

Jony molekularne w pułapce Paula

Kraków 10.06.2016

Łukasz Kłosowski

Uniwersytet Mikołaja Kopernika

Krajowe Laboratorium FAMO

AARHUS UNIVERSITY Badania prowadzone na Uniwersytecie w Aarhus (Dania)



Pułapkowanie jonów – motywacja





Nagroda Nobla 1989

Nagroda Nobla 2012











Norman F. Ramsey

Hans G. Dehmelt

Wolfgang Paul

David J. Wineland Serge Haroche

"for the invention of the separated oscillatory fields method and its use in the hydrogen maser and other atomic clocks"

"for the development of the ion trap technique"

"for ground-breaking experimental methods that enable measuring and manipulation of individual quantum systems"

Przykłady eksperymentów z jonami atomowymi w pułapkach

• Teleportacja kwantowa



• Symulacje kwantowe







27A|+

λ = 267.0 nm

τ = 300 μs

λ=267.4 nm

10

Jon jako atomowy wzorzec częstotliwości

Observation of the ${}^{1}S_{0} \rightarrow {}^{3}P_{0}$ Clock Transition in ${}^{27}\text{Al}^{+}$

T. Rosenband,^{1,*} P.O. Schmidt,^{1,†} D.B. Hume,¹ W.M. Itano,¹ T. M. Fortier,² J.E. Stalnaker,¹ K. Kim,^{1,‡} S.A. Diddams,¹ J. C.J. Koelemeij,^{1,§} J.C. Bergquist,¹ and D.J. Wineland¹

¹National Institute of Standards and Technology, 325 Broadway, Boulder, Colorado 80305, USA ²P-23 Physics Division, Los Alamos National Laboratory, Los Alamos, New Mexico 87545, USA

(Received 6 March 2007; published 31 May 2007)



 $^{2}P_{3/2} \lambda = 313 \text{ nm}$ $\star \tau = 8.2 \text{ ns}$

cycling

Table 4.0-1 The Mid-Level Quantum Computation Roadmap: Promise Criteria

	The DiVincenzo Criteria							
QC Approach	Quantum Computation						QC Networkability	
	#1	#2	#3	#4	#5		#6	#7
NMR	Ó	Q	Q	Q			Ó	6
Trapped Ion	(Ŷ	Q	Q	Ø		Ś	Q
Neutral Atom		Ŷ	Q	\$	0		Ś	Q
Cavity QED	(Q	Q	Q	Ø		Ś	Q
Optical		Q	Q	Q			Q	Q
Solid State	6	Q	\$	\$	(Ó	6
Superconducting	8	Q	Ø		8		Ô	6
Unique Qubits	This field is so diverse that it is not feasible to label the criteria with "Promise" symbols.							

Legend: 😔 = a potentially viable approach has achieved sufficient proof of principle

🌀 – a potentially viable approach has been proposed, but there has not been sufficient proof of principle

🛑 – no viable approach is known

The column numbers correspond to the following QC criteria:

- #1. A scalable physical system with well-characterized qubits.
- #2. The ability to initialize the state of the qubits to a simple fiducial state.
- #3. Long (relative) decoherence times, much longer than the gate-operation time.
- #4. A universal set of quantum gates.
- #5. A qubit-specific measurement capability.
- #6. The ability to interconvert stationary and flying qubits.
- #7. The ability to faithfully transmit flying qubits between specified locations.

Figure 4.1: Status of quantum computing approaches according to the ARDA roadmap (2004).

Jony molekularne a jony atomowe

- Więcej parametrów może być kontrolowanych z zewnątrz (stany oscylacyjne i rotacyjne)
- Z drugiej strony trudności doświadczalne związane bardziej złożoną strukturą energetyczną jonu
- Nowe możliwości zastosowań
- Nowe gałęzie badań:
 - Chemia pojedynczych atomów i cząsteczek,
 - Spektroskopia pojedynczych cząsteczek,
 - Nowe eksperymenty z antymaterią,

•

Eksperymenty z jonami molekularnymi w pułapkach

- Jony badane przez różne grupy: MgH⁺, BaCl⁺, BH⁺, OH⁺, FH⁺, anti-H₂⁻ (w planach),
- Spektroskopia małych zespołów jonów i pojedynczych jonów
- Badania nad antymaterią (antywodór cząsteczkowy)
- Chemia pojedynczych atomów i cząsteczek
- Chłodzenie stanów wewnętrznych cząsteczki, spektroskopia tych stanów, potencjalne zastosowania schłodzonych jonów

Pierwsza obserwacja jonu molekularnego



We also observed clusters where an ion apparently occupied a normal cluster position but did not fluoresce. This "phantom ion," which may have been $^{199}Hg^+$, or perhaps an impurity ion like HgOH⁺, switched positions with $^{198}Hg^+$ ions of the cluster if the cooling was weak.



3 ions

D. Wineland *et al.* Phys. Rev. Lett. **59** (1987) 2935-2938

Produkcja jonów molekularnych w reakcjach z jonami atomowymi



 $^{24}Mg^{+}$

²⁴MgH^{*}

Plane

If the cooling lasers are switched off during the presence of the reacting gas, the Mg⁺ ions will be in the $3s^2S_{1/2}$ state, and only the following reaction (I) is energetically allowed [19,20]:

(I) $Mg^+(3s) + H_2 (D_2) \rightarrow MgH_2^+ (MgD^+).$

When the Mg⁺ ions are laser excited to the $3p^2P_{3/2}$ state, the following reactions are energetically possible [19–21]:

(II)
$$\operatorname{Mg}^+(3p) + \operatorname{H}_2(D_2) \rightarrow \operatorname{MgH}_2^+(\operatorname{MgD}_2^+),$$

and

(III) $\operatorname{Mg}^+(3p) + \operatorname{H}_2(D_2) \rightarrow \operatorname{MgH}^+(\operatorname{MgD}^+) + \operatorname{H}(D).$

In reactions (II) and (III) the binding can in principle be achieved with the excess energy being carried away by an emitted photon. Since the trap potential depth is about 1 eV, practically all molecular ions formed by any of these reactions are expected to be trapped.

K. Molhave and M. Drewsen, Formation of translationally cold MgH⁺ and MgD⁺ molecules in an ion trap, Phys. Rev. A **62**, 011401(R) (2000)

Produkcja jonów molekularnych metodą fotoablacji



A pressed, annealed target of BaCl₂ mounted below the ion trap is ablated by a ~1-mJ, 10-ns pulse of 1064-nm laser radiation to create BaCl⁺ molecular ions, which are trapped via the technique presented in Ref. [15]. A sample of Yb is mounted alongside the BaCl₂ target and is ablated to produce and trap Yb⁺ ions, which are used as a control (described later). A leak valve is used to insert up to 10^{-3} mbar of He buffer gas into the chamber to enhance the trapping of high-energy ablated ions through sympathetic cooling. The spectroscopy beam is generated by a frequency-doubled pulsed dye laser (PDL), which is capable of photon energies up to 49 000 cm⁻¹ with pulse energies of ~1 mJ at a 10-Hz repetition rate.

K. Chen et al. Molecular-ion trapdepletion spectroscopy of BaCl⁺, Phys. Rev. A **83**, 030501(R) (2011)

Inne możliwości, dotychczas nie stosowane

- Bezpośrednia fotojonizacja cząsteczki, nie stosowana jeszcze w eksperymentach z pułapkami. Wymaga stosowania złożonych technik wielofotonowych lub promieniowania synchrotronowego.
- Zderzenia cząsteczek z cząstkami naładowanymi, np. elektronami. Dotychczas nie stosowane w eksperymentach z pułapkami. Planowane zastosowanie w eksperymencie w KL FAMO w Toruniu



Możliwe sposoby pułapkowania jonów

- Pułapki elektrostatyczne dla jonów o względnie wysokich energiach
 - Wnęka zbudowana z dwóch zwierciadeł elektrostatycznych
 - Pułapka Kingdona (kondensator cylindryczny z jonami poruszającymi się wokół wewnętrznej elektrody)
- Pułapki z polem magnetycznym – Pułapka Penninga
- Zastosowanie zmiennych pól elektrycznych (pułapki typu Paula)

Jon w zmiennym polu elektrycznym



Pułapki typu Paula



Klasyczna pułapka Paula (kwadrupol 3D)



Liniowa pułapka segmentowa



Pułapka pierścieniowa



Układy wyższego rzędu (np. oktupol)



Pułapka planarna (płytka drukowana)



Pułapka o elektrodach ostrzowych

Diagram stabilności pułapki



Eksperyment w Aarhus



Wytwarzanie jonów atomowych Mg+



Chłodzenie translacyjne i krystalizacja





Jony Mg⁺ są chłodzone dopplerowsko za pomocą wiązek lasera 280 nm na przejściu $3s^2S_{1/2}$ - $3p^2P_{3/2}$.

Fluorescencja 280 nm jest rejestrowana za pomocą kamery CCD wyposażonej we wzmacniacz obrazu z płytką mikrokanałową.

Wytwarzanie jonów MgH⁺ w procesie fotoasocjacji

$Mg^+ + H_2 \rightarrow MgH^+ + H$

Reakcja jest energetycznie wzbroniona, brakuje około 2.5 eV.

Energia wzbudzenia jonu Mg⁺ do stanu $3p^2P_{3/2}$ wynosi 4.43 eV. Reakcja jest więc możliwa jeżeli jon Mg⁺ znajduje się w stanie wzbudzonym.

$$Mg^{+} + \hbar\omega + H_{2} \rightarrow (Mg^{+})^{*} + H_{2} \rightarrow$$

 \rightarrow MgH ' + H

Chłodzenie pośrednie i formowanie kryształu z dwoma rodzajami jonów



Przejścia między stanami rotacyjnymi

- Zderzenia z drobinami gazu
- Oddziaływanie z promieniowaniem cieplnym elementów aparatury
- Oddziaływanie z promieniowaniem laserowym 6215 nm



P. Staanum, K. Højbjerre, P. Skyt, A. Hansen, M. Drewsen, Nature Physics **6** (2010) 271-274

Wydajność metod optycznych i stosowania środowiska kriogenicznego



Resonance Enhanced Multi-Photon Dissociation (REMPD)



P. Staanum, K. Højbjerre, P. Skyt, A. Hansen, M. Drewsen, Nature Physics **6** (2010) 271-274

Impulsy powtarzane z częstotliwością 10 Hz. Trzykrotne impulsy (ze względu na skończoną wydajność).



Pomiar ubytku jonów molekularnych MgH⁺ w krysztale







Ze zdjęcia odczytywana jest objętość ciemnej części kryształu. Obsadzenie stanu *J* jest mierzone poprzez obserwację ubytku tej objętości:

 $Drop = \frac{V_{before} - V_{after}}{V_{before}}$

Badanie stanu równowagi – procedura pomiarowa



P. Staanum, K. Højbjerre, P. Skyt, A. Hansen, M. Drewsen, Nature Physics 6 (2010) 271-274

Badanie dynamiki osiągania stanu równowagi

Δt

160

35



O. O. Versolato, M. Schwarz, A. K. Hansen, A. D. Gingell, A. Windberger, <u>Ł. Kłosowski</u>, J. Ullrich, F. Jensen, J. R. Crespo López-Urrutia, and M. Drewsen, Phys. Rev. Lett. 111 (2013) 053002

Eksperyment z pojedynczym jonem













Rezonansowy pomiar masy jonu molekularnego



$$\omega^{2} = \left(1 + \frac{m_{1}}{m_{2}} - \sqrt{1 - \frac{m_{1}}{m_{2}} + \left(\frac{m_{1}}{m_{2}}\right)^{2}}\right) \cdot \omega_{1}^{2}$$



Przykładane jest dodatkowe napięcie przemienne do jednej strony pułapki: $V_0 = 100 \text{ mV}$ f = 30 kHz



Przykład innego zastosowania: sekwencyjna fotodysocjacja, (K. Højbjerre, PhD thesis, Aarhus 2009)



Badanie prawdopodobieństw obsadzeń stanów rotacyjnych









Ostateczny cel – wszystkie jony w stanie podstawowym



Ostateczny cel – wszystkie jony w stanie podstawowym



Ostateczny cel – wszystkie jony w stanie podstawowym



Chłodzenie gazem buforowym

- Chłodzenie optyczne może okazać się niemożliwe dla wielu rodzajów jonów (bardziej złożona struktura, molekuły niepolarne)
- Szukamy bardziej uniwersalnego sposobu chłodzenia
- Jako gaz buforowy najwygodniejszy do zastosowania jest hel – niska temperatura skraplania, wysokie energie wzbudzenia i jonizacji
- Udało się schłodzić jony MgH⁺ do temperatury poniżej 8 K, co jest najniższą dotychczas uzyskana temperaturą dla ruchu rotacyjnego jonów molekularnych
- Eksperyment opisano w publikacji: A. K. Hansen, O. O. Versolato, <u>Ł. Kłosowski</u>, S. B. Christensen, A. Gingell, M. Schwarz, A. Windberger, J. Ullrich, J. R. Crespo Lopez-Urrutia, M. Drewsen, *Nature* 508 (03.04.2014) 76-79



Podstawowe pytania

- Jaka jest średnia energia zderzeń atom-jon w pułapce?
- Jaki jest rozkład statystyczny tej energii?
- Jak energia zderzenia zależy od warunków eksperymentu?
- Jak rozkład energii zderzeń wpływa na rozkład statystyczny stanów rotacyjnych jonu?
- Czy możliwa jest kontrola temperatury spułapkowanych jonów?

Statystyczny rozkład prędkości zderzeń



Średnia energia (temperatura) zderzenia jon-atom

W układzie środka masy:

$$T_{coll} = \frac{25}{25+4} T_{He} + \frac{2}{3k_B} \frac{4}{(25+4)} E_{avg}$$

$$E_{\rm avg} = \frac{(2b^2 + 3t^2)}{20} \frac{e^2 U_{\rm rf}^2}{\omega_{\rm rf}^2 r_0^4 m}$$

Fundamentalne pytania:

Jaka jest zależność między T_{coll} a T_{rot} ? $T_{coll} = T_{rot}$?

Jaki jest rozkład obsadzeń stanów rotacyjnych przy nieboltzmannowskim rozkładzie energii zderzeń?



Obserwowane stany rotacyjne w zależności od geometrii kryształu





Eksperyment w KL FAMO w Toruniu

- Jony molekularne chłodzone translacyjnie za pośrednictwem jonów wapnia (masa 40 lub 44)
- Szeroki wybór jonów molekularnych (masy z zakresu od 20 do 100), zaczynając od CO₂⁺ (masa 44)
- Jonizacja w zderzeniach z elektronami
- Grant NCN na lata 2015-2018
- Poszukiwani doktoranci !!!



Kryształ wieloskładnikowy





Spodziewane rezultaty

- Otrzymanie schłodzonego zespołu jonów molekularnych o kontrolowanym składzie
- Przygotowanie do badań spektroskopowych takiego zespołu
- Metoda pomiaru przekroju czynnego na jonizację z zastosowaniem pułapki zasilanej napięciem impulsowym
- Badanie właściwości kryształu kulombowskiego o składnikach ze zbliżoną masą (np. CO_2 i ⁴⁴Ca)

Rys. Alex Gingell 2014