بسم الله الرحمن الرحيم

اولین دوره مدرسه فناوری های کوانتومی: رایانه کوانتومی مبتنی بر مدارات ابررسانایی دانشگاه خوارزمی پدیدههای کوانتومی در مدارات ابررسانایی محسن اكبري بهمن ۲+۱۴ مركز تحقيقات فناورىهاى كوانتومى ايران Kharazmi University

Contents

Energy-Level Quantization *I*. **II.** Vacuum Rabi oscillation **III.** Selection rulles IV. Nonlinearity in a cavity QED system V. Mollow triplet VI. Autler-Townes splitting VII.Electromagnetically induced transparency VIII. STIRAP IX. Generating single photons on demand X. Sideband transition XI. Squeezed states



جفتشدگی بین نور و ماده

توصیف شهودی برهمکنش بین نور و ماده به عنوان یک سری فرآیندهای اساسی که در آن یک فوتون توسط توزیع بارها جذب، گسیل یا پراکنده می شود، اساساً به مقدار کوچک ثابت ساختار ظریف 1/137 ≈ ۵ بستگی دارد. از آنجایی که ۵ پارامتر بدون بعد طبیعی است که در یک رفتار اختلالی الکترودینامیک کوانتومی پدیدار می شود، مقدار کوچک آن اجازه می دهد تا بیشتر دینامیک کوانتومی میدان الکترومغناطیسی را تنها با در نظر گرفتن فرآیندهای مرتبه اول (جذب، انتشار) یا مرتبه دوم (پراکندگی) توصیف کنیم. در حالی که مقدار ۵ توسط طبیعت ثابت است، پورسل در سال ۱۹۴۶ کشف کرد که قدرت برهمکنش یک گسیلنده نور را می توان با مهندسی محیط الکترومغناطیسی آن افزایش یا سرکوب کرد.



Cavity QED

Cavity quantum electrodynamics (Cavity QED)

برهم کنش یک اتم با یک میدان الکترومغناطیسی کوانتیزه شده در درون یک کاواک موضوع

Traditional form... E_d g ω_d K K K K K C_d - driving field χ M_d - driving frequency g - coupling K - cavity decay χ - spontaneous atomic decay







گسسته بودن سطوح انرژی - اتم طبیعی



Saturation of escape rate

Energy level quantization







J. M. Martinis, M. H. Devoret, et al. PRB 35, 4682 (1987)





یک میدان الکترومغناطیسی کوانتیزه می تواند در درون یک کاواک ریز، به صورت همدوس با یک سیستم دو ترازی تبادل انرژی داشته باشد. به این فرآیند مبادله، نوسان رابی گفته میشود. به فرکانس تبادل انرژی بین میدان و ماده، فرکانس رابی گفته میشود.

Cavity Quantum ElectroDynamics





Nonlinear response of the vacuum Rabi splitting

dressing of dressed states



vacuum Rabi splitting برخلاف تصور خیلی ها، یک پدیده ذاتا کوانتومی نیست. در مقاله ۱۹۹۰ نشا ن داده شده که یک نظریه کاملا کلاسیک می تواند این اجتناب از برخورد را توجیه کند.

Y. Zhu, et al, *Physical Review Letters* **64**, 2499–2502 (1990).





- **در اتم های طبیعی، حالت الکترونیکی در هر حالت مداری دارای تقارن پاریته کاملاً تعریف شده، زوج یا فرد است.**
- تحت تقریب دوقطبی، برهمکنش همیلتونی بین اتم و میدان الکتریکی وابسته به زمان دارای پاریته فرد است. بنابراین، برای داشتن یک عنصر ماتریس گذار دوقطبی غیر صفر، باید یک تغییر پاریته بین حالت اولیه و نهایی، علاوه بر محدودیتهای روی اعداد کوانتومی سمتی و مغناطیسی حالتهای الکترونیکی وجود داشته باشد.
 - قانون گذار اپتیکی تنها وجود سه نوع سامانه اتمی سه ترازه را مجاز میداند:



▪ هیچ گذار دوقطبی بین حالت های الکترونیکی با پاریته یکسان مجاز نیست. با این حال، قوانین انتخاب برای اتم های مصنوعی ابررسانا متفاوت است. به عنوان مثال، در تقریب دوقطبی، برهمکنش همیلتونی بین یک مدار کیوبیت شار و یک میدان مغناطیسی وابسته به زمان، پاریته مشخصی ندارد، مگر در نقطهای با شار مغناطیسی ساکن، که در آن ⊕ شار مغناطیسی ساکن اعمال شده به حلقه و ⊕ کوانتوم شار مغناطیسی است. در این مقدار شار خاص، برهمکنش هامیلتونی دارای پاریته فرد است.

$$f \equiv \Phi/\Phi_0 = \frac{1}{2^2}$$











$$H = \frac{q^2}{2C_J} + \frac{\phi^2}{2L} - E_J \cos\left[\frac{2e}{\hbar}\left(\phi - \Phi_{\text{ext}}\right)\right]$$

مدار ابررسانا به عنوان یک اتم مصنوعی حلقوی عمل می کند، جایی که فرآیندهای یک و دو فوتون می توانند همزمان وجود داشته باشند. در این تبدیلهای فرکانس، همه انتقالها فقط شامل فرآیندهای خطی میشوند. این در تضاد شدید با تبدیل فرکانس مرسوم در اپتیک غیرخطی است، جایی که یک محیط غیرخطی استفاده میشود و اثر غیرخطی تبدیل فرکانس فوتونها را تسهیل میکند.



Deppe, F. et al. Two-photon probe of the Jaynes-Cummings model and controlled symmetry breaking in circuit QED. Nature Phys. 4, 686–691 (2008).

de Groot, P. C. et al. Selective darkening of degenerate transitions demonstrated with two superconducting quantum bits. Nature Phys. 6, 763–766 (2010).





Mollow triplet



Mollow triplet



کیوبیت باری (ترانسمون)

M. Baur, et al, Measurement of Autler-Townes and Mollow transitions in a strongly driven superconducting qubit, Phys. Rev. Lett. 102 (2009)

O. Astafiev, et al, Resonance fluorescence of a single artificial atom, Science 327 (2010)



کیوبیت شاری



Autler–Townes doublet or ac Stark effect





Optical EIT

Circuit EIT















 $-\Omega_c/2 \begin{array}{c} 0 & \Omega_c/2 \\ \Delta_p \end{array}$



EIT



· غیر از ساختار لامبدا اتمی، مشاهده پدیده EIT در ساختار مثلثی اتم مصنوعی ابررسانایی نیز مشاهده شده و پنجره شفافیت بین دو باند جذب و تقویت ساندویچ میشود.



K. V. R. M. Murali, Z. Dutton, W. D. Oliver, D. S. Crankshaw, and T. P. Orlando, Phys. Rev. Lett. 93, 087003 s2004d



گذار آدیاباتیک رامان تحریک شده

گذار آدیاباتیک رامان تحریک شده **(STIRAP)** یک پروتکل پرکاربرد برای تحقق کنترل کوانتومی با وفاداری بالا و قوی در سیستم های کوانتومی مختلف است، کنترل همدوس انتقال جمعیت از یک حالت اولیه به یک حالت هدف و ایجاد یک برهم نهی همدوس دلخواه بین دو حالت.



Time

مرکز تحقیقات فناوریهای کوانتومی ایران



گذار آدیاباتیک رامان تحریک شده برای کیوبیت ترانسمون و کیوبیت فازی در سال ۲۰۱۶ انجام شد که صداقت ۸۰ و ۹۶ درصدی انتقال بین دو تراز بدست آمد. در این آزمایشات ویژگیهای: عدم حساسیت نسبت به واکوکی تک-فوتون، شکل پالس و احتمال رخداد فرآیند معکوس، ثابت شده است.

$$|g0
angle \stackrel{\pi}{\rightarrow} (|g0
angle + |e0
angle) / \sqrt{2} \stackrel{\text{STIRAP}}{\rightarrow} (|g0
angle + |g1
angle) / \sqrt{2}.$$
 In the set of the set

گذار آدیاباتیک رامان تحریک شده برای ک<mark>یوبیت ا</mark>بررسانایی، طولانی بودن بازه زمانی انجام گذار آدیاباتیک است.





A schematic of the pulse sequence for creating Fock states using STIRAP

Single photon generation

- 5.8 5.6 Frequency (GHz) 2.5 2 2 2 2 2 2 cavity **‡** *K* cavity 4.8 4.6 0 0.2 0.6 0.4 0.8 В $|\text{IN}\rangle = \left[\alpha |\downarrow\rangle + \beta |\uparrow\rangle \right] |0\rangle$ $|\text{OUT}\rangle = |\downarrow\rangle [\alpha + \beta a^{\dagger}]|0\rangle$
- چرا تولید تک-فوتون؟ به علت برقراری ارتباط کوانتومی بین دو یا چند رایانه کوانتومی به طوری که حالت کوانتومی در این ارتباط حفظ گردد.
 - هنگامی که یک اتم یا کیوبیت با قدرت با یک کاواک جفت می شود، نرخ گسیل خود به خودی مد خروجی کاواک افزایش می یابد، فرآیندی که به عنوان اثر پورسل شناخته می شود. از این اثر برای ساخت یک منبع تک فوتون استفاده می شود.
 - با انجام توموگرافی هم کیوبیت و هم فوتون های ساطع شده، مشاهده شده که فاز کوانتومی و دامنه در طی گسیل منتقل می شوند.



Intrinsic non-radiative decay rate

Cavity enhanced decay rate



Houck, A. A. et al. Generating single microwave photons in a circuit. Nature 449, 328–331 (2007)

Transferring quantum information between two stationary qubits via a cavity







Antibunching

A comparison between different light sources:



Hanbury-Brown Twiss



Bozyigit, D., Lang, C., Steffen, L. *et al.* Antibunching of microwave-frequency photons observed in correlation measurements using linear detectors. *Nature Phys* **7**, 154–158 (2011).



Sideband Transition- Entanglement between a qubit and the resonator

گذار باند جانبی در تحقق درهم تنیدگی کیوبیت-فوتون و <mark>کیوبیت-کیوبیت در معماری الکترودینامیک کوانتومی مدار برای پردازش</mark> اطلاعات کوانتومی مهم است.

گذار باندجانبی دو-فوتونی برای تحقق عملیات گیتهای غیرموضعی در مجموعهای از کیوبیتها همراه با یک کاواک ضروری است.



J. Raimond, M. Brune, and S. Haroche, Rev. Mod. Phys, 73, 565 (2001)



Squeezed states



- حالات چلانده
- مدارات ابررسانایی به این دو علت که غیرخطیت آنها قابل تنظیم است و همچنین میرایی کمی دارند، به عنوان منابع مطلوبی برای حالات چلانده هستند.
 - مهمترین این منابع، تقویت کننده پارامتریک جوزفسون است.
- در مدارات ابررسانایی، حالات چلانده باعث کم شدن فروافت تابشی کیوبیت ها، افزایش صداقت در خوانش پاشنده کیوبیت و بهبود تولید درهم تنیدگی میشوند.



حالات چلانده

جابجاییهای فرکانس آهسته و سریع به صورت مکرر میتواند حالتهای چلانده را در یک نوسانگر ابررسانا غیرخطی ایجاد کند، در نتیجه نوسانات دامنه (فاز) نوسانگر را در جهات خاصی در فضای فاز، که با فرکانس نوسانگر پایه میچرخند، سرکوب میکند. با استفاده از این کاهش نویز، اندازه گیری دامنه (فاز) این نوسان سازها می تواند به حساسیتی کمتر از حد کوانتومی استاندارد یا حداقل زیر سطح حرارتی برسد.

$$H(0) = (\omega_0/2)(a_0^{\dagger}a_0 + a_0a_0^{\dagger}) \qquad \omega_0 \rightarrow \omega$$

$$H(t) = H_0 + \frac{\omega(t)^2 - \omega_0^2}{4\omega(t)}(a_0^{\dagger}a_0 + a_0a_0^{\dagger} + a_0^{\dagger^2} + a_0^2)$$

$$-i\frac{\dot{\omega}(t)}{\omega(t)}(a_0^{\dagger^2} - a_0^2).$$
Liouville equation

A.M. Zagoskin, E. Il'ichev, M.W. McCutcheon, J.F. Young, F. Nori, Controlled generation of squeezed states of microwave radiation in a superconducting resonant circuit, Phys. Rev. Lett. 101 (2008) 253602.



پدیدههای کوانتومی دیگر

- Quantum Zeno effect
- Lamb Shift
- Lasing without population inversion
- Superradiance
- Photon blockade
- Quantum jumps
- Sisyphus cooling
- Coherent population trapping





