

La fuerza de los enlaces químicos

¿¿Realmente dimensionas que tan fuerte es un enlace??, este artículo te lleva a comprender las magnitudes a niveles macroscópicos para que tengas referencia de comparación.

Jerry D. Christian

NASA-Amos Research Center

Moffett Field, California 94035

(Adaptado y traducido por Fernando Amézquita López y Diana Mendoza O.)

Resumen

El romper un enlace químico, requiere de una extraordinaria magnitud de fuerza que los estudiantes no dimensionan, pues cantidades tan pequeñas de fuerza por molécula no dicen nada, pero si hacemos la masa de cada átomo tan grande como una pelota de béisbol, nos daremos cuenta que la ruptura implica aplicar fuerzas extraordinariamente grandes.

Los enlaces moleculares generalmente son considerados en la literatura en términos de la energía requerida para romperlos, y no nos asombran los valores obtenidos. Por ejemplo, para romper el enlace del Cl_2 cuya energía es de $238,488 \text{ kJ}\cdot\text{mol}^{-1}$, se necesitan solamente $39,58 \times 10^{-20} \text{ kJ}\cdot\text{molécula}^{-1}$, una cantidad de energía muy pequeña, en verdad e imposible de medir directamente. Sin embargo, las fuerzas involucradas para realizar la energía cuando se rompe el enlace operan sobre una distancia muy pequeña, solo 294 pm , y así,

$$f_{prom} \approx D_e / (r - r_e).$$

El siguiente ejemplo es una ilustración para demostrar, dramáticamente, lo grande de las fuerzas de los enlaces químicos comparados a conceptos macroscópicos.

Considere la molécula diatómica homonuclear $^{35}\text{Cl}_2$ cuya energía de potencial puede ser representada por la función de Morse

$$V_{(r)} = 238,488 [1 - e^{-2,037(r-198,8)}]^2 \text{ kJ}\cdot\text{mol}^{-1} \quad (1)$$

$V(r)$ es la energía potencial de la molécula y r es la longitud de enlace en picómetros; la función es graficada en la Figura 1. Esta relación será considerada como comprendida y es una representación del enlace químico.

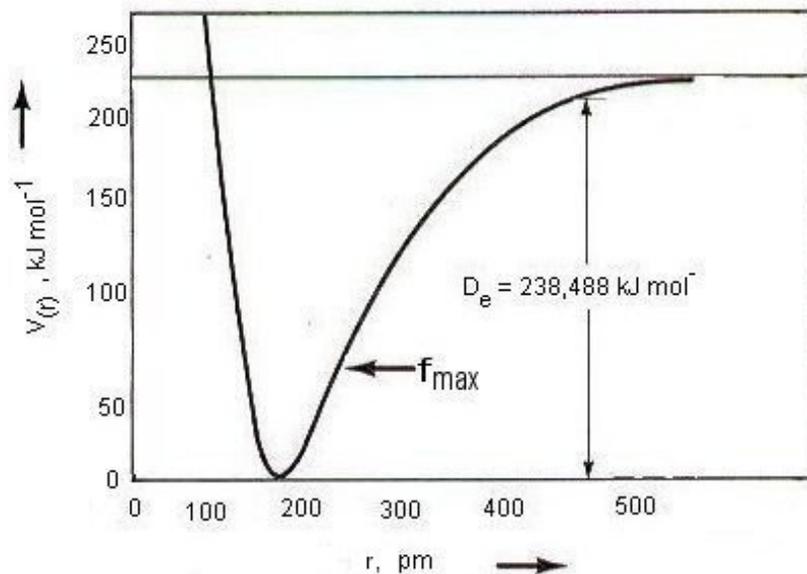


Figura 1. Gráfico de la energía potencial para la molécula de Cl_2 .

Las fuerzas involucradas en la disociación de la molécula serán discutidas a continuación. Al considerar las fuerzas promedio, se asumirá arbitrariamente que la molécula será disociada cuando los átomos se separen más allá del potencial, relativo a la separación infinita de los átomos, es reducida en un 99,5% del potencial de la molécula en la longitud de enlace de equilibrio (r_e) para el Cl_2 de $198,8 \text{ pm}$; esto ocurre a $492,8 \text{ pm}$.

La fuerza del enlace está dada por

$$f(r) = \frac{dV(r)}{dr} = -971.5248 \left[e^{-2.037(r-198.8)} - e^{-4.074(r-198.8)} \right] \text{ kJ mol}^{-1} \text{ pm}^{-1} \quad (2)$$

La fuerza externa requerida para mantener el enlace en cualquier longitud es simplemente el negativo de este valor y la fuerza promedio necesaria para alargar el enlace a una longitud determinada de la longitud de equilibrio de $198,8 \text{ pm}$ está dada por

$$f_{\text{prom}} = \frac{\int_{198,8}^r -f(r)dr}{\int_{198,8}^r dr}$$

$$= \frac{971,524 \left[-\frac{l}{2,037} e^{-2,037(r-198,8)} + \frac{l}{4,074} e^{-4,074(r-198,8)} \right] + 238,488}{(r-198,8)} \text{ kJ} \cdot \text{mol}^{-1} \cdot \text{pm}^{-1} \quad (3)$$

3)

Quando el enlace es alargado desde 198,8 pm, podemos observar de la ecuación (2) que la fuerza inicial requerida es cero; cuando el enlace es alargado se alcanza una fuerza máxima¹ de 2,431 kJ·mol⁻¹·pm⁻¹ en el punto de inflexión de 232,8 pm y por encima del alargamiento, la fuerza disminuye gradualmente de nuevo y se aproxima a cero cuando la distancia aumenta. La fuerza promedio requerida para romper el enlace (alargarlo a 492,8 pm) es 0,8075 kJ·mol⁻¹·pm⁻¹. En la Figura 2 se grafica la fuerza opositora al alargamiento del enlace como una función de la distancia internuclear. A distancias menores que la longitud de enlace de equilibrio las fuerzas repulsivas en la molécula aumentan muy rápidamente.

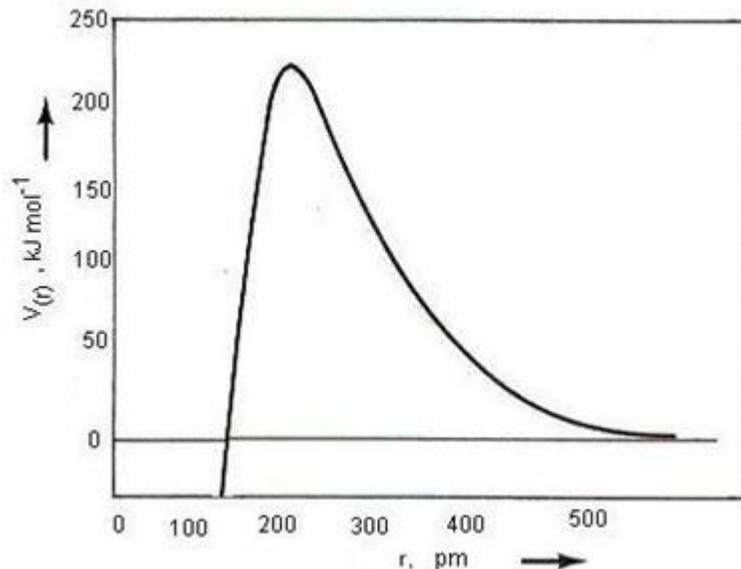


Figura 2. Fuerza $-f(r)$, requerida para alargar el enlace de la molécula de Cl_2 como una función de la distancia internuclear, r .

Aparece un resultado sorprendente cuando estas Figuras son convertidas a valores en términos de unidades de fuerza ordinaria. Usando el factor de conversión de que una kJ es igual a 10 197 147,112 cm·g, la fuerza promedio requerida para romper un mol de enlaces de Cl_2 a la vez, se ha visto que es:

$$\frac{0,8075 \text{ kJ} \cdot \text{mol}^{-1} \text{ pm}^{-1} \times 10^{19} 7147,112 \text{ cm} \cdot \text{g} \cdot \text{kJ}^{-1}}{10^{-10} \text{ cm} \cdot \text{pm}^{-1} \times 906184 \text{ g} \cdot \text{ton}^{-1}} = 0,90 \times 10^{11} \text{ tons} \cdot \text{mole}^{-1}$$

Y la fuerza máxima realizada es: $2,73 \times 10^{11} \text{ tons} \cdot \text{mol}^{-1}$. Por molécula $f_{prom} = 1,136 \times 10^{-6} \text{ g} \cdot \text{mole}^{-1}$ y $f_{max} = 0,411 \times 10^{-6} \text{ g} \cdot \text{molecula}^{-1}$. Esto es una fuerza de $0,4 \mu\text{g}$ para una molécula sencilla ¡¡Lo cual es macroscópicamente medible!! En términos de un número de masa requerida para ejercer la fuerza esto es equivalente a $3,5 \times 10^{15}$ moléculas suspendidas de la punta de una molécula con la otra punta mantenida fija.

La fuerza de enlace tan grande explica porqué las fibras metálicas son excepcionalmente fuertes para su tamaño. Haciendo una comparación convencional, la fuerza tensora del Tungsteno es de $1\ 726\ 572\ 500 \text{ g} \cdot \text{cm}^2$. Usando el radio covalente de 130 pm para el tungsteno este cálculo es de $0,022 \mu\text{g}$ por área de sección transversal atómica, dentro del orden de magnitud de la fuerza de enlace calculada para el Cl_2 . La fuerza tensora de las fibras del grafito es del orden de $0,005 \mu\text{g}$ por área de sección transversal atómica.

Para obtener una sensación aún más impresionante de la magnitud de la fuerza del enlace vamos a expandir la molécula a dimensiones macroscópicas. Una molécula de 200 pm de longitud de enlace puede imaginarse como dos micropelotas de béisbol de 100 pm de radio que se mantienen unidas por un resorte de "Morse" (que presenta armonicidad cuando es alargado). Si esto es comparado con una pelota ordinaria de béisbol de, por decir $3,7 \text{ cm}$ de radio, tendremos un incremento lineal de $3,7 \times 10^8$ veces o un incremento de volumen de 51×10^{24} veces. Si las fuerzas son multiplicadas por este factor, se obtienen $0,411 \times 51 \times 10^{24} = 21 \times 10^{24} \mu\text{g}$ o **23 billones de toneladas** para una fuerza máxima de $0,36 \times 51 \times 10^{24} = 6,9 \times 10^{24} \mu\text{g}$ o **7,6 billones de toneladas** para la fuerza promedio. Así, uno puede imaginar la separación de una molécula como equivalente a separar un par de pelotas de béisbol conectadas con un resorte requiriendo una fuerza máxima de 23 billones de toneladas. La fuerza máxima ocurrirá en una separación de los centros de las pelotas de béisbol de $3,7 \times 10^8 \times 2,33 \times 10^{-8} \text{ cm} = 8,6 \text{ cm}$ y el resorte se "romperá" ² en $3,7 \times 10^8 \times 4,93 \times 10^{-8} \text{ cm} = 18 \text{ cm}$. Para ser correcto la masa de la pelota de béisbol deberá estar

concentrada en el “centro” (el núcleo). Puesto que la razón del diámetro nuclear atómico para el Cl es aproximadamente $(10^{-6} pm)/(0,02 pm) = 5 \times 10^{-5}$ el núcleo de cada átomo de la pelota de béisbol sería $\approx 0,037 mm$ de diámetro y comprimiría prácticamente toda la masa $7,4 cm$. El resto de la molécula “macroscópica” consistiría de nubes aproximadamente esféricas de electrones, llenando el espacio entre el núcleo las cuales están separadas por $7,4 cm$. Estas nubes forman el enlace muy fuerte. Esto, entonces, tendría la característica de una molécula que ha sido aumentada al tamaño del mundo macroscópico.

La molécula (microscópica) y sus propiedades son ilustradas en la Figura 3



Figura 3. Descripción de una molécula de dimensiones macroscópicas, no se ilustra la nube electrónica.

¹ La distancia y el valor de la fuerza máxima son calculados de la relación:

$$-\frac{df}{dr} = 0 = 232,2 \left[-2,037^{-237(r-198,8)} + 4,074e^{-4,074(r-198,8)} \right]$$

la cual da la solución de $r = 232,8 pm$; esto puede ser rigurosamente demostrado ser una distancia de la fuerza máxima evaluando d^2/dr^2 en $232,8 pm$ y observando que es menor que 0, f_{max} es entonces calculada para ser $2,4309 kJ \times mol^{-1} pm^{-1}$.

² El lector puede notar que la energía de ionización de enlace de la molécula de pelotas de béisbol es $[(18,2 cm - 7,4 cm) (7,62 \times 10^{12} tons \times 906 184 g \cdot ton^{-1}) = 7,457 \times 10^{19} cm \cdot g$ o $7,322 \times 10^{12} kJ]$. Es un factor de $1,85 \times 10^{34}$ mayor que el de la molécula del Cl_2 ($238,48 kJ \cdot mol^{-1}$ o $39,59 \times 10^{-23} kJ \cdot molecula^{-1}$), aunque la razón de masa (volumen es de solamente $5,1 \times 10^{25}$), la diferencia es solo un factor de $3,7 \times 10^8$, la razón de las longitudes de enlace. Esto, claro, resulta debido a que el enlace de la molécula de pelotas de béisbol es alargado más

allá de un factor de $3,7 \times 10^8$ más alejado que el enlace de Cl_2 antes de romperse. El autor siente que la analogía de un resorte “torpe” de la molécula de béisbol, que es mayor que la de la molécula de Cl_2 por un factor de la razón de la masa, es más apropiada que la razón alternativa de usar la razón de masa de $2/3$ de fuerza.

REFERENCIAS:

Este artículo fue publicado en el Journal of Chemical Education, Volume 50, Number 3, pags. 176 – 177, March 1973. La conversión de las unidades al Sistema Internacional, fue hecha por los traductores.