

Семинар 4. Термодинамические потенциалы. Поверхностное натяжение

Клименок Кирилл Леонидович

22.02.2022

1 Теоретическая часть

1.1 Некоторые следствия для ТД потенциалов

Мы ввели 4 термодинамических потенциала и обсудили их физический смысл. Но, к сожалению, этим не ограничивается их область применения. Мы кратко вспомним некоторые «интересности», которые обсуждались на лекции.

Начнем со свойств этих частных производных.

- «Переворачиваемость»

$$\left(\frac{\partial x}{\partial y}\right)_z = \frac{1}{\left(\frac{\partial y}{\partial x}\right)_z}$$

- Задача 1.1 из первого семинара

$$\left(\frac{\partial x}{\partial y}\right)_z \left(\frac{\partial y}{\partial z}\right)_x \left(\frac{\partial z}{\partial x}\right)_y = -1$$

- Соотношения Максвелла или равенство перекрестных производных

$$\frac{\partial^2 f}{\partial y \partial x} = \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y}$$

Эти соотношения очень хорошо ложатся на наши дифференциалы ТД потенциалов:

$$dU = TdS - PdV \Rightarrow \frac{\partial^2 U}{\partial S \partial V} = \frac{\partial^2 U}{\partial V \partial S} \Leftrightarrow \left(\frac{\partial T}{\partial V}\right)_S = -\left(\frac{\partial P}{\partial S}\right)_V$$

$$dF = -SdT - PdV \Rightarrow \frac{\partial^2 F}{\partial T \partial V} = \frac{\partial^2 F}{\partial V \partial T} \Leftrightarrow \left(\frac{\partial S}{\partial V}\right)_T = \left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V$$

У этих соотношений есть и физический смысл: это следствие равенства работ в координатах (T, S) и (P, V) для элементарных циклов.

Другие полезные соотношения, которые мы вывели:

- Теплоемкость:

$$C_X = T \left(\frac{\partial S}{\partial T} \right)_X; C_P - C_V = \left[\left(\frac{\partial U}{\partial V} \right)_T + P \right] \left(\frac{\partial V}{\partial T} \right)_P$$

- Коэффициенты для разных процессов:

Коэффициенты теплового расширения:

$$\alpha = \frac{1}{V} \left(\frac{\partial V}{\partial T} \right)_P$$

Изотермическая и адиабатическая сжимаемость:

$$\beta_T = -\frac{1}{V} \left(\frac{\partial V}{\partial P} \right)_T; \beta_S = -\frac{1}{V} \left(\frac{\partial V}{\partial P} \right)_S; \beta_T = \beta_S \frac{C_P}{C_V}$$

Термический коэффициент давления:

$$\lambda = \frac{1}{P} \left(\frac{\partial P}{\partial T} \right)_V$$

- Связь термического и калорического уравнения состояний

$$\left(\frac{\partial U}{\partial V} \right)_T = T \left(\frac{\partial P}{\partial T} \right)_V - P$$

- Связь U и F

$$U = F - T \left(\frac{\partial F}{\partial T} \right)_V$$

- Общее выражение для F

$$F(T, V) = F_0 - \int P(V, T) dV$$

- Теплофизические свойства

$$\left(\frac{\partial T}{\partial V} \right)_S = - \left(\frac{\partial T}{\partial S} \right)_V \left(\frac{\partial S}{\partial V} \right)_T = \frac{T}{C_V} \left(\frac{\partial P}{\partial V} \right)_T \left(\frac{\partial V}{\partial T} \right)_P = - \frac{T\alpha}{C_V\beta_T} = - \frac{T\alpha}{C_P\beta_S}$$

1.2 Поверхностное натяжение

Идея появления поверхностного натяжения очень проста: молекулы жидкости в объеме равномерно притягиваются во все стороны, и средняя сила, действующая на них равна нулю, а вот на поверхности есть явно выраженная сила, направленная в объем из-за нескомпенсированности. Это и приводит к появлению дополнительных сил, действующих на поверхности.

Вводят коэффициент поверхностного натяжения через работу по образованию единицы площади (Π), что соответствует силе на единицу длины пленки, чтобы ее удерживать:

$$\delta A = \sigma d\Pi \Leftrightarrow \sigma = \frac{F}{l}$$

Отдельно можно выделить свободную энергию поверхности, просто из ее физического смысла и внутреннюю энергию поверхности, с использованием экспериментального факта, что коэффициент поверхностного натяжения зависит только от температуры:

$$F_{surf} = \sigma \Pi; U_{surf} = \left(\sigma - T \frac{d\sigma}{dT} \right) \Pi$$

Еще мы поговорили о формуле Лапласа, которая показывает, как меняется давление над искривленной поверхностью, используя 2 независимых радиуса кривизны:

$$\Delta P = \sigma \left(\frac{1}{r_1} + \frac{1}{r_2} \right)$$

и кратко сказали о смачиваемости, используя краевой угол, который образуется у капли на поверхности.

2 Практическая часть

2.1 Задача 0.10

Условие Уравнение состояния резиновой полосы имеет вид $f = aT \left[\left(\frac{l}{l_0} \right) - \left(\frac{l_0}{l} \right)^2 \right]$, где f — натяжение, $a = 1.3 \cdot 10^{-2}$ Н/К, l — длина полосы, длина недеформированной полосы $l_0 = 1$ м. Найти изменение свободной и внутренней энергии резины при её изотермическом растяжении до $l_1 = 2l_0 = 2$ м. Температура $T = 300$ К.

Решение Начнем со свободной энергии, так как у нее есть явный физический смысл: ее изменение это работа, которую можно извлечь из системы при ее изотермическом контакте с тепловым резервуаром:

$$\Delta F = -\Delta A = - \int_{l_0}^{2l_0} f dl = - \int_{l_0}^{2l_0} aT \left[\left(\frac{l}{l_0} \right) - \left(\frac{l_0}{l} \right)^2 \right] dl = aTl = 3.9 \text{ Дж}$$

Теперь разберемся с внутренней энергией. Для этого воспользуемся ее связью со свободной энергией:

$$F = F_0 - \int_{l_0}^l f dl; U = F - T \left(\frac{\partial F}{\partial T} \right)_V = F_0 - \int_{l_0}^l f dl + aT \int_{l_0}^l \left[\left(\frac{l}{l_0} \right) - \left(\frac{l_0}{l} \right)^2 \right] dl = F_0$$

То есть изменение внутренней энергии равно нулю

2.2 Задача Т4

Условие При низких температурах свободная энергия «электронного газа» в металлах в объёме V при температуре T даётся зависимостью $F = F_0 - \beta V^{2/3} T^2$, где F_0 и β — постоянные величины. Найти разность теплоёмкостей $C_P - C_V$ электронного газа как функцию V и T .

Решение Все задание сводится к комбинации формул, которые мы уже обговаривали и надо просто аккуратно все проделать.

Выпишем общий вид этой разности:

$$C_P - C_V = \left[\left(\frac{\partial U}{\partial V} \right)_T + P \right] \left(\frac{\partial V}{\partial T} \right)_P$$

Итого нам надо найти 2 вещи: функцию внутренней энергии для ее производной по объему и уравнение состояния для давления и производной от объема по температуре. Выпишем дифференциал для данной нам свободной энергии:

$$\begin{aligned} dF &= -SdT - PdV \\ S &= - \left(\frac{\partial F}{\partial T} \right)_V = -2\beta V^{2/3}T \\ P &= - \left(\frac{\partial F}{\partial V} \right)_T = \frac{2}{3}\beta V^{-1/3}T^2 \end{aligned}$$

Выражение для давления — это уравнение состояния. Из него выразим объем и найдем $\left(\frac{\partial V}{\partial T} \right)_P$:

$$V = \frac{8}{27}\beta^3 \frac{T^6}{P^3} \Rightarrow \left(\frac{\partial V}{\partial T} \right)_P = \frac{48}{27}\beta^3 \frac{T^5}{P^3} = \frac{6V}{T}$$

Теперь разберемся с внутренней энергией:

$$\begin{aligned} U &= F - T \left(\frac{\partial F}{\partial T} \right)_V = F_0 - \beta V^{2/3}T^2 + 2\beta V^{2/3}T^2 = F_0 + \beta V^{2/3}T^2 \\ \left(\frac{\partial U}{\partial V} \right)_T &= \frac{2}{3}\beta V^{-1/3}T^2 \end{aligned}$$

Теперь все собираем:

$$C_P - C_V = \left[\frac{2}{3}\beta V^{-1/3}T^2 + \frac{2}{3}\beta V^{-1/3}T^2 \right] \frac{6V}{T} = 8\beta V^{2/3}T$$

2.3 Задача 5.28

Условие При изотермическом сжатии ($T = 293\text{K}$) одного моля глицерина от давления $P_1 = 1\text{атм}$ до давления $P_2 = 11\text{атм}$ выделяется теплота $Q = 10\text{Дж}$. При адиабатическом сжатии этого глицерина на те же 10 атм затрачивается работа $A = 8.76\text{мДж}$. Плотность глицерина $\rho = 1.26\text{ г/см}^3$, молярная масса $\mu = 92\text{ г/моль}$, $\gamma = C_P/C_V = 1.1$. Определить по этим данным температурный коэффициент давления глицерина $\partial P/\partial T$, а также коэффициент теплового расширения α и изотермическую сжимаемость β_T .

Решение Тут без одного дополнительного соотношения не получится ничего решить. Вот оно без вывода:

$$\left(\frac{\partial U}{\partial V} \right)_T = T \left(\frac{\partial P}{\partial T} \right)_V - P$$

Это несколько упрощает запись первого начала термодинамики:

$$\delta Q = C_V dT + T \left(\frac{\partial P}{\partial T} \right)_V dV$$

Теперь непосредственно к условию. У нас есть изотремическое расширение, что означает что $dT = 0$. Запишем первое начало и воспользуемся циклической перестановкой:

$$\delta Q = T \left(\frac{\partial P}{\partial T} \right)_V dV = T \left(\frac{\partial P}{\partial T} \right)_V \left(\frac{\partial V}{\partial P} \right)_T dP = -T \left(\frac{\partial V}{\partial T} \right)_P dP = -TV\alpha dP$$

Отсюда:

$$\alpha = -\frac{Q}{TV\Delta P} \approx 4.7 \cdot 10^{-4} \text{ K}^{-1}$$

Второй процесс — адиабатическое изменение давления. Значит нам надо использовать адиабатическую сжимаемость и считать работу:

$$\delta A = PdV = P \left(\frac{\partial V}{\partial P} \right)_S dP = V\beta_S PdP$$

Интегрируем и получаем:

$$A = \int_{P_1}^{P_2} \beta_S V P dP = \frac{P_2^2 - P_1^2}{2} \beta_S V \Rightarrow \beta_T = \gamma \beta_S = \frac{2A}{(P_2^2 - P_1^2)V} = 2.2 \cdot 10^{-10} \text{ Па}^{-1}$$

Последний коэффициент вычисляется из соотношения всех коэффициентов между собой.

2.4 Задача 12.8

Условие Мыльная пленка имеет толщину $h = 10^3$ мм и температуру $T = 300$ К. Вычислить понижение температуры этой пленки, если ее растянуть адиабатически настолько, чтобы площадь пленки удвоилась. Поверхностное натяжение мыльного раствора убывает на 0.15 дин/см при повышении температуры на 1 К.

Решение Давайте разберемся как в общем виде будет работать первое начало термодинамики, если у нас меняется площадь пленки. Изменения коснутся только работы:

$$\delta Q = dU + \delta A = dU_{vol} + dU_{surf} + \delta A_{surf} = C_{\Pi} dT + \left(\sigma - T \frac{d\sigma}{dT} \right) d\Pi - \sigma d\Pi = C_{\Pi} dT - T \frac{d\sigma}{dT} d\Pi$$

в этом выражении C_{Π} — теплоемкость при постоянной площади поверхности, или по-простому объемная теплоемкость воды пленки. А вот член $T \frac{d\sigma}{dT}$ можно интерпретировать как теплоту образования поверхности.

В нашей задаче все адиабатично, изменение температуры мало, а пленок всего 2, тогда:

$$C_{\Pi} dT = T \frac{d\sigma}{dT} d\Pi \Rightarrow \Delta T \approx T \frac{d\sigma}{dT} \frac{2\Pi}{C_{\Pi}} = T \frac{d\sigma}{dT} \frac{2\Delta\Pi}{C_w \rho \Pi h} = T \frac{d\sigma}{dT} \frac{2}{C_w \rho h} \approx -0.02 \text{ K}$$

2.5 Комментарии к задачам из задания

Нулевки Единственная нерешенная задача явно связана с определением коэффициента поверхностного натяжения

Задача 5.16 Надо воспользоваться выражением для теплофизических свойств

Задача 5.28 Решена

Задача 5.42 Дана свободная энергия, по ней можно найти внутреннюю энергию и как следствие выражение для C_V

Задача 5.63 Опять игра с соотношениями $=$ (

Задача 12.8 Решена

Задача 12.9 Давление в пузыре несколько выше, что означает, когда он лопнет начнется установление равновесие. Надо записать первое начало с учетом внутренней энергии поверхности

Задача 12.38 Подумайте, куда будет перетекать газ, если радиусы 2 пузырей чуть-чуть отличаются и запишите первое начало с учетом изменения площадей

Задача Т4 Решена