Министерство образования и науки Российской Федерации Федеральное государственное бюджетное образовательное учреждение высшего профессионального образования «Волгоградский государственный технический университет» Факультет электроники и вычислительной техники Кафедра «Физика»

Семестровая работа по дисциплине «Термодинамика и статистическая физика»

Вариант №18

Выполнил студент группы Ф-469 Чечеткин И. А.

Проверил профессор, д. физ.-мат. н. Крючков С. В. Задача 8 (ТД): Вычислите критические параметры  $V_{\kappa}$ ,  $p_{\kappa}$ ,  $T_{\kappa}$  газа Вандер-Ваальса, выражая их через постоянные a и b для этого газа.

## Решение:

Уравнение Ван-дер-Ваальса:

$$\left(P + \frac{a}{V^2}\right)\left(V - b\right) = RT.$$

Домножим на  $V^2$  и раскроем скобки:

$$PV^{3} - (RT + Pb)V^{2} + aV - ab = 0. {(1.1)}$$

По определению критических параметров, это уравнение можно записать в виде:

$$P_{\text{\tiny K}}(V-V_{\text{\tiny K}})^3=0,\;\;$$
 раскрывая куб, получим: 
$$P_{\text{\tiny K}}(V^3-3V^2V_{\text{\tiny K}}+3VV_{\text{\tiny K}}^2-V_{\text{\tiny K}}^3),\;\;$$
или, 
$$P_{\text{\tiny K}}V^3-3P_{\text{\tiny K}}V^2V_{\text{\tiny K}}+3P_{\text{\tiny K}}VV_{\text{\tiny K}}^2-P_{\text{\tiny K}}V_{\text{\tiny K}}^3=0. \eqno(1.2)$$

Сравнивая (1.2) с (1.1) видно, что:

$$ab = P_{\kappa}V_{\kappa}^3; \quad 3P_{\kappa}V_{\kappa}^2 = a; \quad RT_{\kappa} + P_{\kappa}b = 3P_{\kappa}V_{\kappa}.$$

Подставляя второе равенство в первое, находим, что  $V_{\kappa} = 3b$ .

Подставляя это обратно во второе равенство, получим, что  $P_{\kappa}=a/(27b^2)$ .

Подставляя  $P_{\kappa}$  и  $V_{\kappa}$  в третье равенство, получим, что  $T_{\kappa}=8a/(27Rb)$ .

Таким образом, 
$$P_{\text{\tiny K}} = \frac{a}{27b^2}, \ V_{\text{\tiny K}} = 3b, \ T_{\text{\tiny K}} = \frac{8}{27} \frac{a}{Rb}.$$

Задача 88 (ТД): Воздух сжимается по политропе, описываемой уравнением  $pV^{1,45}=\mathrm{const.}$  Как при этом будет изменяться его температура?

# Решение:

Поскольку воздух можно считать идеальным газом, то его состояние описывается уравнением Менделеева-Клапейрона:

$$PV = \nu RT, \quad P = \nu R \frac{T}{V}.$$

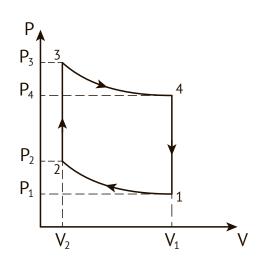
Подставляя P в уравнение политропы, получим

$$PV^{1,45} = TV^{0,45} = \text{const.}$$

Поскольку газ сжимается, то объем уменьшается, а температура, следовательно, возрастает:  $\Delta T>0$ .

Задача 130 (ТД): Найдите выражение для к. п. д. карбюраторного четырехтактного двигателя внутреннего сгорания, работающего по циклу Отто, состоящему из двух адиабатических и двух изохорических процессов. Параметром цикла является величина  $\varepsilon = V_1/V_2$  – степень сжатия горючей смеси, которую можно считать идеальным газом.

### Решение:



К. п. д. цикла равен:

$$\eta = \frac{A}{Q_i} = \frac{Q_i - Q_o}{Q_i}. (3.1)$$

Теплота  $Q_i$  поступает при изохорическом процессе  $2 \to 3$ , теплота  $Q_o$  уходит при изохорическом процессе  $4 \to 1$ . Тогда

$$Q_i = C_V \nu \Delta T_{23}, \quad Q_o = C_V \nu \Delta T_{41}, \tag{3.2}$$

где 
$$\Delta T_{23} = T_3 - T_2$$
,  $\Delta T_{41} = T_4 - T_1$ .

Уравнения состояний 1, 2, 3 и 4:

$$P_1V_1 = \nu RT_1, \quad P_2V_2 = \nu RT_2, \quad P_3V_2 = \nu RT_3, \quad P_4V_1 = \nu RT_4.$$
 (3.3)

Уравнения адиабат  $3 \to 4$  и  $1 \to 2$ :

$$P_3 V_2^{\gamma} = P_4 V_1^{\gamma}, \quad P_1 V_1^{\gamma} = P_2 V_2^{\gamma}.$$
 (3.4)

Выразим из (3.3) давления  $P_1$ ,  $P_2$ ,  $P_3$  и  $P_4$  и подставим в (3.4):

$$T_3V_2^{\gamma-1} = T_4V_1^{\gamma-1}, \quad T_1V_1^{\gamma-1} = T_2V_2^{\gamma-1}.$$

Тогда  $T_3=T_4\big(V_1/V_2\big)^{\gamma-1}$  и  $T_2=T_1\big(V_1/V_2\big)^{\gamma-1}$ , откуда  $T_3-T_2=\big(T_4-T_1\big)\varepsilon^{\gamma-1}$ . Подставим это и (3.2) в (3.1):

$$\eta = \frac{\Delta T_{23} - \Delta T_{41}}{\Delta T_{23}} = 1 - \frac{\Delta T_{41}}{\Delta T_{23}} = 1 - \frac{T_4 - T_1}{T_3 - T_2} = 1 - \frac{T_4 - T_1}{T_4 - T_1} \frac{1}{\varepsilon^{\gamma - 1}} = 1 - \frac{1}{\varepsilon^{\gamma - 1}}.$$

Таким образом,  $\eta = 1 - 1/\varepsilon^{\gamma - 1}$ .

Задача 246 (ТД): Докажите, что для однородной изотропной системы теплоемкость при постоянном давлении равна

$$C_p = T \left[ \left( \frac{\partial^2 I}{\partial S^2} \right)_p \right]^{-1},$$

где I – энтальпия.

### Решение:

По определению энтальпии,  $dI=\delta Q$  при постоянном p. Далее,  $\delta Q=T\,dS.$  Тогда первая производная по S от I при постоянном p:

$$\left(\frac{\partial I}{\partial S}\right)_p = \left(T\frac{\partial S}{\partial S}\right)_p = T.$$

Вторая производная:

$$\left(\frac{\partial^2 I}{\partial S^2}\right)_p = \left(\frac{\partial T}{\partial S}\right)_p = T \cdot \left(\frac{\partial T}{T\partial S}\right)_p = T \cdot \frac{1}{C_p},\tag{4.1}$$

поскольку

$$\frac{\delta Q}{dT} = C.$$

Выражая  $C_p$  из (4.1), получим в итоге

$$C_p = T \cdot \left[ \left( \frac{\partial^2 I}{\partial S^2} \right) \right]^{-1}.$$

Задача 321 (СФ): Для линейного гармонического осциллятора с энергией  $\varepsilon$  вычислить фазовый объем  $\Gamma$ , ограниченный гиперповерхностью энергии. Оценить объем элементарной фазовой ячейки, используя формулу энергетического спектра

$$\varepsilon_n = h\nu\left(n + \frac{1}{2}\right),\,$$

где n = 0, 1, 2, ...

## Решение:

Путь линейный осциллятор совершает колебания по закону  $x = A \sin \omega t$ . Тогда его импульс:

$$p = m\frac{dx}{dt} = Am\omega\cos\omega t.$$

Исключим время из уравнений движения:

$$\sin^2 \omega t = \frac{x^2}{A^2}, \quad \cos^2 \omega t = \frac{p^2}{m^2 A^2 \omega^2};$$

$$\frac{x^2}{A^2} + \frac{p^2}{m^2 A^2 \omega^2} = 1.$$
(5.1)

Уравнение (5.1) есть уравнение фазовой траектории – эллипса с полуосями a=A и  $b=mA\omega$ . Его площадь есть фазовый объем:

$$S_{\rm \tiny 9JI} = \Gamma = \pi ab = \pi A^2 m \omega.$$

Найдем полную энергию осциллятора:

$$\varepsilon = \frac{p^2}{2m} + \frac{m\omega^2 x^2}{2} = \frac{mA^2\omega^2}{2} \left(\cos^2 \omega t + \sin^2 \omega t\right) = \frac{mA^2\omega^2}{2}.$$

Тогда

$$\Gamma(\varepsilon) = \pi A^2 m\omega = 2\pi \frac{\varepsilon}{\omega} = \frac{\varepsilon}{\nu}.$$

Объем элементарной фазовой ячейки:

$$\varepsilon_0 = \frac{\varepsilon(1) - \varepsilon(0)}{\nu} = \frac{h\nu}{\nu} = h.$$

Задача 410 (СФ): Пользуясь теоремами о равномерном распределении кинетической энергии по степеням свободы и о вириале в виде

$$\overline{q_i \frac{\partial H}{\partial q_i}} = \overline{p_i \frac{\partial H}{\partial p_i}},$$

вычислить среднюю энергию линейного гармонического осциллятора.

#### Решение:

Из теоремы о равномерном распределении кинетической энергии по степеням свободы имеем  $\overline{T}=k_0T/2$ . «««< HEAD

Гамильтониан системы есть сумма кинетической и потенциальной энергии:

$$H = \frac{m\omega^2 x^2}{2} + \frac{p^2}{2m}.$$

Тогда

$$q_i \frac{\partial H}{\partial q_i} = x \frac{\partial H}{\partial x} = x \cdot m\omega^2 x = m\omega^2 x^2, \quad p_i \frac{\partial H}{\partial p_i} = p \frac{\partial H}{\partial p} = p \cdot \frac{p}{m} = \frac{p^2}{m}.$$

Записывая вириал, получаем

$$\overline{m\omega^2x^2}=\overline{p^2/m},$$
 или  $\overline{\frac{m\omega^2x^2}{2}}=\overline{\frac{p^2}{2m}}.$ 

Выражение, стоящее слева от знака равенства есть средняя потенциальная энергия, справа – кинетическая.

Гамильтониан системы есть сумма кинетической и потенциальной энергии:

$$H = \frac{m\omega^2 x^2}{2} + \frac{p^2}{2m}.$$

Тогда

$$q_i \frac{\partial H}{\partial q_i} = x \frac{\partial H}{\partial x} = x \cdot m\omega^2 x = m\omega^2 x^2, \quad p_i \frac{\partial H}{\partial p_i} = p \frac{\partial H}{\partial p} = p \cdot \frac{p}{m} = \frac{p^2}{m}.$$

Записывая вириал, получаем

$$\overline{m\omega^2x^2}=\overline{p^2/m},$$
 или  $\overline{\frac{m\omega^2x^2}{2}}=\overline{\frac{p^2}{2m}}.$ 

Выражение, стоящее слева от знака равенства есть средняя потенциальная энергия, справа – кинетическая.

»»»> aeb1104690a015b8ef3760a75fc07d5079f8f734 Таким образом,  $\overline{U}=\overline{T}=k_0T/2$ .

И в итоге  $\overline{arepsilon}=\overline{U}+\overline{T}=k_0T.$ 

Задача 456 (СФ): Химический потенциал  $\eta$  бозе-газа определяется равенством

$$\frac{N}{V} = 2\pi (2s+1)(2mk_0T)^{3/2}h^{-3} \int_{0}^{\infty} \frac{\sqrt{z} dz}{e^{z-\eta/(k_0T)} - 1},$$

где s — спин частицы и  $z=arepsilon/(k_0T)$ . Определить температуру бозе-конденсации.

### Решение:

При понижении температуры химический потенциал будет расти и, оставаясь при этом отрицательным, при некоторой температуре  $T_0$ , называемой температурой бозе-конденсации, станет равным нулю:  $\eta^*=0$ . Тогда плотность N/V:

$$\frac{N}{V} = 2\pi (2s+1)(2mk_0T_0)^{3/2}h^{-3} \int_0^\infty \frac{\sqrt{z} dz}{e^{z-\eta^*/(k_0T_0)} - 1} = \frac{g(mk_0T_0)^{3/2}}{\sqrt{2}\pi^2\hbar^3} \int_0^\infty \frac{\sqrt{z} dz}{e^z - 1},$$

где g = 2s + 1,  $\hbar = h/2\pi$ .

Интеграл в последнем выражении расписывается следующим образом:

$$\int_{0}^{\infty} \frac{\sqrt{z} dz}{e^{z} - 1} = \int_{0}^{\infty} \frac{z^{3/2 - 1} dz}{e^{z} - 1} = \Gamma(3/2) \cdot \zeta(3/2),$$

где  $\Gamma(x)$  – гамма-функция Эйлера,  $\zeta(x)$  – дзета-функция Римана. Значение специальных функций в точке 3/2:

$$\Gamma(3/2) = \sqrt{\pi}/2, \qquad \zeta(3/2) = 2.612.$$

Таким образом,

$$\frac{N}{V} = 1,306 \frac{g(mk_0T_0)^{3/2}}{\sqrt{2}\pi^{3/2}\hbar^3} = 1,306 \frac{g}{\sqrt{2}\hbar^3} \left(\frac{mk_0}{\pi}\right)^{3/2} T_0^{3/2}.$$

Выразим отсюда  $T_0$ :

$$T_0 = \left\lceil \frac{N}{V} \frac{\sqrt{2} \, \hbar^3}{1,306g} \left( \frac{\pi}{m k_0} \right)^{3/2} \right\rceil^{2/3} = \frac{\sqrt[3]{2}}{1,306^{2/3}} \frac{\pi \hbar^2}{m k_0} \left( \frac{N}{V g} \right)^{2/3} = 1,055 \frac{h^2}{4\pi m k_0} \left( \frac{N}{V(2s+1)} \right)^{2/3}.$$

Задача 450 (СФ): Оценить удельную электронную теплоемкость (на единицу массы) для лития и натрия, предполагая, что валентные электроны в обоих случаях можно рассматривать как свободные. Плотности лития и натрия равны соответственно 0.534 и 0.97 г/см<sup>3</sup>.

### Решение:

Удельная электронная теплоемкость определяется формулой

$$c_V^e = \frac{\sqrt{2}}{3} \frac{m^{3/2}}{\hbar^3} \sqrt{\varepsilon_F} k_0^2 T V,$$

где  $arepsilon_F = (3\pi^2)^{2/3} \frac{\hbar^2}{2m} (N/V)^{2/3}$  — энергия Ферми.

Подставим ее в  $c_V^e$ :

$$c_V^e = \frac{\sqrt{2}}{3} \frac{m^{3/2}}{\hbar^3} \sqrt{(3\pi^2)^{2/3}} \frac{\hbar^2}{2m} \left(\frac{N}{V}\right)^{2/3} k_0^2 T V = \frac{1}{3} \frac{m}{\hbar^2} \sqrt[3]{3\pi^2 \frac{N}{V}} k_0^2 T V = \frac{m}{\hbar^2} k_0^2 T V \left(\frac{\pi}{3}\right)^{2/3} \left(\frac{N}{V}\right)^{1/3} = \frac{m}{\hbar^2} \left(\frac{\pi}{3}\right)^{2/3} N k_0^2 T \left(\frac{V}{N}\right)^{2/3}.$$

Учитывая, что химический потенциал при абсолютном нуле выражается формулой

$$\eta_0 = \frac{\hbar^2}{2m} (3\pi^2 n)^{2/3},$$

где n = N/V – концентрация частиц, получим

$$c_V^e = \frac{\pi^2}{2\eta_0} N k_0^2 T.$$