2010/8/9 Fundamental Physics using Atoms

## 極低温SrLi極性分子を用いた 電子EDM探索の可能性





## 原子集団のディッケ状態と その応用



## Outline

- ・原子気体BECの作り方、観測法
- BECにおける超放射レイリー散乱
- Dicke状態による超放射の説明
- 熱的原子集団における超放射散乱
- BECの超放射 (ディッケ状態)を利用した光パ ルスの多重保存

やり残した

## Rb原子ボース凝縮体生成装置@駒場





## BEC相転移の確認(吸収イメージング法)





# **BEC Phase Transition**

(52-ms time-of-flight absorption images)

thermal cloud at Tcbimodal (thermal + BEC)Pure BEC $T_{\rm C} = 500 \text{ nK}$  $N = 1 \text{ x } 10^7$  $N_0 = 2 \text{ x } 10^6$ 

 $2mm \\ \nu_{rf} = 1.24 \text{ MHz}$ 



 $v_{\rm rf} = 1.16 \text{ MHz}$ 

# Comparison between ordinary and superradiant emission



Fig. 1. Comparison between the general characteristics of ordinary fluorescence and superradiance experiments. (a) Ordinary spontaneous emission is essentially isotropic with an exponentially decaying intensity (time constant  $\tau_{sp}$ ). (b) Superradiance is anisotropic with an emission occurring in a short burst of duration  $\sim \tau_{sp}/N$ .

From M. Gross and S. Haroche, Phys. Rep. 93, 301 (1982)

## N-atom spontaneous emission

N-atom system N spin-1/2 system with the total spin J = N/2 (assumption: *Indiscernability* of the atoms with respect to photon emission)

R. H. Dicke, Phys. Rev. 93, 99 (1954)

Spontaneous emission rate of the N-atom system:  $\Gamma_N = \Gamma \langle J, M \mid J_+ J_- \mid J, M \rangle$  $= \Gamma (J + M) (J - M + 1)$  $= \Gamma N_e (N_g + 1)$ 

Enhancement by the number of photons already emitted





# BECにおける 超放射レイリー散乱



D. Schneble, Y.T., M. Boyd, E. W. Streed, D. E. Pritchard, and W. Ketterle, Science 300, 475 (2003)

## Rayleigh scattering in a Rb BEC



D. Schneble, Y.T., M. Boyd, E. W. Streed, D. E. Pritchard, and W. Ketterle, Science 300, 475 (2003)

### Semiclassical interpretation of superradiance Recoiling atom Bragg scattering Spontaneous of pump light $q \in$ $N_{q} = 1$ BEC emission $N_0$ Pump light Two recoiling atoms Bragg scattering of $N_{q} = 2$ pump light ... goes on

The rate of light scattering is enhanced by the number of recoiling atoms

 $N_a \propto N_0 N_a$ 

**Amplification of matter-wave** 

## 原子波増幅 (超放射)はフェルミオン でも熱的原子でも起こる

VOLUME 86, NUMBER 19

PHYSICAL REVIEW LETTERS

7 May 2001

#### **Does Matter Wave Amplification Work for Fermions?**

Wolfgang Ketterle and Shin Inouye Department of Physics and Research Laboratory of Electronics, Massachusetts Institute of Technology, Cambridge, Massachusetts 02139 (Received 16 August 2000)

We discuss the relationship between bosonic stimulation, density fluctuations, and matter wave gratings. It is shown that enhanced stimulated scattering, matter wave amplification, and atomic four-wave mixing do not require macroscopic occupation of a single quantum state. These processes are in principle possible for fermionic or nondegenerate samples, if they are prepared in a cooperative state. In practice, there are limitations due to short coherence times.



PRL 94, 083602 (2005)

PHYSICAL REVIEW LETTERS

week ending 4 MARCH 2005

#### Superradiant Light Scattering from Thermal Atomic Vapors

Yutaka Yoshikawa,\* Yoshio Torii, and Takahiro Kuga Institute of Physics, University of Tokyo, 3-8-1, Meguro-ku, Komaba, Tokyo 153-8902, Japan.

(Received 12 July 2004; published 4 March 2005)

Superradiant light scattering from noncondensed, thermal atomic vapors was experimentally studied. We found that superradiant gain is independent of quantum degeneracy and determined only by the shape of the atomic cloud and a contained number of atoms. Superradiant pump-probe spectroscopy was also developed to measure the atomic correlation function, revealing the Doppler-width-limited coherence time of the thermal gas and sudden buildup of long-lived coherence below the transition temperature.

## Superradiance in a Thermal gas



Y. Yoshikawa, Y. T. and T. Kuga, PRL **94** 083602 (2005)

## Where is the grating?





## How long does the grating survive?



Storage (coherent) time of the grating is limited by the size of the wavepacket

# Storage (coherence) time measurement



## Storage time vs. temperature



# Dicke状態の応用 単一光子の保存と再生

# Writing, storing, and reading of a single photon



# Motivation: DLCZ protocol (long distance quantum network)



Detection of a forward-scattered photon results in the excitation of the symmetric collective mode defined by



#### Box 1

#### **Collective enhancement**

Long-lived excitations in atomic ensembles can be viewed as waves of excited spins. We are here particularly interested in the symmetric spin wave mode *S*. For a simple demonstration of collective enhancement, we assume that the atoms are placed in a low-finesse ring cavity<sup>25</sup>, with a relevant cavity mode corresponding to forward-scattered Stokes radiation. The cavity-free case corresponds to the limit where the finesse tends to 1 (ref. 17). The interaction between the forward-scattered light mode and the atoms is described by the hamiltonian

$$H = \hbar \left( \sqrt{N_s} \Omega g_c / \Delta \right) S^\dagger b^\dagger + \text{h.c.}$$

where *h.c.* is the hermitian conjugation,  $b^{\dagger}$  is the creation operator for cavity photons,  $\Omega$  is the laser Rabi frequency, and  $g_c$  the atom–field coupling constant. In addition to coherent evolution, the photonic field

L.-M. Duan, M. D. Lukin, J. I. Cirac, and P. Zoller, Nature. 414, 413 (2001)

# 前方ラマン散乱と誘導2光子放出



# BECを用いた単一光子の保存と再生



# 予備実験: BECを用いた光パルスの保存と再生



Y. Yoshikawa, K. Nakayama, Y. T. and T. Kuga, Phys. Rev. Lett. **99**, 220407 (2007). 2010/8/9 Fundamental Physics using Atoms

## 極低温SrLi極性分子を用いた 電子EDM探索の可能性



## 電子EDM探索



これ以下の感度で 測定しなければならない





電場による遷移周波数のシフト**d** =  $\frac{2\Delta U}{\hbar} = \frac{2Rd_e}{\hbar} \frac{F}{F} \cdot E$ 



## ラムゼー共鳴法



# 原子泉方式セシウム原子時計





http://www.aist.go.jp/aist\_j/press\_release/pr2003/pr20030609/pr20030609.html

# 原子泉を用いたラムゼーフリンジ

 $|F=3,m=0\rangle$  to  $|F=4,m=0\rangle$ 



http://physics.nist.gov/TechAct.Archive/TechAct.98/Div847/div847h.html

## ラムゼー共鳴法の周波数弁別感度









極性分子における有効電場(内部電場)

内部電場が発生する。



T:積算時間

## 分子の有効電場

		理論値		実験中	
	Species: state	E <sub>eff</sub> (GV/cm)	lifetime		
ー 基底状態の 分子	BaF : $X^2\Sigma^+$ YbF : $X^2\Sigma^+$ PbF : $X^2\Sigma^+$ HgF : $X^2\Sigma^+$	7.4 26 -29 99	基底 基底 基底 基底	Sussex	 │ 分子ビーム
準安定状態の 分子	PbO : $a(1) {}^{3}\Sigma^{+}$ ThO : $a {}^{3}\Delta^{+}$	26 100	80 <b>m</b> s 1 ms	Yale, Harvard Harvard	
分子イオン	HfF <sup>+</sup> : $^{3}\Delta^{+}$	10	1 s	JILA	Ion Trap



大



## フェッシュバッハ共鳴と分子生成

![](_page_41_Figure_1.jpeg)

2原子の初期状態でのエネルギー (open channel)と、 スピンの異なる状態(closed channel)での 束縛状態エネルギーが等しいとき、共鳴が起こる。

![](_page_41_Figure_3.jpeg)

スピンの異なる状態は、ゼーマンエネルギーの磁場依存性が異なるため、 磁場を用いて∆Eをコントロールでき、ある磁場でエネルギーが等しくなる。 磁場を断熱的に掃引すると、原子状態から分子状態へ移行する。 次世代の電子EDM探索の候補: フェッシュバッハ共鳴により生成された極低温極性分子

![](_page_42_Figure_1.jpeg)

冷却・トラップされた極性分子を準備する方法 現在、極性分子を直接冷却したりトラップするのは難しい(相互作用時間t~1 ms) Fr原子とSr原子を別々にレーザー冷却・トラップ フェッシュバッハ共鳴による分子生成 代トラップ中での分子と電場の相互作用時間t~1 s、極性分子) if 1 GV/ cm, t = 1 s,  $N = 10^5$ ~10<sup>-27</sup> e cm @ 10 s integration ~10<sup>-28</sup> e cm @ 1000 s integration ~10<sup>-29</sup> e cm @ 1 day integration

## Internal electric fields and sensitivity of molecules

	theory		experiment	sensitivity	calculation			
Species: state	E <sub>eff</sub> (GV/cm)	lifetime		(value from paper)	(future plan) @1 day integration			
ground state								
BaF : $X^2\Sigma^+$	7.4	ground						
$\mathrm{YbF}:\mathrm{X}^{2}\Sigma^{+}$	26	ground	Sussex	6 <b>x</b> 10 <sup>-26</sup> e cm	10 <sup>-29</sup> e cm			
$PbF: X^2\Sigma^+$	-29	ground						
HgF : $X^2\Sigma^+$	99	ground						
metastable state	9							
PbO : $a(1) {}^{3}\Sigma^{+}$	26	80 <b>m</b> s	Yale, Harvard	10 <sup>-26</sup> e cm	10 <sup>-29</sup> e cm			
ThO : a ${}^{3}\Delta^{+}$	100	1 ms	Harvard					
molecular ions								
HfF <sup>+</sup> : $^{3}\Delta^{+}$	10	1 s	JILA		10 <sup>-29</sup> e cm			
ultracold molecu	lles							
$FrSr: X^2\Sigma^+$	1-100 ?	ground	Tokyo/Tohoku		10 <sup>-29</sup> - 10 <sup>-31</sup> e cm			

### 極性分子内の有効電場

$$H_{EDM} = -d_e \cdot E_{eff} \qquad E_{eff} \sim (10-100) \times 10^9 \, V_{cm} \times \left(\frac{Z}{80}\right)^3$$

D. DeMille et al., Phys. Rev. A **61**, 052507(2000)

	分子巾 大きし	うの <i>Zが</i> \方の原子	Z	$E_{\rm eff}~({\rm GV/cm})$	実際の分子の計算値
		(Rb	37	1.0 - 10	
		Sr	38	1.1 - 11	
ノーザー	<b>-冷却</b> ≺	Cs	55	3.2 - 32	
		Yb	70	6.7 - 67	YbF 26 GV/cm
		Hg	80	10 - 100	HgF 99 GV/cm
		TÌ	81	10.4 - 104	C
		Pb	82	10.8 - 108	PbF -29 GV/cm, PbO 26 GV/cm
亰	乳北大	Fr	87	12.8 - 128	
		Th	90	14.0 - 140	ThO 100 GV/cm

#### → 相手の原子によって、電場の値は異なる

#### e-EDM探索の極低温分子研究における 国内外の動向 実験が先行している

#### 実験(有効電場の値はまだわかっていない))

FrSr	東北大-東大	Fr, Srのレーザー冷却
YbRb	Düsseldorf	Yb-Rbのphotoassociation
YbLi	京都大、Washington	Yb、Li原子の同時 トラップ

#### 理論の提案

e-EDM探索のために、レーザー冷却された2種類の原子から Photoassociation などを用いて極低温分子を人工的に生成する。

> E. Meyer et al., Phys. Rev. A **80**, 042508(2009)

→ 有効電場を計算する代わりに、分子の双極子モーメントに着目する

## 分子の電気双極子モーメント (理論値)

Electric dipole moments (for vibrational ground state v=0):

molecule	dipole moment [D]	
Li-Na	0.56	МІТ
Li-K	3.6	Max-Planck
Li-Rb	4.2	鳥井研 Tübingen
Li-Cs	5.5	Chicago
Na-K	2.8	
Na-Rb	3.3	
Na-Cs	4.6	
K-Rb	0.6	JILA、東大
K-Cs	1.9	
Rb-Cs	1.2	Innsbruck

他の組み合わせではどうなるのか?

 $1 D = 1 debye = 10^{-18} esu \approx 3.336 \cdot 10^{-30} C \cdot m$ 

M. Aymar and O. Dulieu, J. Chem. Phys., 122, 204302 (2005)

上記の分子では 電子EDMは測定できない →→

### 電気陰性度

#### 電気陰性度の差が大きい原子から成る2原子分子は、 大きな電気双極子モーメントを持つ

族 周期	1	2	3	4	5	6	7	8	9	10	11	12	13	14	15	16	17	18	
1	H 2.20																	He	
2	Li 0.98	Be 1.57											В 2.04	C 2.55	N 3.04	0 3.44	F 3.98	Ne	
3	Na 0.93	Mg 1.31											Al 1.61	Si 1.90	P 2.19	S 2.58	Cl 3.16	Ar	
4	K 0.82	Ca 1.00	Sc 1.36	Ti 1.54	V 1.63	Cr 1.66	Mn 1.55	Fe 1.83	Co 1.88	Ni 1.91	Cu 1.90	Zn 1.65	Ga 1.81	Ge 2.01	As 2.18	Se 2.55	Br 2.96	Kr 3.00	↓ 衝突で 「 不安定
5	Rb 0.82	Sr 0.95	Y 1.22	Zr 1.33	Nb 1.6	Mo 2.16	Тс 1.9	Ru 2.2	Rh 2.28	Pd 2.20	Ag 1.93	Cd 1.69	In 1.78	Sn 1.96	Sb 2.05	Te 2.1	1 2.66	Xe 2.6	
6	Cs 0.79	Ba 0.89	*	Hf 1.3	Та 1.5	W 2.36	Re 1.9	Os 2.2	lr 2.20	Pt 2.28	Au 2.54	Hg 2.00	TI 1.62	Pb 2.33	Bi 2.02	Po 2.0	At 2.2	Rn	
7	Fr 0.7	Ra 0.9	**	Rf	Db	Sg	Bh	Hs	Mt	Ds	Rg	Uub	Uut	Uuq	Uup	Uuh	Uus	Uuo	
ランタノイド	*	La 1.1	Ce 1.12	Pr 1.13	Nd 1.14	Pm 1.13	Sm 1.17	Eu 1.2	Gd 1.2	Tb 1.1	Dy 1.22	Ho 1.23	Er 1.24	Tm 1.25	Yb 1.1	Lu 1.27			
アクチノイド	**	Ac 1.1	Th 1.3	Pa 1.5	U 1.38	Np 1.36	Pu 1.28	Am 1.13	Cm 1.28	Bk 1.3	Cf 1.3	Es 1.3	Fm 1.3	Md 1.3	No 1.3	Lr			

wikipedia

レーザー冷却できている原子

## 電気陰性度の差と電気双極子モーメント

![](_page_48_Figure_1.jpeg)

2段目のレーザー冷却が できている原子)

SrLiのみが電気陰性度の差が負 つまり、他とは逆向きの電気双極子を意味する 強い束縛の分子が期待できる。我々はSrLiの研究を始めた

電気双極子モーメントd (計算値) SrLi 0.34 D

arXiv:1007.1892 [physics.atm-clus] 12 Jul 2010

→ 有効電場の理論値の計算が強く望まれる

#### 2008年 Rb原子BECで世界最大の原子数 10<sup>7</sup>個 実現 (東大 鳥井研)

![](_page_49_Picture_1.jpeg)

![](_page_49_Picture_2.jpeg)

![](_page_49_Picture_3.jpeg)

# Rb BEC $N=10^7$

### Sympathetic cooling

The basic idea of our experimental strategy is to sympathetic cool a small cloud by a large Rb cloud.

![](_page_50_Picture_2.jpeg)

#### Principle of sympathetic cooling:

- species A: evaporatively cooled
- species B: cooled by thermal contact with A

#### In a mixture experiment:

- species A: e.g. <sup>87</sup>Rb
- species B: e.g. <sup>6</sup>Li

![](_page_51_Figure_0.jpeg)

フェッシュバッハ共鳴実験

2008年 Li-K 分子生成に成功 (T = 0.4T<sub>F</sub>) (Max-Planck、ドイツ)

![](_page_52_Figure_2.jpeg)

2009年 Rb原子のフェッシュバッハ共鳴観測 (東大) (T = 200 nK)

![](_page_52_Figure_4.jpeg)

## Li原子のエネルギー準位とレーザー冷却用遷移

![](_page_53_Figure_1.jpeg)

Li原子のレーザー冷却の ためのECLD作製

671nmで発振@70

![](_page_53_Picture_4.jpeg)

まとめ

・極性分子による電子EDM探索	内部電場10 <sup>4</sup> -10 <sup>6</sup> 倍	
・フェッシュバッハ共鳴による分子生成	極低温 トラップ分子	10 <sup>-29</sup> -10 <sup>-31</sup> e cm
電気陰性度と電気双極子モーメント	SrLi分子	
Rb原子との協同冷却	極低温SrとLi原子を生成する	
Li原子のレーザー冷却	ECLD作製	
らr原子のレーザー冷却	(poster 青木)	