### Zsonglőrködés kvantumrészecskékkel Kutatásaink a 2012. évi Nobel díj fényében

#### Domokos Péter

Wigner Fizikai Kutatóközpont, Magyar Tudományos Akadémia

MAFIHE Téli Iskola, ELTE TTK, 2014. február 3., Budapest

# Fázismanipuláció a fény-anyag kölcsönhatásban

### Tartalomjegyzék

- 1. Kölcsönható kvantum részecskék
  - mikrohullámú CQED, Ramsey interferométer
  - Schrödinger-macska állapotok
  - kvantumállapot mérés és preparálás

#### 2. Atomok mozgása fény hatására

- Fabry-Pérot interferométer
- optikai rezonátorok
- hűtés koherens fotonszórással
- Atom-atom kölcsönhatás a sugárzási mezőn keresztül
  - atomok önszerveződése fénykristályba
  - kvantumfázisátalakulás



### Serge Haroche, 1998 Ecole Normale Supérieure



### Kísérleti kvantummechanika, Nobel díj 2012.

#### Egyedi kvantumrendszerek manipulációja

"Serge Haroche and David J. Wineland have independently invented and developed methods for measuring and manipulating individual particles while preserving their quantum-mechanical nature, in ways that were previously thought unattainable."



#### **Kölcsönhatás**

- kétrészecskés rendszer
- kvantumosan koherens csatolás
- kontrollált és megfigyelhető





from www.nobelprize.org

# Rezonátoros kvantumelektrodinamika

#### Szupravezető Nb tükör



#### **Rezonátor**



- $T_{\text{cav}} = 130 ms$  (hideg kell T = 0.8 K)
- $Q = 4.2 \times 10^{10}, \mathcal{F}/\pi = 10^9$  round-trip



- $\omega_A = 51.099 \text{ GHz}, T_{at} = 30 ms$
- hangolhatóság (Stark effektus)
- sebességszelekció, nincs hűtés
- detektálás állapotszelektív ionizációval

### Kísérleti elrendezés

#### Haroche-Raimond group, Lab. Kastler Brossel, ENS Paris)



#### **Jaynes-Cummings model**

$$H_{\rm JC} = \hbar\omega_{\rm C}a^{\dagger}a + \hbar\omega_{\rm A}\sigma_{\rm z} + \hbar\Omega(a^{\dagger}\sigma_{\rm -} + \sigma_{\rm +}a)$$

### **Jaynes-Cummings spectrum**

 $H_{\rm JC} = \hbar\omega_{\rm M}a^{\dagger}a + \hbar\omega_{\rm A}\sigma_z + \hbar\Omega(a^{\dagger}\sigma_{-} + \sigma_{+}a)$ 

#### Felöltöztetett állapotok















# Mi történik, ha a két inga hossza nagyon különböző?

### Nemrezonáns fény-anyag kölcsönhatás



nincs energiacsere, de az energiaszintek eltolódnak

$$H/\hbar = \omega_M a^{\dagger} a + \omega_A \sigma_z + \frac{\Omega^2}{\delta} \left[ |e\rangle \langle e| \otimes (a^{\dagger} a + 1) - |g\rangle \langle g| \otimes a^{\dagger} a \right]$$

- hullámfüggvények fázisa eltolódik a kölcsönhatás következtében
- ► atom → EM mező: törésmutató
- ► EM mező → atom: potenciál

# 

### Hullámfrontosztás Young interferométer

#### Nyalábosztás Michelson interferométer





# Interferométer az elektron hullámfüggvényre

#### Mach-Zehnder



### Ramsey (1989 Nobel díj)



# Fotonmérés elnyelés nélkül



# Fotonszámmérés és preparálás



# Kvantumállapot tervezés





#### Hilbert tér feltérképezése

- [Janszky, Domokos, Ádám, Physical Review A (1993)]: Coherent states on a circle and quantum interference
- [Szabó, Ádám, Janszky, Domokos, Physical Review A (1996)]:
   Construction of quantum states of the radiation field by discrete coherent-state superpositions

# Dekoherencia időfelbontott mérése



#### Statisztikus kvantumfizikai elméletek

- dekoherencia időfelbontott mérése: tesztelhetőség
- kvantumtrajektória módszer (MCWF)
- szemléletes kép + numerikus hatékonyság
- ▶ [Vukics, Janszky, Domokos, J. Phys. B (2005)]  $\Rightarrow$  C++QED

Dekoherencia









# Kvantumállapot stabilizálása visszacsatolással





# Fázismanipuláció a fény-anyag kölcsönhatásban

### Tartalomjegyzék

- 1. Kölcsönható kvantum részecskék
  - mikrohullámú CQED, Ramsey interferométer
  - Schrödinger-macska állapotok
  - kvantumállapot mérés és preparálás
- 2. Atomok mozgása fény hatására (1997 Nobel díj)
  - Fabry-Pérot interferométer
  - optikai rezonátorok
  - hűtés koherens fotonszórással
- Atom-atom kölcsönhatás a sugárzási mezőn keresztül
  - atomok önszerveződése fénykristályba
  - kvantumfázisátalakulás



# **Optikai rezonátoros QED**



### **Fabry-Pérot interferométer**



 $U = U_0 + U_1 + U_2 + \dots$ 

#### Önkonzisztens stacionárius megoldás

$$E_{r} = \sqrt{R}e^{i\theta}E_{in} + i\sqrt{T}E_{cav}'$$

$$E_{cav} = i\sqrt{T}E_{in} + \sqrt{R}e^{-i\theta}E_{cav}'$$

$$E_{cav}' = e^{i\phi}\sqrt{R}e^{i\theta}E_{cav}$$

$$\frac{|E_{cav}|^{2}}{|E_{in}|^{2}} = \left|\frac{i\sqrt{T}}{1 - (1 - T)e^{i\phi}}\right|^{2} = \frac{T^{-1}}{1 + \left(\frac{\mathcal{F}}{\pi}\right)^{2}\sin^{2}\frac{\phi}{2}}$$
Finesse:  $\mathcal{F} = \frac{\pi\sqrt{1 - T}}{T}$ 
Rezonancia  $\leftrightarrow$  módus (Lorentz)

$$n_{\rm cav} = rac{2\kappa j_{
m in}}{(\omega - \omega_{
m v})^2 + \kappa^2}$$

 $\kappa={\it Tc}/{\it 2l}$  ,  $\phi=\omega{\it 2l}/{\it c}$  ,  $j_{
m in}=\epsilon_0|{\it E}_{
m in}|^2{\it cA}/\hbar\omega$ 

### Egyetlen atom detektálása



#### Kérdések

- Hogyan mozog az atom amikor a rezonátorban van?
- Meg lehet-e növelni a kölcsönhatás idejét (csapdázás)?
- Lehet-e az atom zajos mozgását hűteni?

# Erős csatolás atom és módus között



#### Semiclassical model

$$\dot{x} = rac{
ho}{M}$$
  
 $\dot{
ho} = -\hbar U_0 |lpha|^2 \nabla f^2(x) + \xi_{
ho}$ 

$$\dot{\alpha} = \eta - i \left( U_0 f^2(x) - \Delta_C \right) \alpha - \left( \kappa + \Gamma_0 f^2(x) \right) \alpha + \xi_\alpha$$

 $\rightarrow$  force depends not only on the position but also on the velocity  $\implies$  cavity cooling  $\Rightarrow$  + fluctuations needed



#### **Polarizability**

$$\begin{split} U_0 &= -\frac{\omega_{\rm C}}{V} \chi' \approx \frac{g^2}{\Delta_A} \\ \Gamma_0 &= -\frac{\omega_{\rm C}}{V} \chi'' \approx \gamma \frac{g^2}{\Delta_A^2} \end{split}$$

# Atom és mező korrelált mozgása

#### Zajmentes mozgás példa





#### **Sisyphus interpretation**

Cooling can be attributed to the time lag with which the field adapts itself to the momentary position of the atom.



# Atomok optikai hűtése rezonátorban



#### Elmélet

Domokos, Vukics, Ritsch, Phys. Rev. Lett. 2004



#### Nussmann et al, Nature Phys, 2006



# Fázismanipuláció a fény-anyag kölcsönhatásban

#### Tartalomjegyzék

#### 1. Kölcsönható kvantum részecskék

- mikrohullámú CQED, Ramsey interferométer
- Schrödinger-macska állapotok
- kvantumállapot mérés és preparálás

#### 2. Atomok mozgása fény hatására

- Fabry-Pérot interferométer
- optikai rezonátorok
- hűtés koherens fotonszórással

#### Atom-atom kölcsönhatás a sugárzási mezőn keresztül

- atomok önszerveződése fénykristályba
- kvantumfázisátalakulás



# Mágneses-optikai csapda, Bose-Einstein kondenzáció



# Atom-atom coupling I. Cavity pump



#### Significant?

single-atom strong coupling regime

 $g > \kappa, \gamma$ 

• far detuning  $\Delta_A \gg \gamma$ 

$$\frac{g^2}{\Delta_A}\approx U_0>\kappa$$

Many-body enhancement

$$U_0 \longrightarrow N U_0$$

### Atom-atom coupling II. Atom driving



#### Features of the cavity mediated interaction

- radiative  $\implies$  long-range (infinite range)
- not binary  $\implies$  global coupling ( $\propto N$ )
- ▶ cavity radiation field is lossy ⇒ driven open system, out of equilibrium

# Kollektív instabilitás

#### homogén eloszlás



pumpa erősség / hőmérséklet > kritikus érték

 $\downarrow$ 

#### λ-periódikus rend



### Atomok önszerveződése optikai rezonátorban



[Domokos, Ritsch, Phys Rev Lett (2002)]

[Asboth,Domokos,Ritsch,Vukics, PRA (2005)]

➔ nemegyensúlyi fázisátalakulás, globális csatolás

Továbblépés: T = 0 kvantum tartomány, BEC

#### **MIT kísérlet**





Hamburg, Imperial College,... [Arnold, Baden, Barrett, PRL (2012 október)] Self-Organization Threshold Scaling for Thermal Atoms Coupled to a Cavity

### Bose-Einstein kondenzátum optikai rezonátorban

$$H = \omega_C \,\hat{a}^{\dagger} \hat{a} + i\eta (\hat{a}^{\dagger} e^{-i\omega t} - \hat{a} e^{i\omega t}) + \int \hat{\Psi}^{\dagger}(x) \left[ -\frac{\hbar}{2 m} \frac{d^2}{dx^2} + Ng_c \hat{\Psi}^{\dagger}(x) \hat{\Psi}(x) + U_0 \,\hat{a}^{\dagger} \hat{a} \cos^2(kx) + i\eta_t \cos kx (\hat{a}^{\dagger} e^{-i\omega t} - \hat{a} e^{i\omega t}) \right] \hat{\Psi}(x) dx,$$

$$H = \omega_C \,\hat{a}^{\dagger} \hat{a} \cos^2(kx) + i\eta_t \cos kx (\hat{a}^{\dagger} e^{-i\omega t} - \hat{a} e^{i\omega t}) \left[ \hat{\Psi}(x) dx \right],$$

$$H = \omega_C \,\hat{a}^{\dagger} \hat{a} \cos^2(kx) + i\eta_t \cos kx (\hat{a}^{\dagger} e^{-i\omega t} - \hat{a} e^{i\omega t}) \right] \hat{\Psi}(x) dx,$$

$$H = \omega_C \,\hat{a}^{\dagger} \hat{a} + i\eta (\hat{a}^{\dagger} e^{-i\omega t} - \hat{a} e^{i\omega t}) \left[ \hat{\Psi}(x) dx \right],$$

$$H = \omega_C \,\hat{a}^{\dagger} \hat{a} + i\eta (\hat{a}^{\dagger} e^{-i\omega t} - \hat{a} e^{i\omega t}) \left[ \hat{\Psi}(x) dx \right],$$

$$H = \omega_C \,\hat{a}^{\dagger} \hat{a} + i\eta (\hat{a}^{\dagger} e^{-i\omega t} - \hat{a} e^{i\omega t}) \left[ \hat{\Psi}(x) dx \right],$$

$$H = \omega_C \,\hat{a}^{\dagger} \hat{a} + i\eta (\hat{a}^{\dagger} e^{-i\omega t} - \hat{a} e^{i\omega t}) \left[ \hat{\Psi}(x) dx \right],$$

$$H = \omega_C \,\hat{a}^{\dagger} \hat{a} + i\eta (\hat{a}^{\dagger} e^{-i\omega t} - \hat{a} e^{i\omega t}) \left[ \hat{\Psi}(x) dx \right],$$

$$H = \omega_C \,\hat{a}^{\dagger} \hat{a} + i\eta (\hat{a}^{\dagger} e^{-i\omega t} - \hat{a} e^{i\omega t}) \left[ \hat{\Psi}(x) dx \right],$$

$$H = \omega_C \,\hat{a}^{\dagger} \hat{a} + i\eta (\hat{a}^{\dagger} e^{-i\omega t} - \hat{a} e^{i\omega t}) \left[ \hat{\Psi}(x) dx \right],$$

$$H = \omega_C \,\hat{a}^{\dagger} \hat{a} + i\eta (\hat{a}^{\dagger} e^{-i\omega t} - \hat{a} e^{i\omega t}) \left[ \hat{\Psi}(x) dx \right],$$

$$H = \omega_C \,\hat{a}^{\dagger} \hat{a} + i\eta (\hat{a}^{\dagger} e^{-i\omega t} - \hat{a} e^{i\omega t}) \left[ \hat{\Psi}(x) dx \right],$$

$$H = \omega_C \,\hat{a}^{\dagger} \hat{a} + i\eta (\hat{a}^{\dagger} e^{-i\omega t} - \hat{a} e^{i\omega t}) \left[ \hat{\Psi}(x) dx \right],$$

$$H = \omega_C \,\hat{a}^{\dagger} \hat{a} + i\eta (\hat{a}^{\dagger} e^{-i\omega t} - \hat{a} e^{i\omega t}) \left[ \hat{\Psi}(x) dx \right],$$

$$H = \omega_C \,\hat{a}^{\dagger} \hat{a} + i\eta (\hat{a}^{\dagger} e^{-i\omega t} - \hat{a} e^{i\omega t}) \left[ \hat{\Psi}(x) dx \right],$$

$$H = \omega_C \,\hat{a}^{\dagger} \hat{a} + i\eta (\hat{a}^{\dagger} e^{-i\omega t} - \hat{a} e^{i\omega t}) \left[ \hat{\Psi}(x) dx \right],$$



а

$$\frac{d}{dt}\hat{\rho} = -\frac{i}{\hbar} \left[H, \hat{\rho}\right] \\ + \kappa \left(2 \, a \, \hat{\rho} \, a^{\dagger} - a^{\dagger} \, a \, \hat{\rho} - \hat{\rho} \, a^{\dagger} \, a\right)$$

#### **Time scales**

$$\omega_R = \hbar k^2/2m$$
 recoil frequency  
 $\kappa$  cavity resonance  
 $NU_0, N\eta_t$  tunable interaction

two-mode approx

### **Ultracold limit of self-organization**

#### Fourier-expansion of the matter wave

$$g_{c} = 0 \implies N = c_{0}^{\dagger}c_{0} + c_{i}^{\dagger}c_{1} = \text{const}$$

$$\hat{\Psi}(x) = \frac{1}{\sqrt{L}}\hat{c}_{0} + \sqrt{\frac{2}{L}}\hat{c}_{1}\cos kx + \sqrt{\frac{2}{L}}\hat{c}_{2}\cos 2kx + \dots$$

$$\hat{S}_{x} = \frac{1}{2}(c_{i}^{\dagger}c_{0} + c_{0}^{\dagger}c_{i})$$

$$\hat{S}_{y} = \frac{1}{2i}(c_{i}^{\dagger}c_{0} - c_{0}^{\dagger}c_{i})$$

$$\hat{S}_{z} = \frac{1}{2}(c_{i}^{\dagger}c_{i} - c_{0}^{\dagger}c_{0})$$

#### **Realization of the Dicke-model**

$$H/\hbar = -\delta_C a^{\dagger}a + \omega_R \hat{S}_z + iy(a^{\dagger} - a)\hat{S}_x/\sqrt{N} \left( +ua^{\dagger}a\left(\frac{1}{2} + \hat{S}_z/N\right) \right)$$

$$\delta_C = \Delta_C - 2u < 0$$
  
$$u = N U_0 / 4$$
  
$$y = \sqrt{2N} \eta_t$$

 $\omega_{\rm B} = \hbar k^2 / m$ 

tunable parameters  $y_{\rm crit} = \sqrt{-\delta_C \omega_R}$ 

kHz frequency range

### Phase transition – thermodynamic limit



### Experimental mapping of the phase diagram



From: [Baumann, Guerlin, Brennecke, Esslinger, Nature (2010)]

First calculated: [Nagy, Szirmai, Domokos, EPJD (2008)]

# Konklúzió

- hullámfüggvény (elektrodinamika, kvantummechanika, ...)
- fázis
- fázismanipuláció eszköze: interferométerek
   SPECIK:
- Rezonátoros kvantumelektrodinamika
- Semleges atomok lézeres hűtése és csapdázása

# Kvantummérés Lendület csoport

