

5. ФИЗИЧЕСКИЕ ПРИЛОЖЕНИЯ

А. ТЕРМОДИНАМИКА

5.1. ПРОСТЫЕ СИСТЕМЫ

Сначала рассмотрим однокомпонентную систему (скажем, газ), для которой закон сохранения энергии имеет вид

$$\delta Q = PdV + dU, \quad (5.1)$$

где U — внутренняя энергия, а δQ — количество тепла, получаемое газом, когда он совершает работу PdV и изменяет свою энергию. Мы будем понимать это равенство (уравнение состояния) как соотношение между различными один-формами на двумерном многообразии с координатами (V, U) , на котором определена функция $P(V, U)$. Итак, $\tilde{d}V$ и $\tilde{d}U$ будут у нас один-формами, а следовательно, и $\tilde{\delta}Q$ тоже. Но будет ли $\tilde{\delta}Q$ точной один-формой? То есть можно ли найти функцию $Q(V, U)$, такую что $\tilde{\delta}Q = \tilde{d}Q$? Если бы это было так, то мы имели бы $\tilde{d}\tilde{\delta}Q = 0$, что означало бы

$$\begin{aligned} 0 = \tilde{d}P \wedge \tilde{d}V &= \left[\left(\frac{\partial P}{\partial V} \right)_U \tilde{d}V + \left(\frac{\partial P}{\partial U} \right)_V \tilde{d}U \right] \wedge \tilde{d}V \\ &= \left(\frac{\partial P}{\partial U} \right)_V \tilde{d}U \wedge \tilde{d}V. \end{aligned}$$

(Индексы у производных указывают, какая переменная при дифференцировании фиксирована.) Таким образом, нужная функция Q может существовать, только если $(\partial P/\partial U)_V$ всюду обращается в нуль, — довольно странный это был бы газ!

Поскольку $\tilde{\delta}Q$ — один-форма в двумерном пространстве, то её идеал автоматически *замкнут*, и из теоремы Фробениуса (§ 4.26) следует, что должны существовать функции $T(U, V)$ и $S(U, V)$, такие что $\tilde{\delta}Q = T\tilde{d}S$. Таким образом, мы определили функции температуры и энтропии для однокомпонентной системы, находящейся в состоянии термодинамического равновесия, просто как функции, фигурирующие в записи один-формы из левой части (5.1):

$$\blacklozenge \quad T\tilde{d}S = P\tilde{d}V + \tilde{d}U. \quad (5.2)$$

Важно понимать, что это — чисто математическое определение S и T , не имеющее никакого отношения ко второму за-

кону термодинамики, который мы немного погодя рассмотрим. Математические *тождества* такого рода для многокомпонентной жидкости уже не имеют места. (Мы увидим, что второй закон термодинамики эквивалентен требованию $\tilde{\delta}Q = T \tilde{\delta}S$ для композитных систем. Поскольку это тождество не выполняется автоматически, то второй закон термодинамики является физическим законом: он налагает ограничения на возможную математическую природу физической системы.)

5.2. ТОЖДЕСТВА МАКСВЕЛЛА И ДРУГИЕ МАТЕМАТИЧЕСКИЕ ТОЖДЕСТВА

Взяв внешнюю производную от (5.2), мы получим

$$\tilde{\delta}T \wedge \tilde{\delta}S = \tilde{\delta}P \wedge \tilde{\delta}V. \quad (5.3)$$

Предположим, что мы записали $T = T(S, V)$, $P = P(S, V)$. Тогда (5.3) даёт (поскольку $\tilde{\delta}S \wedge \tilde{\delta}S \equiv 0$, $\tilde{\delta}V \wedge \tilde{\delta}V \equiv 0$)

$$\left(\frac{\partial T}{\partial V}\right)_S \tilde{\delta}V \wedge \tilde{\delta}S = \left(\frac{\partial P}{\partial S}\right)_V \tilde{\delta}S \wedge \tilde{\delta}V = -\left(\frac{\partial P}{\partial S}\right)_V \tilde{\delta}V \wedge \tilde{\delta}S;$$

отсюда вытекает равенство

$$\left(\frac{\partial T}{\partial V}\right)_S = -\left(\frac{\partial P}{\partial S}\right)_V. \quad (5.4)$$

известное как одно из тождеств Максвелла. Аналогично, записав $S = S(T, V)$, $P = P(T, V)$, мы можем вывести ещё одно тождество Максвелла;

$$\left(\frac{\partial S}{\partial V}\right)_T = \left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V. \quad (5.5)$$

Разделив обе части (5.2) на T и взяв внешнюю производную, получаем

$$\frac{1}{T} \tilde{\delta}P \wedge \tilde{\delta}V - \frac{P}{T^2} \tilde{\delta}T \wedge \tilde{\delta}V - \frac{1}{T^2} \tilde{\delta}T \wedge \tilde{\delta}U = 0.$$

Полагая $U = U(T, V)$, $P = P(T, V)$, имеем

$$\begin{aligned} \frac{1}{T} \left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V \tilde{\delta}T \wedge \tilde{\delta}V - \frac{P}{T^2} \tilde{\delta}T \wedge \tilde{\delta}V \\ - \frac{1}{T^2} \left(\frac{\partial T}{\partial V}\right)_T \tilde{\delta}T \wedge \tilde{\delta}V = 0, \end{aligned}$$

или

$$T \left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V - P = \left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_T. \quad (5.6)$$