UNIVERSIDAD NACIONAL AUTONOMA DE MEXICO FACULTAD DE QUIMICA

"OBTENCION EXPERIMENTAL DE COEFICIENTES DE DIFUSION EN MEZCLAS TERNARIAS GASEOSAS"

T E S I S QUE PARA OBTENER EL TITULO DE INGENIERO QUIMICO P R E S E N T A :

VALENTIN JAIME MACIN PANIAGUA

México, D.F



Universidad Nacional Autónoma de México



UNAM – Dirección General de Bibliotecas Tesis Digitales Restricciones de uso

DERECHOS RESERVADOS © PROHIBIDA SU REPRODUCCIÓN TOTAL O PARCIAL

Todo el material contenido en esta tesis esta protegido por la Ley Federal del Derecho de Autor (LFDA) de los Estados Unidos Mexicanos (México).

El uso de imágenes, fragmentos de videos, y demás material que sea objeto de protección de los derechos de autor, será exclusivamente para fines educativos e informativos y deberá citar la fuente donde la obtuvo mencionando el autor o autores. Cualquier uso distinto como el lucro, reproducción, edición o modificación, será perseguido y sancionado por el respectivo titular de los Derechos de Autor.

TESIS 1978 M.E. 200 260



JURADO ASIGNADO:

PRESIDENTE	M. EN C. ANTONIO VALIENTE BARDERAS
VOCAL	ING. Q. GRACIELA MARTINEZ ORTIZ
SECRETARIO	ING. 2. JESUS TORKES MERINO
Ier. SUPLENTE	ING. 2. LUCILA MENDEZ CHAVEZ
20. SUPLENTE	ING. Q. JOSE M. LOPEZ ACEVEDO

SITIO DONDE SE DESARROLLO EL TEMA: LABORATORIO DE INGENIERIA QUIMICA

SUSTENTANTE:

VALENTIN JAIME MACIN PANIAGUA

ASESOR:

M. EN C. ANTONIO VALIENTE BARDERAS

SUPERVISOR TECNICO:

ING. Q. JESUS A. TAPIA PEREZ

" A MIS PADRES "

" A MIS HERMANOS "

CONTENIDO

PREFA	CIO		I
1	GEI	VERALIDADES:	
	A)	DEFINICIONES:	
		Difusión.	3
		Coeficiente de Difusión.	4
		Concentración.	5
		Velocidad.	6
		Flujo.	7
	B)	ECUACIONES DE FLUJO PARA SISTEMAS BINARIOS:	
		Ley de Difusión de Fick.	8
		Ecuación de Stefan-Maxwell.	IO
	C)	ECUACIONES DE FLUJO PARA SISTEMAS GASEOSOS	
	- /	MULTICOMPONENTES:	13
		Ecuación de Stefan-Maxwell.	14
		Ecuación de Curtiss-Hirschfelder.	15
	(ע	CUEFICIENTES DE DIFUSION PARA SISTEMAS GASEOSOS	
		MULTICOMPONENTES:	
		Coeficiente de Difusión multicomponente D _{ij} de la	
		ecuación de Curtiss-Hirschfelder.	18
		Coeficiente de Difusión efectivo \mathfrak{D}_{i-m} de la ecuación	
		de Stefan-Maxwell.	24
	E)	COEFICIENTES DE DIFUSION PROMEDIO PARA SISTEMAS	
		MULTICOMPONENTES:	28
		De Hougen-Watson, Dirm ·	29
		De Wilke, Di.	30
		De Stephen A. Shain, (Di-m)gm .	33
	F)	ECUACIONES PARA LA DIFUSION DE UN GAS "A" A TRAVES	
1		DE UNA PELICULA DE GASES ESTANCADOS "B" Y "C" DE COM	
		POSICION CONOCIDA:	
		Estado estable	36
		Perfiles de concentración	38
		Estado seudo-estable	43

G) ECUACIONES DE FLUJO N _A PARA UN SISTEMA GASEOSO DE COMPONENTES: DIFUSION DE "A" EN "B" Y "C" ESTANCAT	TRES
A PARTIR DE LAS ECUACIONES DE FLUJO PARA SISTEMAS	MULTI
COMPONENTES:	
Ecuación de Curtiss-Hirschfelder.	45
Ecuación de Stefan-Maxwell.	47
Ecuación de Hougen-Watson.	48
Ecuación de Wilke.	48
Ecuación de Stephen A. Shain.	49
	•
II PARTE EXPERIMENTAL:	
A) DESCRIPCION DEL EQUIPO.	50
B) TECNICA DE OPERACION.	55
III CALCULOS EXPERIMENTALES:	
Ecuación utilizada.	57
Sistema Benceno - N₂ - CO ₂	
Ejemplo de cálculo: corrida 47	59
Tabla de coeficientes de Difusión	61
Sistema Acetona - N ₂ -CU ₂	
Ejemplo de cálculo: corrida 51	62
Tabla de coeficientes de Difusión	64
Sistema Etanol – $N_2 - CU_2$	
Ejemplo de cálculo: corrida 29	65
Tabla de coeficientes de Difusión	67
IV COMPARACION DE COEFICIENTES DE DIFUSION TEORICOS CON COEFICIENTES DE DIFUSION EXPERIMENTALES. CALCULOS. GR	LOS AFICAS.

ECUACIONES UTILIZADAS PARA LOS COEFICIENTES DE DIFUSION:

Correlación.	68
Wilke.	69
Hougen-Watson.	69
Stephen A. Shain.	70
Sistema Benceno - N ₂ - CO ₂	72

Sistema Acetona - N ₂ - CO ₂	76
Sistema Etanol - N2 - CU2	80
Ecuación de correlación utilizando un coeficiente de	
corrección para los coeficientes de difusión binarios	
en la ecuación de Wilke.	84
Proposición de una ecuación para el cálculo de el fac	
tor de desviación E'.	85
Cálculo de los coeficientes de difusión multicomponen	
te D _{ij} y del flujo de Difusión N _A a partir de la -	
ecuación de Curtiss-Hirschfelder.	89

V.- COMENTARIOS Y CONCLUSIONES.

BIBLIOGRAFIA.

107

PREFACIO

En la mayor parte de las ramas de la Ingeniería Química ocurren problemas de difusión y transferencia de masa, como; en la cinét<u>i</u> ca aplicada, donde la velocidad de una reacción química es frecue<u>n</u> temente controlada por la aifusión de uno de los reactivos a través de una película o dentro del catalizador; en mezclado y_iagit<u>a</u> do, donde la uniformidad del producto puede depender de la transf<u>e</u> rencia de masa molecular o turbulenta; en electroquímica aplicada, donde la difusión puede ser el factor limitante en los procesos de corrosión; y sobre todo en los procesos de separación, como: abso<u>r</u> ción, adsorción, destilación, extracción, y cambio iónico donde en todos estos procesos la difusión y la transferencia de masa en la interfase tienen un papel muy importante.

Es por esto que es importante tener un mejor conocimiento y en tendimiento de los principios de la difusión y la transferencia de masa, y por lo tanto, del conocimiento de los coeficientes de dif<u>u</u> sión que pueden ser aplicados para el cálculo de los coeficientes de transferencia de masa, así como de los flujos de difusión.

En la industria algunos métodos planteados para estos procesos se basan en conocimientos empíricos, o experiencias de operación o en datos experimentales del proceso. Utros métodos se apoyan en las teorías existentes de transferencia de masa que están basadas sobre algunas extenciones a la teoría de difusión molecular utilizando los coeficientes de difusión molecular.

La dificultad presentada para la medida experimental de los co<u>e</u> ficientes de difusión para una gran cantidad ae sistemas químicos, los cuales son necesarios en los cálculos de Ingeniería química; y la escasez de datos publicados en la literatura, en su mayoría de sistemas binarios, han hecho que se tenga que recurrir a rela-ciones teóricas y empíricas, siendo estas relaciones únicamente para sistemas binarios, obteniendo en general buenos resultados.

Por otra parte los procesos en la industria estan en su mayoría involucraaos con sistemas multicomponentes, lo que hace que se o<u>b</u> tengan ecuaciones de difusión más complejas para cada uno de los n-componentes del sistema, y por lo tanto más difíciles de manejar.

I

Esto ha hecho que algunos investigadores propongan el uso de una ecuación más simple involucrando únicamente el coeficiente de difusión para el componente i con respecto a la mezcla (D:-m), a partir de coeficientes de difusión binarios del componente i con respecto a los n - I componentes restantes $(D_{i_1}, D_{i_2}, \dots, D_{i_{i+1}}, D_{i_{i+1}}, D_{i_{i+1}}, \dots, D_{i_{n-1}})$ de la mezcla, obtenidos estos últimos ya sea a partir de los coe ficientes de difusión binarios calculados, haciendo uso de las diferentes relaciones teóricas o empíricas, o de aquellos obtenidos experimentalmente, encontrándose algunos publicados en varios artí culos. Por otra parte los coeficientes de difusión para multicompo nentes desarrollados a partir de los coeficientes de difusión bina visto que son dependientes de las concentraciones de rios se ha los n - I componentes de la mezcla, es decir $D_{i-m} = f(x_1, x_2, ..., x_{n-1}) y$ por lo tanto de la posición dentro del sistema de tal forma que al ser sustituídos en las ecuaciones del flujo difusional no se puede integrar de una forma simple cada una de las derivadas de la concentración dadas con respecto a los ejes (x, y, z), ya que son ecuaciones diferenciales complejas y por lo tanto no se puede obte ner una ecuación integrable verdadera. Esto ha hecho que se tenga que recurrir a usar coeficientes de difusión constantes planteados de diferentes formas, para poder resolver la integral de la ecuación de flujo, y junto con esto han surgido varios métodos o arti ficios de integración para dichas ecuaciones de flujo, pero desde un punto de vista teórico sin comprobación experimental.

La finalidad de este trabajo de tesis es el de evaluar en sist<u>e</u> mas multicomponentes, los coeficientes ae difusión propuestos en estos métodos, y compararlos con los coeficientes de difusión multicomponentes obtenidos experimentalmente, para sistemas compuestos de una mezcla de gases de tres o más componentes en una celda de difusión de Arnold, donde uno de los componentes es un l<u>í</u> quido que se evapora y se difunde a través de una capa estancada de los componentes restantes a una presión y temperatura constante, y así comprobar hasta que punto son aceptables los métodos simplificados propuestos.

A) DEFINICICN

DIFUSICN

En todo sistema conteniendo dos o más especies químicas en una fase sencilla (gas, líquido o sólido) no en equilibrio y a temper<u>a</u> tura constante, en donde el potencial químico en todas las substa<u>n</u> cias está relacionado con su concentración, ocurrira un cambio e<u>s</u> pontáneo debido a la migración de las moléculas de un lugar de a<u>l</u> ta concentración a un lugar de baja concentración dando finalmente una uniformidad en la concentración en todos los sitios dentro del sistema, alcanzándose así el equilibrio.

Este transporte de masa debido al movimiento molecular espont<u>á</u> neo de las substancias, ocasionado por la diferencia o gradiente de concentración en los distintos puntos de la mezcla, es llamado "Difusión" o algunas veces "Difusión Ordinaria", diferenciándolo de lo ocurrido debido a un gradiente de presiones hidrostáticas, llamado "Difusión Presión"; o al debido a un gradiente de temper<u>a</u> tura, "Difusión Térmica"; o también del debido a un gradiente r<u>e</u> sultante de la acción de diferentes fuerzas externas actuando s<u>o</u> bre las distintas especies presentes, la que es llamada "Difusión Forzada".

Como la difusión, ocurre solamente en mezclas, para su evaluación es necesario conocer el efecto de cada componente donde la velocidad de difusión de un determinado componente va a ser direc tamente proporcional al gradiente de concentración que ocasiona di cho transporte de masa, en un sentido que va de una región de alta concentración a una de más baja concentración y de ahí que el flu jo neto de cada especie molecular ocurre en la dirección de un gra diente de concentración negativa, estableciéndose la siguiente re lación.

 $\begin{pmatrix} flujo \ de \\ difusión \end{pmatrix} \, \, \checkmark \,\, - \begin{pmatrix} gradiente \ de \\ concentración \end{pmatrix}$ (I)

y por lo tanto introduciéndo una constante de proporcionalidad se obtendrá la siguiente ecuación

$$\begin{pmatrix} flujo \ de \\ difusión \end{pmatrix} = - \begin{pmatrix} constante \ de \\ proporcionalidad \end{pmatrix} \begin{pmatrix} gradiente \ de \\ concentración \end{pmatrix} (2)$$

COEFICIENTE DE DIFUSION.

El coeficiente de difusión o difusividad, es la constante de proporcionalidad entre la velocidad de difusión y el gradiente de potencial causante del flujo aifusional o difusión, por lo que al ser sustituído en la ecuación (2) se obtiene la siguiente relación general.

$$\begin{pmatrix} flujo \ de \\ difusión \end{pmatrix} = - \begin{pmatrix} coeficiente \ de \\ difusión \end{pmatrix} \begin{pmatrix} gradiente \ de \\ concentración \end{pmatrix}$$
(3)

Algunos autores siguen el esquema propuesto por DeGroot quien prefiere escribir la ecuación (2) haciendo uso de un gradiente de concentración adimensional, y escribiendo como la constante de proporcionalidad el coeficiente de difusión multiplicado por la densidad total del sistema obteniendo la siguiente ecuación:

$$\begin{pmatrix} flujo \ de \\ difusión \end{pmatrix} \equiv - \begin{pmatrix} densidad \\ total \end{pmatrix} \begin{pmatrix} coeficiente \\ de \ difusión \end{pmatrix} \begin{pmatrix} gradiente \ de \\ concentración \end{pmatrix}$$
(4)

así, para un sistema de densidad total constante se llega a la mi<u>s</u> ma ecuación dada por la ecuación (3) propuesta por Fick.

En donde para una mezcla de dos componentes A y B el coeficien te de difusión binario del componente A con respecto a B, D_{AB} será el mismo que el coeficiente de difusión binario del componente B con respecto a A, D_{BA} , es decir

$$\mathcal{D}_{AB} = \mathcal{D}_{BA} \tag{5}$$

no siendo así para sistemas multicomponentes formados por mezclas de n-componentes ($I, 2, \ldots, i, \ldots, j, \ldots, n$) donde el coeficiente de difusión ael componente i con respecto al componente j, D_{ij} , es diferente del coeficiente de difusión del componente j con respecto a i, D_{ji} , o sea;

$$\mathsf{D}_{ij} \neq \mathsf{D}_{ji} \tag{6}$$

Por otra parte, la difusión molecular estará gobernada princ<u>i</u> palmente por la naturaleza de las substancias que componen la mez cla, la que influirá en el coeficiente de difusión, al igual que las condiciones del sistema como la presión y la temperatura.

CONCENTRACION

Existen varias formas de expresar la concentración de cada una de las especies contenidas en una mezcla multicomponente como son;

Concentración masa (P_{i}), definida como la masa de la especie i (m_{i}) , por unidad de volumen de la solución (V):

$$f_{i}^{e} = \frac{m_{i}}{V}$$
(7)

Concentración molar (C_i), que es el número de moles de la especie i (n'_i), por unidad de volumen de la solución (V):

$$c_{i} = \frac{n_{i}}{V} = \frac{m_{i}/M_{i}}{V} = \frac{P_{i}}{M_{i}} \tag{8}$$

donde (Mi) es el peso molecular de la especie i.

Fracción masa (ω_i) , es la concentración masa de la especie i (P_i) , dividida por la densidad masa total de la solución (P):

$$\omega_{i} = \frac{P_{i}}{\sum_{i=1}^{k} P_{i}} = \frac{P_{i}}{P}$$
(9)

Fracción mol (x_i) , es la concentración molar de las especies i (c_i) , dividida por la densidad molar total de la solución (c):

$$\mathbf{x}_{i} = \frac{\mathbf{c}_{i}}{\sum_{i=1}^{n} \mathbf{c}_{i}} = \frac{\mathbf{c}_{i}}{\mathbf{c}}$$
(10)

VELOCIDAD

Dentro de un sistema multicomponente difundiendose existirá en un momento determinado una velocidad para cada una de las molecu las de las diferentes especies i que las componen, donde se tendría un número de velocidades para la especie i igual al número de moléculas i, la cual sería dificil de manejar, por lo que es conve niente definir una velocidad promedio para cada una de las especies i, dada por la suma de las velocidades de las moléculas de la especie i con respecto a ejes coordenados estacionarios, conteni dos dentro de un pequeño volumen elemental dividido por el número total de moléculas i en dicho volumen, velocidad que denotaremos como: U:

Así, para una mezcla de n-especies, la velocidad masa promedio 🕽 será definida por la siguiente ecuación:

$$\mathbf{U} = \frac{\sum_{i=1}^{n} \boldsymbol{\rho}_i \boldsymbol{\upsilon}_i}{\sum_{i=1}^{n} \boldsymbol{\rho}_i} \tag{11}$$

en donde ρv , es la velocidad local, respecto a ejes coor lenados estacionarios, a la cual la masa pasa a través de una área unita ria transversal situada perpendicularmente al vector velocidad.

Similarmente la velocidad molar promedio 🗨 , será definida co $\boldsymbol{v}^{\star} = \frac{\sum_{k=1}^{n} c_{k} \boldsymbol{v}_{k}}{\sum_{k=1}^{n} c_{k}}$ mo:

en	donde < U*,	es la velocidad	local,	respecto a	ejes estad	ionarios
a	la cual las	moles pasan a	través a	e una área	unitaria	transve <u>r</u>
sa	l colocada /	perpendicularmen	te al ve	ctor veloci	dad.	

Así si se desea encontrar la velocidad de la especie i con res pecto al vector velocidad v , (V_i) tendremos:

$$\mathbf{V}_i = \mathbf{v}_i - \mathbf{v} \tag{13}$$

(12)

y para la velocidad de la especie i con respecto al vector veloci dad v^* , (V_i^*) será

$$V_{i}^{\star} = v_{i} - v^{\star} \qquad (14)$$

Donde tanto V_i como V_i^* , indican el movimiento del componente i relativo al movimiento local de la corriente fluída.



¥Ч FLUJO.

El flujo masa (o el flujo molar) de las i-especies presentes en la mezcla es una cantidad vectorial denotando la masa (o moles) de la especie i que pasan a través de una área unitaria, en un tiempo unitario, estará dado por (flujo) = (concentración) (velocidad). Así el flujo másico y el flujo molar relativos a ejes coordenados estacionarios será.

$$\mathbf{n}_i = \boldsymbol{P}_i \, \boldsymbol{v}_i \qquad (masa) \qquad (15)$$

$$\mathbf{N}_{i} = c_{i} \boldsymbol{v}_{i} \qquad (molar) \qquad (16)$$

El flujo masa y el flujo molar relativos a la velocidad masa promedio **V**, será.

$$\mathbf{j}_{i} = \boldsymbol{\rho}_{i} (\boldsymbol{v}_{i} - \boldsymbol{v}) \qquad (masa) \qquad (17)$$

$$\mathbf{J}_{i} = c_{i} \left(\boldsymbol{v}_{i} - \boldsymbol{v} \right) \qquad (molar) \qquad (18)$$

Y el flujo masa y el flujo molar relativos a la velocidad molar promedio $\boldsymbol{\mathcal{V}}^{\star}$, será.

$$\mathbf{j}_{i}^{\star} = P_{i}(\boldsymbol{v}_{i} - \boldsymbol{v}^{\star}) \quad (masa) \tag{19}$$

$$\mathbf{J}_{\lambda}^{\star} = c_{\lambda}(\boldsymbol{v}_{\lambda} - \boldsymbol{v}^{\star}) \quad (\text{molar}) \tag{20}$$

B) ECUACIONES DE FLUJO PARA SISTEMAS BINARIOS.

ECUACION DE FLUJO PARA UN SISTEMA BINARIO. LEY DE DIFUSION DE FICK.

Utilizando el flujo de difusión molar del componente A en un – sistema binario, relativo a la velocidad molar promedio de todos – los constituyentes ($\mathbf{J}_{\mathbf{A}}^{\star}$), y por lo tanto, un gradiente de concen-tración molar de A ($\nabla c_{\mathbf{A}}$) se obtendrá al sustituír en la ecuación (3) de flujo:

$$\mathbf{J}_{\mathbf{A}}^{\star} = -\mathcal{D}_{\mathbf{A}\mathbf{B}} \nabla \mathbf{c}_{\mathbf{A}} \tag{21}$$

y así para un sistema con densidad molar constante (c), la si-guiente ecuación:

$$\mathbf{J}_{\mathbf{A}}^{\star} = -c \, \mathcal{D}_{\mathbf{A}\mathbf{B}} \nabla \mathbf{x}_{\mathbf{A}} \tag{22}$$

la que es conocida como la ecuación de la primera ley de difusión de Fick, en términos de flujo de difusión molar.

De igual forma la primera ley ae difusión de Fick en términos – del flujo de difusión masa \mathbf{j}_{A} en un sistema con densidad masa –

total constante (p) será:

$$\mathbf{j}_{A} = -\rho \, \mathcal{D}_{AB} \nabla \omega_{A} \tag{23}$$

ecuación equivalente a la anterior.

Para la ecuación de flujo masa relativo a la velocidad masa se puede obtener haciendo uso de las siguientes ecuaciones.

$$\frac{\mathbf{j}_{A}^{\star}}{\mathbf{j}_{A}} = \frac{P_{A}(\boldsymbol{v}_{A} - \boldsymbol{v}^{\star})}{P_{A}(\boldsymbol{v}_{A} - \boldsymbol{v})} = \frac{M}{M_{B}}$$
(24)

por lo tanto

$$\dot{J}_{A}^{\star} = \frac{M}{M_{B}} \dot{J}_{A}$$
 (25)

y como.

$$\mathbf{J}_{A}^{\star} = c_{A}(\boldsymbol{\upsilon}_{A} - \boldsymbol{\upsilon}^{\star}) = \frac{P_{A}(\boldsymbol{\upsilon}_{A} - \boldsymbol{\upsilon}^{\star})}{M_{A}} = \frac{J_{A}^{\star}}{M_{A}}$$
(26)

sustituyendo en la ecuación anterior.

$$\mathbf{J}_{\mathbf{A}}^{\star} = \frac{\mathbf{M}}{\mathbf{M}_{\mathbf{A}}\mathbf{M}_{\mathbf{B}}} \, \mathbf{j}_{\mathbf{A}} \tag{27}$$

que al sustituir en la ecuación (22) se obtiene.

$$\dot{\mathbf{j}}_{\mathbf{A}} = -\left(\frac{c^2}{\rho}\right) \mathbf{M}_{\mathbf{A}} \mathbf{M}_{\mathbf{B}} \mathcal{D}_{\mathbf{A}\mathbf{B}} \nabla \mathbf{x}_{\mathbf{A}}$$
(28)

rambién se puede obtener la primera ley de Fick en términos del flujo molar relativo a ejes estacionarios, N_A , a partir de las d<u>e</u> finiciones de flujo y sustituyendo en la ecuación (22) para obte--ner finalmente la siguiente ecuación:

$$N_{A} = -c \mathcal{D}_{AB} \nabla x_{A} + x_{A} (N_{A} + N_{B})$$
(29)

Donde nos muestra como el flujo de difusión molar relativo a – ejes estacionarios $N_{\rm A}$, es el resultado de dos cantidades vecto-riales:

-c DAB VXA

 $x_A(N_A + N_B)$

es el flujo molar, J_A^{\star} , resultado de el gradiente de concentración. Este término es referido como la -"contribución del gradiente de concentración";

es el flujo molar resultado como el componente A es acarreado dentro – del flujo de la masa total del flu<u>í</u> do. Este término es designado como "contribución debida al movimiento de la masa total".

ECUACION DE FLUJO PARA UN SISTEMA BINARIO. ECUACION DE STEFAN MAXWELL.

Stefan y Maxwell en base a la teoría cinética de los gases ob-tienen una ecuación general de difusión del componente A, en una mezcla gaseosa de componentes A y B. Donde la difusión del compo-nente A es el resultado de la fuerza impulsora que es consumida en vencer una resistencia a la difusión; esta se puede establecer as<u>u</u> miendo las siguientes consideraciones básicas para la mezcla binaria:

I.- La resistencia a la difusión del gas A es proporcional a el número de moléculas del gas A, que se difunde en un volumen dado, o sea C_A .

2.- La resistencia es proporcional a el número de moléculas del gas B a través del cual se difunde A, o sea C_B .

3.- La resistencia es proporcional a la diferencia entre la velocidad del gas A, \mathcal{V}_A , en la dirección de la difusión neta y la velocidad \mathcal{V}_B , o sea ($\mathcal{V}_A - \mathcal{V}_B$).

4.- La resistencia es proporcional a la longitud de la trayectoria de difusión, que para una difusión unidireccional es d z.

5.- La fuerza impulsora de difusión de A es el cambio en la presión parcial en la dirección de la difusión, o sea -dp.

Asumiendo \bowtie_{AB} como la constante de proporcionalidad para la aifusión de A a través de B y considerando el sistema a presión constante, se obtiene finalmente por la combinación de estos térm<u>i</u> nos, la siguiente ecuación:

$$-d_{P_A} = \alpha_{AB} c_A c_B (v_A - v_B) dz$$

$$-\frac{d P_{A}}{d z} = \alpha_{AB} C_{A} C_{B} (\boldsymbol{v}_{A} - \boldsymbol{v}_{B})$$
(30)

La ecuación de Stefan-Maxwell para un sistema binario puede tam bién ser obtenida a partir de la primera ley de difusión de Fick – utilizando la definición del flujo molar para el componente A rela tivo a la velocidad molar promedio \mathbf{V}^{\star} , la cual se puede escri bir de la siguiente manera para los componentes A y B.

$$\mathbf{J}_{A}^{\star} = \frac{c_{A} c_{B}}{c} \left(\boldsymbol{v}_{A} - \boldsymbol{v}_{B} \right)$$

que al sustituír en la ecuación de difusión molar, primera ley de Fick ecuación (22) se obtiene:

$$\frac{c_{A}c_{B}}{c}(\boldsymbol{v}_{A}-\boldsymbol{v}_{B})=-c\,\mathcal{D}_{AB}\nabla\boldsymbol{x}_{A} \tag{31}$$

despejando el gradiente de concentración de A

6

$$-\nabla \chi_{A} = \frac{C_{A} C_{B}}{c^{2} \mathcal{D}_{AB}} \left(\mathcal{V}_{A} - \mathcal{V}_{B} \right)$$
(32)

para una mezcla de gases ideales, la concentración puede ser obtenida a partir de la ley general del estado gaseoso, así:

$$c = \frac{n'}{V} = \frac{P}{RT}$$
; $c_A = \frac{n'_A}{V} = \frac{P_A}{RT}$; $x_A = \frac{P_A}{cRT}$

que al sustituír en la ecuación anterior se obtiene;

$$-\nabla_{\mathsf{P}_{\mathsf{A}}} = \frac{\mathsf{R}\,\mathsf{T}}{c\,\mathcal{D}_{\mathsf{A}\mathsf{B}}} \, c_{\mathsf{A}}\,c_{\mathsf{B}}\,(\boldsymbol{v}_{\mathsf{A}} - \boldsymbol{v}_{\mathsf{B}}) \tag{33}$$

donde P_A es la presión parcial del componente A, R la constante general del estado gaseoso, T la temperatura absoluta de los gases.

Asumiendo que la difusión de A únicamente se lleva a cabo en la dirección del eje de las z, y definiendo un factor resistencia de la difusión de A y B como \ll_{AB} , donde

$$\alpha_{AB} = \frac{RT}{cD_{AB}}$$
(34)

tendremos así

$$-\frac{dP_{A}}{dz} = \alpha_{AB} c_{A} c_{B} (\boldsymbol{v}_{A} - \boldsymbol{v}_{B})$$
(35)

ecuación igual a la ecuación 30., y como:

$$(\boldsymbol{v}_{A}-\boldsymbol{v}_{B})=(\boldsymbol{v}_{A}-\boldsymbol{v})-(\boldsymbol{v}_{B}-\boldsymbol{v})=(\boldsymbol{V}_{A}-\boldsymbol{V}_{B}) \qquad (36)$$

por lo tanto

$$-\frac{dP_{A}}{dz} = \alpha_{AB} c_{A} c_{B} (V_{A} - V_{B})$$
(37)

Ecuación similar a la obtenida por Stefan y Maxwell para la difusión del componente A en un sistema binario de gases ideales - A y B, a partir de la teoría cinética de los gases.

C) ECUACIONES DE DIFUSION PARA SISTEMAS GASEOSOS MULTICOMPONENTES

La teoría de difusión pinaria na sido ampliamente estudiada en relación con la teoría cinética de los gases. La primera expresión teórica matemática, relacionando los coeficientes de difusión con las propiedades moleculares de dos gases difundiéndose, fué obteni da por Maxwell y más tarde por Stefan, y en forma similar han sido propuestas por Jeans en "Teoría Dinámica de los Gases" al igual que por Sutherland, y en especial por Cnapman y Cowling en "Teoría Matemática de Gases no-uniformes", y por Enskog en "Teoría Cineti ca de Fenómenos en Gases Medianamente Raros". Obteniendo Chapman y Enskog soluciones exactas de las ecuaciones para el fenómeno de transporte en gases basados sobre modelos moleculares dentro de ciertas restricciones, presentando ecuaciones para la predicción de los coeficientes de difusión binarios con resultados tan bue nos como los obtenidos experimentalmente; Hirschfelder y otros pre sentan una disposición definitiva y exaustiva de estas teorías con amplias aplicaciones a las observaciones experimentales, Hirschfel der y Bird y Spotz han presentado una nueva versión de la teoría cinética tomando en cuenta las fuerzas de atracción y repulsión en tre las moléculas, evaluadas a partir de la ecuación de los poten ciales de Lennard-Jones, obteniendo una ecuación para el coeficien te de difusión binario en gases no polares. Han surgido además c<u>o</u> rrelaciones para sistemas binarios conjuntando los modelos teóri cos y relaciones empíricas, como son las presentadas por los sigui entes investigadores; Wilke-Lee, Chee-Othmer, Fuller-Schettler-Gid dings, Slattery-Bird, y Gilliland entre otros. Si bien, debido a la excelente concordancia entre las medidas experimentales y los valores calculados sobre las bases de la teóría de Enskog, las fór mulas empíricas no son muy necesarias.

La teoría de difusión binaria es bien entendida, la teoría para difusión de sistemas multicomponentes es menos satisfactoria, y ha sido obtenida por extensión a la teoría de difusión binaria. Maxwell y Stefan desarrollan ecuaciones para difusión en sistemas -

multicomponentes de gases ideales, considerándolo como contribucio nes estructurales binarias del componente i con cada uno de los n - I componentes restantes ae la mezcla. Posteriormente Hellund ha desarrollado la teoría de difusión en mezclas con más de dos componentes, como una extensión de la teoría de Enskog de mezclas binarias, obteniendo los varios coeficientes evaluados como una función de los coeficientes de difusión binaria. Por otra parte, también Curtiss-Hirschfelder obtienen ecuaciones para mezclas ga seosas multicomponentes de forma similar, como una extensión de las ecuaciones de Chapman-Enskog de los sistemas binarios ae gases.

ECUACION DE FLUJO PARA SISTEMAS DE GASES MULTICOMPONENTES EN FUNCION DE LOS COEFICIENTES BINARIOS DE DIFUSION. ECUACION DE STEFAN-MAXWELL.

En el caso de una mezcla de más ae dos gases o sea un sistema multicomponente, se puede obtener una aproximación útil asumiendo que en dicho sistema de n-componentes gaseosos aifundiénaose, el gradiente difusional establecido para el componente i es igual a la suma de las contribuciones resultantes de la aifusión separada del componente i con caaa uno de los otros componentes, consider<u>a</u> aos en el sistema binario separado, en el cual la velocidad y la concentración son los mismos como en el sistema multicomponente.

Así para un sistema de n-componentes utilizando la ecuación (33) que es equivalente a la ecuación (35), obtenaremos el gradien te de concentración para el componente i de la siguiente manera.

$$-\nabla \boldsymbol{x}_{i} = \frac{c_{i} c_{1}}{c^{2} \mathcal{D}_{i1}} (\boldsymbol{v}_{i} - \boldsymbol{v}_{1}) + \frac{c_{i} c_{2}}{c^{2} \mathcal{D}_{i2}} (\boldsymbol{v}_{i} - \boldsymbol{v}_{2}) + \dots + \frac{c_{i} c_{j}}{c^{2} \mathcal{D}_{ij}} (\boldsymbol{v}_{i} - \boldsymbol{v}_{j}) + \dots + \frac{c_{i} c_{j}}{c^{2} \mathcal{D}_{ij}} (\boldsymbol{v}_{i} - \boldsymbol{v}_{j}) + \dots + \frac{c_{i} c_{n}}{c^{2} \mathcal{D}_{ij}} (\boldsymbol{v}_{i} - \boldsymbol{v}_{n})$$

o sea

$$-\nabla x_{i} = \sum_{j=1}^{n} \frac{c_{i} c_{j}}{c^{2} \mathcal{D}_{ij}} (v_{i} - v_{j})$$
(38)

o utilizando la siguiente relación:

$$(\boldsymbol{v}_{i}-\boldsymbol{v}_{j})=(\boldsymbol{v}_{i}-\boldsymbol{v})-(\boldsymbol{v}_{j}-\boldsymbol{v})=(\boldsymbol{v}_{i}-\boldsymbol{v}_{j})$$

obtendremos la siguiente ecuación equivalente:

$$-\nabla \chi_{i} = \sum_{j=1}^{n} \frac{c_{i} c_{j}}{c^{2} \hat{D}_{ij}} (V_{i} - V_{j})$$
⁽³⁹⁾

que representa la ecuación de difusión de Stefan-Maxwell para un sistema gaseoso multicomponente, en función de los coeficientes de difusión binarios, Dij.

ECUACION DE FLUJO PARA SISTEMAS DE GASES MULTICOMPONENTES, EN FUNCION DE LOS DIFERENTES COEFICIENTES DE DIFUSION PARA MULTI COMPONENTES D:; , OBTENIDA POR CURTISS-HIRSCHFELDER.

La expresión para el flujo de masa 👌 en un sistema multicompo nente, de acuerdo a la termodinámica de procesos irreversibles, se rá la resultante de la contribución debida a cada fuerza impulsora en el sistema, como, la fuerza impulsora mecánica (difusión ordina ria, difusión presión y difusión forzada) y sobre el gradiente de temperatura (efecto de difusión térmica o efecto soret).

Es decir

$$\dot{j}_{i} = \dot{j}_{i}^{(x)} + \dot{j}_{i}^{(P)} + \dot{j}_{i}^{(g)} + \dot{j}_{i}^{(T)}$$
(40)

donde

j; (x) j; es el flujo de masa contribución debida a difusión ordi-:(P) naria (concentración).

flujo de masa contribución por difusión presión;
 flujo de masa contribución por difusión forzada;

j.(T) flujo de masa contribución debida a difusión térmica.

Para un sistema isotérmico, donde el gradiente de presión hidrostática es despreciable o prácticamente no existe, y además - no existen fuerzas externas actuando sobre las distintas especies presentes tendremos que

$$\mathbf{j}_{i} = \mathbf{j}_{i}^{(\mathbf{x})} \tag{41}$$

donde **j**; es usualmente escrito como:

$$\mathbf{j}_{i}^{(\mathbf{x})} = \frac{c^{2}}{\rho_{RT}} \sum_{j=1}^{n} M_{i} M_{j} D_{ij} \left[\mathbf{x}_{j} \sum_{\substack{k=1 \ k\neq j}}^{n} \left(\frac{\partial \overline{G}_{j}}{\partial \mathbf{x}_{k}} \right)_{T, p, \mathbf{x}_{s}} \nabla \mathbf{x}_{k} \right]$$
(42)

En esta ecuación G_j es la energía libre molal parcial (energía libre de Gibbs). Las D_{ij} son coeficientes de difusión para multicomponentes los cuales tienen las siguientes propiedades:

$$D_{ii} = 0 \tag{43}$$

$$\sum_{i=1}^{n} \left\{ M_{i} M_{h} D_{ih} - M_{i} M_{k} D_{ik} \right\} = 0$$
 (44)

y para sistemas conteniendo más de dos componentes generalmente:

$$D_{ij} \neq D_{ji}$$
 (45)

se puede observar de la ecuación (42) que la contribución a el fl<u>u</u> jo masa debido a la difusión ordinaria $\mathbf{j}_{i}^{(\mathbf{x})}$ va a depender en un – complicado camino sobre los gradientes de concentración de todas – las substancias presentes.

La ecuación de flujo masa por difusión ordinaria puede ser simplificada para un sistema de gases ideales, así la parte encerrada entre los paréntesis cuadrados del segundo miembro de la ecuación de flujo, ecuación (42), puede simplificarse de la siguiente forma:

Usando la relación de Gibbs-Duhem dada por la siguiente ecua--ción: $x_A d\bar{G}_A + x_B d\bar{G}_B = 0$ para una mezcla de dos componentes y en forma general para una mezcla de n-componentes.

$$\sum_{k=1}^{n} x_{k} d\overline{G}_{k} = 0 \qquad (a)$$

por lo tanto

$$x_i d\bar{G}_j + \sum_{\substack{k=1\\k\neq j}}^n x_k d\bar{G}_k = 0 \qquad (b)$$

$$x_i d\bar{G}_i = -\sum_{\substack{k=1\\k\neq j}}^n x_k d\bar{G}_k$$
 (c)

Como además la energía libre molal parcial para el componente k esta dado por:

$$\vec{G}_{\kappa} = \vec{G}_{(\tau)}^{\circ} + RT \ln a_{\kappa} \qquad (d)$$

donde Ĝ[°]_(T) es la energía libre molal parcial estándar a una temperatura T dada, y ¤_k la actividad del componente k y como:

$$d\bar{G}_{k} = RT d(\ln a_{k}) \qquad (e)$$

y además

y

$$\frac{dx_k}{x_k} = d(\ln x_k) \tag{f}$$

Así usando las ecuaciones (c) y (f) se tiene:

$$\left[\chi_{i}\sum_{\substack{k=1\\k\neq j}}^{n}\left(\frac{\partial \overline{G_{j}}}{\partial \chi_{k}}\right)\nabla\chi_{k}\right] = -RT\left[\sum_{\substack{k=1\\k\neq j}}^{n}\frac{\partial(\ln \alpha_{k})}{\partial(\ln \chi_{k})}\nabla\chi_{k}\right]$$
(46)

Para una mezcla de gases ideales la actividad es igual a la fracción mol, y de ahí que la ecuación anterior vendrá a ser:

$$\left[\chi_{j}\sum_{\substack{k=1\\k\neq j}}^{n}\left(\frac{\partial\overline{G}_{j}}{\partial\chi_{k}}\right)\nabla\chi_{k}\right] = -RT\left[\sum_{\substack{k=1\\k\neq j}}^{n}\nabla\chi_{k}\right] \qquad (47)$$

y como

$$\sum_{k=1}^{n} \nabla x_{k} = \nabla \sum_{k=1}^{n} x_{k} = \nabla (1) = 0$$

por lo tanto

$$\nabla x_{i} + \sum_{\substack{\kappa=i\\ \kappa\neq j}}^{n} \nabla x_{\kappa} = 0$$

despejando

$$\sum_{\substack{k=1\\k\neq j}}^{n} \nabla \chi_{k} = - \nabla \chi_{j}$$

sustituyendo esto en la ecuación (47) se tenara;

$$\left[\chi_{j}\sum_{\substack{k=1\\k\neq j}}^{n} \left(\frac{\partial \overline{G}_{j}}{\partial x_{k}}\right) \nabla \chi_{k}\right] = \mathsf{R} \top \nabla \chi_{j} \tag{48}$$

Así sustituyendo la ecuación (48) en la ecuación (42) se obtiene:

$$\dot{\boldsymbol{j}}_{i} = \frac{c^{2}}{\rho} \sum_{j=1}^{n} M_{i} M_{j} D_{ij} \nabla \boldsymbol{x}_{j}$$
(49)

que representa la ecuación de flujo masa para la especie i relat<u>i</u> vo a la velocidad masa promedio v, \mathbf{j}_i , en un sistema multicomp<u>o</u> nente, conteniendo una mezcla de gases ideales, sistema en el cual no hay difusión presión, difusión forzada ni difusión térmica.

La ecuación (42) y (49) fué obtenida por Curtiss-Hirschfelder en un trabajo publicado como: "Propiedades de transportes de Mez clas de gases multicomponentes", basado en una extensión de los trabajos de Chapman-Cowling y Enskog en donde se obtiene una solu ción aproximada a un conjunto de "ecuaciones de cambio", las cua les son las ecuaciones integro-diferencial de Boltzmann, procedien ao a través de un sistema de expansión de las funciones en terminos de polinomios de Sonine; siendo para el caso de difusión ordi naria en gases buena la primera aproximación, ya que una aproximación más alta (obtenida por consideración de un gran número de tér minos en la serie) no difiere del primer valor por más de un dos por ciento. Similares pero más complicadas ecuaciones `obtiene He llund para difusión ordinaria y difusión térmica de sistemas multi componentes, ya que usa correcciones cuánticas en su desarrollo; Hellund usa un proceso variacional para obtener soluciones aproxi madas a las ecuaciones integrales que describen las perturbaciones de primer orden de la ecuación de Boltzmann.

D). COEFICIENTES DE DIFUSION EN SISTEMAS GASEOSOS MULTICOMPONENTES:

ECUACION DE LOS COEFICIENTES DE DIFUSION PARA MULTICOMPONENTES. D_{ij} , en funcion de los coeficientes de difusion binarios \hat{D}_{ij} Y las concentraciones x_i . Obtenido por curtiss-hirschfelder. Estas ecuaciones fueron obtenidas a partir de la ecuación de – flujo masa para sistemas multicomponentes de mezclas de gases idea les, sistema en el cual únicamente ocurre difusión debida a un gra diente de concentración, dado por la ecuación de Curtiss-Hirschfel der ecuación (49), y usando la ecuación de flujo para un sistema – de gases ideales multicomponentes en función de los coeficientes – ae difusión binarios \hat{D}_{ij} dado por la ecuación de Stefan-Maxwell – ecuación (39).

Así, de la definición de flujo masa relativo a la velocidad masa promedio **v**, ecuación (17), se tiene:

$$\mathbf{j}_{i}=\boldsymbol{p}_{i}\left(\boldsymbol{v}_{i}-\boldsymbol{v}\right)$$

y para una mezcla de n-componentes el flujo total estará dado por la sumatoria de las j_i de i igual a uno hasta n, por tanto

$$\sum_{i=1}^{n} j_{i} = \sum_{i=1}^{n} \rho_{i} v_{i} - v \sum_{i=1}^{n} \rho_{i}$$

en donde de la ecuación de definición de velocidad masa promedio ecuación (II) se tiene

$$\upsilon \sum_{i=1}^{n} \rho_{i} = \sum_{i=1}^{n} \rho_{i} \upsilon_{i}$$

$$\sum_{i=1}^{n} i_{i} = 0$$
(50)

por lo tanto

y

haciendo uso de la definición de concentración molar C_i , ecua ción (8) se tiene $P_i = C_i M_i$, y por lo tanto para j sera $P_i = C_i M_i$, y al ser sustituido en la ecuación (I7) $j_i = P_i(v_i - v) = P_i v_i$ se tiene

 $\mathbf{j}_{\mathbf{j}} = \boldsymbol{\beta}_{\mathbf{j}} \, \mathbf{V}_{\mathbf{j}} = \boldsymbol{c}_{\mathbf{j}} \, \mathbf{M}_{\mathbf{j}} \, \mathbf{V}_{\mathbf{j}} \tag{51}$

$$\sum_{j=1}^{n} c_{j} M_{j} V_{j} = 0$$

así para el componente i de esta ultima ecuación, se tiene:

i=1

$$c_{i} M_{i} V_{i} = -\sum_{\substack{j=1\\j\neq i}}^{n} c_{j} M_{j} V_{j}$$
(52)

despejando V;

$$V_{i} = -\sum_{\substack{j=1\\j\neq i}}^{n} \frac{c_{j}M_{j}}{c_{i}M_{i}} V_{j}$$
(53)

Por otra parte de la ecuación de flujo para un sistema gaseoso multicomponente dado por la ecuación de Stefan-Maxwell, ecuación (39), se tiene

$$\sum_{j=1}^{n} \frac{c_{i} c_{j}}{c^{2} \mathcal{D}_{ij}} \left(V_{i} - V_{j} \right) = - \nabla x_{i}$$

donde esta ecuación representa un conjunto de n - I ecuaciones in dependientes, ya que $\sum_{i=1}^{n} x_i = 1$; ecuación que puede ser usada pa ra obtener las n - I valores de las velocidades de difusión relativas a una cualquiera particular, por ejemplo, $V_i - V_1$, haciendo uso de la ecuación (51) $\sum_{i=1}^{n} c_i M_i V_i = 0$.

Sustituyendo en la ecuación anterior la ecuación (53)

$$\sum_{j=1}^{n} \left(\frac{c_{i} c_{j}}{D_{ij}} + \sum_{\substack{j=1 \ i\neq i}}^{n} \frac{c_{i} c_{j} M_{i}}{M_{i} D_{ij}} \right) V_{j} = c^{2} \nabla x_{i}$$

el segundo término de la sumatoria de la ecuación anterior se pue den cambiar las j's por k's y multiplicar todo el primer mienbro por el factor $(1-\delta_{ij})$ donde δ_{ij} es la delta kronecher, can tidad definida como

$$\begin{aligned} S_{ij} &= +1 \quad \text{si} \quad i = j \\ S_{ij} &= 0 \quad \text{si} \quad i \neq j \end{aligned}$$

así como las j's depen ser diferentes de las i's

 $(1 - \delta_{ij}) = 0$ si i = j $(1 - \delta_{ij}) = 1$ si $i \neq j$

por lo tanto

$$\sum_{j=1}^{n} \left(\frac{c_{i} c_{j}}{\mathcal{D}_{ij}} + \sum_{\substack{k=1\\k\neq i}}^{n} \frac{c_{k} c_{i} M_{j}}{M_{i} \mathcal{D}_{ik}} \right) (1 - \delta_{ij}) V_{j} = c^{2} \nabla x_{i}$$
(54)

$$\sum_{j=1}^{n} \left(\frac{\mathbf{x}_{i} \mathbf{x}_{j}}{\mathbf{D}_{ij}} + \sum_{\substack{k=1\\ k\neq i}}^{n} \frac{\mathbf{x}_{k} \mathbf{x}_{j} \mathbf{M}_{j}}{\mathbf{M}_{i} \mathbf{D}_{ik}} \right) (1 - \delta_{ij}) \mathbf{V}_{j} = \nabla \mathbf{x}_{i}$$
(55)

definiendo al factor Fij como

$$F_{ij} = \left(\frac{x_i x_j}{\mathcal{D}_{ij}} + \sum_{\substack{k=1\\k\neq i}}^{n} \frac{x_k x_j M_j}{M_i \mathcal{D}_{ik}}\right) (1 - \delta_{ij})$$
(56)

se tiene

$$\sum_{i=1}^{n} F_{ij} V_{j} = \nabla x_{i}$$
(57)

que representa un conjunto de n ecuaciones lineales simultáneas con n incógnitas, donde la solución es:

$$V_{j} = \sum_{i=1}^{n} \frac{F^{ij} \nabla x_{i}}{|F|}$$
(58)

o para el componente i cambiando las i's por j's y las j's por i's

$$V_{i} = \sum_{j=1}^{n} \frac{F^{ji} \nabla x_{j}}{|F|}$$
(59)

donde |F| es el determinante formado por las F_{ij} , y F^{ij} el co factor de F_{ij} en el determinante |F|, definido como

(60)

Reacomodando la ecuación (59) obtenemos

$$V_{i} = \sum_{j=1}^{n} \frac{F^{ji} \nabla x_{j}}{|F|} = \frac{F^{ii} \nabla x_{i}}{|F|} + \sum_{\substack{j=1\\j\neq i}}^{n} \frac{F^{ji} \nabla x_{j}}{|F|}$$
(61)

 $y \text{ como}: \sum_{j=1}^{n} x_j = 1$, $x_i = 1 - \sum_{j=1}^{n} x_j$

$$\nabla \mathbf{x}_{i} = \nabla \left(1 - \sum_{j=1}^{n} \mathbf{x}_{j} \right) = -\sum_{j=1}^{n} \nabla \mathbf{x}_{j}$$
(62)

sustituyendo la ecuación (62) en la (61) y reacomodando

$$V_{i} = \frac{F^{\lambda\lambda}}{|F|} \left(-\sum_{\substack{j=1\\j\neq\lambda}}^{n} \nabla x_{j} \right) + \sum_{\substack{j=1\\j\neq\lambda}}^{n} \frac{F^{j\lambda}}{|F|} \nabla x_{j}$$
(63)

$$V_{i} = \sum_{j=1}^{n} \frac{F^{i} - F^{i}}{|F|} \nabla \mathbf{x}_{j}$$
(64)

Por otra parte, la velocidad de la especie j con respecto a la velocidad masa promedio, V_j , puede ser obtenida de la ecuación de flujo para sistemas gaseosos multicomponentes dado en función de los coeficientes de difusión multicomponentes D_{ij} de la ecuación (49), y como de la ecuación (43) $D_{ij}=0$ para toda i = j, por lo tanto

$$\mathbf{V}_{i} = \sum_{\substack{j=1\\j\neq i}}^{n} \frac{c}{\mathbf{x}_{i}\rho} \, \mathbf{M}_{j} \, \mathbf{D}_{ij} \, \nabla \mathbf{x}_{j} \tag{65}$$

comparando esta última ecuación con la ecuación (64) tenemos

$$\sum_{i=1}^{n} \frac{F^{ii} - F^{ik}}{|F|} \nabla x_{j} = \sum_{\substack{j=1\\j\neq i}}^{n} \frac{cM_{j}}{Px_{i}} D_{ij} \nabla x_{j}$$
(66)

y por lo tanto

$$D_{ij} = \frac{Px_i}{cM_j} \frac{F^{3i} - F^{ij}}{|F|}$$
(67)

Para un sistema binario de la ecuación (67) y (60)

$$D_{12} = -\frac{px_1}{cM_2} \frac{F_{12}}{\begin{vmatrix} 0 & F_{12} \\ F_{21} & 0 \end{vmatrix}} = \frac{px_1}{cM_2} \frac{1}{F_{21}}$$
(68)

por ecuación (56)

$$F_{21} = \frac{x_1 x_2}{D_{12}} + \frac{x_1^2 M_1}{M_2 D_{12}} = \frac{x_1 M}{D_{12} M_2}$$
(69)

sustituyendo en ecuación (68)

$$\mathsf{D}_{12} = \mathcal{D}_{12} \tag{70}$$

Y para un sistema binario de gases ideales A, B el flujo masa relativo a la velocidad masa promedio \mathbf{j}_{i} , puede ser calculado a partir de la ecuación para sistema multicomponente ecuación (49).

$$\dot{J}_{A} = \frac{c^{2}}{\rho} M_{A} M_{B} D_{AB} \nabla x_{B}$$

como $x_A + x_B = 1$, por lo tanto $\nabla x_A = \nabla (1 - x_B) = -\nabla x_B$

que al sustituír en la ecuación anterior junto con la ecuación (70) se obtiene

$$\dot{\boldsymbol{j}}_{A} = -\frac{c^{2}}{\rho} M_{A} M_{B} \mathcal{D}_{AB} \nabla \boldsymbol{x}_{A}$$

ecuación identica a la ecuación de flujo para un sistema binario, Primera ley de Fick, ecuación (28).

Para un sistema de tres componentes de la ecuación (67) y (60).

$$D_{12} = -\frac{px_1}{cM_2} \frac{\begin{vmatrix} 0 & F_{23} \\ F_{32} & 0 \end{vmatrix} + \begin{vmatrix} F_{12} & F_{13} \\ F_{32} & 0 \end{vmatrix}}{\begin{vmatrix} 0 & F_{12} & F_{13} \\ F_{21} & 0 & F_{23} \\ F_{31} & F_{32} & 0 \end{vmatrix}}$$
(71)

de la ecuación de definición de F_{ij} ecuación (56).

$$F_{12} = \frac{x_1 x_2}{D_{12}} + x_2 \frac{M_2}{M_1} \left(\frac{x_2}{D_{12}} + \frac{x_3}{D_{13}} \right)$$
(72)

de forma similar se obtiene F_{13} , F_{21} , F_{23} , F_{31} , y, F_{32} ; sustituyendo en ecuación (71), y simplificando se obtiene:

$$D_{12} = D_{12} \left\{ 1 + \frac{\chi_3 \left[(M_3 / M_2) D_{13} - D_{12} \right]}{\chi_1 D_{23} + \chi_2 D_{13} + \chi_3 D_{12}} \right\}$$
(73)

obteniéndose relaciones similares para: D_{13} , D_{21} , D_{23} , D_{31} y D_{32} .

ECUACION DE FLUJO PARA UN SISTEMA GASEOSO MULTICOMPONENTE, UTI-LIZANDO LOS COEFICIENTES DE DIFUSI**ON MULT**ICOMPONENTES D_i ECU<u>A</u> CION CURTISS-HIRSCHFELDER.

Para un sistema de flujo unidireccional, multicomponente de <u>ga</u> ses ideales, donde la variación de flujo para cualquier componente i con el tiempo es igual a cero, ya que es constante, es decir se tiene un estado estable; la ecuación de flujo estará dada por la ecuación (49).

$$j_{i} = \frac{c^{2}}{\rho} \sum_{j=1}^{n} M_{i} M_{j} D_{ij} \frac{dx_{i}}{dz}$$

$$j_{i} = \frac{c^{2} M_{i}}{\rho(z_{2} - z_{i})} \sum_{j=1}^{n} M_{j} \int_{x_{ij}}^{x_{j2}} D_{ij} dx_{j}$$
(74)

como se puede observar de las ecuaciones (67) y (60), los coefi-cientes de difusión multicomponentes D_{ij} son una función de la concentración, por lo que la integral es muy compleja,

$$D_{ij} = f(x_1, x_2, \dots, x_i, \dots, x_j, \dots, x_{n-1})$$

esto hace que se tenga que recurrir a métodos matemáticos aproxim<u>a</u> dos de integración como

$$\int_{x_{\alpha}}^{x_{b}} dx \cong \frac{(x_{b} - x_{\alpha})}{n} (Y_{o} + Y_{i} + \dots + Y_{n-i})$$
(75)

o considerando que D_{ij} es una función únicamente de la x_i ; que se va a integrar en ese término de la ecuación (74) y todas las x_i d<u>i</u> ferentes de la x_j son constantes, obteniendo así valores aproxim<u>a</u> dos

ECUACION DEL COEFICIENTE DE DIFUSION EFECTIVO \mathfrak{D}_{i-m} EN UN SISTEMA MULTICOMPONENTE, PARA EL COMPONENTE i RESPECTO A LOS (N - I) COMPONENTES RESTANTES. OBTENIDO DE LAS ECUACIONES DE STEFAN-MAX WELL. La ecuación de la primera ley de difusión de Fick, en términos del flujo molar relativo a ejes estacionarios, dada por la ecua ción (29)

$$N_{A} = -c \mathcal{D}_{AB} \nabla x_{A} + x_{A} (N_{A} + N_{B})$$

podra ser ampliada para un sistema de gases ideales de n-componentes, haciendo uso de un coeficiente de difusión "efectivo" \mathfrak{D}_{i-m} para el componente i respecto a los n - I componentes restantes, así, el flujo molar del componente i, \mathbf{J}_i , debido a la contribución del gradiente de concentración de i, $\nabla \mathfrak{X}_i$, estará dado por $-c \, \mathfrak{D}_{i-m} \, \nabla \mathfrak{X}_i$; y el flujo molar de i resultante de la contribución debida al movimiento de la masa total será $\mathfrak{X}_i \, \Sigma_i \, \mathbb{N}_i$; y por lo tanto el flujo molar relativo a ejes estacionarios del componente i, \mathbb{N}_i

$$\mathbf{N}_{i} = -c \, \mathcal{D}_{i-m} \, \nabla \mathbf{x}_{i} + \mathbf{x}_{i} \, \sum_{j=1}^{n} \mathbf{N}_{j} \tag{76}$$

Así el coeficiente de difusión efectivo \mathcal{D}_{i-m} despejando de la ecuación anterior es:

$$\mathcal{D}_{i-m} = \frac{\mathbf{N}_i - \mathbf{x}_i \sum_{j=1}^{m} \mathbf{N}_j}{-c \nabla \mathbf{x}_i}$$
(77)

Donde el gradiente de concentración ∇x_i , puede ser obtenido a partir de la ecuación de Stefan-Maxwell para sistemas multicompo nentes, en función de los coeficientes de difusión binarios \mathfrak{D}_{ij} dado por la ecuación (38)

$$-\nabla x_{\lambda} = \sum_{j=1}^{n} \frac{c_{\lambda} c_{j}}{c^{2} \mathcal{D}_{\lambda j}} \left(\boldsymbol{v}_{\lambda} - \boldsymbol{v}_{j} \right) = \sum_{j=1}^{n} \frac{1}{c \mathcal{D}_{\lambda j}} \left(x_{j} \mathbf{N}_{\lambda} - x_{\lambda} \mathbf{N}_{j} \right)$$
(78)

y al sustituír en la ecuación (77) se tiene:

$$\mathcal{D}_{i-m} = \frac{N_i - x_i \sum_{j=1}^{m} N_j}{\sum_{j=1}^{m} \frac{1}{\mathcal{D}_{ij}} (x_j N_i - x_i N_j)}$$
(79)

En esta última ecuación se puede observar como \mathfrak{D}_{i-m} es dependiente de la concentración y los flujos molares relativos a ejes

estacionarios, y por lo tanto dependiente de la posición.

El denominador de la ecuación anterior puede reescribirse haciendo uso de la siguiente relación.

$$\sum_{j=1}^{n} \frac{1}{\mathcal{D}_{ij}} \left(x_{j} N_{i} - x_{i} N_{j} \right) = \sum_{\substack{j=1 \ i \neq i}}^{n} \frac{1}{\mathcal{D}_{ij}} \left(x_{j} N_{i} - x_{i} N_{j} \right) + \frac{1}{\mathcal{D}_{ii}} \left(x_{i} N_{i} - x_{i} N_{i} \right)$$

$$= \sum_{\substack{j=1 \ i \neq i}}^{n} \frac{1}{\mathcal{D}_{ij}} \left(x_{j} N_{i} - x_{i} N_{j} \right) \tag{80}$$

$$\mathcal{D}_{i-m} = \frac{\mathbf{N}_{i} - \mathbf{x}_{i} \sum_{j=1}^{m} \mathbf{N}_{j}}{\sum_{\substack{j=1\\j\neq i \\ j\neq i}}^{n} \frac{1}{\mathbf{D}_{ij}} (\mathbf{x}_{j} \mathbf{N}_{i} - \mathbf{x}_{i} \mathbf{N}_{j})}$$
(81)

Para un sistema en estado estable donde únicamente uno de los componentes en la mezcla es el que se difunde, y todos los n - I componentes restantes se encuentran estancados, es decir con una velocidad molar relativa a los ejes estacionarios igual a.cero, se n tiene que: $N. \pm 0$

$$N_{j} = 0 \quad \text{para toda} \quad j \neq i$$

y por lo tanto la ecuación anterior se reduce a:

$$\mathcal{D}_{i-m} = \frac{1-\chi_i}{\sum_{\substack{j=1\\j\neq i}\\j\neq i}^{n} \mathcal{D}_{ij}}$$
(82)

Este resultado fué parcialmente anticipado por Stefan y desarro llado posteriormente por Wilke.

Esta última ecuación para la difusión de i en una capa estanca da de los n — I gases restantes, puede ser escrita utilizando las fracciones mol X; en una base libre del componente i que es el que se difunde definida como $\mathfrak{X}^{\circ}_{\mathbf{j}}$ donae

$$\chi_{j}^{\circ} = \frac{\chi_{j}}{1 - \chi_{i}} \tag{83}$$

dividiendo así la ecuación (82) entre (1- χ_i) tanto el numerador como el denominador se obtiene;

$$\mathcal{D}_{i-m} = \frac{1}{\frac{\sum\limits_{i=1}^{m} \mathbf{x}_{i}}{\mathcal{D}_{ij}}}$$

donde \mathfrak{D}_{i-m} es constante para una dada composición de gas inerte e independiente de la fracción mol del componente i.

Estas ecuaciones pueden ser escritas de una forma mas simple in troduciendo una apropiada función adimensional ϕ relacionando las velocidades de transferencia de masa; así, definiendo la función

 ϕ_i como la relación de la velocidad de difusión o flujo molar de uno de los componentes i , N_i , respecto a la velocidad neta total transferida por difusión del flujo de la masa total N_{\pm} , donde N_{i} es la suma de las velocidades de transferencia de todos los componentes presentes en la mezcla, así:

$$N_{t} = \sum_{i=1}^{n} N_{i}$$
 (85)

(84)

$$\phi_i = \frac{N_i}{N_t} \tag{86}$$

$$\sum_{i=1}^{n} \phi_i = 1 \tag{87}$$

de tal forma que el coeficiente de difusión efectivo (ec. 81) puede ser escrito como:

$$\mathcal{D}_{i-m} = \frac{1 - \chi_i / \phi_i}{\sum_{\substack{j=1\\j\neq i}\\j\neq i}^{m} \left(\chi_j - \chi_i \frac{\phi_j}{\phi_i} \right)}$$
(88)

y la ecuación de flujo (ec. 76).

$$N_{i} = \frac{-c \mathcal{D}_{i-m}}{1 - x_{i}/\phi_{i}} \nabla x_{i}$$
(89)

Así, para un sistema multicomponente en estado estable donde la difusión ocurre únicamente en una dirección, se tiene

$$N_{i} = \frac{-c}{\sum_{\substack{j=1\\j\neq i}}^{n} \frac{1}{D_{ij}} \left(\chi_{j} - \chi_{i} \frac{\phi_{j}}{\phi_{i}} \right)} \frac{d \chi_{i}}{d z}$$
(90)

o integrando entre los limites I y 2, se tiene

$$N_{i} = \frac{-c}{(z_{2}-z_{i})} \int_{x_{i_{1}}}^{x_{i_{2}}} \frac{\partial x_{i}}{\sum_{\substack{j=1\\j\neq i}}^{n} \frac{1}{D_{i_{j}}} \left(x_{j} - x_{i} \frac{\phi_{j}}{\phi_{i}} \right)}$$
(91)

que es la ecuación de flujo de Stefan-Maxwell.

E) COEFICIENTES DE DIFUSION PROMEDIO.EN SISTEMAS MULTICOMPONENTES:

Como puede observarse los coeficientes de difusión multicomponentes, D_{ij} ec. (67 y 56), y \hat{D}_{i-m} ec. (81), dependen de las con centraciones \mathbf{x}_i de n - I de los componentes presentes en la mezcla y de ahí que de la posición en el sistema, ya que las concentracio nes varian en cada punto del sistema, condición para que exista di fusión; esto hace que al ser sustituídos dentro de las ecuaciones de flujo se obtengan un conjunto de ecuaciones integrales comple jas. Si bien para sistemas de tres componentes las ecuaciones int<u>e</u> grales son bastante complejas y los resultados numéricos de estas ecuaciones generalmente solo pueden ser calculados por métodos aproximados y por métodos de prueba y error, siendo muy laboriosos.

Es por esto que Hougen-Watson proponen el uso de coeficientes de difusión promedio o efectivos, usando ellos una media ponderada, posteriormente Wilke bajo ciertas consideraciones obtiene un coef<u>i</u> ciente de difusión efectivo a partir de las ecuaciones de Stefan-Maxwell, y por otra parte Stephen A.Shain obtiene una ecuación de flujo considerando que el coeficiente de aifusión \mathfrak{D}_{i-m} de Stefan -Maxwell es dependiente solo de la concentración del componente – referido dentro de la integral de ese término, obteniendo una ecua ción en función de una media logarítmica de la concentración y de los coeficientes de difusión binarios, por lo que se obtiene un -. coeficiente de difusión medio logarítmicc. Propuestos dichos coef<u>i</u> cientes de difusión promedio para ser usados en la ecuación de fl<u>u</u> jo de Stefan-Maxwell para sistemas multicomponentes.
COEFICIENTE DE DIFUSION PROMEDIO D_{i-m} en un sistema multicomp<u>o</u> NENTE PROPUESTO POR HOUGEN-WATSON.

Hougen-Watson proponen una simplificación haciendo uso de un coeficiente de difusión promedio \overline{D}_{i-m} para la difusión del compo nente i respecto a los n - I componentes restantes de la mezcla, el cual será usado en lugar de los valores separados de los coef<u>i</u> cientes de difusión D_{ij} del sistema, acordados en la ecuación de Stefan-Maxwell (ec. (78 ó 38)), así;

$$\nabla x_{\lambda} = \sum_{j=1}^{n} \frac{1}{c \, \mathcal{D}_{\lambda j}} \left(x_{\lambda} \mathbf{N}_{j} - x_{j} \, \mathbf{N}_{\lambda} \right)$$

al se sustituído el coeficiente de difusión promedio se obtendra:

$$\nabla x_{i} = \frac{1}{c \,\overline{D}_{i-m}} \sum_{j=1}^{n} \left(x_{i} N_{j} - x_{j} N_{i} \right) \qquad (1.1)$$

donde el coeficiente de difusión promedio Hougen y Watson lo definen como una media ponderada de los valores de los coeficientes de difusión binarios \mathfrak{D}_{ij} del componente i con los componentes j, - usando valores promedio de la concentración, dado por la siguiente ecuación: n - 0

 $\overline{D}_{\lambda-m} = \frac{\sum_{\substack{i=1\\j\neq\lambda}}^{n} \overline{x}_{i} \mathcal{D}_{\lambda,j}}{(1-\overline{x}_{\lambda})}$ (1.2)

donde $\overline{\chi}_j$ será la fracción mol promedio obtenida como una media aritmética de los valores en las condiciones a la frontera de la – capa de gases donde ocurre la difusión.

Esta simplificación es justificada debido a lo incierto del fac tor de proporcionalidad y las correspondientes difusividades bina rias tomadas en mezclas multicomponentes, dadas por las ecuaciones de Stefan-Maxwell.

Utilizando el coeficiente de difusión promedio en la ecuación – de flujo molar para el componente i, N_{i} , dado por la ecuación (89) se tiene para un sistema de difusión unidireccional de gases en estado estable;

$$N_{i} = \frac{-c D_{i-m}}{(1 - x_{i}/\phi_{i})} \frac{d x_{i}}{d z}$$
(1.3)

integrando entre los límites a la frontera 1 y 2.

$$N_{i} = \frac{c\overline{D}_{i-m}\phi_{i}}{(z_{2}-z_{1})} \int_{x_{i_{1}}}^{x_{i_{2}}} \frac{d(-x_{i}/\phi_{i})}{(1-x_{i}/\phi_{i})} = \frac{c\overline{D}_{i-m}\phi_{i}}{(z_{2}-z_{1})} \ln\left|\frac{(1-x_{i}/\phi_{i})_{2}}{(1-x_{i}/\phi_{i})_{4}}\right|$$
(1.4)

COEFICIENTE DE DIFUSION EFECTIVO D'EN UN SISTEMA MULTICONPONEN TE. OBTENIDO POR WILKE.

Wilke obtiene un coeficiente de difusión efectivo para una mez cla de n-componentes dado para el componente i respecto a los n - I componentes restantes a partir de las ecuaciones de Stefan-Maxwell haciendo uso de una "fracción mol efectiva" para cada com ponente. Las suposiciones básicas de wilke son que la composición o "frocción mol de la película efectiva", está basada sobre la -"presión parcial efectiva" de los componentes, en vez de su verda dera " presión parcial promedio. Esta "presión parcial efectiva" será supuesta a ser igual al "factor presión parcial de la pelícu la" calculado para la difusión de i a través de cada componente se parado, como si i y el otro componente bajo consideración estuvie ran presentes solos en la mezcla; así finalmente la "fracción mol efectiva para cada componente es obtenida en términos de la "pre sión parcial efectiva", considerando los componentes diferentes a i como un gas separado.

De la ecuación del coeficiente de difusión efectivo de Stefan-Maxwell en un sistema multicomponente ecuación (88).

$$\mathcal{D}_{i-m} = \frac{1}{\sum_{\substack{j=1\\i\neq i}}^{n} \mathcal{V}_{\mathcal{D}_{ij}}\left(\frac{\phi_i x_j - \phi_j x_i}{\phi_i - x_i}\right)}$$

puede verse como el coeficiente de difusión efectiva ael componen te i en la mezcla resultante de las contribuciones hechas por la difusión del componente i respecto a cada uno de los n - I restan tes, es para un componente j en especial $1/\mathfrak{D}_{ij}((x_j\phi_i - x_i\phi_j)/(\phi_i - x_i))$ donde $((x_j\phi_i - x_i\phi_j)/(\phi_i - x_i))$ representa la fracción de contribución de j al flujo total ae i, así $(x_j\phi_i - x_i\phi_j)$ contribución de i y j, puede ser reescrito bajo la suposición de que i y el otro componen te bajo consideración estuvieron presentes solos en la mezcla y por lo tanto para este caso $N_t = N_i + N_j$ por lo que la relación de ve locidades flujo se tendra que redefinir de la siguiente manera

para i
$$\phi_{ij} = \frac{N_i}{N_i + N_j}$$
 (1.5)

para j $\phi_{ji} = \frac{N_j}{N_i + N_j}$ $\therefore \phi_{ji} = 1 - \phi_{ij}$

así bajo la suposición de que i y j se encuentran solos en la mez cla ϕ_i deberá ser cambiado por ϕ_{ij} , y ϕ_j por $\phi_{ji} = 1 - \phi_{ij}$ de tal forma que:

$$(x_i\phi_i - x_i\phi_j) = (x_j\phi_{ij} - x_i(1 - \phi_{ij}))$$
(A)

la relación anterior puede ser multiplicada por la presión total del sistema y reacomodada para obtener

$$P(\chi_{j}\phi_{i}-\chi_{i}\phi_{j}) = P(\chi_{i}+\chi_{j})\left[1-\frac{\chi_{i}/(\chi_{i}+\chi_{j})}{\phi_{ij}}\right] \qquad (B)$$

y dado que la presión total del sistema se encuentra multiplicado por la fracción de contribución de i y j, esto puede ser definido como un factor de presión parcial $(P_i)_{ij}$ devido a la contribución de i y j; y como dicho factor varia en cada punto dentro del siste ma en forma aproximadamente lineal con la concentración x_i puede ser válido considerar un factor promedio utilizando concentracio nes promedio evaluadas como una media aritmética de los valores a la frontera de la película de gases donde ocurre la difusión, por lo tanto;

$$P(x_j \phi_i - x_i \phi_j) = P(\overline{x}_i + \overline{x}_j) \left[1 - \frac{\overline{x}_i / (\overline{x}_i + \overline{x}_j)}{\phi_{ij}} \right] = (P_f)_{ij} \quad (C)$$

31

y definiendo a;

$$\overline{x}_{ij} = \frac{\overline{x}_i}{\overline{x}_i + \overline{x}_j}$$
(1.6)

se tiene

$$(P_{f})_{ij} = P\left(\bar{x}_{i} + \bar{x}_{j}\right) \left[1 - \frac{\bar{x}_{ij}}{\phi_{ij}}\right]$$
(1.7)

 $y \sum_{i} (P_{f})_{ii}$ representará la contribución total que será

$$\sum_{k=1}^{n} (p_f)_{ik} = \sum_{k=1}^{n} P(x_k \phi_i - x_i \phi_k)$$
(D)

desarrollando la ecuación anterior se llega a $\sum_{k} (P_{f})_{ik} = P(\phi_{i} - x_{i})$ y $como \sum_{k \neq i} (P_f)_{ik} = \sum_{k} (P_f)_{ik}$

$$\sum_{k=1}^{n} (P_f)_{ik} = \sum_{\substack{k=1\\k\neq i}}^{n} (P_f)_{ik} = P(\phi_i - x_i)$$
(F)

La fracción mol efectiva contribución de j en la difusión de i (denotada por $\mathbf{x}_1^{'}$) estará dada por la contribución de i y j, "fac tor presión parcial" dividido entre la contribución total, por lo tanto

$$x_{j}^{''} = \frac{(P_{f})_{ij}}{\sum_{\substack{k=1\\k\neq i}}^{n}} (P_{f})_{ik}$$
(1.8)

sustituyendo los valores de cada uno,ecuación (C) y (F) se obtiene:

$$\mathbf{x}_{j}^{\mathsf{w}} = \frac{\mathbf{p}(\mathbf{x}_{i}\phi_{i} - \mathbf{x}_{i}\phi_{j})}{\mathbf{p}(\phi_{i} - \mathbf{x}_{i})} = \left(\frac{\mathbf{x}_{i}\phi_{i} - \mathbf{x}_{i}\phi_{j}}{\phi_{i} - \mathbf{x}_{i}}\right)$$

sustituyendo esta última ecuación en la ecuación del coeficiente de difusión efectivo de Stefan-Maxwell para sistemas multicomponen tes (ec. 88) se tiene

$$D_{i}^{"} = \frac{1}{\sum_{\substack{j=1\\j\neq i}}^{n} \sum_{j=1}^{n} D_{ij}}$$
(1.9)

El conjunto de ecuaciones (I.5) a (I.9) obtenidas por Wilke jun to con la ecuación (I.4) puede ser usado para calcular los coefi-cientes de difusión efectivos D_{i}^{s} , las relaciones de flujos de d<u>i</u> fusión \$\$ i y por lo tanto los flujos de difusión N; por el método de prueba y error, conociendo las fracciones mol en las condici<u>o</u> nes en la frontera o extremas, los coeficientes de difusión bin<u>a</u> rios y la presión del sistema.

Sustituyendo cada término de la ecuación (I.5) a (I.7) en la ecuación (I.8) y (I.9) y simplificando se llega finalmente a la si guiente ecuación

$$D_{i}^{``} = \frac{1 - \bar{x}_{i}/\phi_{i}}{\sum_{i}^{``} \frac{1}{D_{ij}} (\bar{x}_{i} - \bar{x}_{i} \phi_{i}/\phi_{i})}$$
(1.10)

y debido a que D_i^{v} es constante al ser sustituído en la ecuación de flujo de Stefan-Maxwell para un estado estable y difusión unidireccional se llega a una ecuación idéntica a (I.4).

COEFICIENTE DE DIFUSION PROMEDIO "MEDIA LOGARITMICA" $(\mathfrak{D}_{i-m})_{\mathfrak{s}_{m}} \in \mathbb{N}$ UN SISTEMA MULTICOMPONENTE. OBTENIDO POR STEPHEN A. SHAIN.

La ecuación de flujo molar N_i para una mezcla multicomponente de gases ideales en un estado estable esta dada por la ecuación -(89), y para un sistema con flujo unidireccional ésta queda como;

$$N_{i} = \frac{-c \mathcal{D}_{i-m}}{(1-x_{i}/\phi_{i})} \frac{dx_{i}}{dz}$$
(1.11)

y en lugar de \mathfrak{D}_{i-m} pude ser utilizado un coeficiente de difusión – promedio constante e integrar esta ecuación entre los límites a – condiciones a la frontera, obteniendose finalmente una ecuación – igual a la ec. (I,4), la cual también puede ser escrita usando una media logarítmica definida como:

$$(1 - \frac{x_i}{\phi_i})_{g_m} = \frac{(1 - \frac{x_i}{\phi_i})_{2} - (1 - \frac{x_i}{\phi_i})_{1}}{\ln\left(\frac{(1 - \frac{x_i}{\phi_i})_{2}}{(1 - \frac{x_i}{\phi_i})_{1}}\right)} \quad (I.II')$$

sustituyendo en la ecuación (I.4) se obtiene:

$$N_{i} = \frac{c \,\overline{D}_{i-m}}{(z_{2}-z_{1})} \,\frac{x_{i_{1}} - x_{i_{2}}}{(1-x_{i}/\phi_{i})_{i_{m}}} \tag{1.12}$$

donde, como se puede observar en la ecuación de definición de la media logarítmica, en algunos casps el término $((I-xi/\phi_i)_2/(I-xi/\phi_i)_1)$ puede dar un valor negativo y por lo tanto el logaritmo estar inde terminado, esto se debe a que tanto x_i , como ϕ_i siempre tendran valores comprendidos entre cero y uno y por lo tanto en un momento determinado x_i puede ser mayor que ϕ_i y de ahí que pueda dar valores negativos, en este caso la media logarítmica tendra que ser redefinida; por lo que los valores de flujo obtenidos no serán muy aceptables, presentando inconvenientes el uso de ésta ecuación. de flujo para N; integrando la ecuación (1.11) con el coeficiente de aifusión efectivo de Stefan-Maxwell en vez de usar un coeficiente de aifusión promedio, obteniendo así una solución aproximada.

La ecuación de flujo con el coeficiente de difusión efectivo de Stefan-Maxwell ecuación (90) para difusión unidireccional e int<u>e</u> grando entre los límites I y 2 será (ec. 9I).

$$N_{i} = \frac{-c}{(z_{2} - z_{i})} \int_{x_{i}}^{x_{i_{2}}} \frac{dx_{i}}{\left[\sum_{j=1}^{n} \frac{1}{2} \mathcal{D}_{ij}(x_{j} - x_{i} \phi_{i}/\phi_{i})\right]}$$
(1.13)

donde el denominador puede ser reacomodado haciendo uso de la <u>si</u> quiente relación

$$\sum_{\substack{i=1\\j\neq i}}^{n} \frac{x_{i}}{\mathcal{D}_{ij}} = \sum_{\substack{j=1\\j\neq i,s}}^{n} \frac{x_{i}}{\mathcal{D}_{ij}} + \frac{x_{s}}{\mathcal{D}_{is}}$$

además

$$x_{s} = 1 - x_{i} - \sum_{\substack{i=1\\ a \neq i, s}}^{n} x_{i}$$

donde s puede ser cualquier componente diferente de i,y al sust<u>i</u> tuír en la ecuación anterior se tiene:

$$\frac{\sum_{j=1}^{n} \underline{x_{j}}}{\underline{y_{i_{j}}}} = \left[\sum_{\substack{j=1\\j\neq i_{j}=1}}^{n} \underline{x_{j}} \left(\frac{1}{\underline{p_{i_{j}}}} - \frac{1}{\underline{p_{i_{5}}}} \right) \right] + \frac{1}{\underline{p_{i_{5}}}} - \frac{\underline{x_{i}}}{\underline{p_{i_{5}}}}$$

y por lo tanto se tendrá

$$\left|\sum_{\substack{j=1\\j\neq i}}^{n} (x_j - x_i \phi_j / \phi_i) \frac{1}{D_{ij}}\right| = \frac{1}{D_{is}} - x_i \left(\frac{1}{D_{is}} + \sum_{\substack{j=1\\j\neq i}}^{n} \frac{\phi_i}{\phi_i D_{ij}}\right) + \sum_{\substack{j=1\\j\neq i,s}}^{n} x_j \left(\frac{1}{D_{ij}} - \frac{1}{D_{is}}\right)$$

(I.I4)

donde puede verse que para un sistema de dos componentes, el últi mo término es cero y por tanto, es una expresión lineal de χ_i ; para sistemas de más ae dos componentes se puede ver, escogiendo un valor intermedio de χ_i , que el último término de esa misma ecuación tenará algunos valores positivos opuestos a otros negat<u>i</u> vos tendiéndose a cancelarse. Por lo que tiende a ser una ecuación lineal de χ_i ; si bien en algunos casos éste último término no – se cancelara pero, los valores de χ_i son usualmente conocidos en las condiciones finales del intervalo de la integración por lo que el último término puede considerarse a ser aproximadamente lineal en χ_i y por tanto toda la ecuación (I.I4) será aproximadamente l<u>i</u> neal con χ_i . Haciendo éstas concideraciones se puede obtener – una integración aproximada de la ecuación de flujo N_i ec. (I.I3), la cual será:

$$N_{i} \simeq \frac{c}{(z_{2}-z_{i})} \frac{(x_{i_{1}}-x_{i_{2}})}{\left[\sum_{\substack{j=1\\j\neq i}}^{n} (x_{j}-x_{i}\phi_{j}/\phi_{i})^{1} \mathcal{D}_{ij}\right]_{lm}}$$
(1.15)

que comparando con la ecuación (I.I2) se obtiene una ecuación para el coeficiente de difusión promedio como una media logarítmica

$$\overline{D}_{i-m} = \frac{\left[\left(1 - \frac{x_i}{\phi_i}\right)\right]_{g_m}}{\left[\sum_{\substack{j=1\\j\neq i}\\j\neq i}} \left(\frac{x_j - x_i \phi_j}{\phi_i}\right)^{1/2} D_{ij}\right]_{g_m}} = (D_{i-m})_{g_m} \quad (I.16)$$

Si bien el término del numerador en un momento dado puede estar no determinado por dar valor negativo dentro del término que se ob tiene logaritmo, como es el caso en que $\phi_i < \chi_i$, al ser sustituído el coeficiente de difusión en la ecuación de flujo, éste término se – simplifica. F) DIFUSION DE UN GAS "A" A TRAVES DE UNA PELICULA DE GASES ESTAN CADOS "B" Y "C" DE COMPOSICION CONOCIDA.

Uno de los métodos mas usados para medir experimentalmente co<u>e</u> ficientes de difusión binarios, es por observacion de la velocidad de evaporación de un líquido A contenido en un tubo o celda conoc<u>i</u> do con el nombre de celda de Arnold, parcialmente lleno y cont<u>e</u> niendo una capa de gas B estancado, donde en la parte superior de la celda se hace pasar transversalmente una corriente de gas B o una mezcla de gases A y B de concentraciones conocidas, de igual forma se puede llevar a cabo para un sistema de tres o más comp<u>o</u> nentes donde uno es el gas que se difunde a través de los gases e<u>s</u> tancados.

ESTADO ESTABLE.

Considerando un sistema de difusión unidireccional en estado es table y donde el gas A es el líquido que se evapora en una capa de gases B y C estancados, como se muestra en la figura, llevado a ca bo a una presión y temperatura constante, y los gases B y C son in solubles en el líquido A, o con una solubilidad tan pequeña que puede ser despreciada, en el cual no ocurre ninguna reacción quími ca entre los componentes de la mezcla, y por algún mecanismo el ni vel del líquido es mantenido en el mismo sitio: $Z = Z_o$.





36

la concentración del gas A en $Z = Z_o$, X_{Ao} será la concentración dada en el equilibrio en la interfase gas-líquido obtenida por la pr<u>e</u> sión del vapor del gas A entre la presión total del sistema, por lo que

$$x_{A_{\bullet}} = \frac{P_{A}(T)}{P}$$

como puede verse en la figura en la parte superior de la celda $\mathbf{z} = \mathbf{z}_1$, pasará una corriente gaseosa de los componentes B y C de concentraciones conocidas $\mathbf{x}_{\mathbf{B}_1}$ y $\mathbf{x}_{\mathbf{c}_1}$; además como ésta corriente se lleva todas las moléculas de A que han alcanzado llegar a $\mathbf{Z} = \mathbf{z}_1$, se tendrá que en este punto \mathbf{z}_1 la concentración de A será igual a cero

$$x_{A} = 0$$

La ecuación de flujo de difusión de A en la celda, utilizando un coeficiente de difusión efectivo constante estará dado por la ecuación (89), en donde como $N_B=0$ y $N_c=0$, por lo tanto $N_t=N_A$ y $\phi_A=1$ así:

$$N_{A} = \frac{-c D_{A-m}}{1-x_{A}} \frac{dx_{A}}{dz}$$

integrando entre los límites

$$N_{A} \int_{z_{0}}^{z_{1}} dz = -c \mathcal{D}_{A-m} \int_{x_{A_{0}}}^{x_{A_{1}}} \frac{dx_{A}}{1-x_{A}}$$
$$N_{A} = \frac{c \mathcal{D}_{A-m}}{(z_{1}-z_{0})} \ln \left| \frac{1-x_{A_{1}}}{1-x_{A_{0}}} \right| \qquad (2.1)$$

Un balance de ma**s**a se puede establecer considerando la ley de conservación de la materia, establecida para el componente A como:

$$\begin{cases} velocidad \ de \\ masa \ de \ A \\ entrando \end{cases} + \begin{cases} velocidad \ de \\ masa \ de \ A \\ saliendo \end{cases} + \begin{cases} velocidad \ de \ producción \\ de \ masa \ de \ A \ por \\ reacción \ química \ homogénea \end{cases} = ($$

de igual forma se puede establecer en función de moles, dividiendo entre el peso molecular toda la ecuación anterior. El último Termi no de ésta ecuación es cero ya que no hay reacción química. La ve locidad mol de A estará dada por SN_{Az} aonde S es el área de sección transversal de la celda, así un balance en una altura in cremental de la columna igual a Δz será;

$$S N_{A_z} \Big|_z - S N_{A_z} \Big|_{z+\Delta z} = 0 \qquad (2.2)$$

dividiendo por el volumen tomado para el balance de masa $5\Delta z$, y tomando el límite cuando Δz se aproxima a cero, se obtiene

$$-\frac{d(N_{Az})}{dz} = 0$$
 (2.3)

PERFILLS DE CUNCENTRACION.

Los gradientes de concentración para los componentes A, B y C pueden ser establecidos a partir de la ecuación de Stefan-Maxwell en función de los flujos de difusión y los coeficientes de difusión binarios (ec. 78), así para $N_A \neq 0$, $N_B=0$ y $N_c=0$

$$-\nabla x_{i} = \sum_{j \neq i} \frac{1}{2} \mathcal{D}_{ij} \left(x_{j} N_{i} - x_{i} N_{j} \right)$$

$$-\frac{dx_A}{dz} = \frac{x_B N_A - x_A N_B}{c D_{AB}} + \frac{x_c N_A - x_A N_c}{c D_{Ae}} = N_A \left(\frac{x_B}{c D_{AB}} + \frac{x_c}{c D_{Ac}}\right) \quad (2.4)$$

$$-\frac{dx_{B}}{dz} = \frac{x_{A}N_{B} - x_{B}N_{A}}{c \mathcal{D}_{AB}} + \frac{x_{e}N_{B} - x_{B}N_{e}}{c \mathcal{D}_{BC}} = -\frac{N_{A}x_{B}}{c \mathcal{D}_{AB}}$$
(2.5)

$$-\frac{dx_c}{dz} = \frac{x_A N_c - x_c N_A}{c \mathcal{D}_{Ac}} + \frac{x_B N_c - x_c N_B}{c \mathcal{D}_{Bc}} = -\frac{N_A x_c}{c \mathcal{D}_{Ac}}$$
(2.6)

introduciendo un espesor de capa 8 y una altura reducida 5 donde

$$\zeta = \frac{z - z_0}{z_1 - z_0} = \frac{z}{\delta} \quad \text{is} \quad \delta \, d\zeta = dz$$

38

así:

para
$$x_{B}$$
 $\frac{N_{A}}{\delta} = \frac{cD_{AB}}{\delta^{2} x_{B}} \frac{dx_{B}}{d\xi}$ (2.7)

para
$$x_c$$
 $\frac{N_A}{\delta} = \frac{c \mathcal{D}_{Ac}}{\delta^2 x_c} \frac{dx_c}{d\xi}$ (2.8)

sustituyendo en la ecuación (2.3)

$$-\frac{d}{d\xi}\left(\frac{N_{Az}}{\xi}\right) = 0 \tag{2.9}$$

se tiene pura X_R

$$-\frac{d}{d\xi}\left(\frac{c\,D_{AB}}{\delta^2 x_B} \frac{dx_B}{d\xi}\right) = 0 \qquad (2.10)$$

como para mezclas de gases ideales a una presión y temperatura constante, la concentración c es constante y \mathfrak{D}_{AB} es muy cercanamen te independiente de la concentración por lo que se considera tam bién constante, por lo tanto,

$$\frac{d}{d\xi} \left(-\frac{1}{x_{B}} \frac{dx_{B}}{d\xi} \right) = 0 \qquad (2.11)$$

integrando con respecto a 5 dos veces, dará

$$\frac{1}{x_{B}} \frac{dx_{B}}{d\xi} = C_{1}$$

$$\ln x_{B} = C_{1}\xi + C_{2} \qquad (2.12)$$

y para las condiciones a la frontera

resolviendo éste sistema de dos ecuaciones con dos incognitas, se encuentran los valores de C_1 y C_2 que al sustituír en la ecuación

$$\chi_{g} = \chi_{B_{o}} \left(\frac{\chi_{B\delta}}{\chi_{Bo}} \right)^{2}$$
 (2.15)

de forma similar se obtiene

$$\chi_{c} = \chi_{c_{o}} \left(\frac{\chi_{c_{o}}}{\chi_{c_{o}}} \right)^{5}$$
(2.16)

Estas dos últimas ecuaciones nos muestran los perfiles de con centración para $x_{6}y x_{c}$, y por lo tanto también para x_{A} ya que

 $\sum_{i=1}^{\infty} x_i = 1$ y así: $x_A = 1 - (x_0 + x_c)$, conociendo las concentraciones en la frontera.

Para el caso de la celda de difusión las concentraciones en la parte superior de la celda son conocidas, ya que son las de la corriente de gases que pasa transversalmente, libres de A (ya que $\chi_{A_S}=0$) dadas como: $\chi_{B_S}=\chi_B^\circ$ y $\chi_{C_S}=\chi_C^\circ$ donde:

$$\chi_{B}^{\circ} + \chi_{c}^{\circ} = 1$$
 (2.17)

y en la parte inferior de la celda solo se conoce la concentración de x_{A_0} , pero x_{B_0} y x_{c_0} pueden calcularse haciendo uso de una base libre de A, así

$$\chi_{B_0} + \chi_{C_0} = 1 - \chi_{A_0}$$

dividiendo toda la ecuación por $(1-x_{A_0})$ se tiene

$$\frac{\chi_{B_0}}{1-\chi_{A_0}} + \frac{\chi_{C_0}}{1-\chi_{A_0}} = 1$$
 (2.18)

la cual puede ser comparada con la ecuación (2.17), y por lo tanto

$$\chi_{B}^{\circ} = \frac{\chi_{B_{0}}}{1 - \chi_{A_{0}}}$$
; $\chi_{B_{0}} = \chi_{B}^{\circ} (1 - \chi_{A_{0}})$ (2.19)

$$x_{c}^{\circ} = \frac{x_{co}}{1 - x_{Ao}}$$
; $x_{co} = x_{c}^{\circ} (1 - x_{Ao})$ (2.20)

Hsu-Bird presentaron una expresión para el cálculo de N_A en un sistema de difusión de A a través de una película de gas estancado de B y C de composición conocida, en términos de X_{A_o} , X_{A_o} , x_B^* y de una relación de los coeficientes de difusión binarios $r = P_{AB}$ desarrollado de la siguiente manera:

La ecuación de concentración de B en base libre de A (ec. 2.19) también puede escribirse para cualquier punto de la trayectoria de difusión, como:

$$\chi_{B}^{o} = \frac{\chi_{B}}{(\chi_{B} + \chi_{c})} = \frac{\chi_{B} dz}{(\chi_{B} + \chi_{c}) dz}$$

integrando entre los límites z=0 a $z=\delta$

$$\chi_{B}^{\circ} = \frac{\int_{0}^{b} \chi_{B} dz}{\int_{0}^{b} (\chi_{B} + \chi_{c}) dz}$$
(2.21)

Por otra parte la ecuación de los perfiles de concentración de B (ec. 2.15), puede ser reacomodada para obtener las siguientes expresiones:

$$\begin{split} \chi_{\beta} = \chi_{B_{0}} \Big(\frac{\chi_{B\delta}}{\chi_{B0}} \Big)^{5} &= \chi_{B_{0}} \Big(\frac{\chi_{C\delta} \chi_{B0} - \chi_{C0} \chi_{B\delta}}{\chi_{C\delta} \chi_{B0} - \chi_{C0} \chi_{B\delta}} \Big) \Big(\frac{\chi_{B\delta}}{\chi_{B0}} \Big)^{5} \\ &= \chi_{B_{0}} \Big(\frac{\chi_{C\delta} (1 - \chi_{A0} - \chi_{C0}) - \chi_{C0} (1 - \chi_{A\delta} - \chi_{C\delta})}{\chi_{C\delta} \chi_{B0} - \chi_{C0} \chi_{B\delta}} \Big) \Big(\frac{\chi_{B\delta}}{\chi_{B0}} \Big)^{5} \end{split}$$

$$\chi_{B} = \frac{\left(\frac{\chi_{C\delta}}{\chi_{Co}}\right)\left(1-\chi_{A_{0}}\right) - \left(1-\chi_{A\delta}\right)}{\frac{\chi_{C\delta}}{\chi_{Co}} - \frac{\chi_{B\delta}}{\chi_{Bo}}} \left(\frac{\chi_{B\delta}}{\chi_{Bo}}\right)^{\beta}$$
(2.22)

Además, por otro lado, las ecuaciones (2.7) y (2.8) pueden ser integradas en las condiciones la frontera, así se tiene introduciendo una función V_{ij} , como:

$$\mathcal{V}_{ij} = \frac{N_i \delta}{c \mathcal{D}_{ij}}$$
(2.23)
$$\boldsymbol{\alpha}_{ij} = e^{\mathcal{V}_{ij}}$$
(2.24)
$$\int_{\boldsymbol{x}_{B_0}}^{\boldsymbol{x}_{B_0}} \frac{d \boldsymbol{x}_{B}}{\boldsymbol{x}_{B}} = \int_{0}^{1} \mathcal{V}_{AB} d\boldsymbol{\beta}$$

у

por lo tanto:

se tiene

$$\frac{\chi_{B_{\delta}}}{\chi_{B_{0}}} = e^{V_{AB}}$$
(2.25)

$$\frac{\chi_{B\delta}}{\chi_{Bo}} = \alpha_{AB} \qquad (2.26)$$

en forma similar

$$\frac{\mathbf{x}_{cs}}{\mathbf{x}_{co}} = \mathbf{d}_{AC} \tag{2.27}$$

Sustituyendo las ecuaciones (2.26) y (2.27) en (2.22), se obti<u>e</u> ne

$$\chi_{B} = \left[\frac{(1-\chi_{A_{0}})\alpha_{AC} - (1-\chi_{A_{0}})}{\alpha_{AC} - \alpha_{AB}}\right] (\alpha_{AB})^{3} \qquad (2.28)$$

de la misma forma se llega a

$$\chi_{c} = \left[\frac{(1-\chi_{A_{0}}) \alpha_{AB} - (1-\chi_{A_{0}})}{\alpha_{AB} - \alpha_{Ac}}\right] (\alpha_{Ac})^{\beta} \qquad (2.29)$$

sustituyendo las ecuaciones (2.28) y (2.29) en la ecuación (2.21) integrando y reacomodando se llega a:

$$\chi_{B}^{\circ} = \left[1 - \frac{1}{r} \left(\frac{\alpha_{AB}^{r} - 1}{\alpha_{AB}^{r} - Q} \right) \left(\frac{\alpha_{AB} - Q}{\alpha_{AB} - 1} \right) \right]^{-1}$$
(2.30)

en donde

$$Q = \frac{1 - x_{A\delta}}{1 - x_{A\delta}}$$

$$r = D_{AB} / D_{AC}$$

$$\propto_{AB} = e^{[N_A \delta / c D_{AB}]}$$

Conociendo Q, r, y χ_B° se puede calcular \triangleleft_{AB} y por lo tanto conocer N_A , ésta ecuación (2.30) a sido calculada para un rango de:

Q = 1.2 a 80 r = 0.10 a 0.95 (con intervalos de 0.10 a 0.90) $\chi_{B}^{\circ} = 0.00$ a 1.00 (con intervalos de 0.05)

en una computadora y presentados los resultados en forma gráfica y en forma tabular por Hsu-Bird.

ESTADO SEUDO-ESTABLE.

Cuando una de las fronteras puede moverse con el tiempo, enton ces se tendrá un estado seudo-estable. Si dentro de la celda se de ja libremente que la frontera en la interfase líquido-gas se de<u>s</u> place conforme se evapora el líquido, por lo que entonces la tr<u>a</u> yectoria de la difusión aumentará una pequeña cantidad sobre un largo período de tiempo, se tendrá entonces un modelo de difusión estado seudo-estable, como se muestra en la figura.



Consideranao esto, en cualquier instante dentro del período de tiempo, el flujo molar en la fase gaseosa puede ser evaluada (ec. 2.1), como

$$N_{Az} = \frac{c \partial A - m}{Z_1 - Z_0} \ln \left| \frac{1 - x_{A_1}}{1 - x_{A_0}} \right| \qquad (2.31)$$

donde $Z = Z_1 - Z_0$, es la longitud de la trayectoria de la difusión en el tiempo t.

La velocidad de transferencia de masa en la interfase líquidogas, para éste sistema podrá relacionarse con la velocidad con que el líquido A se evapora, dado por la ecuación:

$$N_{Az} = C_{AL} \frac{dz}{dt}$$
 (2.32)

donde C_{A_L} es la densidad molar de A en la fase líquida, igualando la acuación anterior a la ecuación (2.31) y naciendo $Z = Z_1 - Z_0$

$$C_{AL} \frac{dz}{dt} = \frac{c \mathcal{D}_{A-m}}{z} \ln \left| \frac{1 - x_{A_{1}}}{1 - x_{A_{0}}} \right|$$

integrando para un tiempo t=0 y t=t, y de $Z=Z_{to}$ a $Z=Z_{t}$

$$\int_{t=0}^{t} dt = \frac{C_{AL}}{c \mathcal{D}_{A-m} \ln \left| \frac{1-x_{A_1}}{1-x_{A_0}} \right|} \int_{z_{t_0}}^{z_t} z dz$$
$$t = \frac{C_{AL}}{c \mathcal{D}_{A-m} \ln \left| \frac{1-x_{A_1}}{1-x_{A_0}} \right|} \left(\frac{z_t^2 - z_{t_0}^2}{2} \right)$$

despejando $\mathfrak{D}_{\mathsf{A}}$ -m se tiene:

$$\mathcal{D}_{A-m} = \frac{C_{AL}}{c \ln \left| \frac{1-\chi_{A_{l}}}{1-\chi_{A_{o}}} \right|} \left(\frac{z_{t}^{2} - z_{t_{o}}^{2}}{2t} \right)$$
(2.33)

es la ecuación del coeficiente de difusión en una celda de Arnold con

estado seudo-estable evaluados a partir de los datos experimentales obtenidos de la celda.

G) ECUACIONES DE FLUJO MOLAR N_A RESPECTO A EJES ESTACIONARIOS PA-RA UN SISTEMA DE TRES COMPONENTES, DONDE A SE DIFUNDE A TRAVES DE UNA MEZCLA DE GASES B Y C ESTANCADOS. A PARTIR DE LAS ECUA-CIONES DE FLUJO PARA SISTEMAS MULTICOMPONENTES.

ECUACION DE CURTISS-HIRSCHFELDER.

Para un sistema multicomponente la ecuación de flujo masa respecto a la velocidad masa promedio \mathbf{j}_i , ecuación de Curtiss-Hirsch felder (ec. 49), es:

$$\mathbf{j}_{\lambda} = \frac{c^2}{\rho} \sum_{j=1}^{n} M_{\lambda} M_{j} D_{\lambda j} \nabla x_{j}$$

o para velocidad molar Ji

$$\mathbf{J}_{\lambda} = \frac{c^2}{\rho} \sum_{j=1}^{n} \mathsf{M}_j \mathsf{D}_{\lambda j} \nabla x_j$$

Así, para un sistema de tres componentes A, B y C de gases ide<u>a</u> les con flujo unidireccional en estado estable, será:

$$J_{A} = \frac{c M_{B}}{M} D_{AB} \frac{dx_{B}}{dz} + \frac{c M_{c}}{M} D_{Ac} \frac{dx_{c}}{dz}$$
(2.34)
$$M = x_{A} M_{A} + x_{B} M_{B} + x_{c} M_{c} , \quad y \quad c = \frac{P}{RT}$$

por otra parte

donde:

$$\mathbf{J}_{A} = c_{A} \left(\boldsymbol{v}_{A} - \boldsymbol{v} \right) = \mathbf{N}_{A} - \frac{c_{A}}{\rho} \left(\mathbf{n}_{A} + \mathbf{n}_{B} + \mathbf{n}_{c} \right)$$

considerando que B y C están estancados respecto a los ejes estacionarios $\vartheta_B = 0$, $\vartheta_c = 0$ y por lo tanto $n_B = 0$ y $n_c = 0$

$$\mathbf{J}_{\mathsf{A}} = \mathbf{N}_{\mathsf{A}} - \frac{\mathbf{c}_{\mathsf{A}} \mathbf{n}_{\mathsf{A}}}{p} = \mathbf{N}_{\mathsf{A}} \left(1 - \frac{\mathbf{M}_{\mathsf{A}} \mathbf{x}_{\mathsf{A}}}{\mathsf{M}}\right)$$

sustituyendo en la ecuación (2.34) y reacomodando

$$N_{A} = \left[\frac{c M_{B} D_{AB}}{M - x_{A} M_{A}}\right] \frac{d x_{B}}{d z} + \left[\frac{c M_{c} D_{Ac}}{M - x_{A} M_{A}}\right] \frac{d x_{c}}{d z}$$
(2.35)
$$N_{A} \int_{z_{o}}^{z_{i}} dz = \int_{x_{B_{o}}}^{x_{B_{i}}} \left[\frac{c M_{B} D_{AB}}{M - x_{A} M_{A}}\right] dx_{B} + \int_{x_{C_{o}}}^{x_{C_{i}}} \left[\frac{c M_{c} D_{AC}}{M - x_{A} M_{A}}\right] dx_{c}$$
(2.36)

$$de \ ec.(73): \qquad D_{AB} = \mathcal{D}_{AB} \left\{ 1 + \frac{x_c \left[\left(\stackrel{M_c}{\swarrow} \stackrel{M_B}{\longrightarrow} \right) \mathcal{D}_{Ac} - \mathcal{D}_{AB} \right]}{x_A \mathcal{D}_{Bc} + x_B \mathcal{D}_{Ac} + x_c \mathcal{D}_{AB}} \right\} \\ D_{Ac} = \mathcal{D}_{Ac} \left\{ 1 + \frac{x_B \left[\left(\stackrel{M_B}{\longleftarrow} \stackrel{M_c}{\longrightarrow} \right) \mathcal{D}_{AB} - \mathcal{D}_{Ac} \right]}{x_A \mathcal{D}_{Bc} + x_B \mathcal{D}_{Ac} + x_c \mathcal{D}_{AB}} \right\}$$

como puede verse el factor contenido dentro de los paréntesis cua drados de la ecuación (2.35) será una función únicamente de x_B y x_c ya que los demás valores son constantes y pueden ser evalua-dos de los datos del sistema y $x_A = 1 - (x_B + x_c)$ quedando una ecuación integrable de la forma

$$N_{A} = X \frac{dx_{B}}{dz} + Y \frac{dx_{c}}{dz}$$

aonde

$$X = f(x_{B}, x_{c})$$
$$Y = f(x_{B}, x_{c})$$

y de ahí que la ecuación (2.36) pueda integrarse por un método aproximado de integración, conociendo los perfiles de concentración a lo largo de la trayectoria de difusión. ECUACION DE STEFAN-MAXWELL.

Para un sistema de gases ideales de tres componentes con B y C estancados:

$$\phi_{A} = 1$$
, $\phi_{B} = 0$ y $\phi_{c} = 0$

así la ecuación del coeficiente de difusión efectivo estará duao por la ecuación (82), quedando para este sistema como:

$$\mathcal{D}_{A-m} = \frac{1 - x_A}{\frac{x_B}{D_{AB}} + \frac{x_c}{D_{Ac}}}$$
(2.37)

o utilizando la fracción mol $\mathfrak{x}^{\circ}_{\mathsf{B}}$ y $\mathfrak{x}^{\circ}_{\mathsf{C}}$ libre ael componente A

$$\mathcal{D}_{A-m} = \frac{1}{\frac{\underline{x}_{B}^{\circ}}{\mathcal{D}_{AB}} + \frac{\underline{x}_{c}^{\circ}}{\mathcal{D}_{Ac}}}$$
(2.38)

aonde puede observarse como el coeficiente de aifusión es constan te y por lo tanto puede ser sacado de la integral para obtener la siguiente ecuación de flujo (de ecuacion (89))

$$N_{A} = \frac{-c \mathcal{D}_{A-m}}{1-x_{A}} \frac{dx_{A}}{dz}$$

integrando entre los límites

$$N_{A} = \frac{c D_{A-m}}{(z_{1}-z_{0})} \ln \left| \frac{1-x_{A_{1}}}{1-x_{A_{0}}} \right|$$
(2.39)

donde DA-mestá dado por la ecuación (2.38).

En igual forma se puede obtener usando los diferentes coeficie<u>n</u> tes de difusión promedio. Así: ECUACION DE HOUGEN-WATSON:

De la ecuación (I.4) se tiene:

$$N_{A} = \frac{c D_{A-m}}{(z_{1} - z_{0})} \ln \left| \frac{1 - x_{A_{1}}}{1 - x_{A_{0}}} \right|$$
(2.40)

donde \overline{D}_{A-m} esta dado por la ecuación (I.2)

$$D_{A-m} = \frac{\overline{x}_B D_{AB} + \overline{x}_c D_{Ac}}{1 - x_A}$$
(2.41)

y las \overline{X}_i son evaluadas como una media aritmética de los valores a la frontera de la capa de gases donde ocurre la difusión; así, para \overline{X}_A se tiene:

$$\overline{x}_{A} = \frac{x_{A_{0}} + x_{A_{1}}}{2}$$

ECUACION DE WILKE:

El coeficiente de difusión efectivo de Wilke esta dado por la ecuación (I.IU), donde para un sistema de tres componentes se tiene

$$D_{A}^{"} = \frac{1}{\frac{(\overline{x}_{B}/(1-\overline{x}_{A}))}{\mathcal{D}_{AB}} + \frac{(\overline{x}_{c}/(1-\overline{x}_{A}))}{\mathcal{D}_{Ac}}}$$
(2.42)

y para sistemas donde A se difunde en una capa estancada de gases B y C,

$$\chi_{B}^{\circ} = \frac{\chi_{B}}{1 - x_{A}} = \frac{\chi_{B}}{1 - \bar{x}_{A}}$$
$$\chi_{c}^{\circ} = \frac{\chi_{c}}{1 - x_{A}} = \frac{\bar{\chi}_{c}}{1 - \bar{x}_{A}}$$

por lo tanto D_A es igual a D_{A-m} (ecuación (2.38)); y N_A de la ecuación de Wilke es igual a la ecuación (2.39):

$$N_{A} = \frac{c \mathcal{D}_{A-m}}{(z_{1}-z_{0})} \ln \left| \frac{1-x_{A_{1}}}{1-x_{A_{0}}} \right|$$

ECUACION DE STEPHEN A. SHAIN:

De la ecuación (I.I5) se tiene:

$$N_{A} = \frac{c (x_{A_{0}} - x_{A_{1}})}{(z_{1} - z_{0}) \left[\frac{x_{B}}{\mathcal{D}_{AB}} + \frac{x_{c}}{\mathcal{D}_{Ac}}\right]_{I_{m}}}$$
(2.43)

donde

$$\begin{bmatrix} \frac{x_{B}}{D_{AB}} + \frac{x_{c}}{D_{Ac}} \end{bmatrix}_{A_{m}} = \frac{\begin{bmatrix} \frac{x_{B0}}{D_{AB}} + \frac{x_{c0}}{D_{Ac}} \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} \frac{x_{B1}}{D_{AB}} + \frac{x_{c1}}{D_{Ac}} \end{bmatrix}}{\ln \begin{bmatrix} \frac{x_{B0}}{D_{AB}} + \frac{x_{c0}}{D_{Ac}} \end{bmatrix}}$$
(2.44)

11 .- PARTE EXPERIMENTAL: DESCRIPCION DEL EQUIPO Y TECNICA

A) DESCRIPCION DEL EQUIPO.

La obtención experimental de los coeficientes de difusión tanto binarios como ternarios se llevó a cabo en una celda de difusión tipo celda de Arnold, diseñado en el Laboratorio de Ingeniería Quí mica en base a experiencias anteriores.

CELDA DE DIFUSION.

Esta celda en forma de U, mostrada en la figura II-I tiene de un lado un tubo capilar de 15 cm de longitud y 2 mm de diámetro in terno, con una sección de IO cm graduada en milímetros, la sección graduada comienza a 2.5 cm del tope del tubo, éste tubo capilar se encuentra envuelto por un tubo mayor de 2 cm de diámetro, con dos conexiones, una en la parte superior y otra en la parte inferior, por donde se hace pasar agua a una temperatura determinada, con el fin de mantener ésta parte de la celda a la temperatura de opera ción fija, deseada para la experiencia. La parte superior del tubo capilar lleva un tubo transversal por donde se hace pasar una co rriente gaseosa, y en la parte inferior una llave de paso. Del otro lado de la celda lleva un tubo terminando en forma de embudo para cargar el líquido al que se le va a determinar el coeficiente de difusión al evaporarse.

CUNTROL DE TEMPERATURA. BANO CULORA.

El agua requerida en la celda para mantener la temperatura cons tante fue suministrada por un baño colora de I5 litros de capaci dad que por medio de una bomba la manda al tubo envolvente de la celda, regresando al baño para recircularse otra vez, bombeando el agua a 9.5 litros por minuto. La temperatura del agua del baño se mantiene a la temperatura de operación fijada con una aproximación de \pm 0.01 °C por medio de un control sensitivo de expansión de mer curio, el cual interrumpe o conecta (según se requiera) un calentador de resistencias eléctricas de 500, IOOO ó I500 Watts, fijado de antemano, que se encuentra sumergida en el agua del baño.

La corriente de gases que se hace pasar en la parte superior de la celda es llevada a la temperatura de operación de la celda h<u>a</u> ciéndola pasar antes por un serpentin del baño colora que se e<u>n</u> cuentra sumergido en el agua del baño.

SUMINISTRO DE GASES. CILINDROS O COMPRESORA.

Los gases puros o las mezclas de gases utilizados, fueron sumi nistrados en cilindros con capacidad para seis metros cúbicos de gas a condiciones estándar, estando inicialmente a una presión má xima de 80 Kg/cm² aproximadamente. La corriente de gases se contro ló conectando al cilindro una válvula reguladora provista de dos manómetros, uno para indicar la presión del gas contenido en el ci lindro y el otro para la presión de trabajo, pero debido a que la presión manométrica de trabajo era mucho muy pequeña, no se alcan zaba a registrar en este segundo manómetro, por lo que se tuvo que usar un manómetro en forma de U utilizando agua como líquido indi cador en vez de mercurio, colocando este manómetro a la salida de la celda de difusión. Los gases al salir de los tanques y pasar por el regulador de flujo se llevan después al serpentin del baño para alcanzar la temperatura de operación y de aní a la celda de difusión.

En el caso de uso de aire éste se suministra por medio de una compresora, tomando el aire de la atmósfera el cual después de sa lir de la compresora es pasado a través de un tubo provisto de un medio poroso en los extremos (capas de algodón), y cargado de clo ruro de calcio, con el fin de eliminar el polvo y la humedad que lleva el aire, pasándose después al serpentin del bano colora para alcanzar la temperatura de operación de la experiencia y de ahí a la celda de difusión.

51

MEDIDOR DE PRESION DEL SISTEMA.

Para medir la presión manométrica del sistema, se conectó a la salida de la celda de difusión un manómetro en U provisto de agua como líquido indicador, en vez de mercurio, para obtener una dif<u>e</u> rencia de niveles mayor, y por lo tanto, mas exacta en su lectura; se coloco después de la celda y no antes para evitar que el agua indicadora humedeciera la corriente de gases, por difusión del agua en la corriente gaseosa.

MEDIDOR DE FLUJO PARA LA CORRIENTE GASEOSA.

Se utilizó un medidor de orificio para la corriente de gases, conectado después del manómetro en U, utilizando como líquido ind<u>i</u> cador de la presión, agua, ya que el gasto fué muy pequeño; de aproximadamente 23.6 cm³/seg (84.96 l/hr).

MEDIDA DEL NIVEL DEL LIQUIDO EN LA CELDA DE DIFUSION. CATETOMETRO.

Aunque el capilar de la celda de difusión se encuentra graduado en milímetros, para alcanzar una mayor exactitud en la lectura, se utilizó un catetómetro, 'el cual consta de una barra rígida gradu<u>a</u> da en milímetros, colocada en posición vertical sobre una placa de fierro, de tres pies con tornillos para nivelarse, y con un indic<u>a</u> dor de nivel. Sobre la barra se desliza una reglilla con vernier soportando un pequeño telescopio provisto de una linea indicadora de nivel marcada en el centro de la lente; la reglilla lleva una perilla con un engrane que al girarse se desliza apoyado sobre un lado dentado de la barra. Con ayuda del vernier las medidas obten<u>i</u> das del nivel son hasta decimas de milímetro, con una aproximación hasta de ± 0.06 mm.





B) TECNICA DE OPERACION.

- Una vez montado el equipo y después de haber lavado la celda con venientemente con el fin de evitar la contaminación de la substan cia que se va a utilizar, se debe checar que la parte del tubo ca pilar de la celda quede exactamente vertical para evitar errores en la lectura de los niveles del líquido al usar el catetómetro.

- La celda se carga con el líquido que se va a trabajar dejando que el nivel del líquido llegue hasta la parte superior del tubo capilar, cerrando posteriormente la llave de paso. De antemano el agua del baño ya debe estar a la temperatura deseada de operación y circulando por el tubo exterior de la celda

- Se abre la llave reguladora del tanque de gases a un gasto rel<u>a</u> tivamente grande, con el fin de que arrastre el aire contenido en el tubo transversal, en las conexiones y en las demás partes del equipo por donde pasa la corriente gaseosa, abriendo a la vez un poco la llave de escape a la atmósfera colocada sobre la conexión que hay entre el manómetro y el medidor de flujo, para dejar salir gran parte de la corriente de gases y no afecte al medidor de fl<u>u</u> jo.

- Posteriormente se disminuye el flujo de gases, y se va cerrando la llave de escape hasta obtener el gasto al cual se va a trabajar en la experiencia, quedando totalmente cerrada la llave de escape.

- Abriendo la llave de paso de la celda el nivel del líquido baj<u>a</u> ra debido a la presión que ejerce la corriente gaseosa, y una vez que llegue a la parte donde empieza la sección graduada del cap<u>i</u> lar, se cierra la llave.

- Se deja estabilizar el sistema y ya que se observe que el nivel del líquido está estable se anota este y se empieza a tomar el tiempo.

- Después de un cierto tiempo el nivel del líquido ira disminuyen do, pudiéndose tomar lecturas del nivel del líquido a los tiempos establecidos de antemano.

55

- El gasto de flujo se debe checar constantemente ya que este di<u>s</u> minuirá, como se explicará después en comentarios por lo que se d<u>e</u> berá abrir un poco más la válvula reguladora con el fin de obtener se otra vez el gasto y la presión del sistema fijado para la oper<u>a</u> ción. III.- CALCULOS EXPERIMENTALES

ECUACION UTILIZADA Y DATOS REQUERIDOS DEL EXPERIMENTO.

La ecuación utilizada para el coeficiente de difusión, tanto b<u>i</u> nario como ternario en una celda de Arnold con estado seudo-est<u>a</u> ble para la difusión del componente A, líquido que se evapora y se difunde a través de una capa de gases estancados, es la ecuación (2.33).

$$\mathcal{D}_{A-m} = \frac{c_{AL}}{c \ln \left| \frac{1-\chi_{A1}}{1-\chi_{A_0}} \right|} \left(\frac{z_t^2 - z_{t_0}^2}{2t} \right)$$

donde

$$\begin{split} & \mathsf{C}_{\mathsf{A}_{\mathsf{L}}} = \frac{\mathsf{P}_{\mathsf{A}}}{\mathsf{M}_{\mathsf{A}}} \quad \begin{bmatrix} g.\textit{mol/cm}^3 \end{bmatrix} \\ & \mathsf{P}_{\mathsf{A}} = \texttt{densidad} \texttt{ a la temperatura de operación } \begin{bmatrix} g/\textit{cm}^3 \end{bmatrix} \\ & \mathsf{M}_{\mathsf{A}} = \texttt{peso molecular} \quad \begin{bmatrix} g/g.\textit{mol} \end{bmatrix} \\ & \mathsf{C} = \texttt{concentración de los gases} \\ & \mathsf{C} = \frac{\mathsf{P}_{\mathsf{T}}}{\mathsf{R}_{\mathsf{T}}} \quad \begin{bmatrix} g.\textit{mol/cm}^3 \end{bmatrix} \\ & \mathsf{P} = \texttt{presión del sistema} \quad \texttt{[atm]} \\ & \mathsf{T} = \texttt{temperatura del sistema} \quad \texttt{[oK]} \\ & \mathsf{R} = \texttt{constante de los gases} \quad \texttt{[(cm^3)(atm)/(oK)(g.\textit{mol})]} \\ & \mathsf{X}_{\mathsf{A}_1} = \texttt{fracción mol del componente A en la parte superior de la celda (el tope del capilar) \\ & \mathsf{X}_{\mathsf{A}_0} = \frac{\mathsf{P}_{\mathsf{A}}^{\mathsf{C}}}{\mathsf{p}_{\mathsf{P}}} \end{split}$$

- P_A° presión de vapor de A a la temperatura de operación de la experiencia [atm]
- z_{t_0} distancia de la parte superior del tubo capilar al nivel del líquido en el tiempo, $t_0 = 0$ (al inicio de la expe--riencia). [cm]

- z_t distancia de la parte superior del tubo capilar a el ni-vel del líquido en el tiempo, t=t. [cm]
 - t tiempo [seg]

$$Z_{t_0} = h_0 - h_1 \qquad [cm]$$
$$Z_t = h_0 - h_2 \qquad [cm]$$



SISTEMA: BENCENU - N2 - CU2

CURRIDA 47 Benceno -
$$(80 \% N_2 - 20 \% CO_2)$$

T = 60 °C = 333.16 °K
Pman.= 140 mm H₂O = 10.34 mm Hg
P = 586 + 10.34 = 596.34 mm Hg
P^o_{A60°C}, $\frac{391.62}{p} mm Hg$
X_{A0} = P^o_{A60°C}/p = 0.6567
X_{A1} = 0
A60°t = 0.8356 g/cm³
M_A = 78.11382 g/g.mol
C_{A1} = 0.010697 g.mol/cm³
R = 82.06 (cm³)(atm)/(°K)(g.mol)
C = $\frac{P}{RT}$ = 2.87009 x 10⁻⁵ g.mol/cm³
 $D_{A-m} = \frac{C_{A1}}{c \ln \left| \frac{1-x_{A1}}{1-x_{A0}} \right|} \left(\frac{z_t^2 - z_t^2}{2t} \right)$

$$D_{A-m} = 174.3035793 \left(\frac{z_{t}^{2} - z_{t_{0}}^{2}}{t}\right)$$

$$h_{0} = 13.32 \text{ cm}$$

$$h_{1} = 10.79 \text{ cm}$$

$$z_{t_{0}} = h_{0} - h_{1} = 2.53 \text{ cm}$$

t [seg]	h2 [cm]	$z_t = h_0 - h_2$	$\left(\frac{Z_t^2 - Z_{t_0}^2}{t}\right) \cdot 10^4$	$\begin{pmatrix} \frac{Z_t^2 - Z_{t_0}^2}{t} \end{pmatrix} (promedio)$
3600	10.23	3.09	8.74222	8.71903 x 10 ⁻⁴ cm ² /seg
4560	10.10	3.22	8.70066	
5520	9.98	3.34	8.61359	
6000	9.91	3.41	8.71200	
6300	9.87	3.45	8.73270	
6600	9.83	3.49	8.75636	
6900	9.79	3.53	8.78261	
7200	9.76	3.56	8.71208	

 $D_{A-m} = 174.3035793 (8.71903 \times 10^{-4}) \text{ cm}^2/\text{seg}$ $D_{A-m} = 0.15198 \text{ cm}^2/\text{seg}$

CUEFICIENTES DE DIFUSION BENCENU - No - CUo

Tabla I.- Coeficientes de difusión experimentales \mathfrak{P}_{A-m} del sistema Benceno - N_2 - CO_2 , a diferentes concentraciones de la capa estancada N_2 - CO_2

corrida	Líquido(A)	Composición B (N ₂) -	(%Volumen) C (CO ₂)	Temp. °C	Presión mm Hg	DA-m [cm ² seg]
74	BENCENC-	100% No		60°C	596.34	0.17566
15		100% N		/		0.17557
1)		100% N				0.16600
19		804 N	20% CO.			0.15198
41		80% M -	20% 602			0.15321
48		50% N2 -	404 CU			0.12711
35		00% N2 -	40% CU2			0.13526
36		60%, 11 ₂ -	40% CU2		•	0.13209
52		60% N2 -	40% 002			0.12587
37		40% N2 -	60% CO2			0 12483
38		40% N2 -	60% CU2			0.1240)
31		20,0 N2 -	80% CU2		2.1	0.11901
32		20% N3 -	80% CU2			0.11765
25		2	100% 002			0.11411
26			100% 002			0.11296

SISTEMA ACETUNA - No - COo

CURRIDA 51 Acetona - $(80 \% N_2 - 20 \% CO_2)$ T = 40 °C = 313.16 °K $P_{man} = 140 mm H_2O = 10.34 mm Hg$ P = 586 + 10.34 = 596.34 mm Hg $P_{A \neq 0^{\circ}c}^{\circ} = 407.95 mm Hg$ $X_{A_0^{\circ}c} = \frac{407.95 mm Hg}{P_{A \neq 0^{\circ}c}/P} = 0.6841$ $X_{A_0^{\circ}} = 0.7671 \text{ g/cm}^3$ $M_A = 58.08022 \text{ g/g.mol}$ $C_{A_L} = 0.013208 \text{ g.mol/cm}^3$ $R = 82.06 (cm^3)(atm)/(°K)(g.mol)$ $C = \frac{P}{RT} = 3.05339 \times 10^{-5} \text{ g.mol/cm}^3$

$$\mathcal{D}_{A-m} = \frac{c_{AL}}{c \ln \left| \frac{1-x_{AI}}{1-x_{A0}} \right|} \left(\frac{z_t - z_{t_0}}{2 t} \right)$$

$$D_{A-m} = I87.693949I\left(\frac{z_{t}^{2} - z_{to}^{2}}{t}\right)$$

$$h_{o} = I3.30 \ cm$$

$$h_{1} = I0.89 \ cm$$

$$Z_{to} = h_{0} - h_{1} = 2.4I \ cm$$

t [seg]	h ₂ [cm]	$z_t = h_o - h_z$	$\left(\frac{Z_{t}^{2}-Z_{to}^{2}}{t}\right)\cdot10^{4}$	$\left(\frac{Z_t^2 - Z_t^2}{t}\right)$ (promedio)	
3600 4500 5400 6000 6300 6600 6900 7200	10.29 10.17 10.04 9.97 9.92 9.88 9.88 9.84 9.79	3.01 3.13 3.26 3.33 3.38 3.42 3.46 3.51	9.03333 8.86400 8.92500 8.80133 8.91476 8.92167 8.93261 9.04444	8.92964 x 10 ⁻⁴ cm ² /seg	

 $D_{A-m} = 187.6939491 (8.92964 \times 10^{-4}) \text{ cm}^2/\text{seg}$ $D_{A-m} = 0.16760 \text{ cm}^2/\text{seg}$

CLEFICIENTES DE DIFUSION ACETONA - No - CO2

Tabla 2.- Coeficientes de difusión experimentales \mathfrak{D}_{A-m} del sis tema Acetona - $N_2 - CO_2$, a diferentes concentraciones de la ca pa estancada $N_2 - CO_2$

corrida	Líquido(A)	Composición (%Volumen) B(Nz) - C(COz)	°C	Presión mm Hg	DA-m [cm²/seg]
20	ACETUNA-	100% N 3	40°C	596.34	0.19229
51		80% No - 20% COo			0.16760
53		80% N - 20% CU			0.16951
39		60% N - 40% CU			0.15717
4 <i>I</i>		40% N - 60% CU			0.14840
42		40% No - 60% UD			<i>9.14616</i>
27	ALL PROPERTY	20% N - 80% CU			0.14094
28		20% N - 80% CU2			0.14372
21	NUMBER OF STREET	100% CU2			0.13312
22		100% 002			0.14201
SISTEMA ETANOL - N2 - CO2

CORRIDA 29 Etanol - (20 % N₂ - 80 % CO₂)

$$T = 60 \circ C = 333.16 \circ K$$

 $P_{man} = 140 \ mm \ H_20 = 10.34 \ mm \ Hg$
 $P = 586 + 10.34 = 596.34 \ mm \ Hg$
 $P_{A 60}^{\circ} = 341.85 \ mm \ Hg$
 $X_{Ao} = P_{A 60}^{\circ} c/p = 0.5733$
 $X_{A_1} = 0$
 $P_{A 60}^{\circ} = 0.758 \ g/cm^3$
 $M_A = 46.06922 \ g/g.mol$
 $C_{AL} = 0.016453 \ g.mol/cm^3$
 $R = 82.06 \ (cm^3)(atm)/(\circ K)(g.mol)$
 $c = \frac{P}{RT} = 2.87009 \ x \ 10^{-5} \ g.mol/cm^3$
 $\int_{A} = \frac{C_{AL}}{164.576} \left(\frac{z_L^2 - z_L^2}{2}\right)$

$$\mathcal{D}_{A-m} = \frac{c_{AL}}{c \ln \left| \frac{1-x_{AI}}{1-x_{Ao}} \right|} \left(\frac{z_L - z_{Lo}}{2 t} \right)$$

$$D_{A-m} = 336.6021267 \left(\frac{Z_{t}^{2} - Z_{to}^{2}}{t} \right)$$

$$h_{o} = 13.71 \text{ cm}$$

$$h_{1} = 11.37 \text{ cm}$$

$$Z_{t-} = h_{o} - h_{1} = 2.34 \text{ cm}$$

t [seg]	h ₂ [cm]	$Z_t = h_o - h_z$	$\left(\frac{z_t^2 - z_{t_0}^2}{t}\right) \cdot 10^4$	$\left(\frac{z_t^2 - z_{to}^2}{t}\right) (pr$	omedio)
3600 4500 5400 6000 6300 6600 6960 7200	11.00 10.92 10.83 10.75 10.73 10.71 10.68 10.66	2.71 2.79 2.88 2.96 2.98 3.00 3.03 3.03	5.19028 5.13000 5.22000 5.47666 5.40444 5.34000 5.32371 5.31514	5.30003 x 10 ⁻⁴	cm ² /seg

 $D_{A-m} = 336.6021267 (5.30003 \times 10^{-4}) \text{ cm}^2/\text{seg}$ $D_{A-m} = 0.17840 \text{ cm}^2/\text{seg}$

COEFICIENTES DE DIFUSION ETANOL - N2 - CO2

Tabla 3.- Coeficientes de difusión experimentales \mathfrak{D}_{A-m} del sistema Etanol - N_2 - CO_2 , a diferentes concentraciones de la capa estancada N_2 - CO_2

corrida	Líquido (A)	Composició B (N ₂)	n (%Volumen) - C (CO ₂)	°C	Presión mm Hg	DA-m [cm²/seg]
	L (PANIC)			60.00	596.34	0-23021
17	LIANOL-	100% 12		00 0	,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,	0.2000
18		100% N2				0.22004
49		80% Ng -	20% 002	-		0.21491
50		80% N2 -	20% 002			0.22385
43		60% N2 -	40% CU2	*		0.20466
44		60% Ng -	40% CU2		•	0.20103
45		40% 10 -	60% CU			0.18897
46		40% 1 -	60% CU2			0.18727
29		20% 1 -	80% CU			0.17840
30		20% Ng -	80% CU2			0.18019
23			100% CU2	-		0.17205
24			100% CU2			0.17803

IV.- COMPARACION DE COEFICIENTES DE DIFUSION TEORICOS CON LOS COEFICIENTES DE DIFUSION EXPERIMENTALES.

CALCULUS, TABLAS Y GRAFICAS.

A partir de los coeficientes ae difusión \mathfrak{D}_{A-m} obtenidos experimentalmente se obtuvo una curva de ajuste o ecuación de correlación, la cual junto con las ecuaciones teóricas de Wilke, Hougen y Watson, y Stephen A. Snain se compararon con los datos experimentales.

A continuación se presentarán las ecuaciones utilizadas y post<u>e</u> riormente, los datos obtenidos para cada sistema, presentados en tablas y gráficas, y finalmente, una tabla comparando los datos – experimentales con los datos de la correlación y las ecuaciones teóricas.

ECUACIONES UTILIZADAS PARA LOS COEFICIENTES DE DIFUSION:

ECUACION DE CORRELACION.

Los coeficientes de difusión para sistemas de más de dos componentes son dependientes de la concentración de n - I de los componentes presentes en la mezcla, por lo que \mathfrak{P}_{A-m} puede escribirse como

$$\mathcal{D}_{A-m} = f(x_1, x_2, \dots, x_{n-1})$$
 (3.1)

Así para un sistema de tres componentes \mathfrak{D}_{A-m} será función ún<u>i</u> camente de la fracción mol de dos de ellos quedando el tercero de finido ya que $\sum_{n=1}^{\infty} \chi_i = 1$, y

$$\mathcal{D}_{A-m} = f(x_B, x_c) \qquad (3.2)$$

y sí se utiliza una fracción mol libre del tercer componente A, tal como \mathbf{x}_{c}^{*} (ec. 2.20) donde

$$x_c^{\circ} = \frac{x_c}{1 - x_A} = \frac{x_c}{x_B + x_c}$$

tendremos que

$$\mathfrak{D}_{\mathsf{A}-\mathsf{m}} = \mathfrak{f}(\mathfrak{x}_{\mathsf{c}}^{\circ}) \tag{3.3}$$

Trabajando con los coeficientes de difusión obtenidos experimen talmente para cada \mathfrak{X}_c^a , se observó que la curva que se ajustaba a los datos experimentales, es la de una parábola $\gamma = a+b \times t - c \times t^2$, donde $\gamma = 1/\mathfrak{D}_{A-m}$ y $\chi = \mathfrak{X}_c^a$, obteniéndose así una ecuación de corre lación de la siguiente forma

$$\frac{1}{D_{A-m}} = a + b'(x_c^{\circ}) + c'(x_c^{\circ})^2$$
(3.4)

donde q', b' y C', se calcularon por el método de mínimos cuadrados para el caso de una curva de relación no lineal.

COEFICIENTE DE DIFUSION DE WILKE

De la ecuación (I.IO) que para este caso es igual a la ecuación (2.38), se tiene:

$$\mathcal{D}_{A-m} = \frac{1}{\frac{\chi^{\circ}_{B}}{\mathcal{D}_{AB}} + \frac{\chi^{\circ}_{E}}{\mathcal{D}_{Ac}}}$$

donde χ°_{B} y χ°_{C} es la composición de los componentes B y C sobre una base libre del componente A, por lo tanto

$$\chi^{\circ}_{B} = \chi_{B_{i}}$$

 $\chi^{\circ}_{c} = \chi_{c_{i}}$

o sea igual a la concentración de la corriente que se hace pasar en el tubo transversal a el capilar, y \mathcal{D}_{AB} y \mathcal{D}_{AC} los coeficientes de difusión binarios.

COEFICIENTE DE DIFUSION DE HOUGEN-WATSON

De la ecuación (I.2) se tiene:

$$\overline{D}_{A-m} = \frac{\overline{x}_{B} D_{AB} + \overline{x}_{c} D_{Ac}}{1 - \overline{x}_{A}}$$

donde \tilde{X}_A , \tilde{X}_B y \tilde{X}_c son las fracciones mol promedio de los componentes A, B y C respectivamente, evaluados como una media aritmética de las concentraciones a la frontera de la capa donde ocurre la d<u>i</u> fusión, así:

$$\overline{x}_{i} = \frac{x_{i} + x_{i}}{2}$$

donde las concentraciónes en el punto 1 (parte superior de la ce<u>l</u> da) se conocen, y en el punto cero se pueden evaluar sobre una base libre del componente A, a partir de las ecuaciones (2.19) y (2.20), las cuales son:

$$\mathbf{x}_{B_o} = \mathbf{x}_B^o \left(1 - \mathbf{x}_{A_o}\right)$$
$$\mathbf{x}_{C_o} = \mathbf{x}_C^o \left(1 - \mathbf{x}_{A_o}\right)$$

COEFICIENTE DE DIFUSION DE STEPHEN A. SHAIN

De la ecuacion (I.I6) se tiene:

$$D_{A-m} = \frac{\left[(1-\chi_A) \right]_{lm}}{\left[\frac{\chi_B - \chi_A \left(\frac{\phi_B}{\phi_A} \right)}{D_{AB}} + \frac{\chi_c - \chi_A \left(\frac{\phi_c}{\phi_A} \right)}{D_{Ac}} \right]_{lm}}$$

donde

$$\phi_i = \frac{N_i}{N_t}$$

y como en este caso $N_B = 0$, $N_c = 0$ y $N_A \neq 0$ por lo tanto:

$$N_t = N_A$$

$$\phi_{A} = 1$$
$$\phi_{B} = 0$$
$$\phi_{c} = 0$$

quedando la ecuación como:

$$D_{A-m} = \frac{\left[\left(1 - \chi_A \right) \right]_{lm}}{\left[\frac{\chi_B}{\mathcal{D}_{AB}} + \frac{\chi_c}{\mathcal{D}_{Ac}} \right]_{lm}}$$

donde

y

$$\left[(1 - x_{A}) \right]_{lm} = \frac{x_{Ao} - x_{A_{I}}}{\ln \left| \frac{1 - x_{A_{I}}}{1 - x_{A_{O}}} \right|}$$

$$\left[\left(\frac{\underline{x}_{B}}{\underline{D}_{AB}} + \frac{\underline{x}_{c}}{\underline{D}_{Ac}}\right)\right]_{Am} = \frac{\left(\frac{\underline{x}_{B_{1}} - \underline{x}_{B_{0}}}{\underline{D}_{AB}} + \frac{\underline{x}_{c_{1}} - \underline{x}_{c_{0}}}{\underline{D}_{Ac}}\right)}{\left|\ln\left|\frac{\left(\frac{\underline{x}_{B_{1}}}{\underline{D}_{AB}} + \frac{\underline{x}_{c_{1}}}{\underline{D}_{Ac}}\right)}{\left(\frac{\underline{x}_{B_{0}}}{\underline{D}_{AB}} + \frac{\underline{x}_{c_{0}}}{\underline{D}_{Ac}}\right)}\right|$$

SISTEMA BENCENO(A) - $N_2(B) - CO_2(C)$

$$T = 60 \ ^{\circ}C$$

$$P = 596.34 \ mm \ Hg$$

$$X_{A_{1}} = 0$$

$$X_{A_{0}} = P_{T}^{\circ}/P = 0.6567$$

$$\overline{X}_{A} = \frac{\underline{x}_{A_{0}} + \underline{x}_{A_{1}}}{2} = 0.32835$$

$$(1 - \underline{x}_{A})_{g_{m}} = \frac{\underline{x}_{A_{0}} - \underline{x}_{A_{1}}}{\ln \left| \frac{1 - \underline{x}_{A_{1}}}{1 - \underline{x}_{A_{0}}} \right|} = 0.61422$$

COEFICIENTES DE DIFUSION À PARTIR DE LA ECUACION DE CORRELACION OBTENIDA DE LOS DATOS EXPERIMENTALES:

$$\frac{1}{\mathcal{D}_{A-m}} = a' + b'(x_c^\circ) + c'(x_c^\circ)^2$$

 $\vec{a} = 5.783510$; $\vec{b} = 5.002385$; $\vec{c} = -2.0179680$

LIQUIDO A (Benceno)	GASES B(N2)	(% VoL) C (C O₂)	X _{B1}	Xci	χ _B	χ°	DA-m [cm²/seg]
BENCENC-	100 % 80% 60% 40% 20%	20% 40% 60% 80% 100%	I 0.8 0.6 0.4 0.2 0	0 0.2 0.4 0.6 0.8 I	I 0.8 0.6 0.4 0.2 0	0 0.2 0.4 0.6 0.8 I	0.17291 0.14918 0.13402 0.12409 0.11773 0.11405

COEFICIENTES DE DIFUSION DE WILKE:

LIQUIDO	GASES	5 (% Vol.)						F 2, 7
A (Benceno)	$B(N_2)$	C (CO2)	XBI	χ_{c_1}	$\chi^{\circ}_{\scriptscriptstyle B}$	χ°	DA-m	[cm'/seg]
Benceno-	100% 80% 60% 40% 20%	20% 40% 60% 80% 100%	I 0.8 0.6 0.4 0.2 0	0 0.2 0.4 0.6 0.8 I	I 0.8 0.6 0.4 0.2 0	0 0.2 0.4 0.6 0.8 I	0.17291 0.15673 0.14332 0.13203 0.12238 0.11405	

CUEFICIENTES LE DIFUSION DE HOUGEN-WATSON:

LIQUÍDO	GASES	(% V₀l.)							- 5.27
A (Benceno)	B(N2)	C(CO2)	XB,	x _c ,	XBO	x _{co}	Σ _B	$\bar{\mathbf{x}}_{c}$	DA-m [cm/seg]
BENCENO-	100% 80% 60% 40% 20%	20% 40% 60% 80% 100%	I 0.8 0.6 0.4 0.2 0	0 0.2 0.4 0.6 0.8 I	0.34330 0.27464 0.20598 0.13732 0.06866 0	0 0.06866 0.13732 0.20598 0.27464 0.34550	0.67165 0.53732 0.40299 0.26866 0.13433 0	0 0.13433 0.26866 0.40299 0.53732 0.67165	0.17291 0.16114 0.14937 0.13759 0.12582 0.11405

COEFICIENTES DE DIFUSION DE STEPHEN A. SHAIN:

LIQUIDO	GASES	(% Vol)				21.08	$(\mathbf{x}, \mathbf{x}_{i})$	D [cm²/]
A (Benceno)	B(N2)	C (CO2)	$\mathbf{x}_{\boldsymbol{\theta}'}$	\mathbf{x}_{c_1}	X Bo	χ_{co}	$\left(\frac{\Delta B}{D_{AB}} + \frac{\Delta}{D_{AC}}\right) g_{m}$	DA-m L"/seg]
BENCLNO-	IUU% 80% 60% 40% 20%	20% 40% 60% 80% 100%	I 0.8 0.6 0.4 0.2 0	0 0.2 0.4 0.6 0.8 I	0.34330 0.27464 0.20598 0.13732 0.06866 0	0 0.06866 0.13732 0.20598 0.27464 0.34330	3.5523 3.9190 4.2857 4.6521 5.0190 5.3855	0.17291 0.15673 0.14332 0.13203 0.12238 0.11405



SISTEMA BENCENO $(A) - N_{2}(B) - CO_{2}(C)$

TABLA DE COMPARACION DE LOS DATOS CALCULADOS POR LOS DIFERENTES METODOS, CON LOS DATOS EXPERIMENTALES.

γ°	DA-m EXPERI MENTAL	DA ECUACION RRELACIO	N-m DE C <u>U</u> W	D _{A-}	•m ILKE.	DA-m HOUGEN-WATSON		D _{A-m} stephen A. shain	
~c			%ERROR		%ERROR		%ERROR		%ERRCR
0 0 0.2 0.2 0.4 0.4 0.4 0.6 0.6 0.8 0.8 I I	0.17566 0.17557 0.16600 0.15198 0.15321 0.12711 0.13526 0.13209 0.12587 0.12483 0.12483 0.11765 0.11411 0.11296	0.17291 0.14918 0.13402 0.12409 0.11773 0.11405	$\begin{array}{c} - 1.57 \\ - 1.52 \\ + 4.16 \\ - 1.84 \\ - 2.63 \\ + 5.44 \\ - 0.92 \\ + 1.46 \\ - 1.41 \\ - 0.59 \\ - 1.57 \\ + 0.07 \\ - 0.05 \\ + 0.96 \end{array}$	0.17291 0.15673 0.14332 0.13203 0.12238 0.11405	$\begin{array}{c} - 1.57 \\ - 1.52 \\ + 4.16 \\ + 3.13 \\ + 2.30 \\ + 12.75 \\ + 5.96 \\ + 8.50 \\ + 4.89 \\ + 5.77 \\ + 2.32 \\ + 4.02 \\ - 0.05 \\ + 0.96 \end{array}$	0.17291 0.16114 0.14937 0.13759 0.12582 9.11405	- 1.57 - 1.52 + 4.16 + 6.03 + 5.18 +17.51 +10.43 +13.08 + 9.31 +10.22 + 5.19 + 6.94 - 0.05 + 0.96	0.17291 0.15673 0.14332 0.13203 0.12238 0.11405	- 1.57 - 1.52 + 4.16 + 3.13 + 2.30 +12.75 + 5.96 + 8.50 + 4.89 + 5.77 + 2.32 + 4.02 - 0.05 + 0.96
%Erro	r Promedic		I.73		4.14		6.58		4.14
5	\overline{D}^2	I.476	x 10 ⁻⁴	6.722	x 10 ⁻⁴	16.091	$x 10^{-4}$	6.722	x 10 ⁻⁴
<u> </u>		3.247	x 10 ⁻³	6.929.	x 10 ⁻³	10.721	x 10 ⁻³	6.929	x 10 ⁻³

% Error = [(calculado - experimental)/experimental] x 100 .

El % Error promedio esta calculado con los valores absolutos del % Error.

 $\Sigma D^2 = \Sigma (calculado - experimental)^2$.

 $r = \int \frac{\Sigma D^2}{n}$

El error típico de la estima esta dado por la siguiente ecuación

SISTEMA ACETONA(A) - $N_2(B) - CO_2(C)$

$$T = 40 \ ^{\circ}C$$

$$P = 596.34 \ mm \ Hg$$

$$X_{A_{1}} = 0$$

$$X_{A_{0}} = P_{T}^{\circ}/P = 0.684I$$

$$\overline{X}_{A} = \frac{X_{A_{0}} + X_{A_{1}}}{2} = 0.34205$$

$$(1 - X_{A})_{g_{m}} = \frac{X_{A_{0}} - X_{A_{1}}}{\ln \left| \frac{1 - X_{A_{0}}}{1 - X_{A_{0}}} \right|} = 0.59367$$

COEFICIENTES DE DIFUSION A PARTIR DE LA ECUACION DE CORRELACION OBTENIDA DE LOS DATOS EXPERIMENTALES:

$$\frac{1}{\mathcal{D}_{A-m}} = a' + b'(x_c^\circ) + c'(x_c^\circ)^2$$

a' = 5.260146; b' = 3.365836; c' = -1.375908

LIQUIDO	GASE	s (% Vol.)					D $\int cm^2/cm^2$
A (Acetona)	B (N ⁵)	C (CO ⁵)	XB1	χ _c ,	χ°_{B}	χĉ	da-m L "seg]
ACETONA-	100% 80% 60% 40% - 20%	20% 40% 60% 80% 100%	I 0.8 0.6 0.4 0.2 0	0 0.2 0.4 0.6 0.8 I	I 0.8 0.6 0.4 0.2 0	0 0.2 0.4 0.6 0.8 I	0.19011 0.17012 0.15658 0.14740 0.14140 0.13793

COEFICIENTES DE DIFUSION DE WILKE:

LIQUIDO	GASES	5 (%VoL)					[\s. 7
A (Acetona)	$B(N_2)$	C (C 0₂)	X81	\mathbf{x}_{c_1}	χ°_{B}	χ°	DA-m [cm/seg]
ACETONA-	100% 80% 60% 40% 20%	20% 40% 60% 80% 100%	I 0.8 0.6 0.4 0.2 0	0 0.2 0.4 0.6 0.8 I	I 0.8 0.6 0.4 0.2 0	0 0.2 0.4 0.6 0.8 I	0.19011 0.17674 0.16512 0.15494 0.14594 0.13793

COEFICIENTES DE DIFUSION DE HOUGEN-WATSON:

LIQUIDO	GASES	(% Yol.)					_	_	D Frm2/]
A (Acetona)	B(N ₂)	C(CO2)	x _{B1}	χ_{c_1}	X Bo	rc.	XB	χ_{c}	DA-m [""seg]
ACETONA-	I00% 80% 60% 40% 20%	20% 40% 60% 80% 100%	I 0.8 0.6 0.4 0.2 0	0 0.2 0.4 0.6 0.8 I	0.31590 0.25272 0.18954 0.12636 0.06318 0	0 0.06318 0.12636 0.18954 0.25272 0.31590	0.65795 0.52636 0.39477 0.26318 0.13159 0	0 0.13159 0.26318 0.39477 0.52636 0.65795	U.19011 O.17967 O.16924 U.15880 U.14837 O.13793

COEFICIENTES DE DIFUSION DE STEPHEN A. SHAIN:

LIQUIDO	GASES	(% Vol.)					tro xil	D [cm ²]
A (Acetona)	B(N2)	C(CO)	XB,	x c,	XBO	· X	(DAB + DAC) Am	UA-m L seg]
ACETONA-	100% 80% 60% 40% 20%	20% 40% 60% 80% 100%	I 0.8 0.6 0.4 0.2 0	0 0.2 0.4 0.6 0.8 I	0.31590 0.25272 0.18954 0.12636 0.06318 0	0 0.06318 0.12636 0.18954 0.25272 0.31590	3.1228 3.3590 3.5954 3.8316 4.0679 4.3041	0.19011 0.17674 0.16512 0.15494 0.14594 0.13793



ACETONA $(A) - N_2(B) - CO_2(C)$ SISTEMA

TABLA DE COMPARACION DE LOS DATOS CALCULADOS POR LOS DIFERENTES METUDUS, CON LOS DATUS EXPERIMENTALES.

	γ°	DA-m EXPERI MENTAL	DA-n ECUACION RRELACION	n DE C <u>o</u>	DA-	m I LKE	D _{A-N} HOUGEN-	n WATSON	D _{A-m} stephen A	. SHAIN
	Lc	MENTAL		%ERROR		%ERROR		%ERROR		%ERROR
	0 0.2 0.2 0.4 0.6 0.6 0.8 0.8 I I	0.19229 0.16760 0.16951 0.15717 0.14840 0.14616 0.14094 0.14372 0.13312 0.1322	0.19011 0.17012 0.15658 0.14740 0.14140 0.13793	- I.I3 + I:50 + 0.36 - 0.38 - 0.67 + 0.85 + 0.33 - I.61 + 3.61 - 2.87	0.19011 0.17674 0.16512 0.15494 0.14594 0.13793	- I.I3 + 5.45 + 4.27 + 5.06 + 4.41 + 6.01 + 3.55 + I.55 + 3.61 - 2.87	0.19011 0.17967 0.16924 0.15880 0.14837 0.13793	- I.I3 + 7.20 + 5.99 + 7.68 + 7.0I + 8.65 + 5.27 + 3.24 + 3.6I - 2.87	0.19011 0.17674 0.16512 0.15494 0.14594 0.13793	- I.I3 + 5.45 + 4.27 + 5.06 + 4.41 + 6.01 + 3.55 + I.55 + 3.61 - 2.87
-	Erro	r promedio		I.33		3.79		5.27		3.79
F	$\frac{5}{5}D^2$		0.597	x 10 ⁻⁴	3.933	$x I0^{-4}$	7.839	x 10 ⁻⁴	3.933	x 10 ⁻⁴
10.	r		2.444	x 10 ⁻³	6.272	x 10 ⁻³	8.854	x 10 ⁻³	6.272	x 10 ⁻³

29

For rror = [(calculado - experimental)/experimental] x IOO $<math>f \gtrsim Error$ promedio esta calculado con los valores absolutos del % Error $\int O^2 = \Sigma (calculado - experimental)^2$

El error típico de la estima esta dado por la siguiente ecuación

 $r = \int \frac{\Sigma D^2}{n}$

SISTEMA ETANOL(A) - $N_2(B) - CO_2(C)$

$$T = 60 \ ^{\circ}C$$

$$P = 596.34 \ mm \ Hg$$

$$X_{A_{1}} = 0$$

$$X_{A_{0}} = P_{T}^{\circ}/P = 0.5733$$

$$\overline{X}_{A} = \frac{X_{A_{0}} + X_{A_{1}}}{2} = 0.28665$$

$$(1 - X_{A})_{g_{m}} = \frac{X_{A_{0}} - X_{A_{1}}}{\ln\left|\frac{1 - X_{A_{1}}}{1 - X_{A_{0}}}\right|} = 0.67314$$

COEFICIENTES DE DIFUSION A PARTIR DE LA ECUACION DE CORRELACION OBTENIDA DE LOS DATOS EXPERIMENTALES:

$$\frac{1}{\mathcal{D}_{A-m}} = a' + b'(x_c^\circ) + c'(x_c^\circ)^c$$

a' = 4.315733 ; b' = 1.745565 ; c' = -0.298388

LIQUIDO A(Etanol)	GASES B(N2)	(% Vəl.) C (CO₂)	XBI	Xc,	Xå	Xĉ	DA-m [cm ² /seg]
ETANOL-	100% 80% 60% 40% 20%	20% 40% 60% 80% 100%	I 0.8 0.6 0.4 0.2 0	0 0.2 0.4 0.6 0.8 I	I 0.8 0.6 0.4 0.2 0	0 0.2 0.4 0.6 0.8 I	0.23 1 7 1 0.21492 0.20136 0.19027 0.18 112 0.17352

COEFICIENTES DE DIFUSION DE WILKE:

LIQUIDO	GASES	(% Vol.)					0 [cm ² /]
A(Etanol)	$B(N_2)$	C (co2)	$\mathfrak{X}_{\mathcal{B}_1}$	χ_{c_1}	χ_{B}^{o}	x°	DA-m [
ETANOL-	I00% 80% 60% 40% 20%	20% 40% 60% 80% 100%	I 0.8 0.6 0.4 0.2 0	0 0.2 0.4 0.6 0.8 I	I 0.8 0.6 0.4 0.2 0	0 0.2 0.4 0.6 0.8 I	0.23171 0.21715 0.20430 0.19290 0.18270 0.17352

COEFICIENTES DE DIFUSION DE HOUGEN WATSON:

LIQUIDO	GASES	5 (%Vol.)						_	D [cm ² /]
A(Etanol)	B(N2)	C (CO2)	x_{B_1}	χ_{c_1}	XBo	$\mathbf{x}_{c_{o}}$	X ^β	χ _c	UA-m L 'segs
LTANOL-	IOO/5 80/6 60% 40% 20%	20% 40% 60% 80% IU0%	I 0.8 0.6 0.4 0.2 0	0 0.2 0.4 0.6 0.8 I	0.42670 0.34136 0.25602 0.17068 0.08534 0	0 0.08534 0.17068 0.25602 0.34136 0.42670	0.71335 0.57068 0.42801 0.28534 0.14267 0	0 0.14267 0.28534 0.42801 0.57068 0.71335	0.23171 0.22007 0.20843 0.19680 0.18516 0.17352

COEFICIENTES DE DIFUSION DE STEPHEN A. SHAIN:

LIQUIDO	GASES	(% Vol)					(x_{B}, x_{c})	D [cm ²
A(Etanol)	$B(N_2)$	C (CO)	$\mathfrak{X}_{\mathcal{B}_{l}}$	\mathbf{x}_{c_1}	XBo	χ_{co}	(DAB + DAC) Am	UA-m L 'segi
ETANOL-	I00% 80% 60% 40% 20%	20% 40% 60% 80% 100%	I 0.8 0.6 0.4 0.2 0	0 0.2 0.4 0.6 0.8 I	0.42670 0.34136 0.25602 0.17068 0.08534 0	0 0.08534 0.17068 0.25602 0.34136 0.42670	2.9051 3.0999 3.2949 3.4896 3.6844 3.8793	0.23171 0.21715 0.20430 0.19290 0.18270 0.17352



SISTEMA ETANOL $(A) - N_2(B) - CO_2(C)$

TABLA DE COMPARACION DE LOS DATOS CALCULADOS POR LOS DIFERENTES METODOS, CON LOS DATOS EXPERIMENTALES.

DA-m EXPERI MENTAL		D _{A-m} ECUACION DE C <u>O</u> RRELACION		D _{A-m} wILKE		D _{A-m} hougen-watson		D _{A-m} STEPHEN A. SHAIN	
L	HUNTRE		%ERROR		%ERROR		%ERROR		%ERROR
0 0.2 0.2 0.4 0.4 0.6 0.6 0.8 0.8 I I	0.23021 0.22684 0.21491 0.22385 0.20466 0.20103 0.18897 0.18897 0.17840 0.18019 0.17205 0.17803	0.23171 0.21492 0.20136 0.19027 0.18112 0.17352	+ 0.65 + 2.15 + 0.01 - 3.99 - 1.61 + 0.16 + 0.69 + 1.60 + 1.53 + 0.52 + 0.85 - 2.53	0.23171 0.21715 0.20430 0.19290 0.18270 0.17352	+ 0.65 + 2.15 + 1.04 - 2.99 - 0.18 + 1.63 + 2.08 + 3.01 + 2.41 + 1.39 + 0.85 - 2.53	0.23171 0.22007 0.20843 0.19680 0.18516 0.17352	+ 0.65 + 2.15 + 2.40 - 1.69 + 1.84 + 3.68 + 4.14 + 5.09 + 3.79 + 2.76 + 0.85 - 2.53	0.23171 0.21715 0.20430 0.19290 0.18270 0.17352	+ 0.65 + 2.15 + 1.04 - 2.99 - 0.18 + 1.63 + 2.08 + 3.01 + 2.41 + 1.39 + 0.85 - 2.53
%Erro	r promedio		I.36		I.74		2.63		I.74
	ΣD^2	1.582	x 10 ⁻⁴	I.811	x 10 ⁻⁴	3.809	x 10 ⁻⁴	I.811	x 10 ⁻⁴
	r	3.63	x 10 ⁻³	3.88	x 10 ⁻³	5.63	x 10 ⁻³	3.88	x 10 ⁻³

% Error = [(calculado - experimental)/experimental] x IOO

El % Error promedio esta calculado con los valores absolutos del % Error $\Sigma D^2 = \Sigma (\text{calculado} - \text{experimental})^2$

El error típico de la estima esta dado por la siguiente ecuación

 $r = \sqrt{\frac{\Sigma D^2}{n}}$

ECUACION DE CORRELACION UTILIZANDO UN COEFICIENTE DE CORRECCION PARA LOS COEFICIENTES DE DIFUSION BINARIOS EN LA ECUACION DE WILKE.

La ecuación de correlación obtenida (ec. 3.4) puede ser relacionada con los coeficientes de difusión binarios, considerando los valores extremos de χ_c° , así para $\chi_c^{\circ=0}$ el coeficiente de difusión D_{A-m} es igual a D_{AB} , ya que el componente C no se encuentra en la mezcla y esto se reduce a un sistema de difusión binario de A en B estancado, por lo que de la ecuación (3.4)

$$\frac{1}{\mathcal{D}_{A-m}} = \frac{1}{\mathcal{D}_{AB}} = \mathbf{a}^{\prime} \tag{3.5}$$

para $\chi_c^{\circ}=1$ el coeficiente de difusión \mathcal{P}_{A-m} es igual a \mathcal{D}_{AC} , ya que el componente B no se encuentra en la mezcla y se tiene enton ces un sistema de difusión binario de A en C estancado, y de la ecuación (3.4)

$$\frac{1}{\mathcal{D}_{A-m}} = \frac{1}{\mathcal{D}_{Ac}} = \vec{a} + \vec{b} + \vec{c}$$
(3.6)

restando la ecuación (3.5) de la (3.6) se tiene

$$\frac{1}{\mathcal{D}_{AC}} - \frac{1}{\mathcal{D}_{AB}} = b' + c' \qquad (3.7)$$

sustituyendo la ecuación (3.5) y (3.7) en la ecuación (3.4) junto con $x_B^\circ = 1 - x_C^\circ$, y reacomodando se obtiene:

$$\frac{1}{\mathcal{D}_{A-m}} = \frac{\chi_{B}^{*}}{\mathcal{D}_{AB}} + \frac{\chi_{C}^{*}}{\mathcal{D}_{AC}} - c'(\chi_{C}^{*})(\chi_{B}^{*})$$
(3.8)

que al ser comparada con la ecuación (2.38) de Wilke, se puede ob servar que el término $-c(x_B^*)(x_c^*)$ viene a ser un factor de desvia ción de la ecuación de Wilke para el coeficiente de difusión D_{A-m} , el cual podemos denotar por E quedando la ecuación anterior como:

$$\frac{1}{D_{A-m}} = \frac{x_{B}^{\circ}}{D_{AB}} + \frac{x_{C}^{\circ}}{D_{AC}} + \varepsilon'$$
(3.9)

o reacomodándose puede quedar como:

$$\frac{1}{D_{A-m}} = \frac{\chi_B^{\circ}}{\frac{1}{2} D_{AB}} + \frac{\chi_C^{\circ}}{\frac{1}{2} D_{Ac}}$$
(3.10)

- -1

donde

$$\overline{\Phi} = \begin{bmatrix} 1 + \frac{\varepsilon}{\frac{\chi_{\theta}}{D_{AB}} + \frac{\chi_{c}^{\circ}}{D_{Ac}}} \end{bmatrix}^{T}$$
(3.11)

y

$$E' = -C'(x_B^{\circ})(x_C^{\circ})$$
 (3.12)

Comparando la ecuación (3.10) con la ecuación (2.38) de Wilke, se puede ver como \oint viene a ser un coeficiente de corrección de los coeficientes de difusión binarios para la ecuación del coeficiente de difusión efectivo de A en la mezcla para sistemas mult<u>i</u> componentes.

PROPOSICION DE UNA ECUACION PARA EL CALCULO DE EL FACTOR DE DES VIACION. E

Una ecuación para el factor de desviación de la ecuación de wi<u>l</u> ke (E`) puede ser obtenido de una forma aproximada, haciendo las siguientes consideraciones.

Cuando se tiene un sistema de difusión de A en B y C estancados, al irse difundiéndo las moléculas de A a través de la capa, en la dirección de Z_0 a Z_1 , las moléculas de A cnocaran con las moléc<u>u</u> las de la capa estancada provocando una pequeña difusión de Z_0 a

 Z_1 , que a su vez origina una concentración mayor de B y C en Z_1 , y al existir este gradiente de concentración provocará una dif<u>u</u> sión de B y C en el sentido contrario, (de $Z_1 \ a \ Z_0$): como estos flujos de difusión son muy pequeños se puede suponer que el flujo de difusión de las moléculas de la capa B y C de $Z_0 \ a \ Z_1$, debidas a el choque de las moléculas de A con la capa, es igual a el flujo de difusión de las moléculas de la capa B y C de $Z_1 \ a \ Z_0$ debidas a el gradiente de concentración provocado, y por lo tanto N_B y N_C serán siempre cero, y además los perfiles de concentracio. ción serán siempre los mismos que los considerados en un sistema donde se difunde A en una capa de B y C totalmente "estática", pero en cambio las pequeñas perturbaciones en la capa debida a estos choques haran que las moléculas de A tengan que recorrer un camino más difícil, por lo que la desviación E que viene a ser una resistencia a la difusión de A en la mezcla, va a depender en gran medida de:

I El número de choques o colisiones de A con A, de A con las moléculas de la capa B y C, y de los choques entre B y C. Así, – cuando χ_{A_0} es pequeño (y por lo tanto $\Delta \chi_{A_0}$) el número ae colisio nes es menor y E' también lo será, y cuando χ_{A_0} es más grande, – el número de colisiones es mayor y E' también será más grande, – por lo tanto puede considerarse a E' como directamente propor-cional a el gradiente de concentración de A, o sea $\Delta \chi_A$,

E' ~ DXA

2ª Además, el número de colisiones y por lo tanto también \mathcal{E}' va a depender de las áreas transversales que presentan las molécu las, las cuales pueden ser calculadas a partir de los diámetros de colisión \mathcal{G} , así la fracción que representan las áreas de las mo léculas de A del total puede obtenerse de forma aproximada como $\underline{\simeq}_{A_0} \, \overline{\mathcal{G}_A^2}$, donde $\overline{\mathbb{G}^2} = V_3 (\, \overline{\mathcal{G}_A^2 + \mathcal{G}_B^2 + \mathcal{G}_c^2})$ y por lo tanto

$$\varepsilon' \propto \frac{x_{A_0} G_A^2}{\overline{G^2}}$$

3ª Como el impulso alcanzado por las moléculas ae la capa B y C, en las colisiones va a depender en cierta forma de los pesos mol<u>e</u> culares de los gases del sistema y de la proporción en que se en cuentre el del componente A, esta puede encontrarse de una forma aproximada como $\propto_{A_0} M_A / \overline{M}$ considerando $\overline{M} = Y_3 (M_A + M_B + M_C)$, por lo tanto

$$\varepsilon' \propto \frac{x_{A_o} M_A}{\overline{M}}$$

42 E' va a ser proporcional a las resistencias presentadas a el flujo de A, por el componente B y por el componente C, -

o sea

$$\left(\frac{\chi_{\tilde{B}}^{\circ}}{\mathcal{D}_{AB}}\right)$$
 4 $\left(\frac{\chi_{c}^{\circ}}{\mathcal{D}_{AC}}\right)$

y por lo tanto

$$\mathcal{E}' \propto \left(\frac{\chi_{B}^{c}}{\mathcal{D}_{AB}}\right) \left(\frac{\chi_{c}^{c}}{\mathcal{D}_{Ac}}\right)$$

5º Para sistemas en los que las D_{ij} son todas iguales, E'debe ser cero, ya que $D_{i-m} = D_{ij}$ por lo que se puede considerar a E' proporcional a ($D_{AB} - D_{AC}$). Para $D_{AB} > D_{AC}$ ya que E'es positivo, por lo tanto

$$E' \propto (D_{AB} - D_{AL})$$

Así se puede llegar a la siguiente relación

$$E' \propto \Delta x_A \left(\frac{\chi_{A_0} G_A^2}{G^2} \right) \left(\frac{\chi_{A_0} M_A}{M} \right) \left(\mathcal{D}_{AB} - \mathcal{D}_{Ac} \right) \left(\frac{\chi_B^2}{\mathcal{D}_{AB}} \right) \left(\frac{\chi_C^2}{\mathcal{D}_{Ac}} \right)$$

o introduciendo una constante de proporcionalidad aproximadamente igual a I, se llega a la siguiente ecuación

$$\mathcal{E}' = -\Delta \chi_{A} \left(\frac{\chi_{A_{o}} G_{A}^{2}}{\overline{G}^{2}} \right) \left(\frac{\chi_{A_{o}} M_{A}}{\overline{M}} \right) \left(\frac{1}{\mathcal{D}_{AB}} - \frac{1}{\mathcal{D}_{Ac}} \right) \chi_{B}^{\circ} \chi_{C}^{\circ}$$
(3.13)

donde

$$\Delta x_A = x_{Ao} - x_{Ai}$$

$$\overline{M} = \frac{1}{3} (M_A + M_B + M_c)$$

$$\overline{\sigma^2} = \frac{1}{3} (\sigma_A^2 + \sigma_B^2 + \sigma_c^2)$$

$$\Psi \quad D_{AB} > D_{Ac}$$

y de la ecuación de ϵ (de ec.3.12) comparada con la ecuación – (3.13) se obtiene para c

$$C = \Delta \propto_{A} \left(\frac{\chi_{A_{o}} G_{A}^{2}}{\overline{C^{2}}} \right) \left(\frac{\chi_{A_{o}} M_{A}}{\overline{M}} \right) \left(\frac{1}{D_{AB}} - \frac{1}{D_{Ac}} \right)$$
(3.14)

Utilizando la ecuación (3.14) se puede calcular C y compararlo con el obtenido a partir de la ecuación ajustada con los datos e<u>x</u> perimentales. Así, para cada sistema se tiene

G =	3.681	.	(Nitrógeno)
G =	3.996	R	(Dióxido de carbono)
c =	5.270	Â	(Benceno)
G =	5.485	R	(Acetona)
C =	4.455	R	(Etanol)

TABLA DE COMPARACION DEL VALOR CALCULADO DE \mathbf{c} , A PARTIR DE LA ECUACION PROPUESTA (ec. 3.14), CON EL OBTENIDO A PARTIR DE D<u>A</u> TOS EXPERIMENTALES.

SISTEMA	C' [509/m ²] (obtenido ae la curva ajustada a partir ae aa tos experiment <u>a</u> les)	C' [seg.m] (obteniao por la ecuación propues ta ec. (3.14))
BENCENC - N - CUS	- 2.017968	- 1.921000
ACETONA - N2 - CC2	- 1.375908	- 1.2920027
ETANUL - N2 - CO2	- 0.298388	- 0 . 384946I

CALCULO DE LOS COEFICIENTES DE DIFUSION MULTICOMPONENTE D_{ij} Y DEL FLUJO DE DIFUSION N_A A PARTIR DE LA ECUACION DE CURTISS -HIRSCHFELDER.

Los coeficientes de difusión multicomponente Dij de Curtiss-Hirschfelder para un sistema de tres componentes, esta dado por la ecuación (73), donde puede observarse como son una función de los coeficientes de difusión binarios \mathcal{D}_{AB} , \mathcal{D}_{AC} , \mathcal{D}_{BC} : de los pesos moleculares M_B , M_C ; y de las concentraciones χ_A , χ_B y χ_C , las cuales varian a lo largo de la capa de gases donde se lleva a cabo la difusión, por lo que es necesario conocer los per files de la concentración.

Los perfiles de concentración para un sistema de difusión de A a través de B y C estancados, están dados por las ecuaciones -(2.15) y (2.16):

$$\chi_{B} = \chi_{B_{o}} \left(\frac{\chi_{B\delta}}{\chi_{Bo}} \right)^{5}$$
$$\chi_{C} = \chi_{C_{o}} \left(\frac{\chi_{C\delta}}{\chi_{Co}} \right)^{5}$$

aonde X_{B_δ} y X_{C_δ} son las concentraciones en la parte superior ae la celda, por lo que

$$\chi_{B\delta} = \chi_{BI} = \chi_{B}^{\circ}$$
$$\chi_{C\delta} = \chi_{CI} = \chi_{C}^{\circ}$$

siendo conocidas. Las concentraciones $\chi_{B,o}$ y $\chi_{C,o}$ son las conce<u>n</u> traciones en el punto cero, o sea en la interfase líquido-gas, las cuales pueden ser calculadas con las ecuaciones (2.19) y (2.20)

$$x_{B_o} = x_B^o (1 - x_{A_o})$$
$$x_{C_o} = x_C^o (1 - x_{A_o})$$

donde X_{A_0} es la concentracion del componente A en la interfase y se puede calcular por la ecuación

$$x_{A_0} = \frac{P_{A(T)}}{P}$$

5 es la altura reducida en función del espesor de la capa de d<u>i</u> fusión 6 y la altura Z

$$g = \frac{z - z_0}{z_1 - z_0} = \frac{z}{6}$$

por lo que ξ va de cero para Z=0, a I para $Z=\xi$. Los coeficientes de difusión Dij serán (ec. 73):

$$D_{AB} = \mathcal{D}_{AB} \left\{ 1 + \frac{\chi_{c} \left[\left(M_{c} M_{B} \right) \mathcal{D}_{Ac} - \mathcal{D}_{AB} \right]}{\chi_{A} \mathcal{D}_{Bc} + \chi_{B} \mathcal{D}_{Ac} + \chi_{c} \mathcal{D}_{AB}} \right\}$$
$$D_{Ac} = \mathcal{D}_{Ac} \left\{ 1 + \frac{\chi_{B} \left[\left(M_{B} M_{c} \right) \mathcal{D}_{AB} - \mathcal{D}_{Ac} \right]}{\chi_{A} \mathcal{D}_{Bc} + \chi_{B} \mathcal{D}_{Ac} + \chi_{c} \mathcal{D}_{AB}} \right\}$$

Para el sistema BENCENO – $N_2 - CO_2$; donde el componente A es – el Benceno, el componente B el N_2 y el componente C el CO_2 ; ten<u>e</u> mos los siguientes datos:

 $T = 60^{\circ}C$ P = 596.34 mm Hg $M_B = 28.014 \text{ g/g.mol}$ $M_c = 44.0098 \text{ g/g.mol}$ $D_{AB} = 0.17291 \text{ cm}^2/\text{seg} \quad (\text{de los datos experimentales})$ $D_{AC} = 0.11405 \text{ cm}^2/\text{seg} \quad (\text{de los datos experimentales})$ $D_{BC} = 0.263 \text{ cm}^2/\text{seg} \quad (\ddagger)$

 (\pm) el coeficiente de difusión binario $N_2 - CO_2$ es publicado como $D_{o}= 0.171 \text{ cm}^2/\text{seg}$ a $P_{o}= I$ atm y $T_{o}= 299^{\circ}K$, en referencia I2, y fue corregido para P y T utilizando la ecuación propuesta en "Tablas Críticas Internacionales" (referencia II), dada como: $D = D_o(P_o/P)(T/T_o)^m$, usando m = I.75 (T y T_o dado en °K).

Así, por ejemplo para la corrida 52, en la que se hace pasar – una carriente de gases, en la parte superior de la celda, con una composición en volumen de 60 % N₂ y 40 % CO_2 , se tiene en la parte superior ($\xi = 1$):

$$\chi_{B_1} = 0.6$$
 y $\chi_{C_1} = 0.4$
 $\chi_{B_s} = 0.6$ y $\chi_{C_s} = 0.4$

y como en este punto $x_{A_1} = x_{A_5} = 0$,

...

$$x_{B}^{\circ} = \frac{x_{B_{\delta}}}{1 - x_{A_{\delta}}} = 0.6$$

 $x_{c}^{\circ} = \frac{x_{cs}}{1 - x_{As}} = 0.4$

Por otra parte en el punto cero, o sea en la interfase líquidogas (5=0)

$$x_{A_{\circ}} = \frac{P_{A(T)}}{P} = 0.6567$$

por lo tanto de la ecuación (2.19) y (2.20)

$$x_{B_o} = x_B^o (1 - x_{A_o}) = 0.20598$$

 $x_{C_o} = x_C^o (1 - x_{A_o}) = 0.13732$

y utilizando las ecuaciones (2.15) y (2.16) se puede calcular los perfiles de concentración a lo largo de toda la capa de difusión, y con estos los coeficientes de difusión D_{AB} y D_{Ac} .

Así para $x_B^\circ = 0.6$ y $x_C^\circ = 0.4$, se tiene

5	XA	XΒ	χ_{c}	DAB	DAC	
0 0.1 0.2 0.3 0.4 0.5 0.6 0.7 0.8 0.9 1	0.65670 0.61796 0.57485 0.52688 0.47350 0.41408 0.34797 0.27440 0.19252 0.10140 0	0.20598 0.22922 0.25509 0.28387 0.31590 0.35155 0.39122 0.43536 0.48449 0.53916 0.6	0.13732 0.15282 0.17006 0.18925 0.21060 0.23437 0.26081 0.29024 0.32299 0.35944 0.4	0.173586 0.173680 0.173789 0.173917 0.174069 0.174250 0.174470 0.174470 0.174738 0.175073 0.175500 0.176058	0.113624 0.113565 0.113496 0.113416 0.113206 0.113206 0.113068 0.112899 0.112688 0.112419 0.112068	

Estos mismos datos se presentan en las gráficas siguientes:

PERFILES DE CONCENTRACION PARA EL SISTEMA: BENCENO(A) - $N_2(B)$ - $CO_2(C)$. CON $\chi_B^\circ = 0.6$ ($T = 60 \ ^\circ C$, P = 596.34 mm Hg).





COEFICIENTES DE DIFUSION $D_{AB} Y D_{AC}$, MULTICOMPONENTES DE CURTISS-HIRSCHFELDER PARA EL SISTEMA BENCENO(A) - $N_2(B) - CO_2(C)$. CON $x_B^a = 0.6$ (T = 60°C, P = 596.34 mm Hg).

COEFICIENTE DE DIFUSION MULTICOMPONENTE D_{AB} DE CURTISS-HIRSC<u>H</u> FELDER DEL SISTEMA BENCENO(A) - $N_2(B) - CO_2(C)$, CON $\propto_B^\circ = 0.6$ (T=60°C, P=596.34 mm Hg).



COEFICIENTES DE DIFUSION MULTICOMPONENTE D_{AB} DE CURTISS-HIRSCH FELDER DEL SISTEMA BENCENO(A) - $N_2(B) - CO_2(C)$. (T = 60 °C, P = 596.34 mm Hg).



En las gráficas se observa como varían los D_{ij} conforme varía la concentración a lo largo de la trayectoria de la difusión, por lo que los coeficientes de difusión multicomponente D_{ij} son una función de la concentración y por lo tanto de la posición en la trayectoria de la difusión.

Para este mismo sistema el coeficiente de difusión efectivo – \mathcal{D}_{A-m} propuesto por wilke para la ecuación de flujo de Stefan-Maxwell es: (de ecuación (2.37))

$$\frac{1-\chi_A}{D_{A-m}} = \frac{\chi_B}{D_{AB}} + \frac{\chi_C}{D_{AC}}$$

o sea (de ecuación (2.38))

$$\mathcal{D}_{A-m} = \frac{1}{\frac{\chi_{B}/(1-\chi_{A})}{\mathcal{D}_{AB}} + \frac{\chi_{c}/(1-\chi_{A})}{\mathcal{D}_{Ac}}} = \frac{1}{\frac{\chi_{B}^{\circ}}{\mathcal{D}_{AB}} + \frac{\chi_{c}^{\circ}}{\mathcal{D}_{Ac}}}$$

y como \mathbf{x}_{B}° y \mathbf{x}_{C}° al igual que \mathbf{D}_{AB} y \mathbf{D}_{AC} , son constantes, \mathbf{D}_{A} -m también lo será y esté no dependera de la posición en la trayectoria de la difusión. Así para $\mathbf{x}_{B}^{\circ} = \mathbf{0.6}$ y $\mathbf{x}_{C}^{\circ} = \mathbf{0.4}$

$$\mathcal{D}_{A-m} = \frac{1}{\frac{0.6}{0.17291} + \frac{0.4}{0.11405}} = 0.14332 \text{ cm}^2/\text{seg}$$

Los coeficientes de difusión multicomponentes D_{ij} de las ecua ciones de Curtiss-Hirschfelder, son diferentes ae los coeficientes de difusión multicomponentes establecidos en las ecuaciones de Ste fan-Maxwell, por lo que no se pueden comparar, pero en cambio si se pueden comparar los flujos de aifusión N_A obtenidos a partir de estas ecuaciones.

El flujo de difusión molar N_A , en un sistema de difusión de A en B y C estancados, en función de los coeficientes de difusión multicomponentes D_{ij} , se puede calcular con la ecuación (2.36) que al usar una altura reducida ξ , se obtiene la siguiente ecua ción:

$$\frac{N_{A}\delta}{c} \int_{0}^{1} d\xi = \int_{x_{B_{o}}}^{x_{B}\delta} \frac{M_{B} D_{AB}}{M - x_{A} M_{A}} dx_{B} + \int_{x_{C_{o}}}^{x_{C}\delta} \frac{M_{c} D_{AC}}{M - x_{A} M_{A}} dx_{C}$$

donde el primer término del segundo miembro de la ecuación es la contribución del flujo de difusión de A debido a B, $(N_A\delta/c)_B$; y el segundo término la contribución debida a C ; o sea

$$\frac{N_{A}\delta}{c} = \left(\frac{N_{A}\delta}{c}\right)_{B} + \left(\frac{N_{A}\delta}{c}\right)_{C}$$

como D_{AB} y D_{AC} varia en una forma compleja con la concentración de x_A , x_B y x_c , la integración de esta ecuación puede obtene<u>r</u> se por un método aproximado ya sea gráfico o numérico.

Si graficamos $M_B D_{AB}/(M - x_A M_A)$ contra x_B , el área bajo esta curva desae x_{Bo} hasta x_{BS} nos dará $(N_A \delta/c)_B$; y ae igual forma graficando $M_c D_A c/(M - x_A M_A)$ contra x_c , el área bajo esta curva desde x_{c_o} hasta x_{c_δ} nos dará $(N_A \delta/c)_c$.

De igual forma puede ser obtenido por un método de integración numérico aproximado, tal como:

 $\int_{1}^{n} Y dX \cong \frac{Y_{1} + Y_{2}}{2} (X_{2} - X_{1}) + \frac{Y_{2} + Y_{3}}{2} (X_{3} - X_{2}) + \dots + \frac{Y_{n-1} + Y_{n}}{2} (X_{n} - X_{n-1})$ $= \sum \overline{Y} \Delta X$

8	XA	ΥB	xc	MB DAB M-XAMA	Mc DAC M-XAMA	
0	0.65670	0.20598	0.13732	0.411625	0.423284	
0.1	0.61796	0.22922	0.15282	0.370084	0.380162	
0.2	0.57485	0.25509	0.17006	0.332768	0.341408	
0.3	0.52688	0.28387	0.18925	0.299248	0.306576	
0.4	0.47350	0.31590	0.21060	0.269144	0.275260	
0.5	0.41408	0.35155	0.23437	0.242100	0.247096	
0.6	0.34797	0.39122	0.26081	0.217829	0.221773	
0.7	0.27440	0.43536	0.29024	0.196043	0.198989	
0.8	0.19252	0.48449	0.32299	0.176502	0.178477	
0.9	0.10140	0.53916	0.35944	0.158991	0.159996	
1	0	0.6	0.4	0.143323	0.143323	

y la integración numérica aproximada nos da:

$$\frac{N_A\delta}{c} = \left(\frac{N_A\delta}{c}\right)_B + \left(\frac{N_A\delta}{c}\right)_C = 9.126079 \times 10^{-2} + 6.197429 \times 10^{-2}$$
$$= 0.15323508 \quad cm^2/seg$$

Por otra parte también puede obtenerse el flujo de difusión N_A a partir de la ecuación de Stefan-Maxwell utilizando el coeficien te de difusión efectivo \mathcal{D}_{A-m} de Wilke, dada por la ecuación (2.39) y utilizando una altura reducida 5 se obtiene la siguien te ecuación:

$$\frac{N_{A}S}{c} = \mathcal{D}_{A-m} \ln \left| \frac{1-x_{A_{i}}}{1-x_{A_{o}}} \right| = \frac{1}{\frac{x_{B}^{\circ}}{\mathcal{D}_{AB}} + \frac{x_{c}^{\circ}}{\mathcal{D}_{AC}}} \ln \left| \frac{1-x_{A_{i}}}{1-x_{A_{o}}} \right|$$

y para este sistema con $\chi^{\circ}_{B} = 0.6$, $\chi^{\circ}_{C} = 0.4$ se tiene

$$\frac{N_{A}\delta}{c} = \frac{1}{\frac{0.6}{0.17291} + \frac{0.4}{0.11405}} \ln \left| \frac{1-0}{1-0.6567} \right| = 0.15323387 \text{ cm}^{2}\text{seg}$$

la cual da valores iguales, ya que la ecuación de Curtiss-Hirschfelder es equivalente a la ecuación de flujo de Stefan-Maxwell; por lo que la desviación que puaiera obtenerse, respecto a los da tos experimentales, al usarse la ecuación de Curtiss-Hirschfelder con los Dij, es igual a la desviación presentada al usarse la ecuación de Stefan-Maxwell con el coeficiente de aifusión \mathcal{D}_{A-m} de wilke.

Un valor para el flujo ae aifusión N_A , y el coejiciente de di fusión multicomponente Dij que se apegue más a los datos experimen tales, puede obtenerse utilizando en las ecuaciones de Dij, los coeficientes de aifusión pinarios Dij corregidos por $\frac{1}{4}$. Donde $\frac{1}{4}$ esta dado por las ecuaciones (3.II) y (3.12), utilizando el valor de **c**'obtenido de los aatos experimentales o **c**'calculado de la ecua ción (3.14).

Así, para el sistema Benceno – $N_2 - CO_2$, el valor de la –

constante c de la ecuación de correlación calculados a partir de los datos experimentales es

y para

 $x_{B}^{\circ} = 0.6$, $x_{c}^{\circ} = 0.4$

$$\mathcal{E}' = -c'(x_{B}^{\circ})(x_{c}^{\circ}) = 0.48431232$$
 seg/cm²

у

$$\oint = \left[1 + \frac{\varepsilon'}{\frac{\chi_{B}^{\circ}}{D_{AB}} + \frac{\chi_{C}^{\circ}}{D_{AC}}} \right] = 0.93509234$$

y sustituyendo $\{ D_{ij} en vez de D_{ij} en la ecuación de D_{ij},$ se obtiene

$$D_{AB} = \oint \mathcal{D}_{AB} \left\{ 1 + \frac{\chi_c \left[\left(\frac{M_c}{M_B} \right) \mathcal{D}_{Ac} - \mathcal{D}_{AB} \right]}{\chi_A \mathcal{D}_{Bc} + \chi_B \mathcal{D}_{Ac} + \chi_c \mathcal{D}_{AB}} \right\}$$

o sea D_{AB} corregido es igual a $\oint (D_{AB} (teórico))$, de igual forma para D_{AC} ; y al ser sustituídos en la ecuación de flujo se tiene

$$\frac{N_{A}\delta}{c} = \int_{x_{B_{o}}}^{x_{B_{\delta}}} \left[\frac{M_{B} \notin D_{AB}}{M - x_{A}M_{A}} \right] dx_{B} + \int_{x_{C_{o}}}^{x_{C_{\delta}}} \left[\frac{M_{c} \notin D_{Ac}}{M - x_{A}M_{A}} \right] dx_{c}$$

obteniéndose

$$\frac{N_{A}\delta}{c} = 0.14328782 \ cm^{2}/seg$$

de igual forma puede calcularse utilizando ∳ con C'obteni do de la ecuación (3.14)

$$C' = -1.921$$
 seg/cm²

y para

 $\chi_{B}^{\circ} = 0.6$, $\chi_{c}^{\circ} = 0.4$ $\epsilon' = -c'(\chi_{e}^{\circ})(\chi_{c}^{\circ}) = 0.46104$ seg/cm²

у

· ↓ = 0.93801798

y finalmente

$$\frac{N_{AS}}{c} = 0.14373726$$
 cm² seg

Con el coeficiente ae aifusión de Stepnen A. shain se tiene:

$$\frac{N_A \delta}{c} = \frac{\left[(1 - x_A) \right]_{lm}}{\left[\frac{x_B}{D_{AB}} + \frac{x_c}{D_{Ac}} \right]_{lm}} \ln \left| \frac{1 - x_{A_1}}{1 - x_{A_0}} \right| = D_{A-m} \ln \left| \frac{1 - x_{A_1}}{1 - x_{A_0}} \right|$$
$$= 0.15323387 \quad cm^2/seg$$

Con el coeficiente de difusión de Hougen-Hatson.

 $\frac{N_A S}{c} = \frac{\overline{x}_B D_{AB} + \overline{x}_c D_{Ac}}{1 - \overline{x}_A} \ln \left| \frac{1 - x_{A_1}}{1 - x_{A_0}} \right| = \overline{D}_{A-m} \ln \left| \frac{1 - x_{A_1}}{1 - x_{A_0}} \right|$ $= 0.15969474 \quad cm^2/seg$

y con el coeficiente ae difusión Experimental \mathfrak{D}_{A-m} para $\mathbf{x}_{c}^{*} = 0.4$ (corrida 52)

$$\frac{N_{A}S}{c} = D_{A-m} \ln \left| \frac{1-x_{A_{1}}}{1-x_{A_{0}}} \right| = 0.1912241 \text{ cm}^{2}/\text{seg}$$
A continuación se presentan estos datos en una tabla:

TABLA DE COMPARACION DE NAS/C CALCULADOS FOR LOS DIFERENTES METODOS, CON EL OBTENIDO DE DA-M EXPERIMENTAL. SISTEMA: BENCENO - N₂ - CO₂ ($\mathbf{x}_{B}^{*} = 0.6$, $\mathbf{x}_{c}^{*} = 0.4$, $\mathbf{T} = 60 \ ^{\circ}$ C, P = 596.34 mm Hg).

METODO	$N_{A}\delta/c$ $[cm^2/seg]$	% Error
EXPERIMENTAL (corrida 52)	0.141224	
CURRELACION (+)	0.143288	+ I.46
CORRELACION (++)	0.143737	+ 1.78
CURTISS-HIRSCHFELDER	0.153235	+ 8.50
WILKE	0.153234	+ 8.50
STEPHEN A. SHAIN	0.153234	+ 8.50
Hougen -watson	0.159695	+ 13.08

- (≠) corrigiendo los Dij con ∮, utilizando. C'a partir de los datos experimentales
- (+ +) corrigiendo los Dijcon 1, utilizando c'calculado a par tir de la ecuación (3.14)

V.- CUMENTARIUS Y CUNCLUSIONES.

COMENTARIOS.

Después de buscar en la literatura substancias que tuvieran co<u>e</u> ficientes de difusión granaes para ser más facilmente observables, así como ver que tipos de gases se podrían utilizar, sin que se presentara reacción química entre ellos, y fueran accesibles en cuanto al fácil manejo y costos bajos, se seleccionó como substa<u>n</u> cias: Acetona, Benceno y Etanol para difundirse en una mezcla de gases: Nitrógeno-Dióxido de Carbono.

Trabajando con la celda se observó que a tiempos relativamente cortos las lecturas de nivel del líquido eran muy pequeñas pudién dose tener mas error en los valores tomados, por lo que se escogio un tiempo de duración de cada corrida de aproximadamente dos horas, tomándose lecturas a diferentes tiempos sobre una misma corrida, seleccionándose así: I h, I h y I5 min, I h y 30 min, I n y 40 min, I h y 45 min, I h y 50 min, I h y 55 min y 2 h; obtenién dose los coeficientes de difusión a estos tiempos y después hacien ao un promedio con el fin de minimizar el error posible de la lec tura de datos.

La celda de difusión fue probada inicialmente con el sistema bi nario Etanol-Aire, utilizando una bomba ae vacío para proporcionar la corriente de aire. Así se obtuvieron coeficientes de difusión a diferentes temperaturas, los cuales se corrigieron por presión y temperatura y se compararon con el publicado en la referencia IO, como se muestra en la tabla siguiente:

SISTEMA ETANCL-AIRE

corrida	t(°C)	P(mm. Hg)	D(cm ² /seg)	Do(cm ² /seg)	Do(cm ² /seg)	%Error
8	40	586	0.1787	0.1248	0.132	5.45
9	45	586	0.1846	0.1249		5.38
5	50	586	0.1852	0.1214		8.03
6	55	586	0.1985	0.1262		4.39

% Error = $[(D_0 - U_0^*)/D_0^*]$ ·100

 D_0^* coeficiente de difusión publicado en referencia IO a $T_0 = 298 \ ^\circ K \ y \ P_0 = I \ atm$.

Do coeficientes de difusión corregidos por $D_o = D(P/P_o)(T_o/T)^m$ a $T_o = 298 \, ^{\circ}K \, y \, Po = I \, atm , con m=2 (referencia II).$

Como puede observarse los valores obtenidos son aceptables.

La velocidad mínima de la corriente de gases que se hace pasar transversalmente al tubo capilar, debe ser tal que sea capaz de arrastrar a todas las moléculas del gas que se difunde a través de la capa que han logrado llegar nasta la parte superior de la celda, y la velocidad máxima debe ser tal que no llegue a provocar pertu<u>r</u> baciones sobre la capa estancada de gases que se encuentra en el tubo capilar; por lo que para poder seleccionar la velocidad de flujo de operación de los gases en la celda se probo con un sist<u>e</u> ma Acetona-Aire a una temperatura fija y variando la velocidad de flujo de los gases de 15.7 a 39.3 cm³/seg no obteniendo una significante variación en los coeficientes de difusión, por lo que se fijo como velocidad de flujo de operación 23.6 cm³/seg danac como resultado una presión manométrica del sistema de IO.34 mm Hg (140 mm H₂O).

SISTEMA	ACETCINA-AIRE

gasto(cm ³ /seg)	corrida	Т(°К)	P(mm Hg)	D (cm²/seg)
15.73 23.6 31.46 39.33	10 11 12 13	299.16 299.16 299.16 299.16 299.16	586 586 586 586	0.1308 0.1324 0.1321 0.1313

Conforme se van consumiendo los gases la presión interna del ci lindro disminuye, y por lo tanto la velocidad de flujo y la pre sión manométrica; en base a esto se fijo un rango de operación en tre 135 y 145 mm H_2O de presión manométrica, observándose – como después de aproximadamente 5 minutos de haberse fijado a 145 mm H_2O esta bajaba a 135 mm H_2O , por lo que se tenía que abrir un poco más la llave reguladora de la corriente del gas para vo<u>l</u> ver a establecer los 145 mm H_2O de presión manométrica.

Los sistemas ternarios utilizados fueron:

Etanol - $N_2 - CO_2$ Acetona - $N_2 - CO_2$ Benceno- $N_2 - CO_2$

Materiales:

		Dreadenaid	p.e.(°C)	р.е.(°С) (586 ттна)
Substancias	Caracteristicas	Procedencia	(700 mara19)	()00
Etanol	absoluto 99.8% Grado Reactivo	Merk- México,S.A.	78.4°C	72.32°C
Acetona	Grado Reactivo	Merk- México,S.A.	56 . 5-C	49.5 -C
Benceno	Reactivo Analítico	J.T.Backer	80.I°C	71.8I°C
N ₂	risiolóyico	INFRA del Centro,S.A.		1.1
CU2	Licuado	INFRA		
20%112-80%002		1NFRA		1. 19 . I
40%1V2-60%CO2		INFRA		
60%N2-40%CO2		INFRA		
80%N -20%CU 2		INFRA		
Aire	secado con CaCl ₂	Atmosférico		

La temperatura de operación fue fijada cercana a la temperatura ra de ebullición de los líquidos usados, con el fin de obtener diferencias grandes del nivel del líquido, en tiempos relativamente cortos, tomándose una temperatura de 60 °C para el sistema: Etanol – N_2 – CO_2 y también para Benceno – N_2 – CO_2 y de 40 °C para Acetona – N_2 – CO_2 . No se fijo una temperatura más alta ya que se empiezan a formar burbujas impidiendo nacer lecturas de m<u>e</u> dición del nivel del líquido.

En lo que respecta a los coeficientes de difusión binarios uti lizando como suministro de la corriente gaseosa cilindros, se pue aen comparar el coeficiente de difusión del sistema Benceno-Dióxi-= 0.113, con do de Carbono obtenido por este método D_{Benceno-}CO, el obtenido experimentalmente por otro método publicado en referen cia II; siendo su valor $D_{Benceno-CO_2} = 0.100$ (corregido para --- $T = 60 \, ^{\circ}C$, $P = 596.34 \, \text{mm Hg}$. Observándose que el obtenido por es te método es un I2.9 % más alto; pudiéndose deber a las pequeñas perturbaciones que puede provocar el decaimiento de la presión del sistema, pero afectando de igual forma a todos los cálculos de los coeficientes por lo que generalmente se obtienen un poco más eleva dos.

CUNCLUSIONES.

En términos generales se puede decir que la técnica usada para obtener coeficientes de difusión ternarios en una celda de Arnold es aceptable, pudiendo comparar los coeficientes de difusión constantes propuestos por Wilke, Hougen-Watson y Stephen A. Shain, con los obtenidos experimentalmente, finalidad de este trabajo de t<u>e</u> sis.

Del análisis hecho en el capítulo IV al comparar los coeficientes de difusión teóricos con los experimentales, así como de las gráficas obtenidas para cada sistema (gráficas I, 2 y 3), se pue-den sacar las siguientes conclusiones.

El sistema que presenta menos variación entre los coeficientes de difusión teóricos y los experimentales, es el sistema Etanol – $-N_2 - CO_2$.

La ecuación teórica para el coeficiente de difusión promedio – que presenta más desviación del valor experimental es la ecuación propuesta por Hougen-Watson basada en simples relaciones aditivas sobre una base de fracción mol, siendo la que lleva a mayor error en el cálculo de los coeficientes de aifusión ternarios.

El coeficiente efectivo \mathfrak{D}_{i-m} para sistemas multicomponentes dado por Wilke, para el componente i respecto a los n - I componentes restantes; así como el obtenido de la ecuación de Stephen A Shain, se acercaron más a los coeficientes de difusión experimenta les; lo que justifica la validez de estas dos ecuaciones de coeficientes de difusión multicomponentes a partir de los coeficientes de difusión binarios, para ser usado cuando no se tengan datos experimentales.

Respecto a la ecuación de correlación obtenida, se observó que puede ser aceptada una ecuación parabólica, pudiéndose establecer esta ecuación en función de los coeficientes de difusión binarios $\mathcal{D}_{AB} y \ \mathcal{D}_{AC}$, las concentraciones, $x_B^* y \ x_c^*$, y una constante c para cada sistema, como se demostró en el capítulo IV ecuación (3.8), pudiendose además relacionar la constante c de alguna manera con las propiedades físicas de las componentes del sistema, así como de las concentraciones $x_{A_B}, x_B^* y \ x_c^*$, y sobre todo del gradiente de concentración del componente A que es el que difunde a través de la capa, ecuación (3.14).

En los sistemas experimentados se utilizaron gradientes de co<u>n</u> centración del componente A grandes, observándose que la ecuación de Wilke, presenta desviación de los datos experimentales obten<u>i</u> dos, por lo que se puede concluir que:

Para sistemas donde un gas A se difunde en una capa estancada B, y C. La ecuación de Wilke presenta una desviación cuando los gr<u>a</u> dientes de difusión son grandes.

BIBLIOGRAFIA:

- R. B. Bird, W. E. Stewart, and E. N. Lightfoot "Transport Phenomena" Wiley, New York (1960)
- 2) O. A. Hougen and K. M. Watson "Chemical Process Principles" part three Kinetics and Catalysis. Wiley, New York (1947)
- 3) J. R. Welty, C. E. Wicks and R. E. Wilson "Fundamentals of Momentum, Heat and Mass Transfer" Wiley, New York (1969)
- J. O. Hirschfelder, C. F. Curtiss and R. B. Bird
 "Molecular Theory of Gases and Liquids"
 Wiley, New York (1954)
- 5) R. Byron Bird
 "Theory of Diffusion"
 "Advances in Chemical Engineering" vol. I pag. I56
 Academic press inc., New York (1956)
- 6) C. R. Wilke
 "Diffusional Properties of Multicomponent Gases"
 Chem. Eng. Progress, 46(2): 95(1950).
- 7) C. F. Curtiss and J. O. Hirschfelder.
 "Transport Properties of Multicomponent Gas Mixtures"
 J. Cnemical Physics, 17(6): 550(1949)
- 8) Stephen A. Shain
 "A Note on Multicomponent Diffusion"
 A. I. Ch. E. Journal, 7(I): 17(1961).
- 9) Hsien-Wen Hsu and R. B. Bird.
 "Multicomponent Diffusion Problems"
 A. I. Ch. Journal, 6(3): 516(1960).

- IO) R. C. Reid and T. K. Sherwood "The Properties Of Gases and Liquids" McGraw-Hill, New York (1958)
- II) "International Critical Tables" volumen 5, página 62.
- I2) R. E. Walker, N. deHass and A. A. Westenberg "Measurements of Multicomponent Diffusion Coefficients for the CO_2 - He - N_2 System Using the Point Source Technique" J. Chem. Phys., 32(5): I3I4(1960)
- 13) M. J. Weiss and R. Dubisch "Higher Algebra for the Undergraduate" Wiley, New York (1962)
- I4) Erwin Kreyszig
 "Introductory Mathematical Statistics"
 Wiley, New York (1970)

Impreso en los talleres de EDITORIAL QUETZALCOATL, S.A. Paseo de la Facultades No. 37. Tels: 548-61-80 y 548-58-56 México 20, D.F.