

P4-85-155

Е.Е.Радеску

ВАН-ДЕР-ВААЛЬСОВЫ СИЛЫ ЗА СЧЕТ *р*-ПОЛЯРИЗУЕМОСТИ

Направлено в "Письма в ЖЭТФ"

1985

В предыдущей заметке^{/1/} была введена поляризуемость у нового типа и обсуждена ее роль в комптоновском рассеянии. Здесь рассматриваются новые ван-дер-ваальсовы силы, возникающие за счет у -поляризуемости. Оставляя в стороне технику вычислений /см. обзоры^{/2/}/, мы лишь перечислим и прокомментируем полученные результаты.

1. Между двумя телами, обладающими статическими /дипольными/ γ -поляризуемостями γ_1 , γ_2 , на очень больших расстояниях г / $r >> \lambda_0$, где λ_0 - длина волны, характерная для спектра поглощения тел/, действует потенциал

$$V^{(r \to \infty)}(r) = -\hbar c \frac{639}{4\pi} \cdot \frac{\gamma_1 \gamma_2}{r^{11}}$$

Это дальнодействие возникает за счет флуктуирующих тороидных моментов в телах и является анапольным /тороидным/ аналогом потенциала Казимира-Полдера^{/3/} V(r) = $-\hbar c (23/4\pi) a_1 a_2 r^{-7} / a_1, a_2 -$ обычные статические электрические поляризуемости/, возникающего за счет флуктуирующих обычных электрических дипольных моментов. Потенциал /1/ легко получить, используя, например, дисперсионный метод ^{/4/} вместе с низкоэнергетической теоремой для комптоновского рассеяния, приведенной в ^{/1/}.

2. Для разных применений существенно иметь выражения для потенциала в более общем случае, когда γ_1 , γ_2 -суть тензорные, а не скалярные величины, как в /1/. Тогда общий результат выглядит так:

$$V(\mathbf{r}) = -\frac{\hbar}{2\pi} \int_{0}^{\infty} d\omega \, \gamma_{ij}^{(1)}(i\omega) \, \gamma_{k\ell}^{(2)}(i\omega) \times$$

$$\times \left[\left(\partial_{j} \, \partial_{k} - \delta_{jk} \, \Delta \right) \frac{e^{-\mathbf{r}\omega/c}}{\mathbf{r}} \right] \cdot \left[\left(\partial_{i} \, \partial_{\ell} - \delta_{i\ell} \, \Delta \right) \frac{e^{-\mathbf{r}\omega/c}}{\mathbf{r}} \right] \left(\frac{\omega}{c} \right)^{4},$$

$$/2/$$

откуда на больших расстояниях (r >> λ_0) получается желаемое обобщение формулы /1/

$$V^{(r \to \infty)}(r) = -\frac{\hbar c}{16 \pi r^{11}} \gamma^{(1)}_{ij}(0) \gamma^{(2)}_{k\ell}(0) \cdot [1116 \delta_{jk} \delta_{\ell i} - 1683 (\delta_{jk} \delta_{\ell 3} \delta_{i 3} + \delta_{\ell i} \delta_{j3} \delta_{k3}) + 2574 \delta_{i3} \delta_{j3} \delta_{k3} \delta_{\ell 3}]$$

$$(3/$$

We have much knowing

1

111

/третья ось выбрана по направлению \vec{r} /. На промежуточных расстояниях $a \ll r \ll \lambda_0 / a$ - длина порядка собственных размеров тел/ возникает следующая добавка к обычным силам Лондона-Казимира-Полдера /ЛКП/:

$$V^{(r << \lambda_0)}(\mathbf{r}) = -\frac{\hbar}{2\pi r^6} \int_0^\infty d\omega (\omega/c)^4 \gamma_{ij}^{(1)}(i\omega) \gamma_{k\ell}^{(2)}(i\omega) \times (4/2)^{(2)} \times [(\delta_{jk} - 3\delta_{j3}\delta_{k3}) (\delta_{\ell i} - 3\delta_{\ell 3}\delta_{i3})].$$

Формальное сходство уравнения /4/ с обычным потенциалом ЛКП не должно затенять того принципиального факта, что γ - поляризуемость, входящая в /4/, отражает свойства материальной системы, которые в корне отличаются от описываемых обычной электрической поляризуемостью α . Подчеркнем, что потенциал /4/ не связан с учетом высших производных по частоте ω от ранее рассматривавшихся электрических поляризуемостей.

Как и все остальные ван-дер-ваальсовы силы, найденные нами потенциалы являются универсальными и не зависят от того, являются ли взаимодействующие тела макро- или микроскопическими. В частности, последствия этих новых сил в биомолекулярной физике могут оказаться далеко не тривиальными.

3. В заключение заметим, что вследствие формулы /3/ между двумя идеально проводящими тороидными соленоидами без /макроскопического/ тока в обмотке, находящимися на большом расстоянии друг от друга, должна действовать сила типа r^{-12} просто за счет вакуумных флуктуаций. Если в собственных системах отсчета определить тензоры γ_{ij} двух соленоидов в виде $\gamma^{(1),(2)} = \text{diag}(0, 0, \gamma^{(1),(2)})$ /соответствующие z - оси выбраны но направлениям осей тороидов/, то выражение /3/ можно написать в более наглядном виде

$$V(r; \theta_{1}, \theta_{2}, \phi) = -\frac{\hbar c}{8\pi r^{11}} \gamma_{\parallel}^{(1)} \gamma_{\parallel}^{(2)} \cdot (162\cos^{2}\theta_{1}\cos^{2}\theta_{2} - \frac{1}{5})$$

$$-\frac{567 \sin\theta_{1}}{2} \cos\theta_{2} \sin\theta_{2} \cos\theta_{2} \cos\phi_{1} + \frac{558 \sin^{2}\theta_{2}}{5} \sin^{2}\theta_{2} \cos^{2}\phi_{1} + \frac{1}{5}$$

где θ_1 , θ_2 - углы между осями двух тороидов и прямой г, соединяющей их центры, а ϕ - угол между плоскостями, которые определяются вектором г и каждой из двух осей тороидов. Остается задача оценить величины $\gamma_{\parallel}^{(1),(2)}$. Из простых соображений следует $\gamma_{\parallel} = -V_{\rm T} R_{\rm T}^2/16\pi$, $R_{\rm T} > r_{\rm T} / R_{\rm T}$, $r_{\rm T}$ - большой и маленький радиусы тора, $V_{\rm T} = 2\pi^2 R_{\rm T} r_{\rm T}^2$ - его объем/. Предварительный анализ указывает на то, что эффект, по-видимому, должен существовать и для реальных тороидных соленоидов с ненулевым удельным сопротивлением ρ в проводнике. В этом случае $\gamma_{\rm H}(i\omega) \approx (\omega/c) \delta$, $\delta = NV_{\rm T} R_{\rm T} r_{\rm T} s / 16 \, \pi c \rho$ /N - число витков в обмотке, а s - сечение проводника, и из /2/ получается дальнодействующий потенциал $V^{(r \to \infty)}(r) \sim \delta^{(1)} \delta^{(2)} r^{-13}$, на этот раз зависящий от числа N^{(1),(2)} витков в обмотках. Автор благодарен С.Б.Герасимову за обсуждение.

ЛИТЕРАТУРА

- 1. Радеску Е.Е. ОИЯИ, Р4-85-154, Дубна, 1985.
- 2. Бараш Ю.С., Гинзбург В.Л. УФН, 1975, 116, с. 5; УФН, 1984, 143, с. 345.
- 3. Casimir H.B.G., Polder D. Phys.Rev., 1948, 73, p. 360.
- 4. Feinberg G., Sucher J. Phys.Rev., 1970, A2, p. 2395.

Рукопись поступила в издательский отдел 28 февраля 1985 года.

ТЕМАТИЧЕСКИЕ КАТЕГОРИИ ПУБЛИКАЦИЙ ОБЪЕДИНЕННОГО ИНСТИТУТА ЯДЕРНЫХ ИССЛЕДОВАНИЙ

.

Индекс	Тематика
1.	Экспериментальная физика высоких энергий
2.	Теоретическая физика высоких энергий
3.	Экспериментальная нейтронная физика
4.	Теоретическая физика низких энергий
5.	Математика
6.	Ядерная спектроскопия и радиохимия
7.	Физика тяжелых ионов
. 8.	Криогеника
9.	Ускорители
10.	Автоматизация обработки экспериментальных данных
11.	Вычислительная математика и техника
12.	Химия
13.	Техника физического эксперимента
14.	Исследования твердых тел и жидкостей ядерными методами
15.	Экспериментальная физика ядерных реакций при низких энергиях
16.	Дозиметрия и физика защиты
17.	Теория конденсированного состояния
18.	Использование результатов и методов фундаментальных физических исследований в смежных областях науки и техники

19. Биофизика

Радеску Е.Е. Р Ван-дер ваальсовы силы за счет у-поляризуемости

Вычисляются и обсуждаются новые ван-дер-ваальсовы силы, возникающие за счет тороидной у-поляризуемости.

Работа выполнена в Лаборатории теоретической физики ОИЯИ.

Препринт Объединенного института ядерных исследований. Дубна 1985

Перевод Т.Ю.Думбрайс

Radescu E.E.P4-85-155Van der Waals Forces on Account of the γ -Polarizability

The van der Waals forces appearing on account of the (toroid) γ -polarizability are calculated and investigated.

The investigation has been performed at the Laboratory of Theoretical Physics, JINR.

Preprint of the Joint Institute for Nuclear Research. Dubna 1985

P4-85-155