝縮(Bose-Einstein condensate, BEC)を活用す る。Ps-BECを反物質レーザーとして地球重力場中 で干渉させることで、反物質にはたらく重力を測定 することができる。さらに、Ps-BEC はガンマ線レ ーザーの光源としての活用も期待されている。BEC 状態のPsが自己消滅する際に、511 keV のコヒーレ ントなガンマ線パルスを発生させることができる。

上述のように、Psの10K以下への冷却は喫緊の課 題であるが、Ps と物質との熱交換による冷却(熱化 冷却)では100 K 程度までの冷却が限界である。こ れは、Ps が低温になるほど熱化による冷却効率が下 がるためであり[3], Ps 消滅寿命の 142 ns より高速に 冷却するには、Psのレーザー冷却を実現することが 必須である。我々は熱化冷却および 1S-2P 量子状 態間遷移を利用したレーザー冷却の2段冷却によっ て Psの超高速冷却を実現するアイデアを提案してお り、別途開発する高密度陽電子ビーム生成システム と組み合わせるスキーム(図1)により Ps-BEC が 実現可能であることを理論的に示し、冷却用レーザ ーの開発を進める[4]とともに, KEK 物質構造科学 研究所 低速陽電子実験施設(Slow Positron Facility, SPF) B1 ビームラインにおいて Ps レーザー冷却実験 に用いる測定手法の開発を進めてきた。2017年度の 2017P009 課題で Ps 消滅ガンマ線の検出手法を確立 し[5], 2018 年度—2019 年度の 2018G100 課題ではシ リカ(酸化ケイ素, SiO₂)エアロゲル空孔中で2P状 態にレーザー励起された Ps が瞬時に消滅することを 発見するとともに、消滅の影響を受けない真空中で の Ps レーザー冷却実現に向け, 高効率 1S-2P 遷移 手法を確立した[6]。本報告では、これらの準備状況 を受け、真空中での Ps レーザー冷却を実現すべく いて記述する。



図2:実験原理。(a)実験セットアップ概念図。 (b)関連する Psのエネルギー準位図と各レーザー による遷移。(c)期待される Ps速度分布のレーザ 一冷却による変化。(成果 15.より転載)

2 実験

図2に実験原理を示す。図2(a)の概念図に示し たように, 陽電子ビームを無機酸化物多孔体などに 照射し、Psを生成する。生成された Psのうち真空 中に放出されたものに対し、①243 nm(冷却時)の Ps 冷却用レーザーを照射して Ps を冷却する。図2 (b) のエネルギー準位図に示したように、レーザー ①による Ps の $1S \rightarrow 2P$ 励起と自然脱励起による $2P \rightarrow$ 1S 遷移のサイクルを繰り返すことで Ps をドップラ ー冷却する。冷却後, ②243 nm (検出時) レーザー による 1S→2P 励起と③532 nm (検出時) レーザー による 2P→電離を同時に行うことで Ps を電離させ る。電離した陽電子が周囲の物質中の電子と対消滅 した際のガンマ線を検出することにより、レーザー ②による 1S→2P 遷移率を測定することができる。 レーザー②の波長を変えながらこの 1S→2P 遷移率 を測定すると、図2(c)に示すような Ps ドップラー 速度分布が得られる。レーザー①によって冷却され た Ps では、冷却されなかった場合に比べて速度分 布の幅が狭くなることが期待されるため, Ps 速度分 布の形状変化から Ps レーザー冷却の効果を検証す ることができる。なお、この 1S→2P 励起を利用し た Ps 温度測定手法は、Ps-BEC 検出法としても活用 する。Ps-BEC 検出には,図2(c) に示すとおり, BEC 相転移が起きた際に Ps 速度分布がドップラー 分布ではなく、Ps の空間的拡がりとの不確定性関係 を反映した,より狭い分布に変化することを利用す る。

図3に実験セットアップを示す。ターゲット直線 導入機の先に取り付けた Ps 生成ターゲット(シリ カエアロゲル)を真空チャンバー内に設置し, KEK-SPF-B1 ビームラインからの陽電子ビームを入 射して Ps を生成させ,陽電子ビーム上流側に向け て真空中に Ps を放出させた。陽電子ビームの反対 側から真空チャンバー内に入射したレーザーによっ て Ps の 1*S*—2*P* 遷移を引き起こし,Ps レーザー冷却



図3:実験セットアップ。(a) KEK-SPF-B1 ビーム ラインに設置した実験装置の写真。(b) 鉛直上か ら見た真空チャンバー断面図。(成果 15.より転 載)

および Ps 温度測定を試みた。Ps とレーザーの相互 作用領域を確保するため、Ps が放出される領域には Ps・レーザー反射装置[6]を設置した。反射装置は Ps を反射させるための鉛直上下に設置した石英(シリ カ)ガラス板およびレーザーを反射させるための高 反射率(98%)ミラーによって構成した。LaBr₃(Ce) シンチレータと光電子増倍管(Photomultiplier tube, PMT)からなるガンマ線検出器を反射装置近傍に設 置し、Ps 消滅ガンマ線を検出した[5]。なお、反射装 置によって高効率で Ps を 1S—2P 遷移させられるこ とは 2018G100 課題で確認済みであり、レーザー② および③は当該課題で使用したもの[6]を用いた。Ps 冷却用レーザー①には、別途開発したプロトタイプ レーザー[4]を用いた。

実験は KEK-SPF-B1 で行い, ビームタイムは 2020 年 11 月 29 日 17 時—12 月 7 日 17 時, 2021 年 3 月 12 日 9 時—18 日 9 時, 5 月 30 日 9 時—6 月 2 日 9 時, 6 月 11 日 17 時—15 日 17 時, 12 月 1 日 17 時—7 日 17 時, 2022 年 3 月 3 日 1 時—7 日 17 時で, 電子銃の高 圧電源トラブルによるビーム中断 9 時間を除き合計 751 時間であった。陽電子ビームはビームエネルギ -5 keV, 繰り返し 50 Hz, パルス幅 11 ns FWHM, 強度 10⁷ e⁺/s であった。



図4:紫外レーザー照射が Ps の1S→2P 遷移率測 定に対してバイアスを生じる可能性を検証する 実験の時間構造。(A) 冷却用レーザー①を模した モックレーザー(実体は分岐したレーザー②) を照射しないときの時間構造。(B) モックレーザ ーを照射するときの時間構造。(成果 15.より転 載)

3 結果および考察

Ps検出用レーザー②および③によって測定した Ps の 1S—2P 遷移曲線,すなわち Ps 速度分布を,冷却 用レーザー①照射の有無によって比較した。その結 果,レーザー①照射時には, $1S \rightarrow 2P$ 遷移率がレーザ 一②の波長によらずレーザー①非照射時の約 2 倍に なるという,想定された速度分布変化とは異なる現 象が観測された。その後の調査により,紫外レーザ 一照射によって $1S \rightarrow 2P$ 遷移率測定にバイアスを生 じる可能性が疑われたため,冷却用レーザー①を使 用せず,波長がほぼ同じである検出用レーザー②を 用いた検証を行った。

検証は、検出用レーザー②を光路の途中で2つに 分岐させ、一方を冷却用レーザー①を模した「モッ クレーザー」とし、他方を検出用レーザー②(パワ ーは元の1/2)として使用することで行った。これ により、「冷却用レーザー①照射の有無」を「モッ クレーザー照射の有無」と読み替えた実験を行い、 先に冷却用レーザー①照射により観測された1S→2P 遷移率増大現象がモックレーザーで再現されるかを 確認した。

検証実験の時間構造を図4に示す。モックレーザ ーを照射しない場合を図4(A)に、照射する場合を 図4(B)に示した。(A)、(B)とも陽電子パルスは50 Hz で照射された。(A)では10 Hz,すなわち陽電子 パルス5回あたり1回の頻度で検出用レーザー② (パワー1/2)を照射した。一方(B)では(A)に加え て、モックレーザーを5 Hz,すなわち検出用レーザ ー②(パワー1/2)パルス2回あたり1回の頻度で照 射した。モックレーザーの実体は分岐したレーザー



図5:モックレーザー照射の有無による Ps の 1S-2P 遷移曲線の変化。色の違いはレーザー照 射条件の違いを示す。(成果 15.より転載)

②であるため元の照射頻度は 10 Hz であるが,回転 ディスク式のチョッパーホイールによる光チョップ を行うことで照射頻度を5 Hz にした。

検証実験の結果を図5に示す。図4に示した(A). (B) それぞれの条件についてさらに2種類の照射条件 に分け、計4種類のレーザー照射条件において Psの 1S-2P 遷移曲線を測定した。(A) では、モックレー ザー作成用の分岐がない条件(条件1:レーザー2) フルパワー)および分岐をさせたがモックレーザー は一切照射しない条件(条件2:レーザー②パワー 1/2) で測定した。図5に示したように、条件1(灰 色) での遷移率は条件2(黒色) での遷移率の約2 倍であった。一方 (B) では、検出用レーザー2パワ ー1/2 とモックレーザーが同時に照射されたタイミ ング(条件3),およびレーザー②パワー1/2のみ照 射されモックレーザーは光チョップにより非照射と なるタイミング(条件 4)での遷移率を比較した。 条件3では実質的に条件1と同等のパワーのレーザ 一②が照射されることになり、確かに図5において も条件1(灰色)と条件3(赤色)は1S→2P遷移率 が等しくなっている。図5でもっとも興味深いのは 条件 4 (緑色)の結果であり、モックレーザーは非 照射でレーザー②パワー1/2 のみ照射されるタイミ ングであるにもかかわらず、同等パワーである条件 2(黒色)ではなく条件1(灰色)や条件3(赤色) と同程度の $1S \rightarrow 2P$ 遷移率が観測された。

モックレーザーが照射されていないにもかかわら ず,条件4においてモックレーザー照射時と同等の 1S→2P遷移率が観測されたことから,紫外レーザー 照射が Psの1S→2P遷移率測定に対してバイアスを 生じていることは明らかである。また,条件4の直 前にモックレーザーが照射されるのは0.1s前(条件 3)であるため,バイアスは少なくとも0.1s間以上 続くことが判明した。

上記バイアスの原因として,紫外レーザー照射に よって Ps・レーザー反射装置内の Ps 飛行領域に電 場が形成され,検出用レーザー②および③によって



図6:紫外パルスレーザー照射による高反射ミ ラー表面電位の変化を測定する実験の様子。 (成果22.より転載)



その領域内でPsから電離した陽電子が,電場によっ て長時間真空チャンバー内を漂うようになることを 疑った。なぜならば,図5の1S→2P 遷移率測定に は,陽電子ビーム照射後1µs—7µsというPs寿命 (142 ns)に対して遅い時間領域内のガンマ線検出 数を用いていたためである[6]。電場によって陽電子 が真空中に滞留し周囲の物質と衝突するまでに時間 がかかるようになると,実際にはPsの1S→2P 遷移 率が増大していなくても,遅い陽電子消滅ガンマ線 イベントが増加し,遷移率が増大したように見えて しまうのである。

図6に、Ps・レーザー反射装置に用いている高反 射率レーザー反射用誘電体多層膜ミラーに紫外レー ザーを照射し、表面電位計で帯電の有無を調査した 際の写真を示す。大気中での電位測定の結果、ミラ ーが負に帯電することが判明し、Ps・レーザー反射 装置内で電離した陽電子の軌道を変化させる可能性 があることが確かめられた。

そこで、ミラーの帯電による 1S→2P 遷移率測定 へのバイアスを抑制する測定手法を新たに開発した。 図7に示すように、Ps 反射用石英ガラス基板の内側 表面にタングステン製メッシュを貼り、上下のメッ シュに±100 Vの電圧を印加し、陽電子ビーム軸(陽 電子は磁気輸送であるため磁場の軸と共通)および レーザー反射面に対して垂直な向きに電場を形成し た。これにより、電離後の陽電子が電場と磁場によ ってドリフトされ、短時間のうちに周囲の物質に衝



図8: Ps・レーザー反射装置内に図7の電場を形成した際のガンマ線検出器信号。複数の陽電子パルスおよびレーザーを照射した際の信号波形の平均値を用いた。ピーク電圧が $1S \rightarrow 2P$ 遷移率に対応する。(成果 22.より転載)



図9:図8のピーク電圧を $1S \rightarrow 2P$ 遷移率に対応 させた場合における,モックレーザー照射の有 無による Ps の 1S - 2P 遷移曲線の変化。色の違い はレーザー照射条件の違いを示す。黒〇は条件 2 に、赤×は条件 4 に相当する。(成果 22.より転 載)

突して消滅し、ガンマ線検出器によって検出される ことが期待される。

図8に、図7の電場を形成したうえでPs検出用レ ーザー②および③を照射した際の、レーザー照射有 無によるガンマ線検出器信号(PMT出力電圧)の差 を、陽電子照射後の時間の関数として示す。パルス の立ち上がりタイミングがレーザー照射タイミング に相当する。形成した電場によってレーザー照射後 短時間で電離陽電子を消滅させることで、鋭いピー クを形成することに成功した。

図9に、図8のピーク電圧を $1S \rightarrow 2P$ 遷移率とみ なし、図5と同様にモックレーザー照射の有無によ る Ps の 1S - 2P 遷移率への影響を測定した結果を示 す。図5の条件 1 - 4 のうち、条件 2 および条件 4 の 測定を行った。図5 では条件 4 の遷移率が条件 2 の 場合の約2倍に増大していたが、図9 では条件 4 と 条件2 で等しい遷移率が得られた。条件 4 と条件 2 は単一陽電子パルス内に限れば同一のレーザー照射 条件であるため、遷移率は等しいはずである。図9 では、Ps・レーザー反射装置内に電場を形成したこ とでミラーの帯電による遷移率測定へのバイアスを 取り除くことができたと考えられる。

以上のように、2020G101 課題において、紫外レ ーザー照射によって生じる 1*S*—2*P* 遷移率測定への バイアスを抑制できる測定手法を開発した。2022 年 度以降の 2022G087 課題において、開発した測定手 法を適用し、Ps レーザー冷却に挑戦する計画である。

4 <u>まとめ</u>

Ps のエネルギー準位差や反物質にはたらく重力の 精密測定, さらには Ps-BEC の実現や Ps-BEC を光源 としたガンマ線レーザーの実現のため, 10 K 以下に Ps をレーザー冷却させる研究を, KEK-SPF-B1 ビー ムラインにて行っている。2020 年度—2021 年度の 2020G101 課題において,紫外レーザー照射による $1S \rightarrow 2P$ 遷移率測定系へのバイアスを調査したところ, レーザー反射ミラーの帯電に起因して大きなバイア スが生じていたことが判明した。このバイアスを抑 制 する測定手法を開発し,2022 年度以降の 2022G087 課題において Ps のレーザー冷却に挑戦す るための準備を完了した。

謝辞

本研究の一部は JST 創発的研究支援事業 JPMJFR202L, JSPS 科研費 JP16H04526, JP17H02820, JP17H06205, JP17J03691, JP18H03855, JP19H01923, 公 益財団法人 松尾学術振興財団, 公益財団法人 三豊 科学技術振興協会, 公益財団法人 光科学技術研究振 興財団, 公益財団法人 三菱財団, TIA 連携プログラ ム探索推進事業「かけはし」TK17-046, TK19-016, 【文部科学省光・量子飛躍フラッグシッププログラ ム(Q-LEAP)】JPMXS0118067246 の助成を受けたも のです。

参考文献

- [1] L. Gurung et al., Phys. Rev. Lett. 125, 073002 (2020).
- [2] L. Gurung et al., Phys. Rev. A 103, 042805 (2021).
- [3] K. Shu, A. Ishida, T. Namba, S. Asai, N. Oshima, B. E. O'Rourke and K. Ito, *Phys. Rev. A* **104**, L050801 (2021).
- [4] K. Yamada, Y. Tajima, T. Murayoshi, X. Fan, A. Ishida, T. Namba, S. Asai, M. Kuwata-Gonokami, E. Chae, K. Shu and K. Yoshioka, *Phys. Rev. Applied* 16, 014009 (2021).
- [5] A. Ishida et al., PFACR 2017, 271 (2018).
- [6] A. Ishida et al., PFACR 2019, 201 (2020).

<u>成果</u>

<受賞>

 魚住亮介,2021 年度量子ビームサイエンスフェ スタ学生奨励賞,「ポジトロニウムのレーザー 冷却を見据えたドップラー分光法の開拓」, 2022年3月8日。

```
<報文>
```

(国内雑誌)

 周健治,田島陽平,蔡恩美,吉岡孝高,橋立佳 央理,石田明,浅井祥仁,五神真,山田恭平, 難波俊雄,満汐孝治,オロークブライアン,大 島永康,鈴木良一,伊藤賢志,熊谷和博,藤野 茂,望月出海,和田健,兵頭俊夫,甲斐健師, 「シリカ空孔中でのポジトロニウム励起実験」, 陽電子科学 16,31 (2021).

(学位論文)

- 小林拓豊、「真空中のオルソポジトロニウムの ドップラー分光法の開発」、修士(工学)論文、 東京大学(2022)。
- 橋立佳央理,「ポジトロニウムのレーザー冷却 を目指した高密度陽電子源の開発」,修士(理 学)論文,東京大学(2021)。
- 5. 田島陽平,「ポジトロニウムのレーザー冷却の 検証」,修士(工学)論文,東京大学(2021)。
 <学術講演>

(国際会議 招待講演)

6. A. Ishida, "Dense positronium formation for Bose-Einstein condensation", 12.5th International Workshop on Positron and Positronium Chemistry (PPC 12.5), August 31, 2021, Internet.

(国際会議 一般講演)

 K. Shu, "Experimental progress in physics of cold positronium", Fundamental Physics Using Atoms 2021 (FPUA2021), August 5, 2021, Online.
[12.5th International Workshop on Positron and

Positronium Chemistry (PPC 12.5), August 30— September 3, 2021, Internet.]

- 8. K. Shu, "Enhanced decay and line broadening of 2P ortho-positronium inside silica pores".
- 9. R. Uozumi, "Development of a high-resolution probing laser suited for cold positronium spectroscopy".
- 10. Y. Tajima, "Development of a chirped pulse laser for cooling positronium".

(国内会議 一般講演)

- 石田明,「ボース・アインシュタイン凝縮を目 指したポジトロニウム冷却」,日本物理学会 2021年秋季大会,2021年9月17日,オンライン 開催。
- 石田明、「ボース・アインシュタイン凝縮実現のためのポジトロニウム冷却」,第58回アイソトープ・放射線研究発表会,2021年7月9日, オンライン開催。

[日本物理学会 第 77回年次大会(2022年), 2022年 3月15日—19日, オンライン開催]

- 13. 小林拓豊,「ポジトロニウムのレーザー冷却実 証に向けたドップラー分光法の開拓」。
- 14. 魚住亮介, 「ポジトロニウムの高分解能速度分 布測定法の開発」。
- 15. 石田明, 「ボース・アインシュタイン凝縮を目 指したポジトロニウム冷却」。

[日本物理学会 第76回年次大会(2021年),2021年 3月12日—15日,オンライン開催]

- 石田明,「ボース・アインシュタイン凝縮を目 指したポジトロニウム冷却」。
- 17. 周健治, 「ポジトロニウムのレーザー冷却実験」。

[令和2年度京都大学複合原子力科学研究所専門研究会「陽電子科学とその理工学への応用」, 2020年12月11日,オンライン開催]

- 18. 石田明, 「ボース・アインシュタイン凝縮を目 指したポジトロニウム冷却(1)」。
- 19. 周健治, 「ボース・アインシュタイン凝縮を目 指したポジトロニウム冷却(2)」。

- 20. 石田明, 「ボース・アインシュタイン凝縮を目 指したポジトロニウム冷却 I」。
- 21. 橋立佳央理, 「ボース・アインシュタイン凝縮 を目指したポジトロニウム冷却 II」。
- (国内会議 ポスター)
- 22. 魚住亮介、「ポジトロニウムのレーザー冷却を 見据えたドップラー分光法の開拓」、2021 年度 量子ビームサイエンスフェスタ、2022 年 3 月 8 日、オンライン開催。
- 23. 魚住亮介、「Ps のレーザー冷却の実証に向けた 温度測定実験」,2020 年度量子ビームサイエン スフェスタ,2021年3月10日、オンライン開催。<<競争的資金>
- 石田明,「反物質量子凝縮体によるガンマ線レ ーザーの実現」,JST 創発的研究支援事業 JPMJFR202L,20,000千円,2021年4月—2024年 3月。
- * ishida@icepp.s.u-tokyo.ac.jp