

量子化学の幾何学的表現
 青野茂行 金沢大学名誉教授
 aonosan2007@ybb.ne.jp

一般相対論

一般相対論では、Newton の第一法則と第二法則が合体している。空間は 4 次元的 Riemann 空間であり、その歪みが potential の役目をする。距離の不変量

$$ds^2 = g_{\mu\nu} du^\mu du^\nu, \quad (1)$$

を optimize して運動方程式 (geodistic equation) を導く :

$$\frac{d^2 u^\mu}{dt^2} + \Gamma_{\nu\rho}^\mu \frac{du^\nu}{dt} \frac{du^\rho}{dt} = 0. \quad (2)$$

空間は、点から点へ flame を変えてゆくから、Christoffel の三点記号はそれらの接続を与え、metric tensor, $g_{\mu\nu}$ の微分で表される。これを 1 次元調和振動子にあてはめてみる。

$$\frac{d^2 u^1}{dt^2} = \frac{1}{2} g^{11} \left(g_{00,1} + g_{11,1} \frac{du^1}{dt} \frac{du^1}{dt} \right), \quad (3)$$

一方、通常の力学から、

$$\ddot{u}^1 = -\omega_0^2 u^1. \quad (4)$$

二つを比べて、すなわち、空間方向には flat、時間方に歪んでいる :

$$\begin{aligned} g_{11,1} &= 0 \\ , \quad \frac{1}{2} g^{11} g_{00,1} &= -\omega_0^2 u^1. \end{aligned} \quad (5)$$

量子化学

量子力学的場の理論では、ある粒子が condense した状態を vacuum と考えたい : 例えば Dirac sea.

不変量として energy を考える。

$$H^0 = |r \rangle \beta_{rs} \langle s| \quad (6)$$

これから得られる metric は

$$g_{ij} = \delta_{ij} |i \rangle \langle j| \quad i = \{occ\} \text{ まで} \quad (7)$$

及び、bond order

$$q_{rs} = \sum_i^{occ} \langle r|i \rangle \langle i|s \rangle \quad (8)$$

空間のゆがみは摂動 v の 2 次によって引き起こされる。

$$\begin{aligned} \Delta E^{(2)} &= \frac{1}{2\pi i} \oint dz \frac{1}{2} v_{rs} G_{st}^0 v_{tu} G_{ur}^0. \\ &= \frac{1}{2\pi i} \oint dz \frac{1}{2} v_{rs} \frac{\langle s|i \rangle \langle i|t \rangle}{z - \epsilon_i} v_{tu} \frac{\langle u|j \rangle \langle j|r \rangle}{z - \epsilon_j} \\ &= \sum_i^{occ} \sum_j^{un} \frac{v_{rs} \langle s|i \rangle \langle i|t \rangle v_{tu} \langle u|j \rangle \langle j|r \rangle}{\epsilon_i - \epsilon_j} \\ &= v_{rs} \Pi_{rs;tu} v_{tu} \end{aligned} \quad (9)$$

ここで

$$\begin{aligned} \Pi_{rs;tu} &= \sum_i^{occ} \sum_j^{un} \frac{v_{rs} \langle s|i \rangle \langle i|t \rangle v_{tu} \langle u|j \rangle \langle j|r \rangle}{\epsilon_i - \epsilon_j} \\ &= \sum_i^{occ} \sum_j^{un} v_{rs} \Gamma_{rs;tu}^{ij} v_{tu}, \end{aligned} \quad (10)$$

さらに

$$\Gamma_{rs;tu}^{ij} = \frac{\langle s|i \rangle \langle i|t \rangle \langle u|j \rangle \langle j|r \rangle}{\epsilon_i - \epsilon_j} \quad (11)$$

そして

$$\begin{aligned} \Pi_{rs;tu} &= \sum_i^{occ} \sum_j^{un} \Gamma_{rs;tu}^{ij} \\ &= \vec{\partial}_{v_{rs}} E^{(2)} \overleftarrow{\partial}_{v_{tu}} \\ &= \vec{\partial}_{v_{rs}} q_{ut} \end{aligned} \quad (12)$$

Polarizability は curvature, (rs) は座標の役目をしている。

更に、対 (ij) は、radiative perturbation によって選択される。

$$\begin{aligned} \Pi_{rs;tu} &= \frac{1}{2\pi i} \bar{\rho}(\omega_k) \int d\omega_k \sum_i^{occ} \sum_j^{un} v_{rs} \langle s|i \rangle \langle i|t \rangle v_{tu} \langle u|j \rangle \langle j|r \rangle \\ &\quad \times \left\{ \text{P} \frac{1}{\epsilon_i - \epsilon_j + \omega_k} - i\pi \delta(\epsilon_j - \epsilon_i + \omega_k) \right\} \\ &= -\bar{\rho}(\omega_k) \frac{1}{2} v_{rs} \langle s|H \rangle \langle H|t \rangle v_{tu} \langle u|L \rangle \langle L|r \rangle. \end{aligned} \quad (13)$$