Динамическое сжатие экситонполяритонных конденсатов в полупроводниковых микрорезонаторах

В. Д. Кулаковский, С. С. Гаврилов и Н. А. Гиппиус

ИФТТ РАН, Черноголовка

• Planar microcavity with a few quantum wells embedded in the maxima of an electric field in the active layer



Концентрация поляритонов с любым импульсом **k** может быть возбуждена и измерена независимо путем выбора углов возбуждения и наблюдения $\Phi = k = \omega/c \sin \Phi$.

Введение

The generated state of LP system under resonant excitation depends on the pulse duration and aperture

The long pulse with $\Delta E < 0.05 \text{ meV}$ and small aperture ($\Delta \phi < 1-2^{\circ}$) generates the LP system at ω_p with small Δk . The system demonstrate multistability behavior.

The short laser pulses with $\Delta E \sim 1-3$ meV and small aperture ($\Delta \phi < 1-2^{\circ}$) generate the LP condensate at $k\sim 0$ whose density and blueshift increase with pump intensity.

The short laser pulses with $\Delta E \sim 1-3$ meV and large aperture ($\Delta \phi > 10-15^{\circ}$) generate the LP system in a wide k range.







Цель - исследовать возможность резонансного возбуждения поляритонной системы в состоянии, обеспечивающем ее динамическое сжатие в основное состояние конденсата на дне поляритонной зоны после окончания импульса.

Идея – использовать для резонансной накачки поляритонов сходящийся лазерный луч и расположить MP до фокуса: В этом случае все возбуждаемые поляритоны должны двигаться к центру пятна.



Режим фотовозбуждения

Возбуждение гауссовым пучком в широкой области к

$$\hbar\omega_p = E_{\rm LP}(k=0) + 0.2$$
 мэВ
 $2\theta = 28^{\circ}$



Когерентный лазерный луч возбуждает когерентную поляритонную систему с широким набором квазиимпульсов

Гауссов пучок

$$E(r, z) = \frac{w_0}{w(z)} e^{-i\omega_0 t + ikz - i\phi(z)} e^{-(1/w^2(z) - ik/2R(z))r^2},$$

$$\Theta = 2\theta$$

$$\theta - \text{угол дифракции основной моды}$$

 $w_0 = \lambda/\pi \operatorname{tg} \theta$. минимальный радиус гауссова пучка

 $w(z) = w_0 [1 + (\lambda z / \pi w_0^2)^2]^{1/2}$

 $R(z) = z [1 + (\pi w_0^2 / \lambda z)^2]$ - радиус кривизны волнового фронта

 $\phi(z) = \arctan(\lambda z / \pi w_0^2)$ – разность фаз между лазерным пучком и плоской волной той же частоты,

Модель и параметры

Скалярное уравнение Гросса–Питаевского

$$i\hbar d\psi/dt = (E_{LP} - i\gamma + \alpha\psi^*\psi)\psi + f,$$

$$f \sim E(r, z) = \frac{w_0}{w(z)} e^{-i\omega_0 t + ikz - i\phi(z)} e^{-(1/w^2(z) - ik/2R(z))r^2}$$



$$\hbar \omega_p = E_{\rm LP}(k=0) + 0.2$$
 мэВ
 $2\theta = 28^{\circ}$
z= -250 мкм => диаметр пятна D = 100 мкм

Динамика поляритонной системы очень малой плотности



Изменение динамика поляритонной системы с ростом накачки





В области перетяжки

- * Δk уменьшается, Δr растет с увеличением накачки
- •** $\Delta k \Delta r \sim const \sim 6$, т.е. соответствует когерентному излучателю.
- •*** в г-пространстве распределение имеет плоскую вершину и
- •резкие края

После перетяжки в течение нескольких пс нет ожидаемых

- * расплывания конденсата и монотонного увеличения ∆r и
- ** соответствующего уменьшения Δk

Динамика поляритонной системы при P=0.001



Динамика спектра излучения поляритонов





$$t=0: = /2m$$
 $E = *n$

t=14 πc
$$E=\alpha/2*n^2 = *n$$

 $\mu=\alpha n=2$!!!!

Introduction



Скачок в величине квазиимпульса на границе конденсата ведет к отражению поляритонов на границе и сохранению плотности конденсата в центре.

Утекание поляритонов происходит с границы – где ∆k велико благодаря большому градиенту плотности.

Возбуждение в области k>0





Результаты

 Найден режим резонансного возбуждения поляритонной системы, обеспечивающий ее динамическое сжатие в основное состояние конденсата после окончания импульса

U

• исследованы свойства поляритонного конденсата в этом режиме

Спасибо за внимание