

# مکانیک آماری

## جلسه هجدهم

محمد رضا مظفری

گروه فیزیک، دانشکده علوم پایه، دانشگاه قم

اسفند ۹۹

- ۱ در یک جامد ، انرژی می تواند در ارتعاشات اتمهای مرتب شده در یک شبکه ذخیره شود. به همان روشی که فوتون ها امواج الکترومغناطیسی کوانتیزه هستند که برانگیختگی ابتدایی میدان الکترومغناطیسی را توصیف می کنند، فونون ها نیز امواج شبکه کوانتیزه هستند که برانگیختگی ابتدایی ارتعاشات شبکه را توصیف می کنند.
- ۲ به جای بررسی رفتار ارتعاشی هر اتم بطور جدا، تمرکز بر روی  $normal\ mode$  های سیستم است که به طور مستقل از یکدیگر نوسان می کنند.
- ۳ با هر  $normal\ mode$  ، می توان بصورت یک نوسانگر هارمونیک ساده رفتار کرد و بنابراین می تواند حاوی تعداد صحیحی از کوانتوی انرژی باشد.

۴ این کوانتوهای انرژی می توانند ”ذرات” گسسته‌ای در نظر گرفته شوند، که بصورت فونون شناخته می‌شوند. با ارزیابی مکانیک آماری مجموعه‌ای از نوسانگرهای هارمونیک ساده می‌توان خصوصیات ترمودینامیکی یک جامد را به همان روشی که برای فوتون‌ها در فصل قبل انجام شد محاسبه کرد.

۵ برای توصیف جامدات معمولاً از دو مدل استفاده می‌شود:

- ▶ انیشتین
- ▶ دبای

ما به ترتیب هر دو بخش را در اینجا ارزیابی می‌کنیم.

۱ به طور دقیق، هر جامد اتمی، دارای  $3N - 6$  حالت ارتعاشی است. چون هر اتم می تواند در هر یک از سه جهت حرکت کند، سیستم دارای  $3N$  درجه آزادی است. شش حالت را کم کرده ایم چون مربوط به انتقال و چرخش کلی جامد است. وقتی بزرگ باشد، می توان از شش در مقابل  $3N$  صرفه نظر کرد.

۲ مدل اینشتین با فرض اینکه تمام مدهای ارتعاشی ماده جامد دارای فرکانس یکسانی  $\omega_E$  هستند، مسئله را بررسی می کند. ما فرض خواهیم کرد که این normal mode ها مستقل هستند و با یکدیگر برهمکنش ندارند. در این حالت، تابع پارش  $Z$  را می توان بصورت حاصلضرب زیر نوشت،

$$Z = \prod_{k=1}^{3N} Z_k$$

تابع پارش

$$Z = \prod_{k=1}^{3N} Z_k$$

$Z_k$  تابع پارش یک مد واحد است.

$$Z_k = \sum_{n=0}^{\infty} e^{-(n+\frac{1}{2})\beta\hbar\omega_E}$$

با گرفتن لگاریتم از طرفین تابع پارش

$$\ln Z = \ln \prod_{k=1}^{3N} Z_k \Rightarrow \ln Z = \sum_{k=1}^{3N} \ln Z_k$$

$$\ln Z = \sum_{k=1}^{3N} \ln Z_k, \quad Z_k = \sum_{n=0}^{\infty} e^{-(n+\frac{1}{2})\beta\hbar\omega_E}$$

$$Z_k = \sum_{n=0}^{\infty} e^{-(n+\frac{1}{2})\beta\hbar\omega_E} = e^{-\frac{1}{2}\beta\hbar\omega_E} \sum_{n=0}^{\infty} e^{-n\beta\hbar\omega_E}$$

$$\sum_{n=0}^{\infty} x^n = \frac{1}{1-x}, \quad |x| \ll 1$$

$$Z_k = \frac{e^{-\frac{1}{2}\beta\hbar\omega_E}}{1 - e^{-\beta\hbar\omega_E}}$$

تابع پارش

$$\ln Z = \sum_{k=1}^{3N} \ln Z_k, \quad Z_k = \frac{e^{-\frac{1}{2}\beta\hbar\omega_E}}{1 - e^{-\beta\hbar\omega_E}}$$

عبارت  $\frac{e^{-\frac{1}{2}\beta\hbar\omega_E}}{1 - e^{-\beta\hbar\omega_E}}$  مستقل از  $k$  است. یعنی،

$$Z_1 = Z_2 = \dots = Z_k = \dots$$

بنابراین،

$$\sum_{k=1}^{3N} \ln Z_k = \ln Z_1 + \ln Z_2 + \dots + \ln Z_{3N} = 3N \ln \frac{e^{-\frac{1}{2}\beta\hbar\omega_E}}{1 - e^{-\beta\hbar\omega_E}}.$$

$$\ln Z = 3N \ln \frac{e^{-\frac{1}{2}\beta\hbar\omega_E}}{1 - e^{-\beta\hbar\omega_E}}$$

$$\ln Z = 3N \left( -\frac{1}{2}\beta\hbar\omega_E - \ln[1 - e^{-\beta\hbar\omega_E}] \right)$$

$$U = -\frac{\partial}{\partial\beta} \ln Z$$

$$U = 3N\hbar\omega_E \left( \frac{1}{2} + \frac{e^{-\beta\hbar\omega_E}}{1 - e^{-\beta\hbar\omega_E}} \right)$$



انرژی داخلی

$$U = 3N\hbar\omega_E \left( \frac{1}{2} + \frac{e^{-\beta\hbar\omega_E}}{1 - e^{-\beta\hbar\omega_E}} \right)$$

$$\frac{e^{-\beta\hbar\omega_E}}{1 - e^{-\beta\hbar\omega_E}} \times \frac{e^{\beta\hbar\omega_E}}{e^{\beta\hbar\omega_E}} = \frac{1}{e^{\beta\hbar\omega_E} - 1}$$

$$U = 3N\hbar\omega_E \left( \frac{1}{2} + \frac{1}{e^{\beta\hbar\omega_E} - 1} \right)$$

$$U = 3N\hbar\omega_E \left( \frac{1}{2} + \frac{1}{e^{\beta\hbar\omega_E} - 1} \right)$$

حالت‌های حدی:

$$T \rightarrow \infty \blacktriangleleft$$

$$e^{\beta\hbar\omega_E} = 1 + \beta\hbar\omega_E + \dots$$

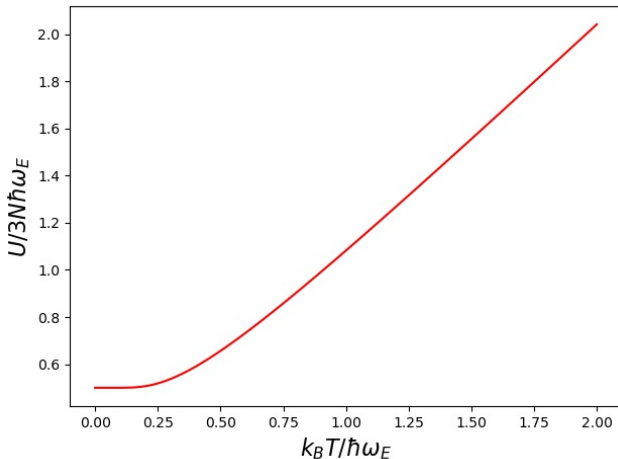
$$\lim_{T \rightarrow \infty} \frac{U}{3N\hbar\omega_E} \rightarrow \frac{k_B T}{\hbar\omega_E}$$

$$T \rightarrow 0 \blacktriangleleft$$

$$\frac{1}{e^{\beta\hbar\omega_E} - 1} \rightarrow 0$$

$$\lim_{T \rightarrow 0} \frac{U}{3N\hbar\omega_E} \rightarrow \frac{1}{2}$$

$$\frac{U}{3N\hbar\omega_E} = \frac{1}{2} + \frac{1}{e^{\beta\hbar\omega_E} - 1}$$



$$U = 3N\hbar\omega_E \left( \frac{1}{2} + \frac{1}{e^{\beta\hbar\omega_E} - 1} \right)$$

$$C = \frac{\partial U}{\partial T}$$

$$C = -3N\hbar\omega_E \frac{e^{\beta\hbar\omega_E}}{(e^{\beta\hbar\omega_E} - 1)^2} \left( -\frac{\hbar\omega_E}{k_B T^2} \right)$$

$$C = 3Nk_B \left( \frac{\hbar\omega_E}{k_B T} \right)^2 \frac{e^{\beta\hbar\omega_E}}{(e^{\beta\hbar\omega_E} - 1)^2}$$

$$C = 3Nk_B \left( \frac{\hbar\omega_E}{k_B T} \right)^2 \frac{e^{\beta\hbar\omega_E}}{(e^{\beta\hbar\omega_E} - 1)^2}$$

حالت‌های حدی:

◀ دماهای بالا  $T \rightarrow \infty$

$$e^{\beta\hbar\omega_E} = 1 + \beta\hbar\omega_E + \dots, \quad \frac{e^{\beta\hbar\omega_E}}{(e^{\beta\hbar\omega_E} - 1)^2} \approx \frac{1 + (\beta\hbar\omega_E)}{(\beta\hbar\omega_E)^2}$$

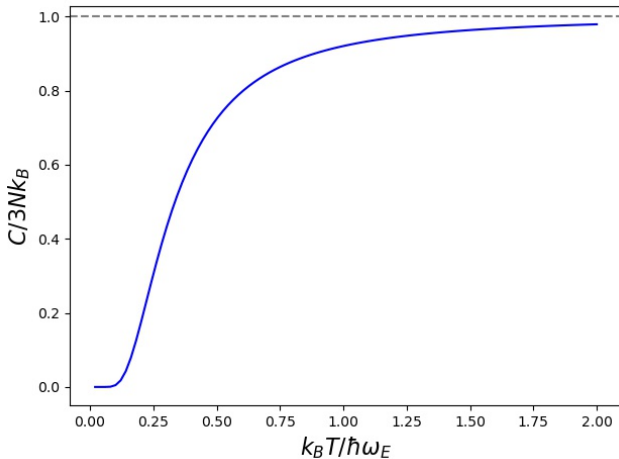
$$\lim_{T \rightarrow \infty} \frac{C}{3Nk_B} \rightarrow 1$$

◀ دماهای پایین  $T \rightarrow 0$

$$\frac{e^{\beta\hbar\omega_E}}{(e^{\beta\hbar\omega_E} - 1)^2} \times \frac{e^{-2\beta\hbar\omega_E}}{e^{-2\beta\hbar\omega_E}} = \frac{e^{-\beta\hbar\omega_E}}{(1 - e^{-\beta\hbar\omega_E})^2} \rightarrow e^{-\beta\hbar\omega_E}$$

$$\lim_{T \rightarrow 0} \frac{C}{3Nk_B} \rightarrow \left( \frac{\hbar\omega_E}{k_B T} \right)^2 e^{-\beta\hbar\omega_E}$$

$$C = 3Nk_B \left( \frac{\hbar\omega_E}{k_B T} \right)^2 \frac{e^{\beta\hbar\omega_E}}{(e^{\beta\hbar\omega_E} - 1)^2}$$

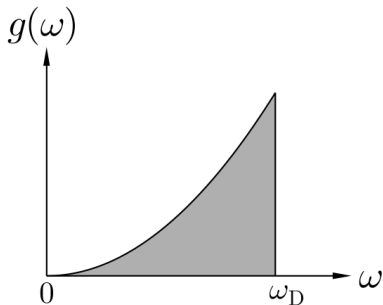
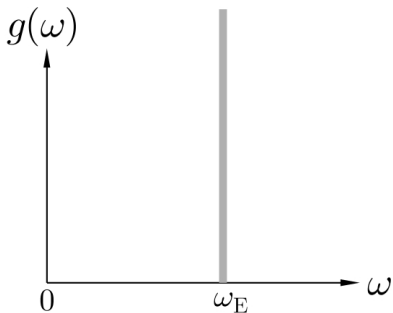


تعداد کل حالتها را می‌توان با انتگرالگیری از چگالی حالتها بدست آورد،

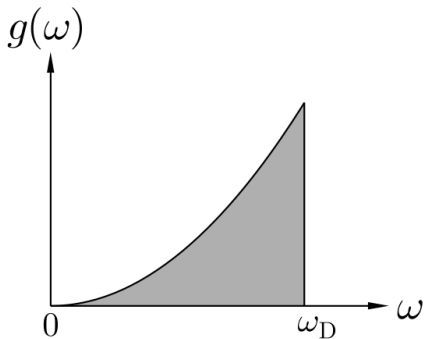
$$\int_0^{\omega_D} g(\omega) d\omega = 3N$$

$$g(\omega) = 3N\delta(\omega - \omega_E)$$

$$g(\omega) = 3 \sum_q \delta(\omega - \omega_q)$$



$$\int_0^{\omega_D} g(\omega) d\omega = 3N$$



$$g(\omega) = 3 \sum_q \delta(\omega - \omega_q)$$

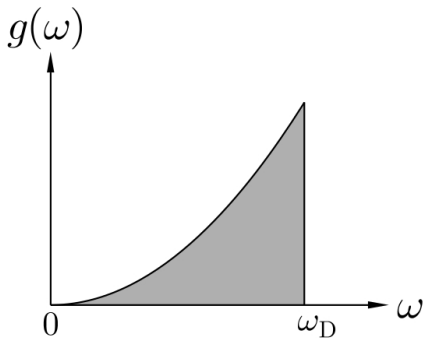
$$\omega_q = v_s q$$

$$g(\omega) = 3 \sum_q \delta(\omega - v_s q)$$

$$g(\omega) = 3 \sum_q \frac{\delta(q - \omega/v_s)}{v_s}$$



$$\int_0^{\omega_D} g(\omega) d\omega = 3N$$



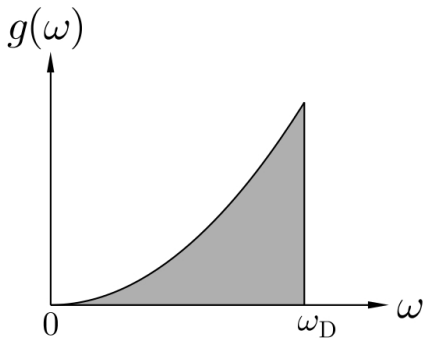
$$g(\omega) = 3 \sum_q \frac{\delta(q - \omega/v_s)}{v_s}$$

$$\sum_q \rightarrow V \int \frac{d^3q}{(2\pi)^3}$$

$$g(\omega) = \frac{3V}{(2\pi)^3 v_s} \int d^3q \delta(q - \omega/v_s)$$

$$g(\omega) = \frac{3V}{(2\pi)^3 v_s} \int 4\pi q^2 dq \delta(q - \omega/v_s)$$

$$\int_0^{\omega_D} g(\omega) d\omega = 3N$$



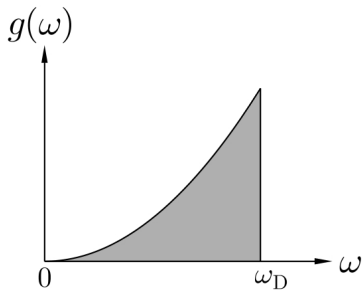
$$g(\omega) = \frac{3V}{(2\pi)^3 v_s} \int 4\pi q^2 dq \delta(q - \omega/v_s)$$

$$g(\omega) = \frac{3V}{2\pi^2 v_s} \int q^2 dq \delta(q - \omega/v_s)$$

$$g(\omega) = \frac{3V}{2\pi^2 v_s} \left( \frac{\omega}{v_s} \right)^2$$

$$g(\omega) = \frac{3V}{2\pi^2 v_s^3} \omega^2$$

$$\int_0^{\omega_D} g(\omega) d\omega = 3N$$



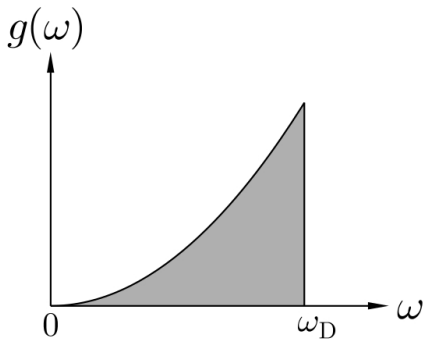
$$g(\omega) = \frac{3V}{2\pi^2 v_s^3} \omega^2$$

$$\int_0^{\omega_D} g(\omega) d\omega = 3N$$

$$\frac{3V}{2\pi^2 v_s^3} \int_0^{\omega_D} \omega^2 d\omega = 3N$$

$$\frac{V}{2\pi^2 v_s^3} \omega_D^3 = 3N \Rightarrow \omega_D = \left( \frac{6N\pi^2 v_s^3}{V} \right)^{1/3}$$

$$\int_0^{\omega_D} g(\omega) d\omega = 3N$$



$$g(\omega) = \frac{3V}{2\pi^2 v_s^3} \omega^2$$

$$\frac{V}{2\pi^2 v_s^3} \omega_D^3 = 3N \Rightarrow \frac{V}{2\pi^2 v_s^3} = \frac{3N}{\omega_D^3}$$

$$g(\omega) = \frac{9N}{\omega_D^3} \omega^2$$

$$\int_0^{\omega_D} g(\omega) d\omega = 2N$$

$$g(\omega) = 2 \sum_q \delta(\omega - v_s q) = 2 \sum_q \frac{\delta(q - \omega/v_s)}{v_s}$$

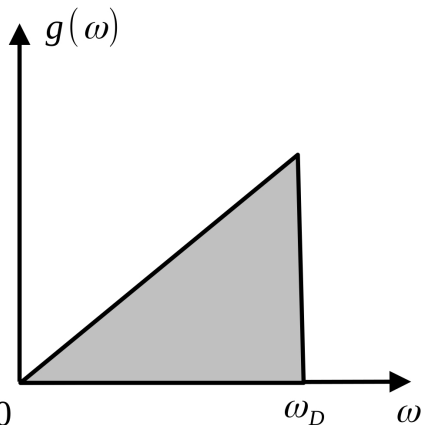
$$\sum_q \rightarrow A \int \frac{dq^2}{(2\pi)^2}$$

$$g(\omega) = 2 \frac{A}{(2\pi)^2 v_s} \int \delta(q - \omega/v_s) (2\pi q) dq$$

$$g(\omega) = \frac{A}{\pi v_s} \int \delta(q - \omega/v_s) q dq$$

$$g(\omega) = \frac{A}{\pi v_s^2} \omega$$

$$g(\omega) = \frac{A}{\pi v_s^2} \omega$$



$$\int_0^{\omega_D} g(\omega) d\omega = 2N$$

$$\frac{A}{\pi v_s^2} \frac{1}{2} \omega_D^2 = 2N \Rightarrow \omega_D = \sqrt{\frac{4N\pi v_s^2}{A}}$$

$$g(\omega) = \frac{4N}{\omega_D^2} \omega$$

$$\int_0^{\omega_D} g(\omega) d\omega = N$$

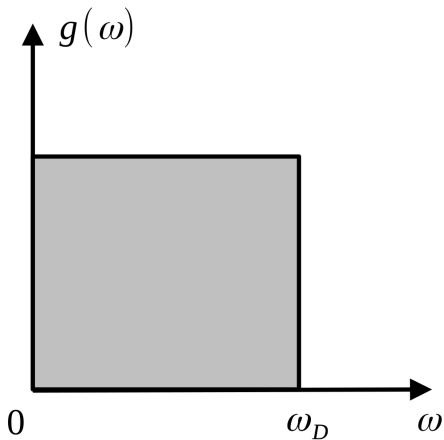
$$g(\omega) = \sum_q \delta(\omega - v_s q) = \sum_q \frac{\delta(q - \omega/v_s)}{v_s}$$

$$\sum_q \rightarrow L \int \frac{dq}{(2\pi)}$$

$$g(\omega) = \frac{L}{2\pi v_s} \int \delta(q - \omega/v_s) dq$$

$$g(\omega) = \frac{L}{2\pi v_s}$$

$$g(\omega) = \frac{L}{2\pi v_s}$$



$$\int_0^{\omega_D} g(\omega) d\omega = N$$

$$\frac{L}{2\pi v_s} \omega_D = N \Rightarrow \omega_D = \frac{2N\pi v_s}{L}$$

$$g(\omega) = \frac{N}{\omega_D}$$



در یک بعد

$$\omega_D = \frac{2N\pi v_s}{L}, \quad g(\omega) = \frac{N}{\omega_D}$$

در دو بعد

$$\omega_D = \left( \frac{4N\pi v_s^2}{A} \right)^{1/2}, \quad g(\omega) = \frac{4N}{\omega_D^2} \omega$$

در سه بعد

$$\omega_D = \left( \frac{6N\pi^2 v_s^3}{V} \right)^{1/3}, \quad g(\omega) = \frac{9N}{\omega_D^3} \omega^2$$