Лекция № 2\_ОФРГЖ Фазовые переходы первого и второго рода

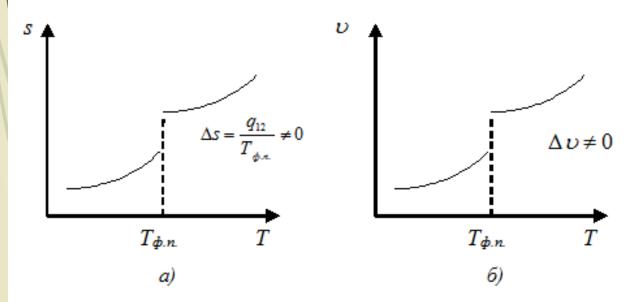
### Фазовые переходы первого рода

- Скачком изменяется удельный объем  $\upsilon$  или плотность  $\rho = 1/\upsilon$ .
- Скачком изменяется s, то есть  $q_{12} \neq 0$ , то есть необходима затрата теплоты фазового перехода.
- Возможны метастабильные состояния.
- Примеры: все переходы из одного агрегатного состояния в другое, многие переходы из одних кристаллических модификаций в другие (переход серы ромбической в моноклинную и обратно), переход сверхпроводника в несверхпроводящее состояние в магнитном поле и другие.

# Фазовые переходы первого рода

$$\left(\frac{\partial \mu}{\partial p}\right)_T = \upsilon \qquad \left(\frac{\partial \mu}{\partial T}\right)_p = -s$$

$$\upsilon_1 \neq \upsilon_2 \quad \Delta \upsilon \neq 0 \quad \left(\frac{\partial \mu_1}{\partial p}\right)_T \neq \left(\frac{\partial \mu_2}{\partial p}\right)_T$$



$$T_{\phi,n}$$
 — температура фазового перехода

$$S_1 \neq S_2$$
  $\Delta S \neq 0$   $q_{12} \neq 0$ 

$$\left(\frac{\partial \mu_1}{\partial T}\right)_p \neq \left(\frac{\partial \mu_2}{\partial T}\right)_p$$

- Нет теплоты фазового перехода,  $q_{12}=0$   $\Delta s=0$
- Нет скачка  $\upsilon$  или плотность  $\rho = 1/\upsilon$ .
- Нет метастабильных состояний.
- ► Меняются скачком  $C_p$ ,  $a_T$ ,  $\beta_P$ .

$$\alpha_T = -\frac{1}{\upsilon} \left( \frac{\partial \upsilon}{\partial p} \right)_T \quad \beta_P = \frac{1}{\upsilon} \left( \frac{\partial \upsilon}{\partial T} \right)_D$$

Примеры: переход ферромагнетика в парамагнетик в отсутствие магнитного поля, переход сверхпроводника в несверхпроводящее состояние в отсутствие магнитного поля, гелия в сверхтекучее состояние, переход в критическое состояние, переходы в бинарных сплавах, связанные с изменением упорядоченности кристалла. Фазовый переход второго рода еще иначе называют точкой Кюри или лана дета почкой.

$$v_1 = v_2 \qquad s_1 = s_2$$

$$\left(\frac{\partial \mu_1}{\partial p}\right)_T = \left(\frac{\partial \mu_2}{\partial p}\right)_T$$

$$\upsilon_1 = \upsilon_2$$
  $S_1 = S_2$   $\left(\frac{\partial \mu_1}{\partial p}\right)_T = \left(\frac{\partial \mu_2}{\partial p}\right)_T$   $\left(\frac{\partial \mu_1}{\partial T}\right)_p = \left(\frac{\partial \mu_2}{\partial T}\right)_p$ 

$$\left(\frac{\partial^2 \mu_1}{\partial p^2}\right)_T \neq \left(\frac{\partial^2 \mu_2}{\partial p^2}\right)_T$$

$$\left(\frac{\partial^{2} \mu_{1}}{\partial p^{2}}\right)_{T} \neq \left(\frac{\partial^{2} \mu_{2}}{\partial p^{2}}\right)_{T} \qquad \left(\frac{\partial^{2} \mu_{1}}{\partial T^{2}}\right)_{p} \neq \left(\frac{\partial^{2} \mu_{2}}{\partial T^{2}}\right)_{p} \qquad \frac{\partial^{2} \mu_{1}}{\partial p \partial T} \neq \frac{\partial^{2} \mu_{2}}{\partial p \partial T}$$

$$\frac{dp}{dT} = \frac{s_2 - s_1}{v_2 - v_1} = \frac{0}{0}$$

$$\frac{dp}{dT} = \frac{\left(\frac{\partial}{\partial T}(s_2 - s_1)\right)_p}{\left(\frac{\partial}{\partial T}(v_2 - v_1)\right)_p} = \left|\left(\frac{\partial s}{\partial T}\right)_p = \frac{1}{T}\left(\frac{\delta Q}{\partial T}\right)_p = \frac{C_p}{T}\right| = \frac{C_p}{T}$$

$$= \frac{C_{P2} - C_{P1}}{T \left[ \left( \frac{\partial v_2}{\partial T} \right)_p - \left( \frac{\partial v_1}{\partial T} \right)_p \right]} = \frac{\frac{\Delta C_P}{T}}{\Delta \left( \frac{\partial v}{\partial T} \right)_p}.$$

$$\frac{dp}{dT} = \frac{\left(\frac{\partial}{\partial p}(s_2 - s_1)\right)_T}{\left(\frac{\partial}{\partial p}(v_2 - v_1)\right)_T} = -\frac{\Delta\left(\frac{\partial v}{\partial T}\right)_p}{\Delta\left(\frac{\partial v}{\partial p}\right)_T} \tag{8}$$

$$\left(\frac{\partial s}{\partial p}\right)_{T} = \frac{\partial}{\partial p} \left(-\frac{\partial \mu}{\partial T}\right) = -\frac{\partial^{2} \mu}{\partial p \, \partial T}, \quad \left(\frac{\partial \upsilon}{\partial T}\right)_{p} = \frac{\partial}{\partial T} \left(\frac{\partial \mu}{\partial p}\right) = \frac{\partial^{2} \mu}{\partial T \, \partial p}$$

$$\left(\frac{\partial s}{\partial p}\right)_{T} = -\left(\frac{\partial \upsilon}{\partial T}\right)_{p}$$

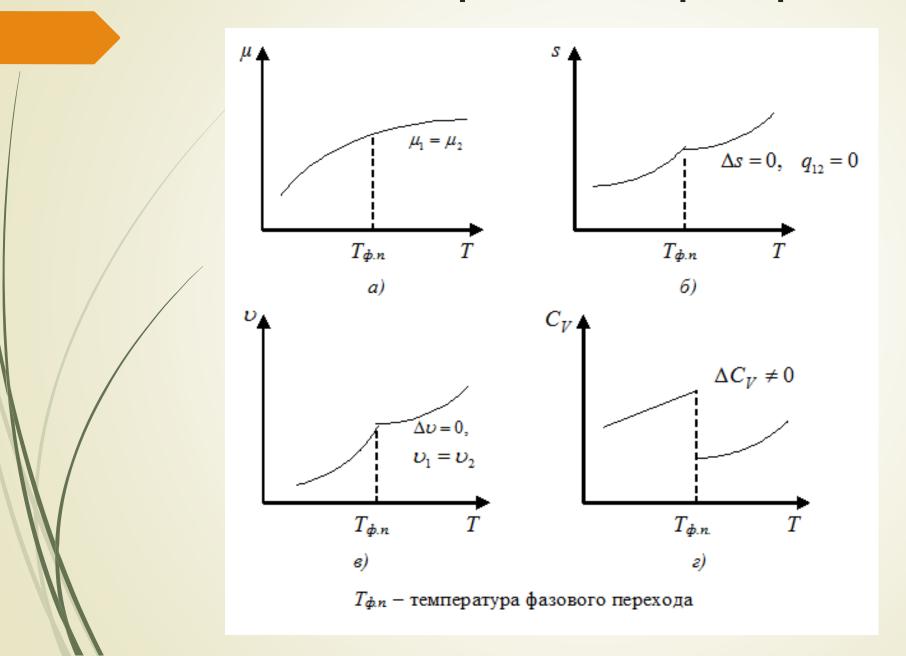
$$\frac{\Delta C_{p}}{T} = -\frac{\Delta \left(\frac{\partial \upsilon}{\partial T}\right)_{p}}{\Delta \left(\frac{\partial \upsilon}{\partial T}\right)_{p}} = -\frac{\Delta \left(\frac{\partial \upsilon}{\partial T}\right)_{p}}{\Delta \left(\frac{\partial \upsilon}{\partial p}\right)_{T}} + T \left[\Delta \left(\frac{\partial \upsilon}{\partial T}\right)_{p}\right]^{2} = 0 \tag{9}$$

$$\Delta \left(\frac{\partial \upsilon}{\partial p}\right)_{T} = -\upsilon \cdot \Delta \alpha_{T} \qquad \left[\Delta \left(\frac{\partial \upsilon}{\partial T}\right)_{p}\right]^{2} = \upsilon^{2} \cdot \Delta \beta_{P}^{2} \qquad (10)$$

$$\frac{C_p}{T} = \left(\frac{\partial s}{\partial T}\right)_p = -\left(\frac{\partial^2 \mu}{\partial T^2}\right)_p \qquad -\upsilon \cdot \alpha_T = \left(\frac{\partial \upsilon}{\partial p}\right)_T = \left(\frac{\partial^2 \mu}{\partial T^2}\right)_p$$

$$\upsilon \cdot \beta_p = \left(\frac{\partial \upsilon}{\partial T}\right)_p = \frac{\partial^2 \mu}{\partial p \cdot \partial T}$$

$$\Delta C_p \ \Delta \alpha_T \ \Delta \beta_p \qquad \Delta \left( \frac{\partial^2 \mu}{\partial T^2} \right)_p \quad \Delta \left( \frac{\partial^2 \mu}{\partial p^2} \right)_T \qquad \Delta \left( \frac{\partial^2 \mu}{\partial p \cdot \partial T} \right)$$



# Понятие о теории Ландау фазовых переходов второго рода

- Фазовые переходы второго рода наблюдаются сразу во всем объеме и обязательно связаны с изменением внутренней симметрии системы.
- В отличие от фазовых переходов первого рода, при которых симметрия в точке перехода меняется скачком (например, плавление и кристаллизация), при фазовых переходах второго рода наблюдается непрерывное изменение симметрии.

$$G(p,T,\eta) = G_0 + \alpha \eta + \beta \eta^2 + \gamma \eta^3 + \dots \qquad \frac{\partial G}{\partial \eta} = 0 \qquad \frac{\partial^2 G}{\partial \eta^2} > 0$$