

le terme négatif $-\frac{r_0}{ART}$ peut être remplacé par -1, r_0 représentant la chaleur de vaporisation au zéro absolu.

Les conclusions de M. Ariès sont erronées, parce que

$$\frac{d(pu)}{dt} = p \frac{du}{dt} + u \frac{dp}{dt} = R; \quad \frac{dp}{dt} = \frac{R}{u} - \frac{p}{u} \frac{du}{dt}$$

Par suite

$$r = ARTu \frac{dp}{dt} = ART - ARTp \frac{du}{dt} = A\varphi u - ARTp \frac{du}{dt}$$

Mais $r = A\varphi u + \rho$, où ρ est la chaleur interne de vaporisation. Donc

$$\rho = -ARTp \frac{du}{dt}$$

Ce terme ne s'annule pas au zéro absolu parce que $\frac{du}{dt}$ croît indéfiniment avec l'abaissement de la température et parce que la chaleur ρ est équivalente au travail qui, même au zéro absolu, doit être dépensé pour vaincre les forces intérieures d'attraction moléculaire et pour vaporiser un corps solide ou liquide.

La chaleur r_0 ne s'annule non plus au zéro absolu, $\frac{r_0}{T}$ n'est pas égal à AR et la formule de Nernst et Planck reste intacte.

L'équation $\frac{\rho}{p} = -AT \frac{du}{dt}$ est tout à fait analogue à l'équation de Clapeyron, mais elle n'est exacte qu'aux basses températures et pressions; je l'ai établie déjà en 1912 (Annalen der Physik, 37 pag 847).

Объ электрическомъ двойномъ слоѣ на поверхности твердыхъ и жидкихъ тѣль.

(Продолжение) ¹⁾.

Я. И. Френкеля.

Часть II. Поверхностное натяжение.

§ 6. Когда ртуть находится въ соприкосновеніе съ электролитомъ, то ея поверхностное натяжение уменьшается по сравненію съ поверхностнымъ натяженіемъ свободной поверхности на величину, достигающую, какъ известно, одной трети послѣдней. Это по-

¹⁾ См. Ж. Р. Ф.-Х. О-ва, ч. Физ. 49, p. 87.

верхностное натяжение можетъ быть возстановлено приложеніемъ виѣшней электродвижущей силы (около 1 вольта), компенсирующей контактную разность потенціаловъ, и съ дальнѣйшимъ увеличеніемъ ея снова уменьшается. Электрокапиллярные явленія открываются, такимъ образомъ, тѣсную связь между контактными электродвижущими силами и поверхностнымъ натяженіемъ. Согласно нашей теоріи оба эти явленія проис текаютъ изъ одной общей причины—атомнаго (или молекулярнаго) электрическаго слоя, окутывающаго поверхность жидкостей, причемъ контактная электродвижущая сила зависитъ отъ внутренняго потенціала, а поверхностное натяженіе—отъ электростатической энергіи этого слоя.

Что нѣкоторая часть поверхностного натяженія должна зависѣть отъ этой энергіи, явствуетъ изъ того, что послѣдняя пропорціональна поверхности тѣла. Значительное вліяніе, которое оказываютъ на поверхностное натяженіе вторичные электрические слои, образующіеся на поверхности ртуть-электролитъ (около 30%), показываетъ, что эта часть, зависящая отъ первичнаго электрическаго слоя, можетъ быть весьма значительной. Для того, чтобы оцѣнить ее, мы сравнимъ поверхностное натяженіе σ , численно равное (свободной) энергіи единицы поверхности жидкости, съ электростатической энергіей W , которая приходится на 1 кв. см. покрывающаго ее электрическаго слоя, причемъ, по прежнему начнемъ съ металловъ.

Для опредѣленія W воспользуемся формулой (8) § 3, относящейся къ металлу валентности k . Полагая

$$(11) \quad W = \frac{1}{8\pi} \int_{-r}^{+r} E^2 dx = \frac{1}{4\pi} \int_0^r E^2 dx, \text{ где } E = \frac{\pi e k n}{r} [r - (x)]^2, \text{ находимъ}$$

$$W = \frac{\pi}{20} (k e n)^2 r^3$$

или, на основаніи (7) и (9), $W = \frac{3}{10} V \varepsilon$. Подставляя, далѣе, $\varepsilon = \frac{3}{8\pi} \frac{V}{r}$, мы можемъ замѣнить формулу (11) слѣдующей

$$(12) \quad W = \frac{9}{80\pi} \frac{V^2}{r}$$

которая весьма удобна для вычислениія W , когда V и r известны.

Для ртути мы имѣли (таблица I) $r = R = 1,4 \times 10^{-8}$ см., $V = 4,2$ вольтъ или $\frac{4,2}{300}$ С. Г. С. ед. потенціала. Слѣдовательно,

$$W_{Hg} = \frac{9 \cdot (4,2)^2}{80\pi (300)^2 \cdot 1,4 \cdot 10^{-8}} = 472 \frac{\text{эр}}{\text{см}^2}$$

равно по нѣкоторымъ опредѣленіямъ $436 \frac{\text{дин}}{\text{см}}$, а по другимъ даже

$460 \frac{\text{дин}}{\text{см.}}$. Мы видимъ, что W_{Hg} слегка больше σ_{Hg} . Это легко объясняется тѣмъ, что r на самомъ дѣлѣ немнога меньше R . Такимъ образомъ поверхностное натяженіе ртути можно отнести цѣликомъ на счетъ электростатической энергіи ея поверхностного слоя. Для гипотетическихъ силъ сцепленія, выдигавшихся классическими теоріями Лапласа и Гаусса, не остается, по-видимому, мѣста. Мы положимъ, что и въ случаѣ всѣхъ прочихъ тѣль эти силы не имѣютъ никакого непосредственного вліянія на поверхностное натяженіе, и что послѣднее зависитъ исключительно отъ энергіи ихъ поверхностного электрическаго слоя, т. е. что всегда

$$(13) \quad \sigma = W.$$

Пользуясь данными относительно поверхностного натяженія расплавленныхъ металловъ¹⁾, я, съ помощью (13) и (11), вычислилъ ихъ атомные радиусы r , и далѣе, съ помощью (9), ихъ внутренніе потенціалы V . Результаты приведены въ нижеслѣдующей таблицѣ (III).

Таблица III. Поверхностное натяженіе и внутренніе потенціалы.

I. Назв. метал- ла.	II. Вален- тность k .	III. Атомный вѣсъ A .	IV. Удѣльн. вѣсъ δ .	V. Поверхност. натяженіе σ $\frac{\text{дин.}}{\text{см.}}$	VI. Атомный радиусъ $r \times 10^8 \text{ см.}$	VII. Внутренній потенціалъ V (вычисл.) вольтъ.	VIII. Внутрен. потенціал. (измѣр.).
Na	1	23	0,93	294	2,4	4,2	1,81
K	1	39	0,83	415	2,58	2,55	—
Al	1	108	9,51	784	1,97	6,23	—
Zn	2	65	6,48	104 (?)	0,58	1,24	—
Cd	2	112	8	815 (?)	1,43	5,42	—
Hg	2	201	13,6	436	1,36	4,00	—
Sn	4	119	6,94	681	0,99	4,21	—
Pb	4	207	10,64	536	0,99	3,66	—
Sb	5	120	6,5	317	0,68	2,30	—
Bi	5	208	10,0	460	0,83	3,11	—
Fe	8	56	6,88	950	0,42	3,18	—
Pt	8	195	21,3	1820	0,57	5,10	5,1

¹⁾ Ср. Landolt-Bornstein „Physikalisch-Chemische Tabellen“ за 1912 годъ. Значенія σ , опредѣленныя различными лицами, иногда довольно значительно отличаются другъ отъ друга, но совпадаютъ по порядку величины.