## 2A17

水素分子の光解離による H(2p) 原子対のエンタングルメント発生とその反応による変化 田邊 健彦  $^1$ , 小田切 丈  $^1$ , 中野 元善  $^1$ , 熊谷 嘉晃  $^1$ , 鈴木 功  $^{2,3}$ , 河内 宣之  $^1$  (東工大院理工  $^1$ , 産総研  $^2$ , 高エネ機構物構研  $^3$ )

【序】我々は近年、以下の「水素分子の 1 光子吸収・2 光子放出過程」を見出した。ここで、 $H_2^{**}$  は 2 電子励起水素分子を示す。

$$H_2 + h\nu \rightarrow H_2^{**}(^1\Pi_u) \rightarrow H(2p) + H(2p) \rightarrow H(1s) + H(1s) + 2 \text{ Lyman-}\alpha \text{ photons}$$
 (1)

さらに最近、この過程 (1) で生成する Lyman- $\alpha$  光子対が、明暗比 100% にも達する強い角度相関を示すことを、量子光学の手法を用いて予測した [2]。この Lyman- $\alpha$  光子対の強い角度相関は、その前駆体である H(2p) 原子対がエンタングルしていることに由来する。2 つのプロトンを a、b、2 つの電子を 1、2 とすると、 ${}^{1}\Pi_{u}$  状態から生成する H(2p) 原子対の固有関数は、以下の (2) 式となる (下添え字は磁気量子数 m を示す)。すなわち解離生成する H(2p) 原子対はエンタングルしている。

$$|^{1}\Pi_{u}^{+}\rangle = \frac{1}{2\sqrt{2}} \left( |2p_{1}^{a}(1)2p_{0}^{b}(2)\rangle + |2p_{1}^{a}(2)2p_{0}^{b}(1)\rangle - |2p_{0}^{a}(1)2p_{1}^{b}(2)\rangle - |2p_{0}^{a}(2)2p_{1}^{b}(1)\rangle - |2p_{0}^{a}(1)2p_{0}^{b}(2)\rangle - |2p_{0}^{a}(2)2p_{0}^{b}(1)\rangle + |2p_{0}^{a}(1)2p_{0}^{b}(2)\rangle + |2p_{0}^{a}(2)2p_{0}^{b}(1)\rangle \right)$$
(2)

この H(2p) 原子対のエンタングルメントが Lyman- $\alpha$  光子対に転写され、Lyman- $\alpha$  光子対の強い角度相関が生み出されるのである。この理論の予測通り、エンタングルした H(2p) 原子対が分子解離により生成するかどうかの検証、およびそのエンタングルメントがどの程度、保たれるかを研究することは、きわめて重要である。そこで本研究では、水素分子の 1 光子吸収により発生する Lyman- $\alpha$  光子対の角度相関関数を、2 つの水素ガス圧力の下で測定した。

【結果、考察】結果を図 1(a)、(b) に示す。すなわち、入射光子エネルギー 33.66 eV にて測定した角度相関関数を  $\bullet$  で示す。(a) はガスセル内の水素ガス圧力が 0.40 Pa (3 mTorr)、(b) は 0.13 Pa (1 mTorr) にて測定した結果である。実線が [2] による理論予測 (もちろん圧力効果は考慮されていない)、(+) は実線を実験装置の角度分解能でコンボリュートした結果である。なお、Lyman- $\alpha$  光子計数率が水素ガス圧力に 0.80 Pa まで比例することを確かめてある。水素ガス圧力の低下に伴い、理論予測に近付く明瞭な傾向を見出した。これは、1)予測通りのエンタングルした H(2p) 原子対が生成していること、および 2) 興味深いことに、このエンタングルメントが  $H_2$  分子により変化していること、の二つを強く示唆している。このエンタングルメント変化が、H(2p) および H(2s) 原子と  $H_2$  分子との反応ではなく、エンタングルした原子対と  $H_2$  分子の反応に起因していることを以下に示そう。

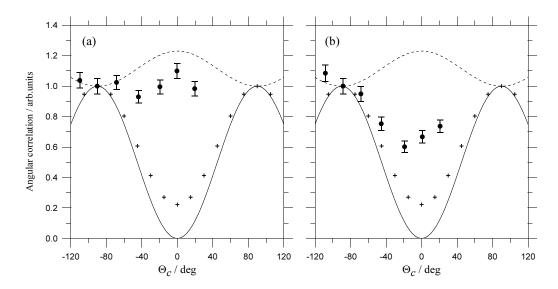


図 1 入射光子エネルギー 33.66 eV において測定した、 $H_2$  分子の光解離による Lyman- $\alpha$  光子対の角度相関関数 ( $\bullet$ ) と理論予測。角度  $\Theta_c$  とは、検出器 c の方向と入射光の偏光ベクトルがなす角度であり、もう一つの検出器 d は c の向かい側にある。(a) にはガスセル内の水素ガス圧力が 0.40 Pa、(b) には 0.13 Pa において測定した結果を示す。[2] による予測を実線で、実線を実験装置の角度分解能でコンボリュートした結果を (+) で示す。

過程 (3)-(5) は、H(2p) および H(2s) 原子と  $H_2$  分子の反応であり、Lyman- $\alpha$  光子対の角度相関関数 に影響し得る。

$$H(2p_m) + H_2 \rightarrow H(2p_{m'}) + H_2 , \qquad \sigma_{pp} = (1.0 \pm 0.2) \times 10^{-14} \text{ cm}^2$$
 (3)

$$H(2s) + H_2 \rightarrow H(2p) + H_2$$
,  $\sigma_{sp} = (0.4 \pm 0.2) \times 10^{-14} \text{ cm}^2$  (4)

$$H(2p) + H_2 \rightarrow H(2s) + H_2$$
,  $\sigma_{ps} = (2 \pm 1) \times 10^{-14} \text{ cm}^2$  (5)

ここで、 $\sigma_{\rm pp}$ 、 $\sigma_{\rm sp}$ 、 $\sigma_{\rm ps}$  は各過程の断面積である [3, 4]。これらを用いて、各過程の平均自由時間を水素ガス圧力  $0.40~{\rm Pa}$  にて求めた結果を以下に示す。

$$\tau_{\rm pp} = 350 \text{ ns}, \ \tau_{\rm sp} = 900 \text{ ns}, \ \tau_{\rm ps} = 200 \text{ ns}.$$
 (6)

H(2p) 原子の自然寿命 1.6 ns を考慮すると、H(2p) 原子が過程 (3) と過程 (5) をたどることはないであろう。ここで、H(2s) 原子は準安定原子であるので、過程 (4) の寄与は考えねばならない。ただし同時計数時間スペクトルが時定数 1.6 ns により支配されているので、実際にはその寄与は無視できる。以上のことより、H(2p) 原子対エンタングルメントの変化は、H(2p) あるいは H(2s) 原子と  $H_2$  分子の反応、つまり過程 (3)-(5)、に由来するとはとても考えられない。つまりその変化は、エンタングルした H(2p) 原子対と  $H_2$  分子の反応に由来すると考えるのが自然である。このような反応を、エンタングルド原子対反応と呼ぼう。そして、この断面積を見積もってみよう。エンタングルド原子対反応の平均自由時間は、水素ガス圧力 0.40 Pa、0.13 Pa にて 1 ns のオーダーであろう。したがってその反応の断面積は、過程 (3)-(5) のそれの約 100 倍にも達するであろう。つまりエンタングルド原子対反応は、 $10^{-13}$ - $10^{-12}$  cm² という、気相反応としては類を見ない大きな断面積をもつのである。このエンタングルド原子対反応は、新しいタイプの化学反応である。

## 【参考文献】

- [1] T. Odagiri et al., J. Phys. B: 37, 3909(2004).
- [2] H. Miyagi et al., J. Phys. B: 40, 617(2007).
- [3] N. Terazawa et al., J. Chem. Phys. 99, 1637(1993).
- [4] E. Flemming et al., J. Chem. Phys. 103, 4090(1995).