

ОБ ОДНОМ ПРАВИЛЕ СУММ В ТЕОРИИ  
ВОЗМУЩЕНИЙ ВТОРОГО ПОРЯДКА

Л. А. Вайнштейн

УДК 539.186

Приводится замкнутое выражение для суммы, возникшей в расчетах поправки к энергии второго порядка для центрального поля на кулоновском базисе.

При проведении расчетов по теории возмущений, особенно при вычислении частичных сумм, встречаются суммы вида:

$$x_n = \sum_{k \neq n} \langle n | V(r) | k \rangle \langle k | U(r) | n \rangle / (E_k - E_n),$$

где  $|k\rangle$  и  $E_k$  - собственные функции и энергии волнового уравнения с центральным полем  $U(r)$ :  $[H_0 + U(r) - E_k] |k\rangle = 0$ , а  $V(r)$  - произвольное центральное поле. (Ниже используются атомные единицы.) Перепишем  $x_n$  в виде:

$$\begin{aligned} x_n &= \sum_k \langle n | V | k \rangle \langle k | \tilde{U} | n \rangle / (E_k - E_n) = \\ &= \sum_k \langle n | V | k \rangle \langle k | \frac{1}{H_0 + U - E_n} \tilde{U} | n \rangle = \langle n | V | f \rangle, \end{aligned}$$

где  $\tilde{U} = U - \langle n | U | n \rangle$ ,  $[H_0 + U - E_k] f = \tilde{U} | n \rangle$ . Пусть  $\psi_k^\lambda$  и  $E_k^\lambda$  - собственные функции и энергии уравнения  $[H_0 + \lambda U - E_k^\lambda] \psi_k^\lambda = 0$ . Дифференцируя его по  $\lambda$ , умножая на  $\psi_n$  и интегрируя, находим:

$$\tilde{U} = U - \frac{\partial E_n^\lambda}{\partial \lambda} \Big|_{\lambda=1}, \quad f = - \frac{\partial \psi_n^\lambda}{\partial \lambda} \Big|_{\lambda=1}.$$

Откуда

$$X_n = -\frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial \lambda} \langle n, \lambda | V(r) | n, \lambda \rangle \Big|_{\lambda=1}.$$

Особый интерес представляет случай кулонова поля:

$$U = -\frac{1}{r}, \quad H_0 = -\frac{1}{2} \nabla^2, \quad \psi_n^\lambda(r) = \lambda^{1/2} \psi_n(\lambda r).$$

При этом выражение для  $X_n$  упрощается:

$$X_n = -\frac{1}{2} \langle n | \frac{\partial}{\partial \lambda} V(r/\lambda) | n \rangle \Big|_{\lambda=1}.$$

то есть

$$X_n = \sum_{k \neq n} \langle n | V(r) | k \rangle \langle k | -1/r | n \rangle / (E_k - E_n) = \frac{1}{2} \langle n | r \frac{\partial V(r)}{\partial r} | n \rangle.$$

Приведем несколько частных случаев:

$$I) \quad V = -1/r, \quad rV'(r) = 1/r.$$

Используя теорему Вирнакса, получаем:

$$X_n = \sum_{k \neq n} \frac{1}{E_k - E_n} \left| \langle n | \frac{1}{r} | k \rangle \right|^2 = -E_n = 1/2n^2.$$

$$2) \quad V(r) = - \int_0^r \frac{1}{r'} P_0^2(r') dr', \quad r' = \max(r, r_1).$$

$$X_n = \frac{1}{2n^2} - \frac{1}{2} \int_0^\infty P_n^2(r) \frac{1}{r} \int_r^\infty P_0^2(r') dr' dr,$$

где  $P_0(r)$  и  $P_n(r)$  - радиальные кулоновы функции.

$$3) \quad V(r) = \int_r^\infty \left( \frac{1}{r} - \frac{1}{r'} \right) P_0^2(r') dr'.$$

$$x_n = -\frac{1}{2} \int_0^{\infty} r_n^2(r) \frac{1}{r} \int_r^{\infty} P_0^2(r_1) dr_1 dr.$$

Автор выражает глубокую признательность И. Л. Бейгману и  
У. И. Сафроновой за обсуждение настоящей работы.

Поступила в редакцию  
3 июня 1982 г.