

3. Закон Фика справедлив и для взаимной диффузии различных газов. Однако здесь формула (90.3), вообще говоря, неприменима. Ею можно пользоваться только в тех случаях, когда концентрация рассматриваемого газа очень мала по сравнению с концентрацией другого газа смеси. При выполнении этого условия средняя длина свободного пробега молекул рассматриваемого газа  $\lambda$  определяется столкновениями их только с молекулами другого газа смеси. Взаимные же столкновения между молекулами рассматриваемого газа, ввиду малости его относительной концентрации, роли не играют. Аналогичная ситуация встречается и при *диффузии нейтронов* в графите. Это явление используется для *замедления нейтронов* в ядерных реакторах. Ввиду малости концентрации нейтронов последние ведут себя как молекулы идеального газа, сталкивающиеся время от времени с ядрами атомов графита. Диффузия нейтронов хорошо описывается формулой (90.3). Длина свободного пробега нейтронов в графите порядка сантиметра.

Когда концентрации обоих газов в смеси одного порядка, то при построении теории концентрационной диффузии по методу средней длины свободного пробега надо вводить две средние длины свободного пробега: для молекул первого и второго газов. Эти длины свободного пробега являются характеристиками рассматриваемой смеси газов. Теория получается довольно громоздкой и плохо согласуется с экспериментом. Лучшие результаты дают теории, в которых понятие длины свободного пробега не используется. Мы изложим в § 92 один из вариантов приближенных теорий такого типа, в основе которого лежит *формула Эйнштейна*, выводимая в следующем параграфе.

### § 91. Связь коэффициента диффузии с подвижностью частицы

1. Понятием *подвижности* мы уже пользовались в § 64 при рассмотрении теории броуновского движения. Там это понятие применялось к броуновским частицам, движущимся в жидкости под действием постоянных сил. Но оно применимо и к частицам молекулярных и атомных размеров, например к ионам, движущимся в электролите. На заряженный ион в постоянном электрическом поле действует постоянная сила  $F$ , пропорциональная напряженности электрического поля. Кроме того, при движении ион испытывает столкновения с окружающими молекулами и ионами. При отсутствии внешней силы  $F$  движение иона было бы *полностью беспорядочным*. При наличии постоянной силы  $F$  появляется *преимущественное направление скорости иона*. На беспорядочное тепловое движение накладывается *регулярное движение* в направлении силы  $F$ . Скорость этого регулярного движения мы обозначим  $u$ . Вектор  $u$  есть не что иное, как средняя скорость, с которой перемещается ион:

$\mathbf{u} = \langle \mathbf{v} \rangle$ . Если электрическое поле не очень сильное, то установившаяся скорость иона пропорциональна приложенной к нему силе  $\mathbf{F}$ . К этому случаю и относится понятие подвижности. Подвижностью частицы называется коэффициент пропорциональности  $B$  между регулярной скоростью  $\mathbf{u}$  и силой  $\mathbf{F}$ :

$$\mathbf{u} = BF. \quad (91.1)$$

Несущественно, что частицами являются ионы. Все сказанное справедливо и для молекул, и для любых других частиц.

2. Допустим теперь, что имеется «газ» каких-то частиц в постоянном и однородном силовом поле. «Газ» настолько разрежен, что силами взаимодействия между его частицами можно полностью пре-небречь. Примером такого «газа» может служить совокупность броуновских частиц, взвешенных в жидкости. Другим примером является обычный идеальный газ в силовом поле. Если  $\mathbf{F}$  — сила, действующая на частицу «газа» в силовом поле, то потенциальная энергия ее в этом поле будет  $\epsilon_p = -Fx$ . (Предполагается, что ось  $X$  направлена в сторону действующей силы.) Если состояние стационарно, то концентрация частиц «газа» меняется в пространстве в соответствии с формулой Больцмана

$$n = n_0 e^{-\frac{\epsilon_p}{kT}} = n_0 e^{\frac{Fx}{kT}}. \quad (91.2)$$

Но микропроцессы не прекращаются даже тогда, когда состояние стационарно. Поскольку есть градиент концентрации, в газе происходит диффузия. Диффузионный поток в положительном направлении оси  $X$  определяется выражением  $\Gamma_{\text{диф}} = -Ddn/dx$ . А так как «газ» находится в силовом поле, то существует также и «силовой поток» молекул с плотностью  $\Gamma_{\text{сил}} = BFn$ . В состоянии равновесия должно быть

$$-D \frac{dn}{dx} + BFn = 0.$$

Подставляя сюда выражение (91.2), получаем после сокращения на  $n$

$$D = kTB. \quad (91.3)$$

Это соотношение между коэффициентом диффузии и подвижностью частицы было установлено Эйнштейном и носит его имя.

## § 92. Концентрационная диффузия в газах

1. Рассмотрим теперь смесь двух различных газов с концентрациями  $n_1$  и  $n_2$ , изменяющимися в направлении оси  $X$ . Давление и температура смеси предполагаются постоянными, так что общая концентрация  $n = n_1(x) + n_2(x)$  — одна и та же во всем газе. Диффузионные потоки газов определяются выражениями

$$\Gamma_1 = -D_{12} \frac{dn_1}{dx}, \quad \Gamma_2 = -D_{21} \frac{dn_2}{dx},$$