

# *Фазовые переходы, симметрия и ее нарушение*

## 1. Простые примеры:

- Аммиак и инверсия
- Кристаллическая решетка
- Магниты: масса способов устроить ЖИЗНЬ СПИНОВ как им хочется
- Сверхтекучий гелий и сверхпроводимость: что общего у куска свинца и банки с гелием ?

# Теоретическая физика и иерархическая структура науки

Что такое «фундаментальные  
проблемы» ?

По мотивам статьи P.W.Anderson  
«More is different», “*Science*”, 1972

[http://www.sccs.swarthmore.edu/users/08/bblonder/phys120/docs/  
anderson.pdf](http://www.sccs.swarthmore.edu/users/08/bblonder/phys120/docs/anderson.pdf)

# P.W.Anderson, “More is different”

according to the idea: The elementary entities of science X obey the laws of science Y.

X

solid state or  
many-body physics  
chemistry  
molecular biology  
cell biology  
•  
•  
•  
psychology  
social sciences

Y

elementary particle  
physics  
many-body physics  
chemistry  
molecular biology  
•  
•  
•  
physiology  
psychology

# Что происходит при переходе от «несколько» к «очень много» ?

P.W.Anderson «More is different», “*Science*”, 1972  
<http://www.sccs.swarthmore.edu/users/08/bblonder/phys120/docs/anderson.pdf>

Есть 3 главные группы явлений:

Первая: хорошо исследованные  
«обычные» фазовые переходы

Вторая : системы с «памятью», т.е.  
нарушенной эргодичностью

Третья: системы с квантовым  
топологическим порядком

# Общее свойство:

Нарушение симметрии ведёт к увеличению «степени упорядоченности» - т.е. к уменьшению ЭНТРОПИИ

При  $T=0$  энтропия = 0:  
«теорема Нернста» или  
3-й закон термодинамики

## 2. Нарушение «однородности времени»

- Стёкла и «спиновые стёкла»
- Модели ассоциативной памяти
- Алгоритмы оптимизации
- Проблема генетического кода

Здесь труднее говорить о «порядке» и энтропии:  
неравновесные системы

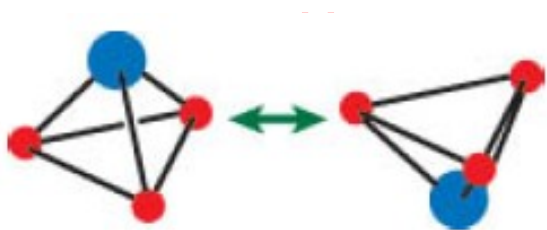
### 3. Квантовый «скрытый порядок»

- Вопрос: может ли так быть, что энтропия = 0, без нарушения симметрии ?
- Ответ: да. Это бывает в системах, называемых

#### «СПИНОВЫЕ ЖИДКОСТИ»

Здесь, если и есть какое-то нарушение симметрии, его очень трудно выявить - что полезно для создания *квантового компьютера*

# Туннелирование и нарушение симметрии



переходов  $f = 24$  ГГц

*Нет дипольного момента !*

**Истинное основное состояние молекулы аммиака:**

$(|+\rangle + |-\rangle)/\sqrt{2}$  Оно симметрично

• **Состояние**  $(|+\rangle - |-\rangle)/\sqrt{2}$  **имеет энергию выше**

• **на**  $E = hf \approx 0.1$  мэВ

**Заменим Н на D (дейтерий) или на Т (тритий). Что изменится ?**

$f_D = 1.6$  ГГц       $f_T = 0.3$  ГГц

молекула  $\text{PF}_3$  *вообще не осциллирует !?! Диполь!*



# Где и как проходит граница между «квантовым» и «классическим» ?

Все решает «добротность»  $\Omega / \Gamma$   
осциллятора  $X(t) = \cos(\Omega t) \exp(-\Gamma t)$

коэффициент затухания  $\Gamma$  определяется связью с «резервуаром» -  
то есть со всем внешним – по отношению к молекуле - миром

**А. Leggett и др. 1981 - начало  
количественной теории  
квантово-классического перехода**

*«Большая» система классична и ее состояние может  
нарушить симметрию уравнений движения*

# Кристаллическая решетка: нарушение симметрии по сдвигу

Остался ли «след» от этой  
«спонтанно нарушенной» симметрии ?

- Да! появилась лишняя «мягкая мода» - поперечный звук. Так *всегда* бывает при спонтанном нарушении непрерывной симметрии ( «теорема Голдстоуна»,  $\approx 1965$  )

Как связаны симметрия решетки и тип фазового перехода плавления ?

- Квадратная или простая кубическая могут плавиться 2-ым родом.
- Треугольная или ГЦК- только 1-ым родом (теория Ландау для фазовых переходов, 1937)

# Магнитный порядок

- Ферромагнетик:  $E = -J \sum_{\langle ij \rangle} S_i S_j$

$S_i$  - вектор «спина» (магнитного момента) в  $i$ -ом узле

$J > 0$ : энергия минимальна для

При температурах  $T < T_c$   $\langle S_i \rangle \neq 0$  -

Нарушение симметрии !

А какой именно?

1.  $S = +1$  или  $-1$  «модель Изинга»  $Z_2$

2.  $\mathbf{S} = (S_x, S_y)$  XY – модель  $O(2)$

3.  $\mathbf{S} = (S_x, S_y, S_z)$  магнетик Гейзенберга  $O(3)$

# Когда такое бывает ?

- В трехмерной решетке спинов всегда есть такая температура Кюри  $T_c > 0$  Теория Ландау (1937)
- В одномерной цепочке никогда не бывает фазового перехода и равновесия фаз, если взаимодействие локально (Ландау 1950)
- В двумерных решетках все гораздо хитрее!
  - $Z_2$ : фазовый переход (теория Онзагера, 1944)
  - $O(2)$ : фазовый переход без нарушения симметрии (теория Березинского-Костерлица-Таулеса, 1971-74)
  - $O(3)$ : нет фазового перехода (Поляков, Вигман 1977-85)

## Магнитный порядок -2

- Антиферромагнетики  $E = -J \sum_{(ij)} S_i S_j$

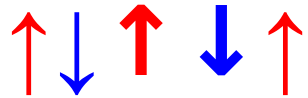
$S_i$  - вектор «спина» (магнитного момента) в  $i$ -ом узле  $J < 0$ : энергия минимальна для “staggered” конфигурации  $\uparrow \downarrow \uparrow \downarrow$

Определим  $\sigma_k = (-1)^k S_k$  и получим

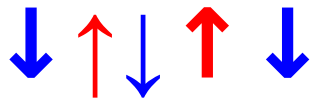
$$E = -|J| \sum_{(ij)} \sigma_i \sigma_j \quad ???$$

Да, но лишь для “bipartite” решеток

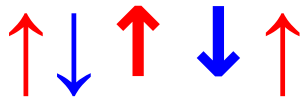
# АФМ на квадратной решетке



Изменение симметрии решетки:



**удвоение периода**



Кроме того, нарушение

**$O(2)$  или  $O(3)$  вращений**

## АФМ на треугольной решетке ?



Неизвестно, где минимум  $E$  :



**«фрастрация»**

В результате возникают «экзотические» фазы вещества, о коих пойдет речь позднее (стекла, спиновые жидкости...)

# Как происходит фазовый переход ?

- Теория Ландау (1937) – общая для всех переходов 2-ого рода, но приближенная

$$M \sim (T_c - T)^{1/2}$$

- Теория Онзагера (1944) – точная, но применимая лишь для двумерной модели Изинга:  $M \sim (T_c - T)^{1/8}$

Они дают очень различные ответы. Попытки понять это привели к созданию современной теории фазовых переходов (1964-1985: В.Покровский и А.Паташинский, L.Kadanoff, K. Wilson, А.Мигдал и А.Поляков, R.Baxter)

# Сверхтекучесть и сверхпроводимость: симметрия проста, но невидима

Сверхтекучесть  $^4\text{He}$ : при  $T=0$  жидкость Бозе-частиц находится в состоянии «конденсата», когда у всех частиц импульсы = 0

Похоже на когерентное состояние множества фотонов, образующих классическую световую волну

Отличие: поле Бозе-частиц описывается комплексной функцией  $\Psi(\mathbf{r},t)$

Их плотность  $N(\mathbf{r},t) = |\Psi(\mathbf{r},t)|^2 + n_{\text{norm}}(\mathbf{r},t)$

При  $T > T_c$   $\Psi=0$  и все частицы «нормальные».

При  $T < T_c$  нарушение симметрии  $\Psi \rightarrow \Psi \exp(i\delta)$  : по сдвигу фазы коллективной волновой функции

$T_c = 2.1 \text{ K}$  для  $^4\text{He}$

$O(2) = U(1)$

“XY” = Бозе-конд.



# Скейлинговая теория фазовых переходов 2-ого рода

- Особенности физ. величин (намагниченность, теплоемкость, ...) около точки перехода - степенные
- Показатели степени зависят только от симметрии и размерности пространства

Пример:  $C(T) \sim -\ln(T-T_c)$  или  $(T-T_c)^{-a}$ ,  $a \ll 1$

для He-4 и для магнетика с симметрией O(2) «легкая плоскость» и для сверхпроводника.

Но в сверхпроводнике такое поведение обычно не наблюдаемо! Универсальность и ее пределы

# Стекла: порядок, скрытый в беспорядке

- «Спиновые стекла» - магнитные сплавы типа  $\text{Cu}_{1-x}\text{Mn}_x$  или  $\text{Au}_{1-x}\text{F}_x$  ( $x \ll 1$ ) и другие

$$\ddot{E} = \sum_{(ij)} J_{(ij)} S_i S_j$$

Знаки  $J_{(ij)}$  случайны !

Другой пример - диполи:

$$V_{ij}^{ab} = (\delta_{ij}^{ab} - 3n_{ij}^a n_{ij}^b) / r_{ij}^3$$

Какое состояние при низких темпер. ?