

**Статистическая физика.**  
**Листок 2**

**1. Классические гармонические осцилляторы.**

Рассмотрите  $N$  классических гармонических осцилляторов с координатами и импульсами  $p_i, q_i$  и гамильтонианом

$$\mathcal{H}(\{p_i, q_i\}) = \sum_{i=1}^N \left( \frac{p_i^2}{2m} + \frac{m\omega^2 q_i^2}{2} \right).$$

(а) Вычислите энтропию  $S$  как функцию внутренней энергии  $U$ . (Указание: изменением масштабов длины и импульса можно превратить поверхность постоянной энергии в сферу. При больших  $N$  объем шарового слоя  $2N$ -мерного шара можно считать равным объему шара.)

(б) Вычислите энергию  $U$  и теплоемкость  $C_V$  как функцию температуры  $T$  и числа частиц  $N$ .

(в) Найдите совместную плотность вероятности импульса и координаты одного осциллятора  $P(q, p)$ . Вычислите среднюю кинетическую и потенциальную энергию осциллятора.

**2. Квантовые гармонические осцилляторы.**

Рассмотрите  $N$  независимых квантовых осцилляторов с гамильтонианом

$$\mathcal{H}(\{n_i\}) = \sum_{i=1}^N \hbar\omega \left( \frac{1}{2} + n_i \right),$$

где микросостояние системы задается  $N$  квантовыми числами заполнения осцилляторов  $n_i = 0, 1, 2, 3, \dots, i = 1, \dots, N$ , принимающими любые неотрицательные целые значения.

(а) Вычислите энтропию  $S$  как функцию внутренней энергии  $U$ . (Указание: Число  $\mathcal{N}(U)$  состояний с энергией  $U$  можно представить, как число способов разложить  $M = \sum_i n_i$  шаров в  $N$  ящиков, или разделить одномерную цепочку из  $M$  шаров  $N - 1$  стенками.)

(б) Вычислите энергию  $U$  и теплоемкость  $C_V$  как функции температуры  $T$ , и числа частиц  $N$ .

(в) Найдите вероятность  $f_1(n)$  обнаружить осциллятор на уровне  $n$ .

(г) Прокомментируйте разницу квантового и классического осцилляторов.

**3. Магнитная восприимчивость Кюри.**

Рассмотрите  $N$  невзаимодействующих спинов, обладающих магнитными моментами в магнитном поле  $\vec{H} = H\vec{e}_z$ , находящихся при температуре  $T$ . Работа совершаемая магнитным полем равна  $HM_z$ , где намагниченность есть полный магнитный момент системы,  $M_z = \mu \sum_i m_i$ , а  $\mu$ -размерная константа. Пусть прецессия спинов на ось  $z$  квантуется, т.е. пробегает дискретный набор  $2s - 1$  значений, задаваемых целыми числами  $m_i = -s, -s + 1, \dots, s - 1, s$ .

(а) Вычислите статсумму Гиббса  $Z(T, H)$ . (Воспользуйтесь тем, что больцмановский соответствующий макросостоянию  $(T, H)$  включает в себя работу магнитного поля.)

(б) Вычислите свободную энергию Гиббса  $G(T, H)$ , и покажите, что при малых  $H$  она равна

$$G(T, H) = G(T, 0) - \frac{N\mu^2 s(s+1)H^2}{6k_B T} + \mathcal{O}(H^4).$$

(в) Вычислите магнитную восприимчивость в нулевом поле  $\chi = \partial M_z / \partial H|_{H=0}$ , и покажите, что она описывается законом Кюри

$$\chi = c/T.$$

#### 4. Одномерный газ.

Газ частиц в состоянии термодинамического равновесия помещается в одномерную ловушку. Соответствующее состояние описывается описывается начальной одночастичной функцией распределения  $f_1(p, q, t = 0) = \delta(q)f(p)$ , где  $f(p) = \exp(-p^2/2mk_B T)/\sqrt{2\pi mk_B T}$ .

(а) Стартуя с уравнения Лиувилля выведите  $f_1(p, q, t)$  и изобразите её в плоскости  $(p, q)$ .

(б) Вычислите средние  $\langle p^2 \rangle$ ,  $\langle q^2 \rangle$ .

(в) Предположим, что в  $q = \pm Q$  помещены твердые стенки. Опишите,  $f_1(p, q, t \gg \tau)$ , где  $\tau$  характерное релаксационное время в системе.