# 3. Уравнение Ван-дер-Ваальса

Для описания реальных газов необходимо учитывать конечные размеры частиц и их энергию взаимодействия. Если v молей газа находятся в сосуде объёмом V, то для свободного движения частиц доступна только область объемом V-vb. Здесь b — объем одного моля частиц при их плотной упаковке. На малых расстояниях частицы отталкиваются, а на больших — притягиваются. В результате частицы, находящиеся вблизи стенок сосуда испытывают действие сил притяжения со стороны остальных частиц. Соответственно концентрация частиц около стенок сосуда уменьшается, поскольку для подлета к стенке частица затрачивает часть своей кинетической энергии на совершение работы против указанной силы притяжения. Уменьшение концентрации частиц вблизи стенок приводит к уменьшению давления на величину  $v^2a/V^2$ . Здесь a - постоянная для каждого газа, зависящая от взаимодействия частиц.

Таким образом, давление газа описывается выражением

$$P = v \frac{RT}{V - vb} - v^2 \frac{a}{V^2} ,$$

где в правой части первое слагаемое обусловлено тепловым поступательным движением частиц, а второе слагаемое — взаимодействием между частицами,  $R = 8,31 \, \text{Дж/моль} \cdot K$  — универсальная газовая постоянная. Величина

$$P_{MOR} = v^2 \frac{a}{V^2}$$

называется молекулярным внутренним давлением. Здесь предполагается, что введенные поправки на конечные размеры частиц и их взаимодействия относительно малы:

$$\frac{vb}{V} << 1$$
,  $\frac{va}{RTV} << 1$ .

Уравнение состояния реального газа обычно записывается в стандартной форме

$$(P+v^2\frac{a}{V^2})(V-b) = vRT$$

и называется уравнением Ван-дер-Ваальса.

#### Задача №7

Оценить молекулярное давление  $P_{\scriptscriptstyle MOR}$  в воде, если для воды постоянная  $a=0.55\,H\!{\rm M}^4/$  моль $^2$ , молярная масса  $\mu=18\cdot10^{-3}\,\kappa z/$  моль и плотность  $\rho=1z/c{\rm M}^3=10^3\,\kappa z/{\rm M}^3$ .

#### Решение

Согласно определению, молекулярное давление

$$P_{MOJ} = V^2 \frac{a}{V^2} , (7.1)$$

где v - число молей вещества в объеме V.

Если взять единичный объем  $V_1 = 1 M^3$ , то число молей вещества в этом объеме

$$v_1 = \frac{\rho}{\mu}$$

и молекулярное давление (7.1) запишется в виде

$$P_{MOR} = V_1^2 \frac{a}{V_1^2} = \frac{\rho^2}{\mu^2} a = 1,7 \cdot 10^9 \, \Pi a$$
,

что на 4 порядка больше атмосферного давления.

Otbet: 
$$P_{MOJ} = \frac{\rho^2}{\mu^2} a = 1,7 \cdot 10^9 \, \Pi a$$
.

### Задача №8

Считая, что в процессе испарения жидкости её пары описываются уравнением Ван-дер-Ваальса, а удельная теплота испарения q равна работе против сил молекулярного давления  $P_{\scriptscriptstyle MOR}$ , выразить q через значения  $P_{\scriptscriptstyle MOR}$  и плотность жидкости  $\rho_{\scriptscriptstyle MC}$ .

### Решение

Согласно принятой модели

$$q = \int_{V_{\mathcal{K}}}^{V_{\Pi}} P_{MON} \cdot dV = \int_{V_{\mathcal{K}}}^{V_{\Pi}} v^{2} \frac{a}{V^{2}} \cdot dV = v^{2} a \left(\frac{1}{V_{\mathcal{K}}} - \frac{1}{V_{\Pi}}\right) \approx$$

$$\approx v^{2} \frac{a}{V_{\mathcal{K}}} = v^{2} \frac{a}{V_{\mathcal{K}}^{2}} \cdot V_{\mathcal{K}} = P_{MON} \cdot V_{\mathcal{K}} = \frac{P_{MON}}{\rho_{\mathcal{K}}}.$$
(8.1)

Здесь  $V_{\mathcal{K}}$  и  $V_{\mathcal{U}}$  - удельный объем соответственно жидкости и пара и предполагается, что  $V_{\mathcal{U}} >> V_{\mathcal{K}} = 1/\rho_{\mathcal{K}}$ .

Если использовать результаты решения задачи №7,то удельная теплота парообразования для воды равна  $1,7\cdot10^6 \, \ensuremath{\mathcal{J}\!\!\:se}$ , что немного меньше табличного значения  $2,26\cdot10^6 \, \ensuremath{\mathcal{J}\!\!\:se}$  при атмосферном давлении.

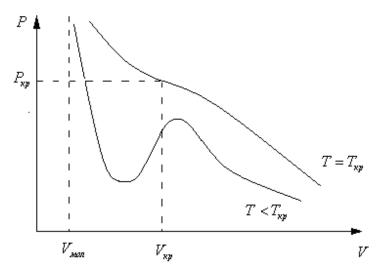
Otbet: 
$$q = \frac{P_{MOR}}{\rho_{\mathcal{K}}}$$
.

## Задача №9

Выразить давление  $P_{\kappa p}$ , температуру  $T_{\kappa p}$  и объем  $V_{\kappa p}$  одного моля вещества в критической точке через постоянные a и b уравнения Ван-дер-Ваальса.

#### Решение

Если температура газа T меньше критической температуры  $T_{\kappa p}$ , изотерма P = P(V), T = const газа Ван-дер-Ваальса имеет 1 минимум и один максимум, как показано на рисунке. При критической температуре точка минимума сливается с точкой максимума, образуя точку перегиба



с координатами  $(V_{\kappa p}, P_{\kappa p})$ . Здесь  $V_{MOR}$  - объём, занимаемый частицами газа при плотной упаковке.

Для решения задачи используется тот факт, что в точке перегиба

$$\left. \frac{\partial P}{\partial V} \right|_{V=V_{KP}} = \left. \frac{\partial^2 P}{\partial V^2} \right|_{V=V_{KP}} = 0 . \tag{9.1}$$

Запишем уравнение Ван-дер-Ваальса для точки перегиба в виде

$$P_{\kappa p} \cdot V_{\kappa p}^{3} - (RT_{\kappa p} + bP_{\kappa p})V_{\kappa p}^{2} + aV_{\kappa p} - ab = 0 .$$
 (9.2)

Продифференцируем полученное равенство дважды по  $V_{\kappa p}$  с учётом (9.1):

$$3P_{\kappa p} \cdot V_{\kappa p}^2 - 2(RT_{\kappa p} + bP_{\kappa p})V_{\kappa p} + a = 0 , \qquad (9.3)$$

$$6P_{KD} \cdot V_{KD} - 2(RT_{KD} + bP_{KD}) = 0 . (9.4)$$

Система уравнений (9.2) - (9.4) позволяет выразить  $P_{\kappa p}$ ,  $V_{\kappa p}$  и  $T_{\kappa p}$  через постоянные а и b. Умножая уравнение (9.4) на  $V_{\kappa p}^2$  и вычитая из полученного соотношения уравнение (9.3), получим

$$3P_{\kappa\nu} \cdot V_{\kappa\rho}^2 = a . ag{9.5}$$

Из (9.2) и (9.4) с учётом (9.5) следует, что

$$V_{\kappa p} = 3b . ag{9.6}$$

Подставляя  $V_{\kappa p}$  из (9.6) в (9.5), находим

$$P_{\kappa p} = \frac{a}{27h^2} \ . \tag{9.7}$$

Из (9.4) с использованием (9.6) и (9.7) следует, что

$$T_{\kappa p} = \frac{8a}{27Rb} \ . \tag{9.8}$$

Все три критические величины связаны между собой универсальным для всех веществ соотношением

$$\frac{P_{\kappa p} \cdot V_{\kappa p}}{RT_{\kappa p}} = \frac{3}{8} ,$$

что не вполне соответствует действительности. Это обусловлено тем, что уравнение Ван-дер-Ваальса лишь приближённо описывает реальные газы.

Otbet: 
$$P_{\kappa p} = \frac{a}{27b^2}$$
,  $V_{\kappa p} = 3b$ ,  $T_{\kappa p} = \frac{8a}{27Rb}$ .