

速度分布と反応確率

1. 単純衝突論-1

- 衝突が常に共線的に(図 1)起こるものと仮定して、活性化エネルギー E_a よりも運動エネルギー $mv^2/2$ が大きいような衝突のみが反応に有効であると考え。

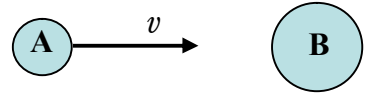


図 1 A-B の共線衝突

3次元のマックスウエールボルツマンの速度分布

$$p(v)dv = 4\pi \left(\frac{m}{2\pi k_B T} \right)^{3/2} v^2 e^{-mv^2/2k_B T} dv$$

を用いて、そのような衝突を求める事によって、反応速度定数を計算する。

$$k = \pi d_{AB}^2 \int_{\sqrt{2E_a/m}}^{\infty} v p(v) dv \quad mv^2/2 > E_a \text{ すなわち、} v > \sqrt{2E_a/m} \text{ のものを合計する。}$$

$vp(v)$ となっているのは、速度 v の衝突は1秒間に v 倍起こるため。

$$= \pi d_{AB}^2 \bar{v} \left(1 + \frac{E_a}{k_B T} \right) \exp\left(-\frac{E_a}{k_B T} \right)$$

2. 単純衝突論-2

- 衝突は共線的でなく、任意の角度 θ で起こるが、その衝突の共線方向の衝突エネルギーが $mv^2/2$ 以上のもののみが有効であると考え(図3のAB方向)。

- Aに対して角度 $\theta \sim \theta + d\theta$ で衝突するB分子の数は、図3にあるように、Aを中心とした半径 d_{AB} の球面の $\theta \sim \theta + d\theta$ にあたる表面を見込む断面積

$$d_{AB} \cos \theta d\theta \times 2\pi d_{AB} \sin \theta \\ = 2\pi d_{AB}^2 \sin \theta \cos \theta d\theta$$

に比例する。

- 速度 $v \sim v + dv$ で上記の角度 $\theta \sim \theta + d\theta$ で衝突するものの衝突数は、従って、

$$z(v, \theta) dv d\theta = (n_A n_B) 2\pi d_{AB}^2 \sin \theta \cos \theta d\theta dv$$

となる。ここで、 n_A 、 n_B は分子A,Bの数密度である。

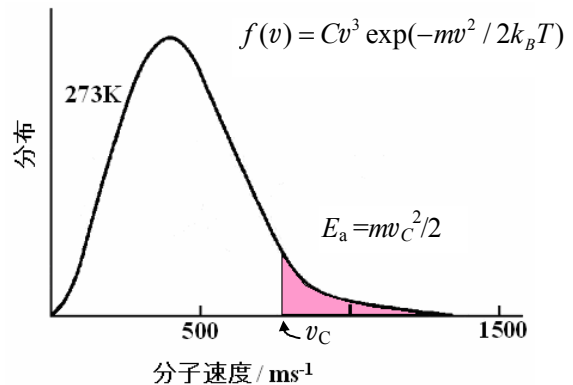


図 2 273K の Maxwell-Boltzmann 速度分布

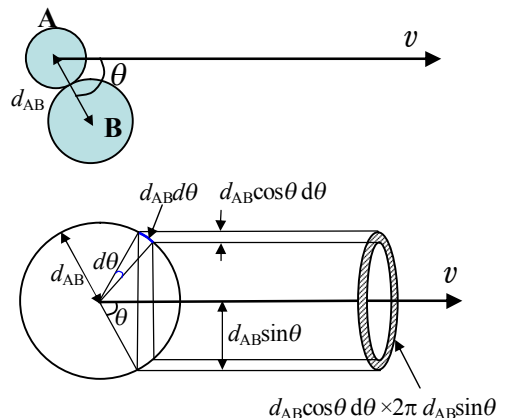


図 3 A-B 間で角度 $\theta \sim \theta + d\theta$ で起こる衝突の断面積

- ここで、中心軸方向の運動エネルギーの成分が E_a 以上のものを考えると、

$$m(v\cos\theta)^2/2 > E_a$$

であるから、衝突の際の角度 θ は、

$$0 < \theta < \cos^{-1}(2E_a/mv^2)^{1/2}$$

でなければならない。

- 衝突数を角度が上記の範囲のものについて積分すると、

$$\int_0^{\cos^{-1}(2E_a/mv^2)^{1/2}} \sin\theta \cos\theta d\theta = \frac{1}{2} \left(1 - \frac{2E_a}{mv^2}\right)$$

なので、更に v について、 $mv^2/2 > E_a$ の範囲で積分すると。

$$\begin{aligned} \text{Rate} &= n_A n_B 2\pi d_{AB}^2 \frac{1}{2} \int_{(2E_a/m)^{1/2}}^{\infty} \left(1 - \frac{2E_a}{mv^2}\right) v p(v) dv \\ &= \pi d_{AB}^2 \bar{v} \exp\left(-\frac{E_a}{k_B T}\right) \\ &= A \exp\left(-\frac{E_a}{k_B T}\right) \end{aligned}$$

ただし、 $\bar{v} = \sqrt{\frac{8kT}{\pi m}}$ であり、 m は A-B の換算質量である。