

## *Тема 5. Фононы*

**П.1. Квантовая модель твердого вещества**

**П.2. Модель связанных осцилляторов**

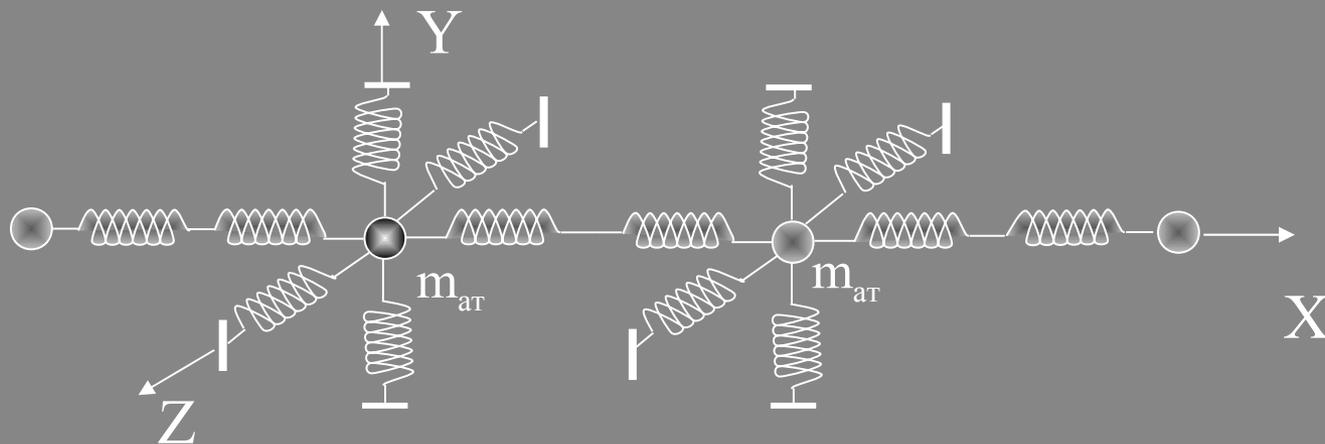
**П.3. Фононы**

**П.4. Теплоемкость твердого тела**

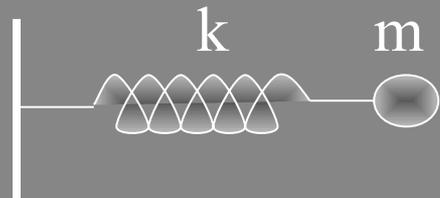
## П.1. Квантовая модель твердого вещества

Проблема: Как моделировать кристаллическое вещество?

Атомы (ионы), расположенные в узлах кристаллической решетки совершают колебательное тепловое движение.

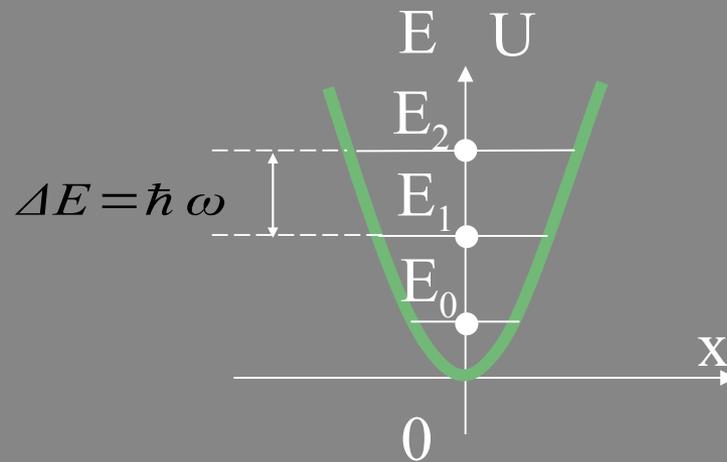


Вспомним: квантовый осциллятор – шарик на пружинке, подчиняющийся квантовым законам, т.е. у которого энергия квантуется.



Потенциальная энергия

$$U = \frac{kx^2}{2}.$$



$$\omega = \sqrt{\frac{k}{m}}.$$

$$E_n = \left(n + \frac{1}{2}\right) \hbar \omega,$$

- уровень энергии с номером  $n$ ,  
где  $n = 0, 1, 2, \dots$

Энергия у одного осциллятора будет постоянно меняться со временем.

Набор осцилляторов, моделирующих вещество, является макросистемой. Ее основная характеристика – температура.

Средняя энергия осциллятора имеет вид:

$$\langle E_{\text{осц}} \rangle = \frac{\hbar \omega}{2} + \frac{\hbar \omega}{\exp\left(\frac{\hbar \omega}{kT}\right) - 1}.$$

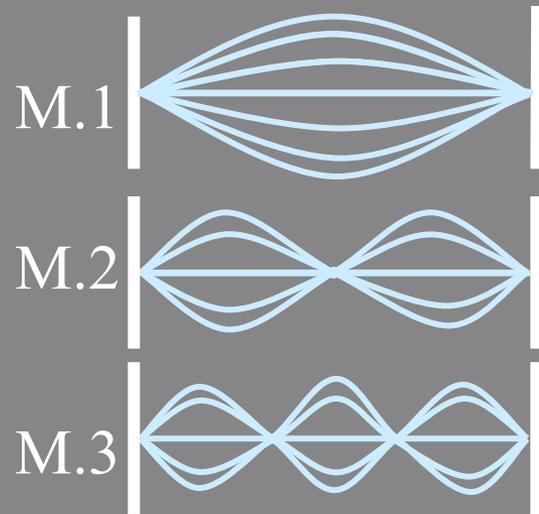
ЗАМЕЧАНИЕ: У любого осциллятора имеется нулевая энергия, меньше которой энергия не может быть. Ее величина равна первому слагаемому в данной формуле.

## П.2. Модель связанных осцилляторов

Значительно более точной является модель связанных квантовых осцилляторов. Рассмотрим ее подробнее.

Поскольку атомов в линейке очень много, то каждую линейку атомов можно заменить струной.

Известно, что в струне возможны стоячие волны. Каждая стоячая волна — нормальное колебание струны.



Результат вычисления концентрации  
МОД с частотами от  $\omega$  до  $\omega + d\omega$  :

$$\frac{dN_{\omega}}{d\nu} \equiv n_{\omega} = \frac{\omega^2 d\omega}{2\pi^2 \nu^3},$$

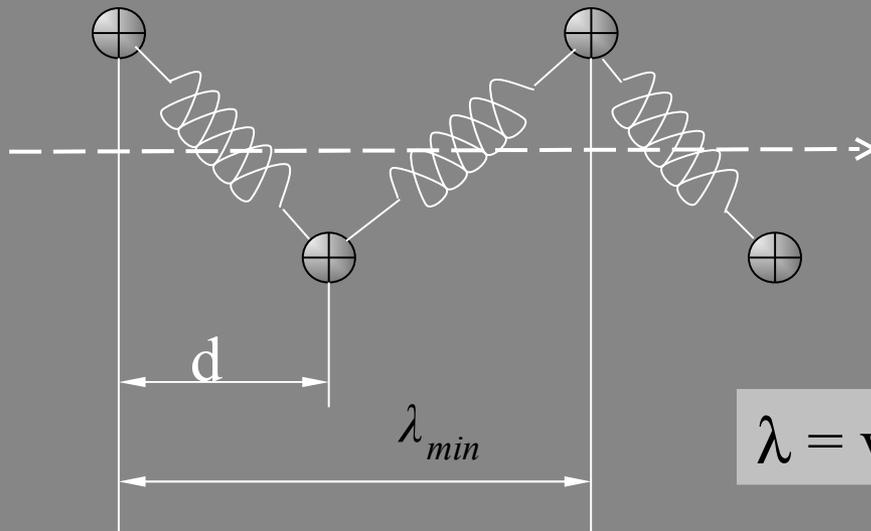
где  $\nu$  – фазовая скорость  
распространения звуковой волны  
в веществе.

### Выводы:

1. Система атомов в кристалле – совокупность связанных осцилляторов.

2. Любое тепловое движение атомов в кристаллах есть суперпозиция нормальных колебаний («стоячих волн», нормальных МОД).

3. Для такой системы есть минимальная длина стоячей волны (максимальная частота):  $\lambda_{min} \approx 2d$ .



линия несмещенного  
расположения ионов

$$\lambda = v \cdot T$$

$$\omega_{max} = 2\pi\nu_{max} = \frac{2\pi}{T_{min}} = \frac{2\pi v}{\lambda_{min}} = \frac{\pi v}{d}.$$

Наличие максимальной частоты существенно влияет на тепловые свойства вещества.

### П.3. Фононы

Движение в совокупности связанных осцилляторов характеризуется стоячими волнами, у каждой из которых своя длина волны  $\lambda_n$  и частота  $\omega_n$ .

Стоячая волна, характеризующая движение совокупности связанных осцилляторов, называется МОДой.

У каждой моды амплитуда стоячей волны квантована, т.е. квантована энергия МОДы. Приращение энергии моды кратно величине  $\Delta E = \hbar \omega$ .

Изменение энергии моды на  $\Delta E$  можно интерпретировать, как поглощение или испускание некоторой частицы, называемой фононом, т.е.

$$\Delta E = \hbar \omega_n = E_{\text{ФОН}}.$$

ФОНОН это частица, излучаемая и поглощаемая квантовыми осцилляторами, объединенными в цепочки.

В этой модели передача энергии от МОДы к МОДе описывает движение фонона.

Фонон имеет свою энергию, может двигаться в веществе, но не может существовать в пустоте.

Этим фононы отличаются от фотонов, которые могут существовать как в пустоте, так и в веществе (при наличии совокупности атомов).

## П.4. Теплоемкость твердого тела

Проблема: Как вычисляется теплоемкость кристаллической решетки на основе модели фононного газа?

Фононный газ подчиняется статистике Бозе-Эйнштейна для бозонов.

Для бозонов не действует принцип Паули, у них спиновое квантовое число равно единице ( $s_{\text{ФОН}} = 1$ ).

В состоянии с данной энергией может находиться сколько угодно фононов.

Рассмотрим фононный газ: для него имеется ограничение по длине волны  $\lambda_{min} \approx 2d$  и частоте

$$\omega_{max} = \frac{\pi v}{d} = \pi v \cdot \sqrt[3]{n_{at}}.$$

Точная формула, полученная из подробного решения данной задачи с использованием квантовой статистики, дает похожее уравнение

$$\omega_{max} = v \cdot \sqrt[3]{6\pi^2 n_{at}} = 3,9 v \cdot \sqrt[3]{n_{at}}.$$

Задача: Найти характерную температуру, вблизи которой сказывается наличие  $\omega_{\max}$ .

Решение: Энергия фонона равна средней энергии теплового движения при этой температуре  $E_{\text{ФОН}}(\omega_{\max}) = E_{\text{ТЕПЛ}}(\vartheta_D)$ .

Отсюда

$$\hbar \omega_{\max} = k \cdot \vartheta_D, \text{ где}$$

$$\vartheta_D = \frac{\hbar \omega_{\max}}{k} \text{ называется температурой Дебая.}$$

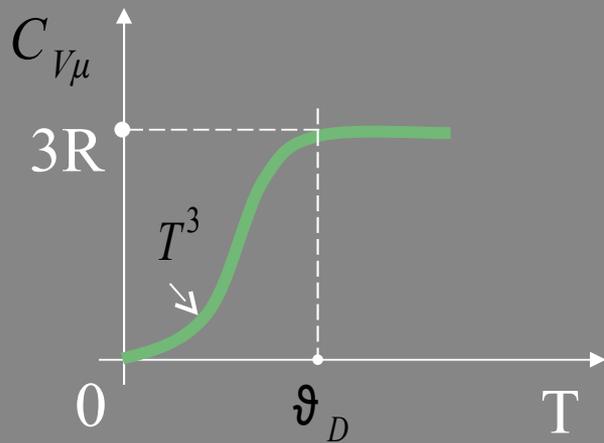
Характерные величины температуры Дебая: медь – 340К, алмаз - 2000К.

Ответ: наличие максимальной частоты сказывается при температуре, близкой к температуре Дебая.

Вычислим внутреннюю энергию фононного газа, продифференцируем ее по температуре и получим теплоемкость

$$C_V = \frac{dU}{dT}.$$

Изобразим график зависимости теплоемкости от температуры



Вывод 1: Если,  $T \ll \vartheta_D$ ,  
то  $C_{V\mu} \sim T^3$ . «Закон  $T^3$  - Дебая».

Вывод 2: При  $T \gg \vartheta_D$   $C_{V\mu} = 3R$  - закон Дюлонга-Пти.