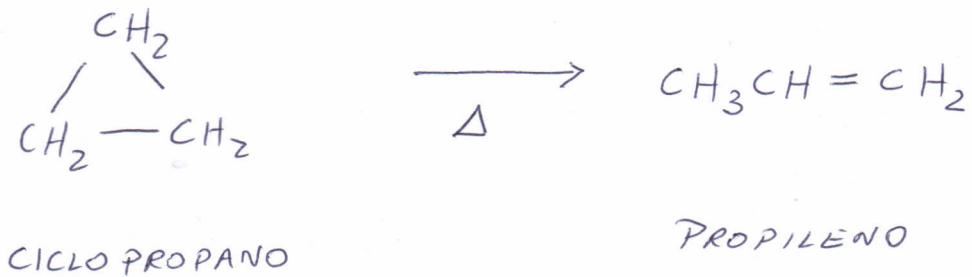
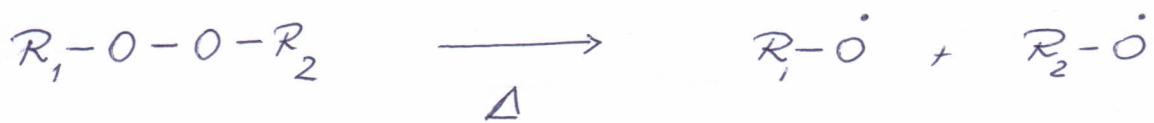


REAÇÕES UNIMOLECULARES

FASE GÁS



FASE LÍQUIDA



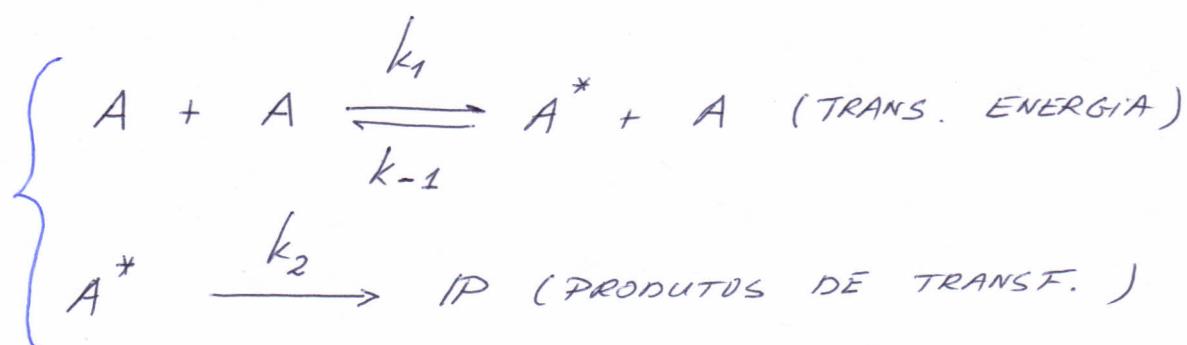
CARACTERÍSTICA: QUEBRA DE LIGAÇÃO FRACA.

QUESTÃO: COMO ISTO OCORRE?

HIPÓTESE LINDEMANN - CHRISTIANSEN

MECANISMO: ENERGIZAÇÃO A PARTIR DE COLISÕES

BIMOLECULARES



A^* : MOLECULA ENERGIZADA

RESOLUÇÃO = HIPÓTESE ESTADO ESTACIONÁRIO

VELOCIDADE $r = k_2[A^*]$ (1)

$$\frac{d[A^*]}{dt} = k_1[A]^2 - k_{-1}[A^*][A] - k_2[A^*] \approx 0$$

ASSIM $[A^*]_{ss} = \frac{k_1[A]^2}{k_{-1}[A] + k_2}$ (2)

$$r = \frac{k_1 k_2 [A]^2}{k_{-1}[A] + k_2} \quad (3)$$

LIMITES r ?

LIMITES

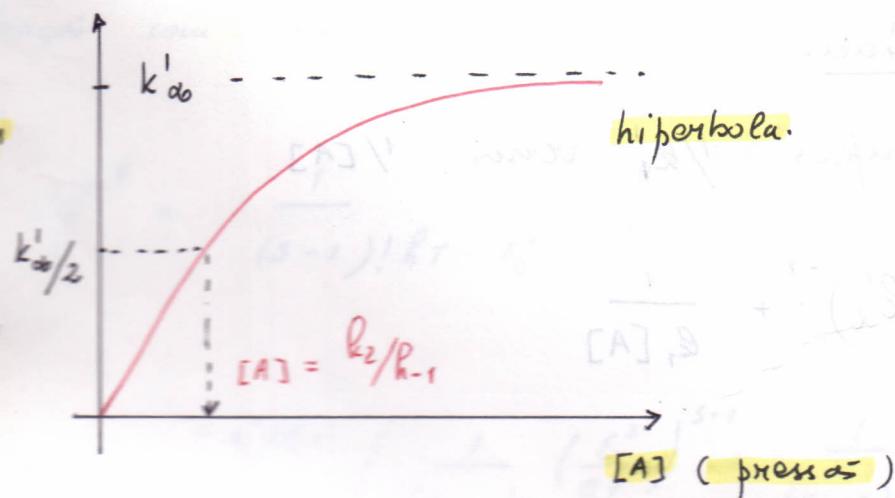
$$k_1[A] \gg k_2 \Rightarrow r \approx k'_\infty [A] \quad (1^{\text{a}} \text{ ordem})$$

$$r = \frac{k_1 k_2 [A]^2}{k_{-1}[A] + k_2}$$

$$k_2 \gg k_{-1}[A] \Rightarrow r = k_1 [A]^2 \quad (2^{\text{a}} \text{ ordem})$$

constante de velocidade R'

$$R' = \frac{k_1 k_2 [A]}{k_{-1}[A] + k_2}$$



$$k' = k'_\infty / 2 \quad \text{quando} \quad k_{-1}[A] = k_2$$

$$[A]_{1/2} = \frac{k_2}{k_{-1}} = \frac{k'_\infty}{k_1}$$

OBS k'_{ab} medido experimentalmente.

$k_1 \Rightarrow$ calculado pela teoria de colisões

$$k_1 = z_1 e^{-E_1/kT}$$

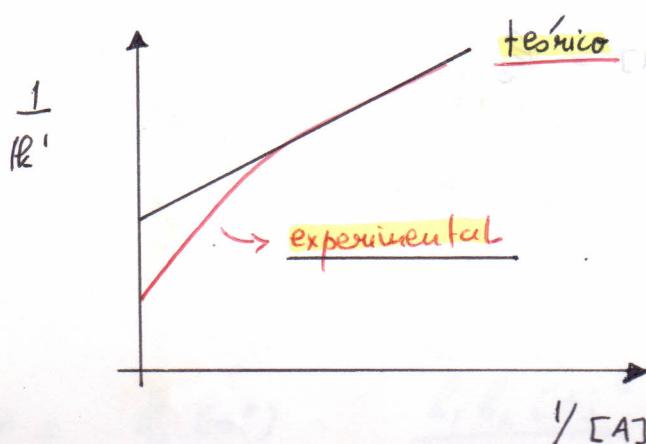
$$\frac{[A]_{1/2}}{\text{experimental}} = \frac{k'_{ab}/k_1}{\text{comparativo}}$$

conclusões: $k_1 \gg z_1 e^{-E_1/kT}$ (1º ponto de discordância)

2º ponto de discordância.

Comparando graficos $1/k'$ versus $1/[A]$

teórico: $\frac{1}{k'} = (k'_{ab})^{-1} + \frac{1}{k_1 [A]}$



TRATAMENTO DE HINSHELWOOD.

$$k_1 = 2 e^{-\epsilon_1/kT}$$

unicamente se a energia ϵ

distribuída entre dois graus de liberdade.

molecula A \Rightarrow conjunto de 5 osciladores.

"considerações dos graus de liberdade internos"

$$3n - 5$$

$n = n^{\circ}$ átomos

Fracas de moleculas (A) com energia entre ϵ e $\epsilon + d\epsilon$

$$\frac{dN_A}{N_A} = \frac{1}{(s-1)!} \left(\frac{\epsilon}{kT}\right)^{s-1} \frac{1}{kT} e^{-\epsilon/kT} d\epsilon$$

Fracas com energia $\epsilon > \epsilon_0^*$

$$f^* = \frac{1}{(s-1)! kT} \int_{\epsilon_0^*}^{\infty} \left(\frac{\epsilon}{kT}\right)^{s-1} e^{-\epsilon/kT} d\epsilon$$

$$f^* = e^{-\epsilon_0^*/kT} \left[\frac{1}{(s-1)!} \left(\frac{\epsilon_0^*}{kT}\right)^{s-1} + \frac{1}{(s-2)!} \left(\frac{\epsilon_0^*}{kT}\right)^{s-2} + \dots + 1 \right]$$

$$\epsilon_0^*/kT \gg 1$$

$$f^* \approx \frac{1}{(s-1)!} \left(\frac{\epsilon_0^*}{kT}\right)^{s-1} e^{-\epsilon_0^*/kT}$$

conclusões parciais

fator de frequência do teorema de
caisões.

$$k_i = z_i f^*$$

$$k_i = z_i \frac{1}{(s-1)!} \left(\frac{\epsilon_0^*}{kT}\right)^{s-1} e^{-\epsilon_0^*/kT}$$

fator adicional

$$\frac{1}{(s-1)!} \left(\frac{\epsilon^*}{kT}\right)^{s-1} \approx 10^x \quad x \approx 4 - 6$$

Dependência c/ a temperatura.

$$k_i = T^{Y_L} \left(\frac{1}{T}\right)^{s-1} e^{-\epsilon_0^*/kT}$$

$$-k \frac{d \ln k_i}{d(Y_T)} = +\epsilon_a$$

$$\boxed{\epsilon_0^* = \epsilon_a + (s - \frac{3}{2})kT}$$

FALHAS DA TEORIA DE Hinselwood.

Proc. R. Soc. (London)
A 113, 230 (1927)

- a) Número de graus de liberdade s é unicamente da ordem da metade dos modos vibracionais.

$$s \approx \frac{3N - 5}{2} ?$$

b) $k'_{\text{do}} = \frac{k_1 k_2}{k_{-1}} = k_2 \frac{1}{(s-1)!} \left(\frac{\epsilon_0^*}{kT} \right)^{s-1} e^{-\epsilon_0^*/kT}$

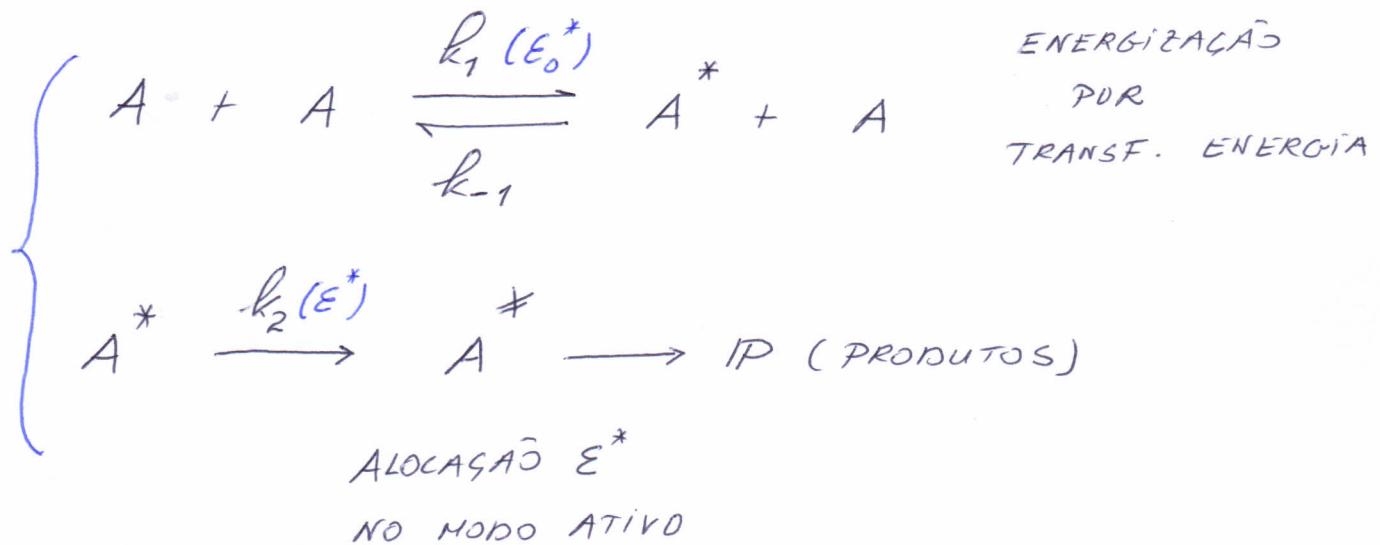
forte dependência c/ T

Esfazendo pressão uma forte dependência do fator pre-exponencial de k'_{do} com T que não ocorre experimentalmente.

- c) $1/k'$ é ainda linear

TEORIA DE RRK (M)

RICE - RAMSBERGER - KASSEL - (MARCUS)



$$f_k = \int_{E_0^*}^{\infty} \frac{k_2(\varepsilon^*) f(\varepsilon^*) d\varepsilon^*}{1 + k_2(\varepsilon^*) / k_{-1}[A]}$$

$$f(\varepsilon^*) d\varepsilon^* = \frac{1}{(s-1)!} \left(\frac{\varepsilon^*}{kT} \right)^{s-1} \frac{1}{kT} e^{-\varepsilon^*/kT} d\varepsilon^*$$

(PROBABILIDADE DE ENCONTRAR S OSCILADORES

FRACAMENTE ACUPLADOS COM ENERGIA ENTRE

$$\varepsilon^* \text{ e } \varepsilon^* + d\varepsilon^*$$

$$k_2(\varepsilon^*) = k \left(\frac{\varepsilon^* - E_0^*}{\varepsilon^*} \right)^{s-1}$$

$$k = \left(\frac{kT}{h} \right) \frac{q^*}{q^n}$$