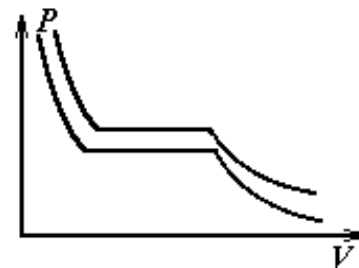


### Задача 9. «Фазовые переходы»

На рисунке изображены две изотермы вещества, совершающего фазовый переход газ-жидкость, соответствующие двум очень близким температурам  $T$  и  $T + \Delta T$ . Рассмотрите цикл Карно между горизонтальными участками изотерм.



1. Покажите, что уравнение (которое называется уравнением Клапейрона-Клаузиуса), связывающее изменение давления насыщенных паров  $\Delta P$  изменением температуры  $\Delta T$  имеет вид

$$\frac{\Delta P}{\Delta T} = \frac{q}{T(V_1 - V_2)}$$

где обозначено:  $q$  – удельная теплота перехода,  $V_1$  и  $V_2$  – удельные объемы газовой и жидкой фаз, соответственно.

2. Считая изменения  $\Delta P$  и  $\Delta T$  бесконечно малыми, полагая  $q$  независимым от температуры,  $V_2 \ll V_1$ , считая пар идеальным газом, найдите зависимость давления насыщенных паров воды от температуры.

3. Представьте полученную зависимость в таких координатах, чтобы она была линейной. В таблице задана зависимость давления  $p$  насыщенных паров воды от температуры  $t$ . Используя все приведенные данные, найдите удельную теплоту парообразования воды.

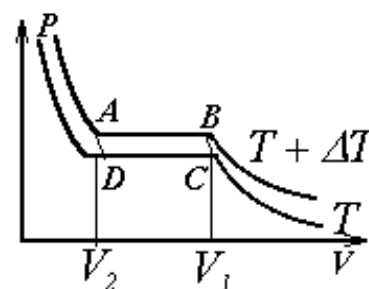
$t, ^\circ C$	10	20	30	50	80	100
$p, Па$	1226	2333	4240	12330	47343	101325

4. Воспользуйтесь полученным в пункте 1 уравнением для описания фазового перехода жидкость - твердое тело. Найдите на сколько надо изменить давление, чтобы температура замерзания льда изменилась на один градус. Удельная теплота плавления льда равна  $332 \frac{кДж}{кг}$ .

#### Решение.

1. «Замкнем» цикл двумя адиабатами  $AD$  и  $BC$ , проходящими через концы горизонтальных участков изотерм. Будем считать, что масса рабочего тела равна единице. Коэффициент полезного действия цикла Карно не зависит от рода рабочего тела и определяется формулой <sup>1</sup>

$$\eta = \frac{\Delta T}{T}, \quad (1)$$



<sup>1</sup> строго говоря, в знаменателе необходимо поставить температуру «нагревателя»  $T + \Delta T$ , но так как мы рассматриваем две очень близкие изотермы, то считаем, что  $\Delta T \ll T$ .

с другой стороны, по определению, КПД равен отношению работы  $A$ , совершенной за цикл, к количеству полученной теплоты  $Q$ . В рассматриваемом цикле количество полученной теплоты на участке  $AB$  равно удельное теплоте парообразования  $q$ , а работа совершенная в цикле равна<sup>2</sup>  $A = \Delta P(V_1 - V_2)$ , поэтому

$$\eta = \frac{A}{Q} = \frac{\Delta P(V_1 - V_2)}{q}. \quad (2)$$

Приравнивая два выражения для КПД, получаем требуемое уравнение Клапейрона-Клаузиуса

$$\frac{\Delta P}{\Delta T} = \frac{q}{T(V_1 - V_2)}. \quad (3)$$

2. Переходя к бесконечно малым приращениям и пренебрегая объемом жидкости, получим уравнение

$$\frac{dP}{dT} = \frac{q}{TV_1}. \quad (4)$$

Удельный объем газа выразим из уравнения состояния идеального газа  $PV_1 = \frac{RT}{M}$ , (где  $M$  – молярная масса газа, напоминая, мы рассматриваем единицу массы газа)  $V_1 = \frac{RT}{PM}$  и подставим в уравнение (4) -

$$\frac{dP}{dT} = \frac{qPM}{RT^2}. \quad (5)$$

Чтобы решить это уравнение «разделим переменные»:

$\frac{dP}{P} = \frac{qM}{R} \cdot \frac{dT}{T^2}$  и проинтегрируем  $\int_{P_0}^P \frac{dP}{P} = \frac{qM}{R} \cdot \int_{T_0}^T \frac{dT}{T^2}$ . Здесь  $P_0$  - значение давления насыщенных паров при некоторой температуре  $T_0$ . В результате интегрирования получим

$$\ln \frac{P}{P_0} = \frac{qM}{R} \cdot \left( \frac{1}{T_0} - \frac{1}{T} \right) \quad (6)$$

Теперь можно выразить явную зависимость давления насыщенных паров от температуры

$$P = P_0 \exp\left(\frac{qM}{R} \cdot \left(\frac{1}{T_0} - \frac{1}{T}\right)\right) = C \exp\left(-\frac{qM}{RT}\right) \quad (7)$$

3. Как видно из уравнений (6), (7), исследуемая зависимость будет линейной, если ее представить в виде функции<sup>3</sup>  $\ln P$  от  $1/T$ . Тогда  $\ln P = b - a \cdot \frac{1}{T}$ , где

<sup>2</sup> Мы опять пользуемся близостью изотерм.

<sup>3</sup> Использование логарифма от размерной величины может вызвать обоснованное удивление, конечно, лучше использовать выражение  $\ln \frac{P}{P_0}$ , однако, используемое здесь выражение  $\ln p$  отличается только постоянным слагаемым.

Так как нас интересует наклон графика, то эта аддитивная добавка не оказывает влияния на дальнейшие расчеты.

$a = \frac{qM}{R}$ ,  $b$  - некоторая константа, зависящая от параметров задачи и их размерностей. Дополним заданную в условии таблицу необходимыми расчетными величинами

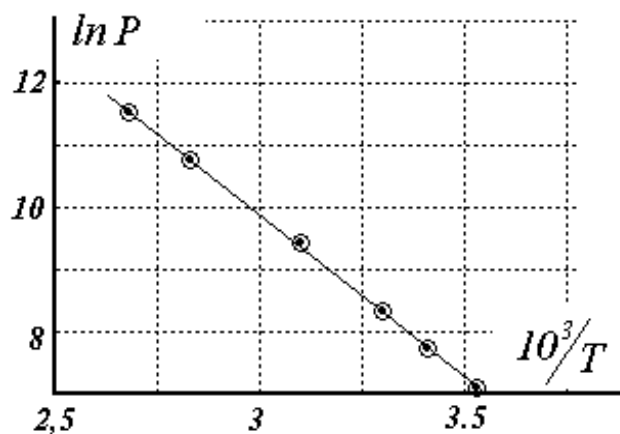
$t, ^\circ C$	10	20	30	50	80	100
$10^3 / T$	3,53	3,41	3,30	3,10	2,83	2,68
$p, Па$	1226	2333	4240	12330	47343	101325
$\ln P$	7,11	7,75	8,35	9,42	10,77	11,53

Нанесем полученные значения на график. Хорошо видно, что точки почти точно ложатся на прямую линию, следовательно, сделанные допущения вполне обоснованы.

Значение коэффициента  $a$  можно вычислить из графика, как отношение

$$\frac{\Delta(\ln P)}{\Delta(1/T)} \approx 5,2 \cdot 10^{-3} K,$$

однако предпочтительнее, да и точнее рассчитать его, используя метод наименьших квадратов<sup>4</sup>. Воспользуемся методикой расчета, описанной в Приложении 1.



	$x = \frac{10^3}{T}$	$y = \ln P$
	3,53	7,11
	3,41	7,75
	3,30	8,35
	3,10	9,42
	2,83	10,77
	2,68	11,53

$$\langle x \rangle = \frac{\sum x_k}{N} \approx 3,142; \quad S_x^2 = \frac{\sum x_k^2}{N} - \langle x \rangle^2 \approx 9,331 \cdot 10^{-2};$$

$$\langle y \rangle = \frac{\sum y_k}{N} \approx 9,155; \quad S_y^2 = \frac{\sum y_k^2}{N} - \langle y \rangle^2 \approx 2,521;$$

$$R_{xy} = \frac{\sum x_k y_k}{N} - \langle x \rangle \cdot \langle y \rangle \approx -0,4849;$$

$$a = \frac{R_{xy}}{S_x^2} \approx -5,197; \quad \Delta a = 2 \sqrt{\frac{1}{N-2} \left( \frac{S_y^2}{S_x^2} - a^2 \right)} \approx 0,086.$$

<sup>4</sup> Подробнее о методе наименьших квадратов и его реализации на калькуляторе описано в Приложении 1.

Окончательный результат расчета параметра имеет вид (с учетом множителя  $10^3$ )

$$a = (-5,20 \pm 0.09) \cdot 10^3 \text{ K}.$$

Теперь из формулы  $a = \frac{qM}{R}$  можно вычислить значение удельной теплоты парообразования воды

$$q = \frac{aR}{M} = (2,40 \pm 0,04) \cdot 10^6 \frac{\text{Дж}}{\text{кг}}.$$

Заметим, что удельная теплота парообразования слегка зависит от температуры, поэтому найденное значение следует рассматривать как среднее в заданном диапазоне температур.

4. Для описания фазового перехода твердое тело-жидкость (плавления) можно воспользоваться следующими приближениями:

- считать удельную теплоту перехода независимой от температуры;
- считать удельные объемы твердой и жидкой фаз постоянными, не зависящими от давления и температуры.

В рамках этих приближений уравнение перехода имеет вид

$$\frac{dP}{dT} = \frac{q}{T(1/\rho_1 - 1/\rho_2)}, \quad (8)$$

где  $\rho_1, \rho_2$  – плотности воды и льда, соответственно. Так как изменение температуры мало, то можно записать

$$\Delta P = \frac{q}{(1/\rho_1 - 1/\rho_2)} \cdot \frac{\Delta T}{T} \approx 11 \cdot 10^6 \text{ Па}.$$

При расчетах мы воспользовались табличными данными для плотностей воды и льда, а также положили  $\Delta T = -1\text{K}$ ,  $T = 273\text{K}$ . Обратите внимание на величину давления - более ста атмосфер!

Заметим, что для большинства веществ с увеличением давления температура плавления повышается. Однако, для некоторых веществ, которые при плавлении уменьшают свой объем (лед, висмут, галлий), увеличение давления приводит к понижению температуры плавления.

Точное решение уравнения (8) можно получить методом разделения переменных

$$\begin{aligned} dP &= \frac{q}{(1/\rho_1 - 1/\rho_2)} \cdot \frac{dT}{T}; \\ \int dP &= \frac{q}{(1/\rho_1 - 1/\rho_2)} \int \frac{dT}{T}; \\ P &= P_0 + \frac{q}{(1/\rho_1 - 1/\rho_2)} \cdot \ln \frac{T}{T_0} \end{aligned}$$

Обратите внимание, как слабо изменяется температура плавления при изменении давления, особенно если сравнить с изменением температуры кипения при изменении давления.