

Universidad Nacional Autónoma de México

FACULTAD DE QUIMICA

CINETICA DE LA CORROSION DE UNA ALEACION 77%Zn, 22%AI Y 1%Cu en agua de mar.

TESISQue para obtener el título de:INGENIEROQUIMICOMETALURGICOPrentaJOSELARARUIZ



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 está 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.

NOMENCLATURA

A área

- a actividad; el subíndice indica la especie, y los su--períndices E y S indican junto al electrodo y seno de la disolución, respectivamente;
- a constante de la ecuación de Tafel;
- B pafametro de la isoterma de adsorción;
- b constante de la ecuación de Tafel;
- C concentración; el subíndice indica la especie, y los superíndices E y S indican junto al electrodo y seno de la disolución, respectivamente;
- D coeficiente de difusión;
- E potencial de electrodo;
- E potencial de equilibrio;
- E⁰ potencial estándar;

Ecorr potencial de corrosión;

- F constante de Faraday;
- G Entalpía libre;
- g parametro de interacción de la isoterma;
- H Entalpía;
- I corriente eléctrica;
- I_n corriente parcial anódica de una reacción;
- I corriente parcial catódica de una reacción;

I corriente de canje;

I₁ corriente límite;

I_{corr} corriente de corrosión;

I fuerza iónica;

j densidad de corriente;

U	•
j _a	densidad de corriente parcial anódica de una reacción;
j _c	densidad de corriente parcial catódica de una reacción;
j _o	densidad de corriente de canje;
j _l	densidad de corriente límite;
k	constante de velocidad;
^k ox	constante de velocidad para una reacción electródica de oxidación;
k red	constante de velocidad para una reacción electródica de reducción;
k ^o	constante de velocidad estándar para una reacción electródica;
n	número de cargas transferidas en una reacción;
R	constante de los gases;
S	entropía;
Т	temperatura absoluta;
t	tiempo;
r	radio;
V	velocidad;
Nox	velocidad de una reacción electródica de oxidación por unidad de área;
$\mathcal{V}_{\mathtt{red}}$	velocidad de una reacción electródica de reducción por unidad de área;
x	fracción molar; el subíndice indica la especie, y el superíndice, su situación;
x	distancia desde la superficie del metal; los subíndi- ces 1 y 2 indican hasta los planos de Helmholtz inte <u>r</u> no y externo, respectivamente;

y fracción molar; el subíndice indica la especie, y el superíndice, su situación;

- Z carga de un ión con su signo; el subíndice indica la especie;
- La coeficiente de transferencia anódico;
- \mathcal{L}_{c} coeficiente de transferencia catódico;
- β factor de simetría;
- espesor de una capa; sin subíndice indica capa de di-fusión; con subíndice r, capa de reacción;
- N sobrepotencial;
- recubrimiento;
- θ_e recubrimiento de equilibrio;
- Ø potencial eléctrico interior;
- φ^{M} potencial eléctrico interior de la fase metal;
- $\varphi^{\rm s}$ potencial eléctrico interior de la fase disolución;
- Ø₁ potencial eléctrico del plano de Helmholtz interno;
- Ø₂ potencial eléctrico del plano de Helmholtz externo;

INDICE

INTRODUCCION	3
CAPITULO I. GENERALIDADES DEL TEMA	
I. Transferencia de Carga en el Electrodo	8
1) Energía Potencial de los Sistemas Electródicos	8
2) Factor de Simetría	9
3) Velocidad de Transferencia de Carga	14
4) Ecuación Cinética	17
5) Parámetros Cinéticos	24
II. Procesos con Varias Etapas	28
1) Reacciones de Electrodo	28
2) Reacción Química Lenta	37
TTL. Procesos de Adsorción	39
1) Isotermas Electroquímicas	39
2) Adsorción de Intermedios en Condiciones Langmuir	43
_,	-
CAPITUIO II. TRABAJO EXPERIMENTAL	
1) Introducción	50
2) Equipo Necesario	50
3) Material y Reactivos	50
4) Electrodos	50
5) Preparación de las Sluciones	51
6) Obtención de Jatos Experimentales	55
CAPITULO III. RESULTADOS EXPERIMENTALES	5 8
CAPITULO IV. DISCUSION DE RESULTADOS	68
CAPITULO V. CONCLUSIONES	76
BIBLTOGRAFIA	78

.

APENDICE A

Cálculo de los parámetros cinéticos de corrosión a partir de una secuencia de puntos de polarización	79
ATENDICE B	
Nuevo procediminito para determinar los parámetros de corrosión	83
AFENDICE C	
Listado del Programa VICOR	89
APENDICE D	
Resultados Experimentales en Ausencia de Oxígeno	90

INTRODUCCION

Este estudio pretende contribuir a un mejor conocimien to del Zinalco (aleación Zn-215A1-25Cu), desarrollada en la U.N.A.M., en cuanto a su comportamiento frente a la corro-sión en diferentes medios agresivos. De una manera más General, forma parte de los esfuerzos realizados por la Uni-versidad Nacional Autónoma de México para aminorar la depen dencia del país en lo que al aluminio se refiere, sustitu-yendolo por aleaciones base Zn con contenidos entre 60 y 78 por ciento, ya que México es uno de los primeros producto--res mundiales de este metal.

México no cuenta con minerales bauxíticos; por tanto, la alúmina, como parte del aluminio metálico, es de import<u>a</u> ción. El país consume alrededor de 100 mil toneladas de al<u>u</u> minio anuales en construcción y ornamentos, de los cuales 50% aproximadamente, es obtenido por reducción de la alúmina. Tiene entonces un interés primordial, el producir alúmina a partir de minerales no bauxíticos ó por lo pronto, disminuir el consumo de aluminio metálico, sustituyéndolo por aleaciones con propiedades mecánicas y resistencia a la corrosión, similares a las del aluminio.

Se había pensado, originalmente, sustituir al aluminio por aleaciones base cinc, ya que México es el quinto país productor en el mundo de este metal. Además, por falta de capacidad de reducción del mineral, se recurre aún a la exportación del mismo, afectando así nuestra economía.

Esta nueva aleación contribuirá a sustituir importacio nes en nuestro país, tales, como 40 mil toneladas de produc tos de aluminio, con un valor aproximado de 70 mil millones de pesos, cuando se produzca a escala la nueva aleación lla mada Zinalco (que fue ideada por investigadores del Departa mento de Materiales Metálicos y Cerámicos del Instituto de Investigaciones en Materiales). El Doctor Gabriel Torres, Jefe del mencionado Departamento, informó que el Zinalco es una aleación que pesa el doble que el aluminio, pero que tiene el doble de resistencia: "con él pueden elaborarse piezas de un espesor menor al que requieren las de aluminio". Esta nueva aleación que es producto de 4 años de investigaciones, permitirá dismin<u>u</u> ir la dependencia del país hablando tecnológicamente e in-crementará el consumo interno de cinc, que se exporta a pr<u>e</u> cios muy bajos a Estados Unidos. Para tal caso y efecto la U.N.A.M. firmó un contrato con la Empresa FALMEX S_A, que se encargará de introducirlo al mercado.

Hasta la fecha la producción nacional de cinc se ha frenado por el abaratamiento del metal en el mercado internacional. "Estamos exportando el cinc en bruto, revuelto con otros metales caros como el oro, plata, plomo, bismuto, cadmio, titanio y otros". Sin embargo, con el descubrimien to del Zinalco se logrará alentar la producción de cinc metálico, se consumirán en el país por lo menos 35 mil tonela das extras, con lo que se cubre el total de la producción nacional, que alcanza 153 mil toneladas. Uno de los aspectos más positivos de la investigación es que ya se tiene tecnología propia para aplicar industrialmente esta aleación a la producción de artículos extruidos, que serán introduc<u>i</u> dos al mercado en el campo del aluminio 6063, que es el de mayor consumo en nuestro país.

Se sabe que en 1982, México consumió 200 mil toneladas de aluminio; sin embargo los problemas económicos provocan que el precio del kilogramo del aluminio transformado se disparará a casi mil cien pesos. En el caso del aluminio transformado en piezas para la industria de la construcción, la eléctrica y otras, el consumo interno fue de 40 mil ton<u>e</u> ladas en 1982, con un costo aproximado de 70 millones de d<u>ó</u> lares. Durante el año pasado y el actual la importación de este producto disminuyó en poco más de la mitad.

(4)

Hasta Octubre de 1983 se consumieron 16 mil toneladas y en Enero de 1984 el total de consumo disminuyó a más de la mitad respecto al mismo período de 1082, señaló el Doc-tor Gabriel Torres.

Sobre la nueva aleación, el especialista explica: "Logramos una mutación del cinc que permitirá usarlo en los campos en que el aluminio era el único metal que existía". Por ejemplo, en la producción de artículos de ventanería, línea eléctrica y otros. Nuestro país añadió, no tiene suficiente materia prima; esta se adquiere en el mercado in-ternacional; si pretende transformarla tiene que pagar tecnología y, además, gastar, una gran cantidad de energía eléctrica. Explicó por ejemplo, la planta transformadora de aluminio que hay en el Estado de Veracruz (Aluminio SA), pa ra producir 40 mil toneladas del producto utiliza más energia que una ciudad de dos millones de habitantes. Por otra parte, dijo, la devaluación del peso en 1982 ocasionó que la industria del aluminio en México se desplomará por los problemas de liquidez que tuvo el país para continuar impor tando el metal. Finalmente, anunció que el Departamento de Materiales Metálicos y Cerámicos del I.I.M. de la U.N.A.M. estudia otro proyecto para perfeccionar el Zinalco laminado que por su alta resistencia a la corrosión podría sustituir al acero inoxidable.

En esta tesis se estudia el comportamiento del Zinalco frente a la corrosión en agua de mar artificial, en cuanto a la determinación del mecanismo y cinética de la corrosión. Este estudio está basado en parámetros cinéticos como: Pendiente de Tafel y Orden de Reacción (fundamentalmente). Se hace el análisis de los productos de la disolución anód<u>i</u> ca por Absorción Atómica y Espectroscopía Ultra-Violeta.

(5)

La justificación y utilidad de este estudio es en base a una posible aplicación de la aleación en medios marinos, básicamente, en los campos en los que el aluminio es el ún<u>i</u> co metal que se usa, por ejemplo: artículos de ventanería y línea eléctrica entre otros como ya se había mencionado anteriormente.

El presente trabajo se engloba en la misma línea de los que se están realizando con el Grupo de Corrosión del Departamento de Metalurgia de la Facultad de Química de la U.N.A.M., para caracterizar el comportamiento de esta aleación frente a diferentes medios agresivos.

CAPITULO I. GENERALIDADES DEL TEMA

I. TRANSFERINCIA DE CARGA EN EL LECTRODO

Un proceso de electrodo representa el conjunto de cambios que tienen lugar junto al electrodo durante el paso de corriente. A un potencial determinado, el proceso se desarrolla a una velocidad controlada por una serie de etapas, entre las que está comprendida la propia reacción interfa-cial, conocida como reacción de electrodo. Esta reacción de be incluir por lo menos una etapa en la que la carga pasa a través de la interfase, llamada etapa de transferencia de carga. La cinética de la transferencia de carga en el elec trodo se puede estudiar por los métodos generales de la cinética química, a partir de las superficies de energía po-tencial. Mediante el tratamiento adecuado de las distintas variables que caracterizan los sistemas electródicos, se llega a conclusiones que permiten explicar las leyes empíri cas de los procesos de electrodo y determinar el intervalo de su aplicabilidad. Las relaciones obtenidas facilitan la dilucidación de los factores que controlan la velocidad y conducen a procedimientos de cálculo de los parámetros ciné ticos de las reacciones electroquímicas.

1) Energía Potencial de los Sistemas Electródicos

La energía potencial de un sistema sujeto a una reac-ción de transferencia de carga es función de una serie de coordenadas, correspondientes a todos los componentes del mismo, esto es, del soluto, del disolvente, la doble capa electroquímica y el electrodo. La representación de la ener gía potencial del sistema en función de estas coordenadas, en un espacio polidimensional del sistema, constituye una superficie de energía, con "valles" para las configuraciones estables de las superficies reaccionantes y de los productos de reacción, separados por zonas de alta energía. La super ficie de energía potencial cambia su forma cuando varía la diferencia de potencial entre el electrodo y la disolución. Este efecto depende, naturalmente, de las características del punto considerado. La reacción de transferencia de car ga tiene lugar cuando el sistema se traslada de un valle a otro, a través de los "pasos" que los separan. Suponer un proceso de reducción:

$$0 + ne = R \tag{1.1}$$

en el que la forma oxidada O y n electrones, situados en el metal, originan la forma reducida R. Esta reacción se puede escribir en la forma:

$$0 + ne(M) = 0 \dots ne(M) \longrightarrow R \dots M = R + M$$
 (1.2)
I II III IV

en el que la forma de los estados intermedios II y III indi can las configuraciones inmediatamente antes y después de la transferencia electrónica, respectivamente, y los pasos I a II, de III a IV corresponden a las diferentes energías originadas por los efectos de la doble capa electroquímica y del disolvente. Si no decimos que se consideran estos efectos la reacción queda limitada a la transferencia electrónica, consistente en el traslado del sistema desde el punto de coordenadas del estado II hasta el punto de coorde nadas del estado III, a través dela superficie de energía.

Mientras que en el estado II los electrones están en el metal y en el estado III han pasado a la especie, en el momento de la transferencia correspondiente al punto de la cumbre del paso, se origina una configuración particular que constituye el complejo activado ó estado de transferencia (transición). Alcanzado este estado, los electrones pueden quedarse en el metal para dar el estado II ó pasar a la especie electroactiva para dar el estado III, formándose el producto de reacción. La reacción de transferencia de carga consiste, pues, en el tránsito del estado II al estado III a lo largo de la línea de mínima energía, que representa el camino de reacción, es decir, el recorrido de la reacción desde el estado II al estado 111, con el concurso de la menor cantidad posible de energía, a través de la cum bre del paso de la superficie de energía.

En la figura 1.1 se representa la variación de energía potencial en el curso del camino de reacción, que correspon de a la barrera de energía potencial del complejo activado en función de la coordenada de reacción. La altura de la barrera de energía con referencia al estado inicial está re lacionado con la energía de activación de la reacción.



Coordenada de Reacción

FIGURA 1.1. Variación de la energía potencial en una reacción de transferencia de carga.

2) Factor de Simetría

El potencial del electrodo influye lógicamente sobre la reacción de transferencia de carga. Las curvas de energía potencial en función de la coordenada de reacción, co-rrespondientes a distintos valores del potencial, están indicadas en la figura 2.1. Donde la curva AB representa la variación de energía con la coordenada de reacción cuando la diferencia de potencial entre el electrodo y la disolu-ción es cero. El cambio de esto enseguida se ve. El cambio de esta diferencia de potencial altera la superij cie de energía potencial del sistema y en consecuencia, se obtienen curvas distintas. Estas curvas son como las CD y EF de la figura, para cada valor del potencial del electrodo. La línea AE muestra el efecto de la variación del po--tencial del electrodo sobre la energía del estado final. El cambio de la energía del estado de transición viene dado por la línea MN. Estas variaciones de energía dependen de la carga de la especie correspondiente, sobre la que actúa rápidamente el potencial.



FIGURA 2.1. Variación de la energía potencial con la coordenada de reacción, a distintos potenciales.

Las curvas de la figura 2.1, se pueden desplazar a lo largo del eje de energía, de modo que coincidan en la parte de la derecha, que representa el estado final. Este ajuste para la curva a un potencial determinado, se representa en la figura 2.2, donde la energía viene expresada como entalpía libre.







FIGURA 2.2. Efecto del potencial aplicado en la energía de activación de una reacción de transferencia de carga.

El punto M corresponde al estado activado, cuando la diferencia de potencial entre el electrodo y la disolución es cero. Si la carga de la forma oxidada O es Z_O y la carga de la forma reducida R es Z_R , la diferencia $Z_O - Z_R = n$ corresponde al número de electrones transferidos por el metal. Al aplicar un potencial $\Delta \phi$ entre el electrodo y la disolución, la curva de la izquierda sufre un desplazamiento nF $\Delta \phi$. El perfil resultante, tal como viene representado en el dibujo de la figura 2.2, corta a la curva de pro-ducto de reacción en el punto N, que representa el estado activado. En el gráfico se ve fácilmente que la entalpía libre de activación es menos sensible al cambio de potencial aplicado que la especie reaccionante, es decir, la variación de la entalpía libre del complejo activado con el potencial es una fracción de la variación de entalpía libre de la especie reaccionante.

La entalpía libre de activación se puede descomponer en una contribución guímica y una contribución eléctrica; para la reacción de reducción descrita, se tiene:

$$(\Delta G^{o\neq})_{\Delta \not l} = (\Delta G^{o\neq})_n + \beta n F \Delta \not l$$
 (2.1)

y para una reacción de oxidación, evidentemente, se escriba

$$(\Delta G^{0\neq})_{\Delta \emptyset} = (\Delta G^{0\neq})n - (1-\beta)nF\Delta\emptyset$$
(2.2)

donde $(\Delta G^{O^{\neq}})n$ es la entalpía libre estándar de activación cuando el potencial vale cero, $(\Delta G^{O^{\neq}})_{\Delta \emptyset}$, la entalpía li-bre estándar de activación cuando existe una diferencia de potencial $\Delta \emptyset$ y β da la fracción de la contribución del po tencial a la entalpía libre de activación. La contribución eléctrica a la entalpía libre de activación acelerará ó retardará el proceso de transferencia de carga. Así, cuanto más positiva es la diferencia de potencial, más rápida es la transferencia de carga de electrones desde el metal y más lenta la transferencia desde el metal a la especie. En cam bio, cuanto más negativa es la diferencia de potencial más lenta es la reacción de oxidación y más rápida la reacción de reducción.

Tal como se puede observar en la figura, β representa la relación entre las pendientes de la curva de los reaccio nantes y la suma de los valores absolutos de las pendientes de las curvas de los reaccionantes y de los productos de r<u>e</u> acción, esto es:

$$\beta = \frac{\tan \gamma}{\tan \gamma + |\tan \xi|}$$
(2.3)

El parámetro β , pues, da cuenta de la simetría de la barre ra de potencial y en consecuencia, se denomina factor de simetría de la reacción de transferencia de carga. Si las curvas son simétricas, tan $\chi' = \tan \xi$, y el factor de simetría toma valor de 1/2. Como es lógico, al variar el poten cial aplicado cambia el factor de simetría, pero su depen-dencia del potencial es pequeña, presentando normalmente va lores próximos a 1/2, según se observa experimentalmente.

(13)

3) Velocidad de Transferencia de Carga

Gensidérese la reacción de electrodo (1.1), en la que una especie oxidada O se reduce con el concurso de n elec--trones para dar la especie R. Esta reacción no viene prece dida ni seguida de proceso alguno, y las especies que en ella participan no son adsorbidas en el electrodo. Supóngase que tanto la especie oxidada como la especie reducida son solubles y que su transporte desde el electrodo es rápi do de modo que las diferencias de concentración entre la in terfase y el seno de la disolución provienen sólo del efecto de la doble capa electroquímica. Bajo estas condiciones la velocidad de la reacción está gobernada por la transfere cia de carga propiamente dicha.

Al aplicar a la reacción (1.1) la expresión: Velocidad $= \frac{I}{\pi R}$, referida a la unidad de superficie, queda:

$$\mathcal{V}_{red} = \frac{j_c}{nF} \dots (3.1)$$
 $\mathcal{V}_{ox} = \frac{j_a}{nF} \dots (3.2)$

donde \mathcal{Y} red y j_c son la velocidad y la densidad de corriente, respectivamente, de la reacción directa, de reducción ó catódica, y \mathcal{Y} ox y j_a son la velocidad y la densidad de corriente, respectivamente, de la reacción inversa, de oxidación ó anódica. A partir de la teoría del estado de trans<u>i</u> ción, estas velocidades de reacción se pueden escribir

$$\int \operatorname{red}_{=} \frac{kT}{h} a_{0,2} \exp\left(-\frac{\Delta G^{o\neq} \operatorname{red}}{RT}\right)$$

$$\int \operatorname{ox}_{=} \frac{kT}{h} a_{R,2} \exp\left(-\frac{\Delta G^{o\neq} \operatorname{ox}}{RT}\right)$$
(3.3)
(3.4)

Suponiendo que el coeficiente de transmisión es igual a la
unidad,
$$a_{O,2}$$
 y $a_{R,2}$ son las actividades de las especies oxi
dada y reducida, respectivamente, en el plano Helmholtz ex-
terno, y ΔG^{OF} red y ΔG^{OF} ox son las entalpías libres están-
dar de activación de la reacción de reducción y la reacción
de oxidación, respectivamente.

(14)

Combinando las ecuaciones 3.1 a 3.4 se obtiene:

$$\mathbf{j}_{c} = \mathbf{n} \mathbf{F} \frac{\mathbf{k} \mathbf{T}}{\mathbf{h}} \mathbf{a}_{0,2} \exp \left(-\frac{\Delta \mathbf{G}^{o \neq} \mathbf{r} \cdot \mathbf{d}}{\mathbf{h} \mathbf{T}}\right)$$
(3.5)

$$j_a = nF \frac{kT}{h} a_{R,2} \exp\left(-\frac{AG^{o} e_{ox}}{RT}\right)$$
 (3.6)

para la reacción catódica y la reacción anódica, respectiva mente; por sustitución de la entalpía libre de activación expresada por las relaciones 2.1 y 2.2, en estas ecuaciones

$$\mathbf{j}_{\mathbf{c}} = \mathbf{n} \mathbf{F} \frac{\mathbf{k} \mathbf{T}}{\mathbf{h}} \mathbf{a}_{0,2} \exp\left[-(\underline{\mathbf{A} \mathbf{G}^{0 \neq} \mathbf{red}})\mathbf{n}\right] \exp\left[-(\underline{\mathbf{A} \mathbf{n} \mathbf{F} \mathbf{\Delta} \mathbf{\emptyset}}\right]$$
(3.7)

$$\mathbf{j}_{\mathbf{a}} = \mathbf{n} \mathbf{F} \frac{\mathbf{k} \mathbf{T}}{\mathbf{h}} \mathbf{a}_{\mathrm{R},2} \exp\left[-\left(\frac{\Delta G^{O} \mathbf{f}_{\mathrm{OX}} \mathbf{n}}{\mathbf{R} \mathbf{T}}\right)\right] \exp\left[-\left(\frac{1-\beta}{\mathbf{R} \mathbf{T}}\right) \mathbf{n} \mathbf{F} \Delta \mathbf{y}\right]$$
(3.8)

donde $\Delta \emptyset$ representa la diferencia de potencial.

Las actividades de las ecuaciones 3.7 y 3.8 corresponden al Plano de Helmholtz externo, donde el potencial es \emptyset_2 . Si se considera que las especies en este plano están en equilibrio con las correspondientes especies en las proximi dades del electrodo, donde sus actividades respectivas son iguales a las del seno de la disolución, pues se ha supuesto inicialmente que el transporte desde el electrodo es rápido, resulta que los potenciales electroquímicos de los respectivos especies en el plano de Helmholtz externo y en el seno de la disolución son iguales. A partir de esta igualdad y teniendo en cuenta que el potencial en el seno de la disolución se toma igual a cero, se puede escribir:

$$a_{0,2} = a_0 \exp\left(-\frac{zF^{\emptyset}_2}{RT}\right)$$
 (3.9)

$$a_{R,2} = a_R \exp\left(-\frac{(F\phi_2)(z-n)}{RT}\right)$$
 (3.10)

donde z es la valencia iónica de la forma oxidada y, por tanto (z-n) la de la forma reducida. Sustituyendo estas e<u>x</u> presiones en ecuaciones 3.7 y 3.8, queda:

$$\mathbf{j}_{\mathbf{c}} = \mathbf{n}\mathbf{F} \frac{\mathbf{k}\mathbf{T}}{\mathbf{h}} \mathbf{a}_{0} \exp\left(-\frac{\mathbf{z}\mathbf{F}\mathscr{Q}_{2}}{\mathbf{R}\mathbf{T}}\right) \exp\left(-\frac{(\Delta \mathbf{G}^{\mathbf{0}\neq}\mathbf{red})\mathbf{n}}{\mathbf{R}\mathbf{T}}\right) \exp\left(-\frac{\beta \mathbf{n}\mathbf{F}\Delta\mathscr{Y}}{\mathbf{R}\mathbf{T}}\right)$$

$$\mathbf{j}_{\mathbf{a}} = \mathbf{n}\mathbf{F} \frac{\mathbf{k}\mathbf{T}}{\mathbf{h}} \mathbf{a}_{\mathbf{R}} \exp\left(-\frac{(\mathbf{z}-\mathbf{n})\mathbf{F}\mathscr{Y}}{\mathbf{R}\mathbf{T}}\right) \exp\left(-\frac{(\Delta \mathbf{G}^{\mathbf{0}\neq}\mathbf{ox})\mathbf{n}}{\mathbf{R}\mathbf{T}}\right) \exp\left(-\frac{(\mathbf{z}-\mathbf{n})\mathbf{F}\mathscr{Y}}{\mathbf{R}\mathbf{T}}\right)$$

$$(3.11)$$

$$(3.12)$$

Finalmente si se escribe $\Delta \emptyset = \emptyset^{M} - \emptyset_{2}$, después de reorde-nar las ecuaciones anteriores toman la forma: $\mathbf{j}_{\mathbf{c}} = \mathbf{n} \mathbf{F} \frac{\mathbf{k} \mathbf{T}}{\mathbf{h}} \mathbf{a}_{0} \exp \left[-\frac{(\Delta \mathbf{G}^{o \neq} \mathbf{red})\mathbf{n}}{\mathbf{R} \mathbf{T}}\right] \exp \left[\frac{(\beta \mathbf{n} - z)\mathbf{F} \emptyset_{2}}{\mathbf{R} \mathbf{T}}\right] \exp \left[-\frac{\beta \mathbf{n} \mathbf{F} \emptyset^{M}}{\mathbf{R} \mathbf{T}}\right]$ (3.13) $\mathbf{j}_{\mathbf{a}} = \mathbf{n} \mathbf{F} \frac{\mathbf{k} \mathbf{T}}{\mathbf{h}} \mathbf{a}_{\mathbf{R}} \exp \left[-\frac{(\Delta \mathbf{G}^{o \neq} \mathbf{o} \mathbf{x})\mathbf{n}}{\mathbf{R} \mathbf{T}}\right] \exp \left[\frac{(\beta \mathbf{n} - z)\mathbf{F} \emptyset_{2}}{\mathbf{R} \mathbf{T}}\right] \exp \left[\frac{(1 - \beta)\mathbf{n} \mathbf{F} \emptyset^{M}}{\mathbf{R} \mathbf{T}}\right]$ (3.14)

Estas ecuaciones indican que la densidad de corriente, y por tanto, la velocidad de la reacción, es función de la contribución no eléctrica de la energía de activación, del factor de simetría, del potencial del plano de Helmholtz ex termo y del potencial del metal.

El potencial absoluto del electrodo es una magnitud no medible, pero $\emptyset^M = E + constante, donde E representa el po$ tencial del electrodo medido frente a un electrodo de referencia. El potencial del plano de Helmholtz externo es función de E, pero esta dependencia es poco significativa endisoluciones de concentración no muy baja y para valores deE suficientemente alejados del potencial de carga cero.Las reacciones de electrodo se estudian generalmente en pr<u>e</u>sencia de un exceso de electrolito indiferente y, por tantolos coeficientes de actividad de las especies electroacti-vas se pueden considerar prácticamente constantes, en cons<u>e</u>cuencia, todos estos términos se agrupan en una constante yguedan las siguientes ecuaciones:

$$j_c = nFk'red C_0 exp\left[-\frac{\beta nFE}{RT}\right]$$
 (3.15)

$$j_a = nFk' ox C_R exp\left[\left(\frac{1-\beta}{RT}\right)nFE\right]$$
 (3.16)

para las reacciones catódicos y anódicas, respectivamente. De este modo, la cinética de la reacción de electrodo viene dada en función de la densidad de corriente a un potencial determinado y del efecto de este potencial sobre dicha co-rriente.

4)Ecuación Cinética

La reacción directa y la reacción inversa de la ecua-ción O + ne = R, se producen simultáneamente, de modo que la densidad de corriente total es igual a la diferencia de las densidades de corriente de las dos reacciones

$$\mathbf{j} = \mathbf{j}_{\mathbf{c}} - \mathbf{j}_{\mathbf{a}} \tag{4.1}$$

donde, por convenio, la densidad de corriente de reducción ó densidad de corriente catódica, se toma como negativa y la densidad de corriente de oxidación ó densidad de corrien te anódica, se toma como positiva.

$$j = nF \frac{kT}{h} a_0 \exp\left[-\frac{(\Delta G^{O \neq} red)n}{R^T}\right] \exp\left[\frac{(\beta n-z)Fg}{R^T}\right] \exp\left[-\frac{\beta nFg^{M}}{R^T}\right] - nF \frac{kT}{h} a_R \exp\left[-\frac{(\Delta G^{O \neq} ox)n}{R^T}\right] \exp\left[\frac{(\beta n-z)Fg}{R^T}\right] \exp\left[\frac{(1-\beta)nFg^{M}}{R^T}\right]$$
(4.2)

La densidad de corriente total será catódica ó anódica según las magnitudes de las contribuciones de corriente de las respectivas reacciones. En condiciones de equilibrio, las densidades de corriente catódica y anódica son iguales y la densidad de corriente total es cero, es decir,

$$\mathbf{j}_{c} = \mathbf{j}_{a} = \mathbf{j}_{o} \tag{4.3}$$

donde j_0 es la densidad de corriente de intercambio que representa el valor común de las densidades de corriente parciales catódica y anódica cuando la reacción está en equil<u>i</u> brio. Al imponer esta condición en la ecuación 4.1, reempl<u>a</u> zando el potencial por su valor de equilibrio, resulta:

(17)

$$\mathbf{j}_{0} = \mathbf{nF} \frac{\mathbf{kT}}{\mathbf{h}} \mathbf{a}_{0} \exp\left[-\frac{(\Delta \mathbf{G}^{0\neq}\mathbf{red})\mathbf{n}}{\mathbf{RT}}\right] \exp\left[\frac{(\beta \mathbf{n}-\mathbf{z})\mathbf{F}\boldsymbol{y}_{2}}{\mathbf{RT}}\right] \exp\left[-\frac{\beta \mathbf{n}\mathbf{F}\boldsymbol{y}_{e}^{\mathsf{M}}}{\mathbf{RT}}\right]$$
$$= \mathbf{nF} \frac{\mathbf{kT}}{\mathbf{h}} \mathbf{a}_{\mathsf{R}} \exp\left[-\frac{(\Delta \mathbf{G}^{0\neq}\mathbf{ox})\mathbf{n}}{\mathbf{RT}}\right] \exp\left[\frac{(\beta \mathbf{n}-\mathbf{z})\mathbf{F}\boldsymbol{y}_{2}}{\mathbf{RT}}\right] \exp\left[\frac{(1-\beta)\mathbf{n}\mathbf{F}\boldsymbol{y}_{e}^{\mathsf{M}}}{\mathbf{RT}}\right]$$
$$(4.4)$$

La corriente de intercambio describe la cinética del sistema en equilibrio, en cuanto mide la velocidad de tran<u>s</u> ferencia de carga de la forma oxidada y de la forma reducida cuando no hay paso de corriente neta en la interfase. En la tabla 4.1, donde se indican las corrientes de inter--cambio de algunos procesos, se observa que los valores de--penden considerablemente del sistema.

De acuerdo con la ecuación 4.4, la corriente de intercambio es función del potencial del plano de Helmholtz externo y por tanto, depende del potencial del electrodo. Si se elimina el término en \mathscr{G}_{ρ} , se puede escribir:

$$nF \frac{kT}{h} a_0 \exp\left[-(\underline{\Delta G^{o\neq} red})n \\ RT \right] \exp\left[-\frac{\beta nF \emptyset_e^M}{RT}\right]$$
(4.5)

que sólo es función de la contribución no eléctrica de la energía de activación y del potencial del metal, y corres-ponde a la corriente de intercambio cuando \emptyset_2 es cero, esto es, excluido el efecto de la doble capa electroquímica.

El sobrepotencial definido como la diferencia entre el potencial del electrodo y el potencial de equilibrio, toma la forma:

$$\gamma = E - E_e = \varphi^M - \varphi_e^M \tag{4.6}$$

y como corresponde a la reacción de transferencia de carga se denomina sobrepotencial de transferencia de carga. Al introducir el sobrepotencial en la ecuación 4.2, teniendo en cuenta la definición de la densidad de corriente de canje (4.4), resulta que la densidad de corriente total viene expresada por:

$$j = j_0 \left[\exp\left(-\frac{\beta nF\eta}{RT}\right) - \exp\left((1-\beta)nF\eta\right) \right]$$
(4.7)

Esta relación se conoce como Ecuación de Butler-Volmer, y constituye la ecuación fundamental de la cinética electro--química.

TABLA 4.1

Densidades de corriente de canje de varios sistemas a temperatura ambiente.

Sistema	Electrodo	Medio	j₀/Am ⁻²
Cu ²⁺ /Cu	Cu	CuSO ₄ 10 ³ mM	2.10 ⁻¹
Fe ²⁺ /Fe	Fe	FeSO ₄ 10 ³ mM	1.10-4
^{н+} ∕н ₂	Hg	H ₂ SO ₄ 5.10 ² mM	5•10 ⁻⁹
	Pt	H_2SO_4 10 ² mM	10
нg ²⁺ / н g	Hg	Hg ₂ (NO ₃) ₂ 1 mM + HClO ₄ 2.10 ³ mM	5·10 ³
Na ⁺ /Na	Hg	NaOH 10 mM + N(CH ₃)4 ⁰ H 1 mM	4·10 ²
Ni ²⁺ /Ni	Ni	Niso ₄ 10 ³ mM	2·10 ⁻⁵
Рb ²⁺ /Рb	Hg	Pb(NO ₃) ₂ 1 mM +	
		KNO ₃ 10 ³ mM	1.10 ³
Zn ²⁺ /Zn	Zn	ZnS04 10 ³ mM	2.10 ⁻¹
	Hg	$Zn(NO_3)_2$ 1 mM	
		+ KNO ₃ 10 ³ mM	7

(19)

De acuerdo con la ecuación 4.7, resulta que la velocidad de la transferencia de carga, esto es,el paso de corriente a través de la interfase, está gobernada por el sobrepotencial.

La figura 4.1 representa gráficamente la variación de las densidades de corriente catódica, anódica y total en función de el sobrepotencial.



FIGURA 4.1. Relación de las densidades de corriente catódi ca, anódica y total con el sobrepotencial.

Cuando el sobrepotencial de una reacción electródica es pequeño, inferior a unos 10 mV, $|\eta| \ll \text{RT}/\beta nF$ 6 así $|\eta| \ll \text{RT}/(1-\beta)nF$, y al desarrollar en serie la ecuación 4.7, se pueden desprediar los términos a partir del segundo con lo que se obtiene la ecuación linealizada $j = j_0 \left[\left(1 - \frac{\beta nF\eta}{\text{RT}}\right)^2 - \left(1 + \frac{(1-\beta)nF\eta}{\text{RT}}\right) \right] = -j_0 \frac{nF\eta}{\text{RT}}$ (4.8)

En consecuencia, bajo las condiciones indicadas, la densidad de corriente total es directamente proporcional a la corriente de intercembio y al sobrepotencial. Como la densidad de corriente de canje tiene un valor determinado, esta expresión tiene la forma de la Ley de Ohm y permite definir la llamada resistencia de transferencia de carga mediante la relación

$$\left(\frac{\partial N}{\partial J}\right)_{j \neq 0} = -\frac{RT}{nFJ_0}$$
(4.9)

La resistencia de transferencia de carga es independiente del factor de simetría y está relacionado con la corriente de canje. La tabla 4.2, indica el error cometido con la aproximación líneal, donde se observa la influencia del factor de simetría sobre dicho error.

TABLA 4.2

Error relativo en la corriente resultante de aplicar la aproximación líneal para n = 1, a 25°C.

5	Error relativo, por cient	
٧٧	β = 0.5	$\beta = 0.2$
-0. 020	-2.5	+23
-0.010	-0.76	+11.6
-0.005	-0.26	4 6.0
-0,002	-0.13	+ 2.4
+0.002	-0.13	- 2.4
+0.005	-0 ,26	- 6.0
+0.010	-0.76	-11.6
+0.020	-2.5	-23

Fara sobrepotenciales muy grandes, superiores a 100 mV $|\eta| \gg RT/\beta nF \delta \quad |\eta| \gg RT/(1-\beta)nF$, es posible despreciar una de las corrientes parciales frente a la otra, y la ecu<u>a</u> ción 4.7, toma la forma

$$\mathbf{j} = \mathbf{j}_{\mathbf{c}} = \mathbf{j}_{\mathbf{o}} \exp\left[-\frac{\beta \, \mathrm{nFY}}{\mathrm{RT}}\right] \tag{4.10}$$

(21)

$$y \qquad \mathbf{j} = \mathbf{j}_{\mathbf{a}} = \mathbf{j}_{\mathbf{o}} \exp\left[\left(\frac{1-\beta}{RT}\right)\mathbf{n}^{\frac{1}{2}}\eta\right] \qquad (4.11)$$

para las reacciones catódica y anódica, respectivamente. Esto equivale a suponer que a sobrepotenciales catódicos altos, muy negativos, la reacción anódica afecta poco la co rriente, mientras que a sobrepotenciales anódicos altos, muy positivos, es la reacción catódica la que tiene poco efecto. Tomando logaritmos y operando, estas dos ecuaciones se transforman en

$$\gamma = \frac{2.303 \text{ RT}}{\beta \text{ nF}} \log j - \frac{2.303 \text{ RT}}{\beta \text{ nF}} \log j$$
(4.12)

$$V_{+} = \frac{2.303 \text{ RT}}{(1-\beta)nF} \log j_{0} + \frac{2.303 \text{ RT}}{(1-\beta)nF} \log j \qquad (4.13)$$

respectivamente. En general, se puede escribir

$$V_{j} = a \pm b \log |j| \qquad (4.14)$$

cuya expresión constituye la Ecuación de Tafel, originalmen te establecida de forma empírica, donde el signo más corres ponde a la reacción anódica y el signo menos a la reacción catódica. Las constantes a y b de la ecuación 4.14 se dan

 $a = \frac{2.303 \text{ RT}}{\beta \text{ nF}} \log j_0 \qquad b = \frac{2.303 \text{ RT}}{\beta \text{ nF}} \qquad (4.15)$

$$a = \frac{2.303 \text{ RT}}{(1-\beta)nF} \log_0$$
 $b = \frac{2.303 \text{ RT}}{(1-\beta)nF}$ (4.16)

para las reacciones catódica y anódica, respectivamente. La genación de Mafel pone de manifiesto que a sobrepotenciales altos existe una relación líneal entre el sobrepotencial y el logaritmo de la densidad de corriente, tal como se indica en la figura 4.2. El error relativo cometido al emplear la ecuación de Tafel viene indicado en la tabla 4.3, donde se ve que dicho error es independiente del factor de simetría a sobrepotenciales altos.



FIGURA 4.2. Representación de la Ecuación de Tafel para la descarga de Cd^{2+} en disolución 5 mM, contenien do K_2SO_4 4.10² mM a 20'C.

TABLA 4.3

Error relativo en la corriente resultante de aplicar la ecuación de Tafel para n=1, a 25°C.

٦/٧	Error relativo, por ciento $\beta = 0.5$ $\beta = 0.2$	
-0.200	0.04	0.04
-0.100	2.1	2.1
-0.050	16.6	16.6
-0.020	84.6	84
+0.020	84.6	84
+0.050	16.6	16.6
+0.100	2.1	2.1
+0.200	0.04	0.04

5) Parámetros Cinéticos

El factor de simetría y la corriente de intercambio constituyen dos parámetros fundamentales que caracterizan la cinética de una reacción de transferencia de carga. Sus valores númericos correspondientes representan una significativa información que permite interpretar el desarrollo de la reacción. La velocidad de las reacciones de electrodo se expresa también mediante las constantes de velocidad. A partir de la ecuación de la densidad de corriente de in--tercambio 4.4, se puede obtener la ecuación:

$$\varphi_{\mathbf{e}}^{\mathsf{M}} = \frac{\mathrm{RT}}{\mathrm{nF}} \left[-\left(\left(\Delta \mathrm{G}^{\mathsf{o} \neq} \mathrm{red} \right) \mathbf{n} - \left(\Delta \mathrm{G}^{\mathsf{o} \neq} \mathrm{ox} \right) \mathbf{n} \right) \right] + \frac{\mathrm{RT}}{\mathrm{nF}} \ln \frac{a_0}{a_R}$$

$$= \varphi^{\mathsf{M}, \mathsf{o}} + \ln \frac{a_0}{a_R}$$

$$(5.1)$$

donde el primer término de la derecha es constante para unareacción dada y corresponde al potencial estándar del siste ma. Esta relación constituye la Ecuación de Nernst. En la ecuación 4.3 se cumple evidentemente la igualdad siguiente, que permite definir la constante de velocidad estándar, k⁰, de una reacción de electrodo

$$\mathbf{k}^{\mathbf{o}} = \frac{\mathbf{k}\mathbf{T}}{\mathbf{h}} \exp\left[-\frac{(\mathbf{\Delta}\mathbf{G}^{\mathbf{o}\neq}\mathbf{red})\mathbf{n}}{\mathbf{R}\mathbf{T}}\right] \exp\left[\frac{(\mathbf{\beta}\mathbf{n}-\mathbf{z})\mathbf{F}\mathbf{\theta}_{2}}{\mathbf{R}\mathbf{T}}\right] \exp\left[-\frac{\mathbf{\rho}\mathbf{n}\mathbf{F}\mathbf{\theta}^{\mathsf{M}},\mathbf{o}}{\mathbf{R}\mathbf{T}}\right]$$
$$= \frac{\mathbf{k}\mathbf{T}}{\mathbf{h}} \exp\left[-\frac{(\mathbf{\Delta}\mathbf{G}^{\mathbf{o}\neq}\mathbf{o}\mathbf{x})\mathbf{n}}{\mathbf{R}\mathbf{T}}\right] \exp\left[\frac{(\mathbf{\beta}\mathbf{n}-\mathbf{z})\mathbf{F}\mathbf{\theta}_{2}}{\mathbf{R}\mathbf{T}}\right] \exp\left[\frac{(1-\mathbf{\beta})\mathbf{n}\mathbf{F}\mathbf{\theta}^{\mathsf{M}},\mathbf{o}}{\mathbf{R}\mathbf{T}}\right]$$
(5.2)

De acuerdo con esta ecuación, la constante de velocidad estándar depende del potencial del plano de Helmholtz externo y por tanto,

$$\frac{kT}{h} \exp\left[-\left(\frac{\Delta G^{o\neq} red}{RT}\right)n\right] \exp\left[-\frac{\beta nF \varphi^{11}, o}{RT}\right]$$
(5.3)

(24)

representa la constatte de velocidad estándar si se elimina el término en \mathscr{G}_2 , de modo que el efecto de la doble capa queda omitido. Mediante la expresión de la constante de v<u>e</u> locidad estándar, la ecuación 4.4 toma la forma

$$\mathbf{j}_{0} = \mathbf{n} \mathbf{F} \mathbf{k}^{0} \mathbf{a}_{0}^{(1-\beta)} \mathbf{a}_{R}^{B}$$
 (5.4)

Según esta ecuación resulta evidente que el valor de la cons tante de velocidad estándar indica directamente la veloci dad de corriente de reacción, mientras que el valor de la densidad de corriente de intercambio depende de las concentraciones de las especies que tomen parte en la reacción. La tabla 5.1, indica los valores de la constante de velocidad estándar de varias reacciones de electrodo.

Además de la constante de velocidad estándar, en la práctica se emplean también las constantes de velocidad kox y kred para la reacción de reducción, catódica, y la reac-ción de oxidación, anódica. Estas dos constantes vienen d<u>e</u> finidas por

$$\frac{J_{c}}{nFa_{0}} \qquad (5.5a)$$

$$= \frac{M}{n} \exp\left[-(\underline{\Lambda} \ \underline{G^{o}} - \underline{red})n\right] \exp\left[(\underline{\beta} \ \underline{n-z})F \underline{\theta}_{2}\right] \exp\left[-\underline{\beta} \ \underline{nF} \underline{\theta}^{M}\right]$$

$$\mathbf{y} \qquad (5.5b)$$

$$= \frac{J_{a}}{nFa_{R}} \qquad (5.5b)$$

$$= \frac{kT}{h} \exp\left[-(\underline{\Lambda} \ \underline{G^{o}} - \underline{\sigma})n\right] \exp\left[(\underline{\beta} \ \underline{n-z})F \underline{\theta}_{2}\right] \exp\left[(\underline{1-\beta})nF \underline{\theta}^{M}\right]$$

$$Teniendo en cuenta que $\underline{\theta}^{M} = \underline{\theta}^{M,o} = E - E^{o}, \text{ donde } E \ y \ E^{o} \text{ es-}$$$

tán medidos frente a un electrodo de referencia, dichas cons tantes se pueden relacionar con la constante de velocidad estándar mediante las expresiones:

$$kred = k^{o} exp\left[-\frac{\beta nF(L - E^{o})}{RT}\right]$$
(5.6a)
$$kox = k^{o} exp\left[\frac{(1-\beta)nF(E - E^{o})}{RT}\right]$$
(5.6b)

que además, indican la dependencia de las constantes de ve locidad de la reacción de reducción y de la reacción de oxi dación, respectivamente, con el potencial de electrodo. Tam bién se pueden definir constantes de velocidad similares, u tilizando concentraciones en vez de actividades en las ecua ciones correspondientes. De este modo, la constante de velocidad condicional, que representa el valor de la constante de velocidad al potencial condicional, formal, de la reacción de electrodo. La ecuación de la constante de veloc<u>i</u> dad estándar 5.2 se puede escribir en la forma:

$$k^{o} = \frac{kT}{h} \exp\left[-\frac{(\Delta H^{o \neq} red)n}{RT}\right] \exp\left[\frac{(\Delta S^{o \neq} red)n}{RT}\right] \exp\left[-\frac{\beta nF \psi^{M}, o}{RT}\right]$$
(5.7)

donde ha sido excluido el efecto de la doble capa electro-química. El término $(\Delta H^{o \neq} red)n$ es la entalpía de activa-ción, cuyo valor no se puede determinar porque $\mathscr{G}^{M,o}$ varía con la temperatura. Por esta razón se define el calor de activación como $\partial (\ln k^{o}) / \partial (1/T)$.

Si se tiene en cuenta que $\emptyset^{M,o} = -\Delta G^{o}/nF$, donde ΔG^{o} es la entalpía libre estándar de la semireacción implicada en el proceso, al derivar el logaritmo de la ecuación 5.7, suponiendo que el factor de simetría y la entalpía de activación no dependen de la temperatura y despreciando el término kT/h, se obtiene

$$\frac{\partial \ln k^{\circ}}{\partial (1/T)} = -\frac{(\Delta ii^{\circ \neq} r \cdot ed)n}{R} - \frac{\beta n F \beta^{M, \circ}}{R} - \frac{\beta n F}{RT} \frac{\partial \beta^{M, \circ}}{(1/T)}$$
$$= -\frac{(\Delta H^{\circ \neq} r \cdot ed)n}{R} - \beta \frac{\Delta G^{\circ}}{R} - \beta \frac{T \Delta S^{\circ}}{R}$$
$$= -\frac{(\Delta H^{\circ \neq} r \cdot ed)n}{R} - \beta \frac{\Delta H^{\circ}}{R}$$
(5.8)

(26)

donde ΔH^{0} es la entalpía estándar de la semireacción. El primer miembro de la ecuación 5.8 se suele calcular a par-tir de datos experimentales de corriente de intercambio. Los resultados de la entalpía de activación obtenidos no son muy precisos y su significado es algo confuso. Sin embargo este parámetro cinético es válido para dilucidar cualitativamente los procesos de electrodo.

TA	BLA	5.	1
~	~~~~	~ •	

Constantes de velocidad estándar de varios sistemas a tempe ratura ambiente.

Sistema	Electrodo	Medio	k ^o /ms ⁻¹
Bi ³⁺ /Bi	Hg	НС10 ₄ 10 ³ mM	3.0.10-6
ca ²⁺ /ca	Hg	кио ₃ 10 ³ mм	1 • 10 ⁻²
Ce ⁴⁺ /Ce ³⁺	Pt	H ₂ SO ₄ 10 ³ mM	3.7.10 ⁻⁶
Cr ³⁺ /Cr ²⁺	Hg	КСІ 10 ³ mM	1.0.10-7
Cr(CN) ₆ ³⁻ /Cr(CN) ₆ ⁴⁻	Hg	NaCN 2.10 ² mM	3•9·10 ⁻⁷
Cs ⁺ /Cs	Hg	N(CH ₃) ₄ OH 10 ³ mM	2 • 10 ⁻³
Fe ³⁺ /Fe ²⁺	Pt	HC104 10 ³ mM	2 . 2·10 ⁻⁵
$Fe(CN)_6^{3-}/Fe(CN)_6^{4-}$	Pt	KCl 10 ³ mM	9 • 10 ⁴
Hg ²⁺ /Hg	Hg	HClo ₄ 2·10 ² mM	3.5.10-3
Ni ²⁺ /Ni	Hg .	Ca(ClO ₄) ₂ 2.5.10 ³ mM	1.6·10 ⁻⁹
Pb ²⁺ /Pb	Hg	HClO ₄ 10 ³ mM	2.0.10-2
T1 ⁺ /T1	Hg	HClO4 10 ³ mM	1.8·10 ⁻²
Zn ²⁺ /Zn	Hg	KCl 10 ³ mM	6 • 10 ⁻⁵

(27)

II. FROCESOS CON VARIAS E. ALAS

1) Reacciones de Electrodo

Al estudiar la transferencia de carga se ha supuesto implícitamente que tiene lugar en una sola etapa, en la que todos los electrones son transferidos a la vez. Sin embargo, las reacciones de electrodo con una sola etapa se pre-sentan generalmente cuando la reacción es monoeléctrica.pcro si el número de electrones intercambiados en el electrodo es superior, la reacción suele desarrollarse en una se-rie de etapas. La velocidad de cada una de ellas puede sor diferente, con lo que la etapa más lenta limita la veloci-dad global y representa la etapa determinante de la velocidad de la reacción.

a) Reacciones Consecutivas

Supóngase dos reacciones, ambas monoeléctricas, que tiene lugar sucesivamente

$$0 + e^{\frac{1}{2}}X$$
 (1.1a)
 $X + e^{\frac{2}{2}}R$ (1.1b)

donde la especie oxidada O pasa a una forma intermedia X, para transformarse en la especie reducida final R, siendo todas ellas solubles. Este es el caso de gran número de sistemas orgánicos y de muchos sistemas inorgánicos, por ejemplo la reducción del talio (III) a talio (I) a través de talio (II). Representando con el subíndice 1 los paráme tros de la primera reacción y con el subíndice 2 los de la segunda, se puede obtener las ecuaciones siguientes

$$J_{1} = Fk'_{red,1} C_{0} \exp\left[-\beta_{1} \frac{FE}{RT}\right] - Fk'_{ox,1} C_{X} \exp\left[\frac{(1-\beta_{1})FE}{RT}\right]$$

$$J_{2} = Fk'_{red,2} C_{X} \exp\left[-\beta_{2} \frac{FE}{RT}\right] - Fk'_{ox,2} C_{R} \exp\left[\frac{(1-\beta_{2})FE}{RT}\right]$$

$$(1.2a)$$

en donde las concentraciones son las de especies junto al electrodo. Se supone que estas concentraciones son iguales a las del seno de la disolución, es decir, no se considera el transporte de las especies.

En el estado estacionario, j $_1$ y j $_2$ deben tener el mismo valor, de modo que

$$j_1 = j_2 = j/2$$
 (1.3)

-1

siendo j la densidad de corriente que pasa exteriormente. Para el equilibrio de la reacción toțal, $E = E_e$ y la conce<u>n</u> tración del intermedio X toma su valor de equilibrio. Las densidades de corriente de intercambio son

$$\mathbf{j}_{0,1} = \mathbf{F}\mathbf{k'}_{red,1} \quad \mathbf{C}_{0} \quad \exp\left[-\beta_{1} \frac{\mathbf{F}_{e}}{\mathbf{R}\mathbf{T}}\right] = \mathbf{F}\mathbf{k'}_{0x,1} \quad \mathbf{C}_{x,e} \quad \exp\left[\frac{(1-\beta_{1})\mathbf{F}\mathbf{E}_{e}}{\mathbf{R}\mathbf{T}}\right]$$

$$(1.4a)$$

$$\mathbf{j}_{0,2} = \mathbf{F}\mathbf{k'}_{red,2} \quad \mathbf{C}_{x,e} \quad \exp\left[-\beta_{2} \frac{\mathbf{F}\mathbf{E}_{e}}{\mathbf{R}\mathbf{T}}\right] = \mathbf{F}\mathbf{k'}_{0x,2} \quad \mathbf{C}_{R} \quad \exp\left[\frac{(1-\beta_{2})\mathbf{F}\mathbf{E}_{e}}{\mathbf{R}\mathbf{T}}\right]$$

$$(1.4b)$$

Reemplazando estas expressiones en las ecuaciones 1.2, intro duciendo el sobrepotencial y teniendo en cuenta la ecuación 1.3, se deduce que la densidad de corriente estacionaria to tal viene dada por

$$\frac{1}{2} = J_{0,1} \left[\exp\left(-\beta_{1} \frac{F\eta}{RT}\right) - \frac{C_{\chi}}{C_{\chi,e}} \exp\left(\frac{(1-\beta_{1})F\eta}{RT}\right) \right]$$
(1.5a)
$$\frac{1}{2} = J_{0,2} \left[\frac{C_{\chi}}{C_{\chi,e}} \exp\left(-\beta_{2} \frac{F\eta}{RT}\right) - \exp\left(\frac{(1-\beta_{2})F\eta}{RT}\right) \right]$$
(1.5b)

Al multiplicar la primera ecuación por $j_{0,2} \exp(-\beta_2 F \chi/RT)$ la segunda por $j_{0,1} \exp(1-\beta_1)F \chi/RT$ y sumar, se elimina el cociente de concentraciones y resulta:

(29)

$$\mathbf{j} = 2 \frac{\exp\left[-\left(\frac{\beta_1 + \beta_2}{RT}\right)^{\mathrm{F}}\eta\right] - \exp\left[\left(\frac{2-\beta_1 - \beta_2}{RT}\right)^{\mathrm{F}}\eta\right]}{\frac{1}{j_{0,2}} \exp\left[\left(\frac{1-\beta_1}{RT}\right)^{\mathrm{F}}\eta\right] + \frac{1}{j_{0,1}} \exp\left[-\frac{\beta_2}{RT}\right]}$$
(1.6)

A sobrepotenciales catódicos altos, con tal que las de<u>n</u> sidades de corriente de intercambio de las dos reacciones no sean muy distintas, la ecusción 1.6 toma la forma

$$j = 2j_{0,1} \exp\left[-\frac{\beta_1 F \eta}{RT}\right]$$
(1.7a)

y a sobrepotenciales anódicos altos, se obtiene

$$j = 2j_{0,2} \exp\left[\left(\frac{1-\beta_2}{RT}\right)F\eta\right]$$
(1.7b)

Estas dos ecuaciones son del tipo Tafel. Bajo las condiciones indicadas, la densidad de corriente depende de la densidad de corriente de la densidad de corriente de intercambio y el factor de simetría de cada una de las dos reacciones. A partir de las representa ciones de log j en función de \mathcal{N} , tal como lo indica la figura 1.1, para sobrepotenciales catódicos grandes se obtiene la pendiente - $\beta_1 F/RT$, y por extrapolación a $\mathcal{N} = 0$, el valor log $2j_{0,1}$, mientras que para sobrepotenciales anódicos grandes resulta $(1-\beta_2)F/RT$ y log $2j_{0,2}$, respectivamente.

Las dos extrapolaciones no conducen al mismo punto excepto si las dos corrientes de intercambio son iguales. Este comportamiento se puede emplear como criterio para establecer que la reacción tiene lugar en etapas consecutivas. Cabe también tener en cuenta que la suma de los factores de simetría catódico y anódico no es necesariomente igual a la unidad. A sobrepotenciales pequeños se puede linealizar la ecuación 1.6, y se transforma en la expresión

$$-\left(\frac{\partial n}{\partial j}\right)_{j\to 0} = \frac{\operatorname{RT}}{4F} \left[\frac{1}{j_{0,1}} - \frac{1}{j_{0,2}}\right]$$
(1.8)

Esta relación permite comprobar los valores de las de<u>n</u> sidades de corriente de intercambio obtenidas mediante las pendientes de Tafel.

Cuando la reacción global se desarrolla en más de dos etapas consecutivas de transferencia de carga, la representación gráfica del logaritmo de la densidad de corriente en función del sobrepotencial presenta varios tramos líneales, relacionados con las corrientes de canje de las distintas cargas y etapas. Los resultados deben interpretarse con precaución, pues la difusión de las especies puede contro-lar la corriente, sobre todo a corriente de canjes grandes.



FIGURA 1.1. Curvas de Tafel según la ecuación 1.6, para $\beta_1 = \beta_2 = 0.5$, $j_{0,2} = 1.0 \text{ Am}^{-2}$, $j_{0,1} = a$, 1.0; b), 10; c), 10^{-2} y d), 10^{-3} Am⁻².

(31)
b) Efecto de la Difusión en las Reacciones Consecutivas

Las reacciones consecutivas 1.1, se han tratado supo-niendo que las concentraciones junto al electrodo sen las mismas que en el seno de la disolución. En general, esta suposición no se cumple. Al reaccionar la especie 0, su concentración junto al electrodo disminuye, originando un gradiente de concentración que da lugar a la difusión de la especie hacia el electrodo. Las especies X y R se forman en el concurso de la reacción, e inicialmente no existen en el seno de la disolución, de modo que se produce un gradien te de concentración por cada una que puede originar su dif<u>u</u> sión hacia el seno de la disolución.

Como en el caso antes considerado, exento del efecto del transporte, las densidades de corriente de la primera y segunda reacciones vienen dadas por las ecuaciones 1.2, re<u>s</u> pectivamente. Estas ecuaciones se deben expresar en función de las concentraciones en el seno de la disolución.

Una vez alcanzado el estado estacionario, de acuerdo con las ecuaciones

$$\frac{D_0}{\sqrt{2}} (C_0^8 - C_0) = j_1/2$$
 (1.9)

у

$$j_{1,1} = \frac{F_{0}}{\delta} C_0^{B}$$
 (1.10)

de donde

$$C_{0} = \frac{j_{1,1} - j_{1}}{j_{1,1}} C_{0}^{B}$$
(1.11)

De modo similar, si se considera que la concentración de in termedio X es igual a cero en el seno de la disolución,

$$D \frac{D_{X}}{R} C_{X} = \frac{J_{1}}{F} - \frac{J_{2}}{F}$$
(1.12)

y teniendo en cuenta la ecuación 1.10

$${}^{C}x = \frac{{}^{D}_{0}}{{}^{D}_{x}} \frac{j_{1} - j_{2}}{J_{1,1}} {}^{C}_{0}^{B}$$
(1.13)

(32)



FIGURA 1.2. Efecto de la difusión en dos reacciones consecutivas. Caso de dos ondas monoeléctricas irreversibles.

Finalmente, como la concentración de especie reducida R se supone igual a cero en el seno de la disolución, se tiene

$$\frac{D_{R}}{J} C_{R} = \frac{j_{2}}{F}$$
(1.14)
$$C_{R} = \frac{D_{0}}{D_{R}} \frac{j_{2}}{J_{1,1}} C_{0}^{S}$$
(1.15)

Mediante estas relaciones se puede obtener una expresión <u>ge</u> neral de la densidad de corriente en función del potencial, pero la ecuación es compleja y difícil de interpretar. En consecuencia, se examinan tan sólo algunas formas límites correspondientes a casos especiales.

<u>Caso A.</u> En primer lugar, supóngase que la reacción directa de la etapa segunda se desarrolla a una velocidad mucho menor que la reacción inversa. En estas condiciones, el in-termedio X prácticamente no reacciona mediante la segunda etapa de transferencia de carga. Esto puede ser debido a que la etapa es termodinámicamente desfavorable δ que su cons-tante de velocidad corresponde a una reacción lenta y el i<u>n</u> termedio se difunde al seno de la disolución antes que pueda reaccionar.

(33)

En consecuencia, $j_2 \simeq 0$. Al sustituir las concentraciones 1.11 y 1.13 en la ecuación 1.2a, se tiene

$$\mathbf{j}_{1} = \mathbf{F}\mathbf{k'}_{red,1} \left[\frac{\mathbf{j}_{1,1} - \mathbf{j}_{1}}{\mathbf{j}_{1,1}} \right] \mathbf{C}_{0}^{s} \exp \left[-\beta \mathbf{1} \frac{\mathbf{F}\mathbf{E}}{\mathbf{R}\mathbf{T}} \right]$$

-F\mathbf{k'}_{ox,1} $\frac{\mathbf{D}_{0}}{\mathbf{D}_{x}} \left[\frac{\mathbf{j}_{1} - \mathbf{j}_{2}}{\mathbf{j}_{1,1}} \right] \mathbf{C}_{0}^{s} \exp \left[\frac{(1 - \beta_{1})\mathbf{F}\mathbf{E}}{\mathbf{R}\mathbf{T}} \right]$ (1.16)

Si se desprecia la relación ó reacción inversa de la etapa primera, al reordenar la ecuación resulta

$$\frac{J_{1}J_{1,1}}{J_{1,1}-J_{1}} = \frac{Fk'_{red,1} C_{0}^{s} exp\left[-\beta_{1} \frac{FE}{RT}\right]}{(1.17)}$$

Esta relación corresponde a la Ecuación de Tafel corregida para el transporte de materia. La representación gráfica de la corriente en función del potencial de la primera onda monoeléctrica de la figura 1.2.

Cuando la velocidad de la reacción directa de la etapa segunda es comparable a la de la reacción inversa, aparece una segunda onda debido a esta etapa, tal como lo muestra la figura 1.2. Para esta segunda onda se cumple evidente--mente que $j_2 = j_{1,1}$. La densidad de corriente j_2 viene dada por la ecuación 1.2b, que después de sustituir las relaciones 1.13 y 1.15 toma la forma

$$j_{2} = Fk'_{red,2} \frac{D_{0}}{D_{X}} \left[\frac{j_{1,1} - j_{2}}{j_{1,1}} \right] c_{0}^{s} \exp \left[-\beta_{1} \frac{FE}{RT} \right]$$
(1.18)
$$-Fk'_{ox,2} \frac{D_{0}}{D_{R}} \frac{j_{2}}{j_{1,1}} c_{0}^{s} \exp \left[\frac{(1 - \beta_{2})FE}{RT} \right]$$

Al despreciar la reacción inversa, como antes, y teniendo en cuenta que cuando $j_2 = j_{1,2}$ la concentración de intermedio es cero, de modo que según la ecuación 1.13, $j_{1,1}=j_{1,2}$, se obtiene la siguiente ecuación:

(34)

e etcu

$$\frac{J_2 J_{1,2}}{J_{1,2} - J_2} = \frac{Fk' red_{,2}}{D_X} \frac{D_0}{D_X} \frac{C_0^s}{exp} \left[-\beta_2 \frac{FE}{RT} \right]$$
(1.19)

Luego, alcanzadas estas condiciones, se puede escribir

$$j = j_{1,1} + j_{1,2} = j_1$$
 (1.20)

donde j_1 es la densidad de corriente límite de la reacción global O + 2e = R que tiene lugar. Como cada electrón se intercambia por separado, cada onda electrónica (mono) pue de analizarse individualmente, según el procedimiento antes expuesto al tratar los procesos de difusión.

<u>Caso B.</u> Supóngase ahora que la reacción directa de la etapa segunda se efectúa a una velocidad mucho mayor que la r<u>e</u> acción inversa. Esto significa que la transferencia del s<u>e</u> gundo electrón es termodinámicamente favorable y la velocidad correspondiente a esta etapa es suficientemente grande para que el intermedio X reaccione a medida que se produce y no se difunde hacia el seno de la disolución. Así, el ún<u>i</u> co producto de la reacción global es la forma reducida R, con lo que el electrodo tiene lugar

$$0 + 2e = R$$
 (1.21)

De este modo, $j_1 = j_2$ y $j = 2j_1 = 2j_2$. En vez de dos ondas monoelectrónicas se obtiene una sola onda de dos electrones tal como viene indicado en la figura 1.3. Bajo estas cond<u>i</u> ciones, cabe distinguir dos casos, según que la velocidad de la reacción directa de la etapa segunda sea mayor ó me--nor que la velocidad de la reacción inversa de la etapa pr<u>i</u> mera.

<u>Caso</u> <u>B.4.</u> En el primer caso, la etapa segunda es rápida, de modo que el intermedio X formado por la etapa primera reacciona inmediatamente con un segundo electrón, y el proceso global tiene lugar según el esquema

0 + e = X (etapa determinante de la velocidad) (1.22a) X + e = R (etapa rápida) (1.22b) En consecuencia, mediante la ecuación 1.2a y procediendo c<u>o</u> mo antes, bajo las condiciones indicadas, se deduce

$$\frac{jj_1}{j_1-j} = \frac{2Fk'_{red,1} C_0^s \exp\left[-\beta_1 \frac{FE}{RT}\right]}$$
(1.23)

L onda obtenida, como se muestra en la figura 1.3, a, es s<u>i</u> milar a la onda irreversible analizada al estudiar los procesos de difusión. A partir de esta onda se pueden determ<u>i</u> nar las características cinéticas de la primera etapa de transferencia de carga.





<u>Caso B.2.</u> En el segundo caso, cuando la velocidad de la re acción directa de la etapa segunda es menor que la velocidad de la reacción inversa de la etapa primera, el intermedio X reacciona lentamente con un segundo electrón mientras que se transforma rápidamente de nuevo en la especie O. Así, la primera etapa es una reacción de equilibrio y la segunda es la etapa lenta, lo cual conduce al esquema de reacción si-guiente: 0 + e = X (equilibrio)(1.24a)

X + e = R (etapa determinante de la velocidad) (1.24b) A partir de la ecuación 1.2, si se ignora la reacción inver sa de la etapa segunda, se puede escribir

$$\mathbf{k'}_{red,1} \quad \mathbf{C}_{0} \quad \exp\left[-\beta_{1} \frac{\mathbf{F}_{E}}{\mathbf{R}^{T}}\right] = \mathbf{k'}_{0x,1} \quad \mathbf{C}_{X} \quad \exp\left[\left(\frac{1-\beta_{1}}{\mathbf{R}^{T}}\right)\right] \quad (1.25)$$

$$\mathbf{j} = 2\mathbf{j}_2 = 2\mathbf{F}\mathbf{k'}_{red}, 2 \mathbf{C}_X \exp\left[-\beta_2 \frac{\mathbf{F}\mathbf{E}}{\mathbf{R}\mathbf{T}}\right]$$
(1.26)

Después de sustituir las concentraciones 1.11 y 1.13 y operar, resulta la expresión

$$\frac{J_1 J}{J_1 - J} = \frac{2Fk'_{red,2}k'_{red,1}}{k'_{ox,1}} C_0^B \exp\left[-\frac{(1 + \beta_2)FE}{RT}\right]$$
(1.27)

En este caso se obtiene también una onda de dos electrones representada en la figura 1.3, b. Puede observarse que aquí la onda crece más rápidamente que en el caso anterior. Pues, la exponencial tiene el término $(1+\beta_2)$ en vez de β_1 es decir, prácticamente 1.5 frente a 0.5 en el primer caso.

2) Reacción Química Lenta

Cuando un proceso de electrodo comprende una variación ó reacción química lenta, el potencial se desplaza de su va lor de equilibrio y la diferencia correspondiente se conoce como sobrepotencial de reacción. En estas condiciones las otras etapas, como la transferencia de carga 6 de difusión no son determinantes de la velocidad y la reacción química controla la cinética del proceso global. La especie que in terviene en la reacción de transferencia de carga es producida ó consumida a través de la reacción química y su con--centración que depende de la velocidad de esta etapa química, origina el sobrepotencial de reacción. Considérese un proceso global integrado por diversas etapas químicas y de transferencia de carga. La secuencia de etapas se puede di vidir en la reacción química lenta, que controla el proceso global, y el resto de etapas, que están en equilibrio, entre las que se hallan la reacción de transferencia de carga.

Supónguse que esta reacción de transferencia consiste en que una especie O se transforma en una especie R, con el concurso de n electrones. A una densidad de corriente dada el potencial del electrodo viene pues, determinado por el conjunto de etapas en equilibrio, que incluye la etapa de transferencia de carga, luego se puede escribir

$$E = E' + \frac{RT}{nF} \ln C_0$$
 (2.1)

donde E' no es el potencial estándar, pues depende de las otras especies implicadas en el equilibrio. La concentra-ción que aparece en la ecuación es distinta de la concentr<u>a</u> ción de equilibrio, debido a que la especie correspondiente es producida ó consumida por la reacción química lenta. Fara la concentración de equilibrio se tiene

$$E_{e} = E' + \frac{RT}{nF} \ln C_{0,e}$$
 (2.2)

A partir de la definición de sobrepotencial se obtiene la relación $\eta_r = E - E_e = \frac{RT}{nF} \ln \frac{C_O}{C_{O,e}}$ (2.3)

que corresponde al sobrepotencial de reacción.

Las concentraciones de esta ecuación pueden ser afecta das por fenómenos de transporte de las especies antes ó des pués de reducción de transferencia de carga. En el proceso de transporte de difusión debe existir un gradiente de concentración en la zona del electrodo. Sin embargo, en los procesos controlados por el sobrepotencial de reacción, la diferencias de concentración suelen ser muy pequeñas, es decir, la reacción química es más lenta que el transporte por difusión y en consecuencia, el sobrepotencial de difu-sión resulta prácticamente despreciable.

La presencia de una reacción química en un proceso de electrodo da lugar a un sobrepotencial de reacción sólo si la reacción química es la etapa determinante de la veloci-dadjen caso contrario, el proceso se desarrolla según se ex plicó en reacciones de electrodo.

(38)

III. PRECEDOR DE ADSCROTES

La adsorción de sustancias en el electrodo presenta im portantes efectos sobre la cinética de las reacciones electroquímicas. Es frecuente, especialmente en el caso de electrodos sólidos, que una especie adsorbida participe en la reacción electródica, ó que esta reacción tenga lugar en sitios no ocupados por especies adsorbidas ajenas a la reac ción. Al estudiar reacciones electródicas acopladas a procesos de adsorción hay que tener presente el proceso de adsorción propiamente dicho y el recubrimiento del electrodo por las especies adsorbidas. En estas reacciones, la con-centración efectiva de reaccionante puede no ser directamen te proporcional a su concentración en el seno de la disolución, debido a las características de la propia adsorción y al número de sitios donde puede realizarse la transferencia de carga.

1) Isotermas Electroquímicas

La relación entre la cantidad de especie adsorbida por unidad de superficie y la concentración de dicha especie en el seno de la disolución viene descrita por la isoterma de adsorción. Mientras la adsorción no electroquímica depende de la concentración, en las sistemas electroquímicos la adsorción es tembién función de la variable eléctrica que caracteriza el estado del sistema.

Cuando una sustancia adsorbida en el electrodo está en equilibrio con la misma sustancia en el seno de la disolu-ción, los potenciales electroquímicos de la sustancia en am bos estados deben ser iguales. A partir de esta igualdad se obtiene la expresión general de la isoterma de adsorción. De esta expresión se puede pasar a distintas relaciones explícitas que dan cuenta de las varias interacciones que intervienen en los fenómenos de adsorción. Una de las más utilizadas es la Isoterma de Langmuir que durante mucho tiem po ha resuelto problemas cinéticos de reacciones electro-químicos. Desde hace algunos afos también se emplea frecuentemen te la Isoterma de Temkin. La aplicación de la Isoterma de Langmuir supone que la especie adsorbida está situada en po siciones fijas y determinadas, formando una monocapa y no tiene en cuenta las distintas interacciones laterales de las especies δ la heterogeneidad de la superficie donde están adsorbidas. Así pues, se supone que la energía de ad-sorción es independiente de la superficie recubierta por la sustancia adsorbida. En estas condiciones, el equilibrio de adsorción entre las especies en la superficie del metal y en el seno de la disolución conduce a la relación

$$\Theta = \frac{B_C}{1 + B_C}$$
(1.1)

donde Θ es el recubrimiento, C es la concentración y B está relacionada con la entalpía libre de adsorción por

$$B = \exp\left[-\frac{\Lambda G^{o} ad}{RT}\right]$$
(1.2)

La isoterma de adsorción de Langmuir constituye una apro ximación para el tratamiento de determinados sistemas, en especial cuando el recubrimiento presenta valores próximos a la unidad, es decir, para recubrimientos muy bajos ó muy altos. Sin embargo, en muchos casos, el suponer que la entalpía libre de adsorción es independiente del recubrimiento, implica importantes limitaciones, sobre todo en los casos de recubrimiento medio.

A menudo la superficie del metal no es perfectamente homogénea y, además, se presentan interacciones laterales entre las especies adsorbidas. Estas interacciones signif<u>i</u> can que la entalpía libre de adsorción depende del recubrimiento, pues las interacciones entre las especies varían con este factor. For otra parte, si la superficie no es uniforme las especies tienden a situarse en determinadas po siciones, en función de la ener_uía de adsrción, y ello afe<u>c</u> ta a la interacción de las especies adsorbidas. Los sistemas sujetos a estas condicones se desvían, pues, del comportamiento sencillo de Langmuir. El tratamiento cuantitativo de estos sistemas fue desarrollado por Tembin, sobre la base de suponer que la adsorción en cada elemento de superficie homogéneo sigue la losterma de Langmuir, y que la entalpía libre de adsorción disminuye con el recubrimiento, de modo prácticamente líneal para recubrimientos medios, esto es, para 0.2 < 0 < 0.8. Así, se puede escribir

$$\Delta \mathbf{G}_{\mathbf{Q}}^{\mathbf{O}} = \Delta \mathbf{G}_{\mathbf{Q}}^{\mathbf{O}} - \mathbf{g} \mathbf{R} \mathbf{T} \mathbf{Q}$$
(1.3)

donde ΔG_{Θ}^{0} y ΔG_{O}^{0} son las entalpías libres estándar de ado<u>r</u> ción a recubrimiento Θ y a recubrimiento O, respectivamente. Sustituyendo esta expresión en la ecuación 1.2 y aplicando a cada elemento de superficie homogéneo la ecuación 1.1, por integración se calcula el recubrimiento relativo total que resulta ser

$$\Theta = \frac{1}{g} \ln \frac{1}{1 + B_0} \frac{B_0}{C \exp(-g)}$$
(1.4)

donde B_o es el valor de la constante de la Isoterma de Lang muir para recubrimiento cero. El parámetro g viene definido por

$$g = \frac{1}{RT} \frac{d(\Lambda G^{0} \Theta)}{d\Theta}$$
(1.5)

y da cuenta de la variación de la entalpía estándar de ad-sorción en el recubrimiento. La ecuación 1.4 representa la Isoterma de Temkin.

Si el parámetro g es suficientemente grande, en la región central de la isoterma donde BoC $\gg 1 \gg \exp(-g)$, la ecu ación 1.4 toma la forma simplificada

$$\Theta = \frac{1}{g} \ln(BoC)$$
 (1.6)

Esta relación se conoce como Isoterma de Temkin Logarítmica y es válida para recubrimientos intermedios. La Isoterma de Temkin Logarítmica (1.6), se puede comparar con la Iso--terma de Langmuir (1.1) escrita en la forma simplificada

$$\ln \Theta - \ln(1 - \Theta) = \ln(BoC)$$
(1.7)
(41)

La comparación de ambas ecuaciones indica que el recubrimiento varía con la concentración más rápidamente en el caso de Langmuir que en el caso de Temkin, teniendo en cue<u>n</u> ta que g es grande. Ello se debe a que al ir aumentando el recubrimiento, la adsorción de nuevas especies va siendo energéticamente más díficil pues disminuye la variación de entalpía libre, de acuerdo con la ecuación 1.3. La figura 1.1 muestra esquemáticamente las distintas variaciones del recubrimiento con la concentración correspondiente a las dos isotermas.



FIGURA 1.1 Comparación de las Isotermas de Langmuir y de Temkin.

Si se tiene en cuenta que la entalpía libre de adsor-ción es proporcional al recubrimiento, el perfil de la va-riación de entalpía libre con la coordenada del proceso adsorción-desorción debe cambiar con el recubrimiento. Por analogía con la ecuación 1.5, se puede escribir para la entalpía libre de activación de las procesos de adsorción y desorción:

$$\frac{d(\Delta G_{\varphi}^{\neq})}{d\varphi} = \checkmark' gRT$$
(1.8)

(42)

donde \prec ' es una constante de proporcionalidad que varia c<u>n</u> tre O y 1, según la simetría de las curvas de energía y ti<u>e</u> ne el significado del factor de simetría. Generalmente \prec ' se puede identificar con 1- β , donde β es el factor de simetría para el efecto del potencial sobre la transferencia de carga.

2) Adsorción de Intermedios en Condiciones Langmuir

La cinética de las reacciones electroquímicas de varias etapas, que transcurren a través de intermedios, depende del esquema de la reacción, del comportamiento de los inter medios y de la etapa determinante de la velocidad. Cuando los intermedios de la reacción participan en procesos de a<u>d</u> sorción, ocupando posiciones fijas en el electrodo, sin pr<u>e</u> sentar interacciones laterales, se puede aplicar la Isoterma de Langmuir a dichos intermedios..

Considerar una reacción electroquímica en dos etapas, donde la primera etapa

$$M + O + e^{\frac{1}{2}} M - R$$
 (2.1a)

viene seguida por

$$M-R + 0 + e \stackrel{2}{=} M + R_{2}$$
 (2.1b)

6 por:

$$2M-R \stackrel{3}{=} 2M + R_2$$
 (2.1c)

donde M representa la superficie del electrodo y M-R es el intermedio adsorbido. Como el sistema sigue las condiciones de Langmuir, si se representa por Θ la fracción de electrodo recubierto por especie adsorbida, de modo que $(1-\Theta)$ es la superficie disponible, para las variaciones de las tres etapas indicadas se puede escribir según sus velocidades

$$\mathcal{Y}_{1} = k'_{\text{red},1}(1-\Theta)C_{0} \exp\left[-\beta_{1} \frac{FE}{RT}\right]$$
(2.2a)
$$\mathcal{Y}_{-1} = k'_{\text{ox},1} \Theta \exp\left[\frac{(1-\beta_{1})FE}{RT}\right]$$
(2.2b)

$$\sum_{2} = k'_{red,2} C_0 \Theta \exp\left[-\beta_2 \frac{FE}{RT}\right]$$
(2...c)

$$\int -2 = k'_{\text{ox},2} (1-\theta) C_{\text{R}_2} \left[\exp \left(\frac{1-\beta_2}{R^T} \right) \right]$$
(2.2d)

$$U_3 = k_3 \theta^2$$
 (2.2e)

$$\mathcal{V}_{-3} = k_{-3} (1-\theta)^2 c_{R_2}$$
 (2.2f)

Mediante estas ecuaciones se pueden obtener expresiones generales de la cinética del proceso. Sin embargo, como las ecuaciones resultantes son complicadas y dificiles de inter pretar, se tratan tan sólo casos límites.

ESQUEMA A. En primer lugar, considérese el esquema de reac ción formado por las ecuaciones 2.1a y 2.1b, es decir, las etapas 1 y 2.

<u>Caso A.1.</u> Suponer que la etapa 1 es una reacción de equil<u>i</u> brio y la etapa 2 es la etapa determinante de la velocidad. Así, $y_1 = y_{-1}$, de modo que

$$k'_{red,1} (1-\theta) C_0 \exp\left[-\beta_1 \frac{FE}{RT}\right] = k'_{ox,1} \theta \exp\left[\frac{(1-\beta_1)FE}{RT}\right]$$

de donde $\Theta = \frac{k' \operatorname{red}_{1} C_{0}}{k' \operatorname{red}_{1} C_{0} + k' \operatorname{ox}_{1} \exp\left[\frac{FE}{RT}\right]}$ (2.4)

A potenciales sufficientemente altos negativos, resulta

$$j = j_{2} = 2Fk'_{red,2} C_{0} \Theta \exp\left[-\beta_{2} \frac{FE}{RT}\right]$$

$$= 2Fk'_{red,2} C_{0} \frac{k'_{red,1} C_{0} \exp\left[-\beta_{2} \frac{FE}{RT}\right]}{k'_{red,1} C_{0} + k'_{ox,1} \exp\left[\frac{FE}{RT}\right]} (2.5)$$

Dentro de este esquema cabe considerar dos casos límites, en función del valor del recubrimiento.

Si θ es muy pequeño, es decir, k'red,1 C₀ \swarrow k'ox,1 exp(FE/RT) la ecuación 2.5 queda

$$j = 2F \frac{k'_{red,2} k'_{red,1}}{k'_{ox,1}} C_0^2 \exp\left[-(\frac{1+\beta_2}{RT})FE\right]$$
(2.6)

Cuando $\Theta \simeq 1$, δ sea, k'red, 1 $C_0 \gg k'_{ox,1} \exp(FE/RT)$, la ecua ción 2.6 queda

$$j = 2Fk'_{red,2} \circ_{O} \exp\left[-\beta_2 \frac{FE}{RT}\right]$$
(2.7)

<u>Caso A.2.</u> Suponer ahora que la etapa 1 es la etapa determinante de la velocidad y la etapa 2 es una reacción de equilibrio. Luego, $y_2 = y_{-2} \delta$ sea,

$$k'_{red,1} C_0 \Theta \exp\left[-\beta_2 \frac{FE}{RT}\right] = k'_{ox,2} C_{R_2} (1-\Theta) \exp\left[(\frac{1-\beta_2}{RT})FE\right]$$
(2.8)

У

$$\Theta = \frac{k'_{\text{ox},2} C_{R_2}}{k'_{\text{ox},2} C_{R_2} + k'_{\text{red},2} C_0 exp[-\frac{\gamma_E}{RT}]}$$
(2.9)

A potenciales catódicos altos y procediendo como antes, se tiene j = j_1

= 2Fk'red,1 C₀ (1-
$$\Theta$$
) exp $\left[-\beta_1 \frac{FE}{RT}\right]$
= 2Fk'red,1 C₀ $\frac{k'red,2}{k'ox,2} \frac{C_0}{R_2} \exp\left(-FE/RT\right)$ exp $\left[-\beta_1 \frac{FE}{RT}\right]$
(2.10)

Si O es muy pequeño

$$J = 2Fk'_{red,1} \circ O \exp\left[-\beta_1 \frac{FE}{RT}\right]$$
(2.11)

y si 0≏1

$$J = 2Fk' red, 1 \frac{k' red, 2}{k' ox, 2} \frac{C_0^2}{C_{R_2}^2} \exp\left[-\frac{(1+\beta_1)FE}{RT}\right]$$
(2.12)

Las ecuaciones 2.6, 2.7, 2.8 y 2.9 permiten deducir las pendientes de Tafel y los ordenes de reacción respecto a la forma oxidada y respecto a la forma reducida para los distintos casos límite estudiados. Los resultados están r<u>e</u> cogidos en la tabla 2.1.

ESQUEMA B. Considere a continuación el esquema de reacción constituido por las ecuaciones 2.1a y 2.1c, esto es, la eta pa 1 y la etapa 3.

<u>Caso B.1.</u> Supóngase primero que la etapa 1 es una reacción de equilibrio y la etapa 3 es la etapa determinante de la velocidad. Como antes, $\bigcup_{1} = \bigcup_{-1} y$, en consecuencia el r<u>e</u> sultado de recubrimiento viene dado por la ecuación 2.4. Cuando el potencial es suficientemente negativo, la densi-dad de corriente viene siendo

$$= 2Fk_{3}\Theta^{2}$$

$$= 2Fk_{3}\left[\frac{k'_{red,1}C_{0}}{k'_{red,1}C_{0} + k'_{ox,1}\exp(FE/RT)}\right]^{2}$$
(2.13)

$$J = 2F \frac{k_3 k'^2_{red,1}}{k'^2_{ox,1}} c_0^2 \exp\left[-\frac{2FE}{RT}\right]$$
(2.14)

mientras que si ⊕≃1, resulta

1 = 1.

 $j = 2Fk_3$ (2.15)

<u>Caso B.2.</u> Si se supone que la etapa 1 es la determinante de velocidad y la etapa 3 es una reacción de equilibrio, se tiene $\mathcal{V}_3 = \mathcal{V}_{-3}$, δ sea,

$$k_3 \theta^2 = k_{-3} (1-\theta)^2 \sigma_{R_2}$$
 (2.16)

de donde

$$\Theta = \frac{k_{-3}^{1/2} C_{R2}^{1/2}}{k_{-3}^{1/2} + k_{-3}^{1/2} C_{R_2}^{1/2}} \qquad (2.17)$$

A potenciales suficientemente negativos, se puede escribir $j = j_1$

= 2Fk'red, 1 (1-
$$\Theta$$
) $C_0 \exp\left[-\frac{\beta_1 FE}{RT}\right]$

= 2Fk'red,1
$$\frac{k_3^{1/2}}{k_3^{1/2} + k_{-3}^{1/2} + C_{R_2}^{1/2}} C_0 \exp\left[-\beta_1 \frac{FE}{RT}\right]$$
 (2.18)

que si 9 es muy pequeño, queda

$$j = 2Fk'_{red,1} C_0 \exp\left[-\beta_1 \frac{FE}{RT}\right]$$
 (2.19)

y si 9≃1, toma la forma

$$j = 2Fk'_{red}, 1 \left[\frac{k_3}{k_{-3}} \right]^{1/2} \frac{c_0}{c_{R_2}^{1/2}} \exp \left[-\beta_1 \frac{FE}{RT} \right]$$
 (2.20)

En la tabla 2.1 se reúne la información deducida de las ecuaciones 2.14, 2.15, 2.19 y 2.20 para los casos límite correspondientes. Las condicones de la isoterma de Lang muir aplicada en este tratamiento, son válidas para Θ -->0 y para Θ -->1.

Para recubrimientos intermedios, es decir, cuando : 0.2 < 0 y cuando 0 < 0.8, hay que tener presente otros factores, como las interacciones entre las especies adsorbidas y el efecto de la heterogeneidad de la superficie del electr<u>o</u> do.

(47)

TABPV 5	•	1
---------	---	---

Características de los mecanismos de la reacción 1.1 con adsorción de intermedios. (1).

Mecanismo	e.d.v.	e	Orden e O	sspecto R	$\left[-\frac{\partial E}{\partial \ln j}\right]$
(1) y (2)	(1)	 •0	1	0	RT/ P1F
		-→ 0.5	¹⁺ β1	-1	RT/2 P1F
		-+1	2	-1	$RT/(1+\beta_1)F$
	(2)	-> 0	2	0	RT/(1+β ₁)F
		-, •0.5	1+β ₂	0	RT/2 $\beta_2 F$
		∸ +1	1	0	RT/P2F
(1) y (3)	(1)	-+0	1	0	RT/B1F
		→ 0•5	1	$-\beta_{1}/(1+\beta_{1})$	3) RT/β_1F
•		-+1	1	-1/2	RT/β1F
	(3)	> 0	2	0	RT/2F
		- →0•5	203	0	RT/2 P3F
		- ⇒1	0	0	C40

(48)

CAPITULO II. TRABAJO EXPERIMENTAL

1) INTRODUCCION

El objetivo de este trabajo experimental es caracterizar el comportamiento frente a la corrosión de la aleación Zn-Al-Cu (Zinalco), en agua de mar artificial, en cuanto a la determinación del mecanismo y cinética de la corrosión.

El estudio del mecanismo es en base a parámetros cinéticos como: pendiente de Tafel y orden de reacción funda-mentalmente, así como el análisis de productos de la disolu ción anódica por diferentes técnicas analíticas.

2) EQUIPO NECESARIO

a. Potenciostato-Galvanostato.

- b. Programador de Voltaje (Chemical Electronics).
- c. Registrador X-Y (YEW Modelo 3036).

3) MATERIAL Y REACTIVOS

- a. Agua Bidestilada.
- b. Cloruro de Sodio y Sulfato de Sodio.
- c. Celda Electroquímica (Tres Electrodos).
- d. Electrodo de Referencia de Calomelanos Saturado.
- e. Dos Contra-electrodos de Grafito.
- f. Electrodo de Trabajo de la Aleación.

4) ELECTRODOS

Se utiliza como electrodo de trabajo una aleación de Zn-21%Al-2%Cu, proporcionada por el Instituto de Investigación en Materiales de la U.N.A.M. (2), de la cual se han cortado trozos en forma rectangular, los cuales, se han recubierto de baquelita, dejando una superficie expuesta de 1 cm². Antes de cada experiencia, los electrodos se pulían con abrasivos de diferente tamaño de grano, se lavaban con agua destilada, se desengrasaban, se lavaban con agua bide<u>s</u> tilada y finalmente se secaban. Como contra-electrodos se han utilizado dos barras de grafito (electrodos auxiliares), de alta pureza, colocados simétricamente respecto al electrodo de trabajo con el fin de mantener simétrico el campo eléctrico y el gradiente de potencial en la solución y como electrodo de referencia se ha utilizado en todos los casos el de calomelanos saturado termostatado a 25'0, al cual se le adapta un capilar de Luggin.

La celda electroquímica empleada es la convencional, ver figura II.1, que consta de un matraz de un litro de capacidad, con cinco bocas, cuatro de las cuales se emplean para introducir los tres electrodos. La quinta boca es para un burbujeador con punta porosa, por medio del cual se introduce nitrógeno a la solución para desplazar el oxígeno existente en ella.

5) FREPARACION DE LAS SOLUCIONES

El diseño de ensayos acelerados en un medio ambiente que simule el comportamiento frente a la corrosión en agua de mar artificial (representada como agua de mar natural), presenta muchos problemas.

El agua de mar es mucho más compleja en su composición que una solución de cloruro de sodio y debe de contemplarse como un medio biológicamente activo. En efecto tiene ó con tiene gran cantidad de especies biológicas así como moléculas orgánicas e inorgánicas. Otra propiedad adicional del agua de mar natural, comparada con la sintética, es su gran capacidad como solución reguladora.

Las soluciones más comúnmente utilizadas para simular agua de mar, son las sintéticas y las de cloruro de sodio al 3.5%. El agua de mar sintética (A.S.T.M. D1141. Stan-dard Specification for Substitute Ocean Water, 1983. Annual Book of A.S.T.M. Standards, Volumen II,02). (3)., incluye los constituyentes inorgánicos mayoritarios en el agua de mar natural.

(51)

En muchísimos países se han venido usando diferentes formulas de agua de mar. En esencia, dichas aguas son sol<u>u</u> ciones salinas muy diversas que como común denominador, están compuestas de NaCl (15-50 g/l) y $MgCl_2$ (2-5 g/l), puaie<u>n</u> do contener otros productos en pequeña concentración, estos pueden ser:

KC1, CaCl₂, SrCl₂, NaBr, NaF, Na₂SO₄, K₂SO₄, MESO₄, CaCO₃, NaHCO₃, Na₂HPO₄, H₃BO₃, con un pH que está comprendido en---tre 7.8 y 8.2.

En este trabajo y debido a que el objetivo principal era la determinación del mecanismo de corrosión del Zinalco en el que lo determinante era la posible influencia del ión cloruro, se habla de agua de mar artificial sólo en cuanto a la concentración de cloruro de sodio.

En efecto las concentraciones de cloruro de sodio oscilan en la mayoría de aguas artificiales entre 15 g/l (aproximadamente 0.26 M) y 30 g/l (0.52 M), que constituyen el intervalo de concentración de los iones cloruro estudiados. La presencia de Na₂SO₄ se justifica únicamente a efectos de ajuste de la fuerza iónica al variar la concentración de io nes cloruro en el intervalo considerado de una solución a otra.

Se trabajó con disoluciones de fuerza iónica constante e igual a 1, variando la concentración de iones cloruro de<u>s</u> de 0.1 M hasta 0.5 M, ajustando fuerza iónica con sulfato de sodio.

Disoluciones Utilizadas:

 $xNaCl + yNa_2SO_4$ x + y = 1 M xNaCl = 0.1 a 0.5 MI = 1

(52)

Los reactivos utilizados en todos los casos fueron de calidad analítica. Enseguida se dan los reactivos utilizados y los cálculos para preparar las soluciones.

NaCl y NapSO4 SUSTANCIAS:

FORMULA:

$$I = 1/2 \left[z_1^2 \cdot c_1 + z_2^2 \cdot c_2 + \dots + z_n^2 \cdot c_n \right]$$

donde:

- I = Fuerza Iónica.
- Z = Carga 6 Valencia.
- C = Concentración.

DATOS

 $C1^{-} = 0.1, 0.2, 0.3, 0.4, 0.5$ $SO_{41}^{=} = ?$ I = 1

Representando en la ecuación de I la concentración y carga de las sales queda:

$$\mathbf{I} = \frac{1}{2} \left[\left(\mathbf{z}_{\mathbf{N}\mathbf{a}}^{2} + \mathbf{c}_{\mathbf{N}\mathbf{a}}^{+} \right) + \left(\mathbf{z}_{\mathbf{C}\mathbf{1}}^{2} - \mathbf{c}_{\mathbf{C}\mathbf{1}}^{-} \right) + \left(\mathbf{z}_{\mathbf{N}\mathbf{a}}^{2} + \mathbf{c}_{\mathbf{N}\mathbf{a}}^{+} \right) + \left(\mathbf{z}_{\mathbf{S}\mathbf{O}_{4}}^{2} + \mathbf{c}_{\mathbf{S}\mathbf{O}_{4}^{2}}^{+} \right) \right]$$

$$C_{Na^+} = C_{C1^-} = C_1$$

Para NapSO4:

$$C_{Na}^{+} = C_{SO_{4}}^{-} = C_{2}^{-}$$

Entonces, simplificando queda: $I = 1/2 \left[c_1 (z_{Na}^2 + z_{Cl}^2) + c_2 (2z_{Na}^2 + z_{So_4}^2) \right]$

(53)

Despejando C_2 que es la concentración del sulfato de sodio nos queda:

$$2I - C_{1}(Z_{Na}^{2} + + Z_{C1}^{2}) = C_{2}(2Z_{Na}^{2} + + Z_{S04}^{2})$$

$$C_{2} = \frac{2I - C_{1}(Z_{Na}^{2} + + Z_{C1}^{2})}{(2Z_{Na}^{2} + + Z_{S04}^{2})}$$

Mediante la fórmula anterior y para las cinco concentraciones de iones cloruro empleadas para fuerza iónica igual a 1 se pueden obtener las concentraciones de los iones sulfato como se muestra a continuación:

NaC1
 Na2504

$$C_1 = 0.1M$$
 $C_2 = \frac{2(1) - 0.1(1^2 + 1^2)}{2(1)^2 + (2)^2} = 0.3M$
 $C_1 = 0.2M$
 $C_2 = \frac{2 - 0.2(2)}{6} = \frac{1.6}{6} = 0.26M$
 $C_1 = 0.3M$
 $C_2 = \frac{2 - 0.3(2)}{6} = \frac{1.4}{6} = 0.23M$
 $C_1 = 0.4M$
 $C_2 = \frac{2 - 0.4(2)}{6} = \frac{1.2}{6} = 0.2M$
 $C_1 = 0.4M$
 $C_2 = \frac{2 - 0.4(2)}{6} = \frac{1.2}{6} = 0.2M$
 $C_1 = 0.5M$
 $C_2 = \frac{2 - 0.5(2)}{6} = \frac{1.0}{6} = 0.17M$

Ya teniendo sus concentraciones podemos prepararlas:

<u>NaCl</u>			Na2SO4	
0.1N	5.8	g/1	0.30M	42.60 g/l
0.2M	••• 11.6	g/l	0.27M	37.77 б/1
0.3M	17.4	g/1	0.23M	33.10 g/1
0.4M	23.2	e:/1	0.20M	28.40 0/1
0.5M	29.0	g/1	0.17M	23.57 g/l

6) OBTENCION DE DATOS EXPERIMENTALLE

Fara el trazado de las curvas de polarización, se ha empleado un Potenciostato/galvanostato del tipo VIMAR FG-2EV, 30 V, 1 Amp, tiempo de respuesta de 5 μ segs. y est<u>a</u> bilidad de <u>+</u> 1 mV, ver la figura II.2.

Las curvas de polarización se han obtenido en condicio nes estacionarias, a partir del potencial libre de corrosión el cual, se dejaba estabilizar durante un tiempo de 15 minu tos. Posteriormente, se procedía a obtener los puntos de la curva de polarización potenciostáticamente, registrándose los valores de la corriente en estado estacionario.

El tiempo necesario para lograr una corriente pseudoe<u>s</u> tacionaria fue de tres minutos, imponiéndose intervalos de potencial de 100 mV. Para los datos de polarización a bajo sobrepotencial (≤ 60 mV), se realizaron incrementos de 10 mV, empezando a potenciales más catódicos que el de corro-sión.

Los valores de la corriente estacionaria se obtienen asimismo al cabo de tres minutos. Estos datos de polarización se procesaban con una microcomputadora APPLE II FLUS, mediante la aplicación del Programa VICOR, que resultó ser el que más se ajustaba a los datos experimentales obtenidos en comparación con otros programas reportados en la bibliografía, fundamentalmente los propuestos por Mansfeld y Greene, (5) y (6), respectivamente.

(55)





CAPITULO III. RESULTADOS EXPERIMENTALES

En las figuras III.1, III.2, III.3, III.4, III.5, se presentan las curvas de polarización anódica correspondientes a un electrodo de 2n-21/Al-2%Cu en disoluciones de cloruro de sodio de diferente concentración y fuerza iónica igual a 1, (xNaCl + yNa₂SO₄ = x + y = 1M).

Las curvas de polarización se obtuvieron en condicio-nes potenciostáticas estacionarias. Los correspondientes valores de la intensidad estacionaria se alcanzaban al cabo de tres minutos, realizando así, incrementos de potencial de 100 mV.

Como se puede observar en la figura III.6, existen dos zonas claramente diferenciadas. La primera zona a bajos so brepotenciales, correspondiente a la zona de disolución in<u>i</u> cial, la cual, presenta, un comportamiento aproximadamente líneal (Tafeliano); la segunda zona, en cambio, se aparta del comportamiento líneal, presentando una gran curvatura.

Por la zona de potenciales a que tiene lugar la desvia ción del comportamiento líneal puede ser debida principal-mente a dos causas:

- a) Influencia de la difusión (polarización de concentración).
- b) Influencia de la caída óhmica (polarización óhmica) por las altas intensidades que se producen en esta zona de la curvatura de polarización.

Dado que se pretendían obtener parámetros cinéticos a partir de la curva de polarización, basados únicamente en un control de la reacción anódica por el proceso de transf<u>e</u> rencia de carga y con objeto de eliminar la influencia de los otros tipos de polarización, se procedió a obtener sol<u>a</u> mente la zona de polarización a bajps sobrepotenciales.

(59)



FIGURA III.1. Curva de polarimación potenciostática estacionaria del zinalco, en solución 0.1% de iones cloruro.



FIGURA III.2. Curva de polarización potenciostática estacionaria del zinalco, en solución 0.2M de iones cloruro.



FIGURA III.3. Curva de polarización potenciostática entacionaria de una aleación zinalco en una solución 0.3M de i<u>o</u> nes cloruro.



FIGURA III.4. Curva de polarización del zinalco a una solución O.4M.



EIGURA III.5. Curva de folarización potenciostática estacionaria del zinalco, en solución C.5E de iones cloruro.

(64)



de iones cloruro (xNaCl-yNa₂St₄, x + y = 1 M) a $25'^{\circ}$.

Una vez obtenidas las curvas de polarización se ha relizado el análisis químico de los productos formados en el proceso anódico. En primer lugar, una muestra de cada una de las disoluciones empleadas, se ha analizado mediante espectroscopía de Absorción Atómica (equipo Ferkin Elmer Kod<u>e</u> lo 303), para determinar la presencia de En, Al, Cu, componentes de la aleación. En todas las disoluciones ensayadas el análisis ha resultado positivo únicamente para el cinc.

Para los datos de polarización a bajo sobrepotencial, menor a los 60 mV, se realizó lo siguiente:

a) Obtención de un Ecorr Estable.

b) Polarizar 30 mV más catódico que el Ecorr.

c) Incrementar 10 mV en dirección anódica cada tres minutos.

Se han obtenido las siguientes secuencia de polariza-ción en estado estacionario, para cada una de las disoluci<u>o</u> nes estudiadas.

A partir de estas tablas de valores (E,I), se deduje-ron los parámetros cinéticos por el método VICOR. Para el Programa VICOR se utilizaron sólo cinco puntos. La superf<u>i</u> cie del electrodo de trabajo fue de 1 cm².

0.1 M NaCl		Ecorr = -0.956 V
<u>E</u> (<u>volts</u>)	$\underline{I}(\underline{mA})$	
-0.986	-0.196	
-0.9 76	0.03	BA = 88.2
-0.966	1.85	BC = 234.5
-0.956	4.02	Icorr = 4.03
-0.946	6.53	Error = 14.9%
- 0 .936	8,48	
-0.926	9 .9 8	

(66)

0.2 M NaCl		Ecorr = -0.940 V
E (volts)	<u>I(mA</u>)	
-0.970	-2.28	
-0.950	0.08	BA = 87.1
-0.950	3.12	BC = 85.9
-0.940	6.31	Icorr = 5.03
-0.930	8.95	Error = 11.6b
-0.920	10.99	
-0.910	12.69	
0.3 M NaCl	i	Ecorr = -0.918 V
<u>E(volts</u>)	<u>1(mA</u>)	
-0.948	-0.4	
-0.938	2.5	BA = 88.5
-0,928	5.8	BC = 105.97
-0.918	8.8	Icorr = 5.59
-0.908	10.75	$\mathbf{Error} = 19.4\%$
-0.898	12.46	
0.4 M NaCl		Ecorr = -0.935 V
$\underline{\mathbf{E}}$ (volts)	<u>I(mA</u>)	
-0.9 65	-2.00	
- 0 .955	0.02	BA = 83.2
-0.945	2.82	BC = 118.98
-0.935	5.83	Icorr = 5.06
		-
-0.925	8.80	Error = 9.2%
-0.925 -0.915	8.80 10.97	Error = 9.2%
-0.925 -0.915 -0.5 M NaCl	8.80 10.97	Error = 9.2% Ecorr = -0.933
-0.925 -0.915 0.5 M NaCl E(volts)	8.80 10.97 <u>I(mA</u>)	Error = 9.2% Ecorr = -0.933
-0.925 -0.915 0.5 M NaCl E(volts) -0.963	8.80 10.97 <u>I(mA)</u> -0.35	Error = 9.2% Ecorr = -0.933
-0.925 -0.915 0.5 M NaCl E(volts) -0.963 -0.953	8.80 10.97 <u>I(mA)</u> -0.35 4.00	Error = 9.2% Ecorr = -0.933 BA = 233.35
-0.925 -0.915 0.5 M NaCl E(volts) -0.963 -0.953 -0.953 -0.943	8.80 10.97 <u>I(mA)</u> -0.35 4.00 7.98	Error = 9.2% Ecorr = -0.933 BA = 233.35 BC = 109.93
-0.925 -0.915 0.5 M NaCl E(volts) -0.963 -0.953 -0.943 -0.933	8.80 10.97 <u>I(mA)</u> -0.35 4.00 7.98 11.39	Error = 9.2% Ecorr = -0.933 BA = 233.35 BC = 109.93 Icorr = 13.65
-0.925 -0.915 0.5 M NaCl E(volts) -0.963 -0.953 -0.943 -0.933 -0.923	8.80 10.97 <u>I(mA)</u> -0.35 4.00 7.98 11.39 13.72	Error = 9.2% Ecorr = -0.933 BA = 233.35 BC = 109.93 Icorr = 13.65 Error = 9.6%

.
CAPITULO IV. DISCUSION DE RESULTADOS

Dada la naturaleza de las curvas de polarización obtenidas en estado estacionario, ver figura IV.1, que presen--tan una fuerte influencia de la caída óhmica y como alternativa de los procedimientos de corrección de la resistencia no compensada (interrupción de corriente, pulsos, etc.), se han evaluado los parámetros cinéticos con los datos de pola rización obtenidos a bajo sobrepotencial, empleándose para el cálculo de los mismos el Programa VICOR anteriormente c<u>i</u> tado en el capítulo III.

Los resultados obtenidos se resumen en la tabla I, do<u>n</u> de se observa que la Pendiente de Tafel anódica a las diferentes concentraciones de iones cloruro, es casi la misma ó mejor dicho se encuentra dentro del rango ó intervalo de 80 a 90 mV/década y su corriente de corrosión también es casi la misma (aproximadamente de 5).

NaCl, M	Pendiente de Tafel b _a , mV/década	Intensidad de Corrosión Icorr, mA
0.1	88.2	4.03
0.2	87.1	5.03
0.3	88.5	5.59
0.4	83.2	5.06

TABLA I

Parámetros cinéticos obtenidos mediante el Programa VICOR.

La Pendiente de Tafel obtenida en promedio es de 86.7 <u>+</u> 3.8 mV/década, y el orden de reacción respecto a los iones cloruro es:

$$\int C1^{-1} = (\partial \log j / \partial \log (C1))_{E} = 0$$

y ambos, están de acuerdo con la siguiente ecuación cinética experimental:

$$j_{a} = k_{a}^{*} \exp(0.69 \text{ FE/RT})$$
 (4.1)

válida para la zona de disolución inicial de la curva de p<u>o</u> larización.

Un posible mecanismo consistente con la ecuación cinética anterior sería:

$$Zn + OH \longrightarrow ZnOH_{ad} + e$$
 (4.2)

$$ZnOH_{ad} \xrightarrow{r.d.s.} ZnOH^+ + e$$
 (4.3)

$$ZnOH^+ = Zn^{2+} + OH^-$$
 (4.4)

Adicionalmente, la reacción para la formación del ión complejo $\left\{ \text{Zn}(OH)_{\mu} \right\}^{2-}$, el cual se supone en equilibrio:

$$2n^{2+} + 4H_2^0 = \{2n(OH)_4\}^{2-} + 4H^+$$
 (4.5)

por lo que la reacción global puede expresarse como:

$$Zn + 4H_2 0 = (Zn(OH)_4)^{2-} + 4H^+ + 2e$$
 (4.6)

Cuando la etapa 4.3, es la determinante de la veloci-dad de la reacción y la concentración de H^+ en la superfi-cie del electrodo es $\{H^+\}_{x=0}$, se tiene:

$$j_a = k_a \{H^+\}^{1-} \exp((1+\beta))FE/RT$$
 (4.7)

donde $k_a y \beta$ son respectivamente la constante de velocidad y el coeficiente de simetría. Se ha supuesto que el grado de recubrimiento Θ por la especie ZnOH_{ad} es bajo y que es válida la Isoterma de Langmuir, estando la etapa 4.2 en con diciones de quasi-equilibrio.

$$k_1(1-\theta) \exp\left[\beta \frac{FE}{RT}\right] = k_1 \theta \left[H^+\right] \exp\left[-(1-\beta) \frac{FE}{RT}\right]$$

En estado estacionario, los iones $H^+ y \left\{ 2n(0H)_4 \right\}^{2-} producidos, deben difundir continuamente. Entonces, la corriente debe ser proporcional a las velocidades de difusión de <math>el\{H^+\} y \left\{ 2n(0H)_4 \right\}^{2-}$.

Lo anterior puede expresarse como:

$$J_{\rm B} = -2FD_{\{Zn(OH)_4\}}^2 - .(\delta_{\{Zn(OH)_4\}}^2 - \delta_{x})_{x=0}$$

= -2FD_{\rm H}+/4({\rm H}^+)/x)_{x=0} (4.8)

Aplicando la teoría de la capa difusional de Nernst, se puede simplificar la ecuación 4.8. Asimismo, se supone que $\{H^+\}_{x=0}$ es mucho mayor que la $\{H^+\}$ en el seno de la disolución. Entonces:

$$j_{a} = 2FD_{H^{+}}(\{H^{+}\})_{x=0}/4\delta$$

$$= 2FD_{\{Zn(OH)_{4}\}}^{2-} \cdot (\{Zn(OH)_{4}\}^{2-})_{x=0}/6$$
(4.9)

Sustituyendo en la ecuación cinética 4.7, se tiene

$$j_{a} = k_{a} \left(H^{+} \right)^{-1} \exp \left[(1 + \beta) FE/RT \right]$$
$$= k_{a} \left(1/j_{a} + \delta'/2FD_{H}^{+} \right) \exp \left[(1 + \beta) FE/RT \right]$$
(4.10)

У

$$\mathbf{j}_{a} = \sqrt{2Fk_{a}D_{H}^{+}/4\delta} \cdot \exp\left[(1+\beta)FE/2RT\right]$$
(4.11)

De la ecuación 4.11, puede deducirse el valor de la pendiente de Tafel y el orden de reacción respecto a los i<u>o</u> nes cloruro.

$$b_{a} = (\partial E / \partial \log j_{a}) = 2.3 \{2RT/(1+\beta)F\} = 80 mV$$
 (4.12)

$$P_{C1}^{-} = (\delta_{10E} j_{a}^{/} \delta_{10E}^{(C1)})_{E} = 0$$
 (4.13)

En las condiciones de adsorción de Languuir supuestas el mecanismo propuesto predice una pendiente de Mafel de 80 mV y un orden de reacción respecto a los iones cloruro de 0. Estos parámetros cinéticos están en buen acuerdo con los encontrados experimentalmente.

La consistencia termodinámica del mecanismo propuesto puede comprobarse en base a un análisis de las energías libres de reacción de las reacciones involucradas. (8). En la tabla II, se presentan los parámetros termodinámicos utilizados.

	Energía Libre Estándar de
Especie	Formación. ΔG^{O} , Kcal/mol.
Zn(OH) ₄ ²⁻	-206.2
ZnOHad	- 65.8
ZnOII ⁺	- 78.7
OH	- 37.6
Zn^{2+}	- 35.14
н ₂ 0	- 56.7
Reacción	Energ ía Libre Estándar de Reacción. A G ^O , Kcal.
(4.2)	- 28.2
(4.3)	- 12.9
(4.4)	- 5.96
(4.2) - (4.4)	- 35.14

TABLA II. PARAMETROS THRMODINAMICOS

El valor de la energía libre estándar de reacción global, - 35.14 Kcal, coincide con el reportado en la biblio-grafía para la energía libre de formación de la especie $2n^{2+}$

El correspondiente análisis de los productos de la disolución anódica efectuado por espectroscopía ultra-violeta (7), señala la presencia de una única especie que absorbe a aproximadamente 200 milimicras, que podría corresponder al ión zincato $\{2n(OH)_{\mu}\}^{2-}$, ver la figura IV.2.

El análisis por absorción atómica ha indicado asimismo la presencia de Zn^{2+} y la ausencia de Al^{3+} y Cu²⁺.

Los análisis efectuados de los productos de la disolución anódica parecen avalar el mecanismo propuesto, especialmente por lo que hace referencia a la sola disolución del 2n, el cual se encuentra en solución en forma de ión zincato $\{\text{Zn}(OH)_{\mu}\}^{2-}$.



FIGURA IV.1. Curvas de polarización potenciostáticas estacionariar del zinalco, en cinco diferentes soluciones molares de iones cloruro (xNacl-yta₂ ∂v_{μ} , x + z = 1,) a 25%.



CAPITULO V. CONCLUSIONES

En base a los resultados experimentales obtenidos en este trabajo se puede concluir lo siguiente:

- El comportamiento frente a la corrosión de la aleación Zn-Al-Cu en una disolución acuosa de NaCl, es semejante a la del Zn.
- 2. Se ha podido identificar como producto de corrosión de la aleación Zn-Al-Cu, al compuesto $\langle Zn(OH)_4 \rangle^{2-}$.
- 3. Se han obtenido los siguientes parámetros cinéticos: $b_a = 86.7 \text{ mV/década}$ $\rho_{C1} = 0$
- 4. En base a los pafametros cinéticos obtenidos, se postula como mecanismo más probable para explicar la corro-sión de la aleación:

Mecanismo

 $Zn + OH^{-} \xrightarrow{2nOH}_{ad} + e$ $ZnOH_{ad} \xrightarrow{r.d.s.} ZnOH^{+} + e$ $ZnOH^{+} \xrightarrow{-4.6.} ZnOH^{+} + e$ $ZnOH^{+} \xrightarrow{-4.6.} Zn^{2+} + OH^{-}$ $\underline{Reacción \ Global}$ $Zn + 4H_{2}O = \{Zn(OH)_{4}\}^{2-} + 4H^{+} + 2e$ $Zn^{2+} + 4H_{2}O = \{Zn(OH)_{4}\}^{2-} + 4H^{+}$

- 5. La cinética de la disolución anódica del zinalco, es in dependiente de la concentración de iones cloruro..
- 6. El Programa VICOR, en comparación con los otros reporta dos en la bibliografía, ha resultado el más aplicable para la determinación de los parámetros cinéticos, con datos de polarización a bajo sobrepotencial.

BIBLIOGRAFIA

- J.M. Costa. "Fundamentos de Electródica". Editorial Alhambra. Mexicana S.A. Cap. III y V. 1981.
- 2. G. Torres, Instituto de Investigación en Materiales, U.N.A.M. México. Fatente en Trámite.
- 3. A.S.T.M. Corrosión Standard G 5.
- 4. V. Feliu y S. Feliu, "Cálculo de los Parámetros de Corrosión a Partir de una Secuencia de Funtos de Polarización". CENIM, Madrid (1984).
- 5. Mansfeld F. Corrosión 29, 937 (1973).
- N.D. Greene y R.M. Gandhi, Materials Performance 21 (7) 34 (1982).
- R.C. Weast, Editor "Handbook of Chemistry and Physics".
 63rd ed. CRC Press, Cleveland (1982), pág. D-94.
- G. Barreiro, Tesis Licenciatura, ESIQUIE-IPN, México, D.F. 1983.

APENDICE A

CALCULO DE LOS FERAMETROS CINEFICOS DE CORCOBION A PARTIR DE UNA SECUENCIA DE PUNTOS DE LOLARIZACION

A partir de la ecuación de Butler-Volmer de la cinética electroquímica y en el supuesto que no existan caídas $\delta \underline{h}$ micas de voltaje, ni polarizaciones de concentración y además, que \underline{E}_{corr} , está suficientemente desplazado de los po-tenciales de equilibrio de las reacciones anódica y catódica se tiene



Sólo en casos muy especiales esta ecuación puede ser resue<u>l</u> ta algebraicamente para calcular los parámetros I_{corr} , b_a y b_c a partir de una serie de datos experimentales, los cuales son (I,E). Para ello se utilizan los métodos de extrapolación de Tafel y de polarización líneal.

El método de polarización líneal se deduce de la ecuación anterior, teniendo en cuenta que ésta se resuelve y vuelve líneal cuando $\Delta E \longrightarrow 0$

$$\begin{pmatrix} dI \\ dE \end{pmatrix}_{E=E_{corr}} = 2.3 I_{corr} \begin{bmatrix} 1 + 1 \\ b_a \end{bmatrix} = \frac{1}{R_p}$$

$$I_{\text{corr}} = \frac{b_a \cdot b_c}{2 \cdot 3(b_a + b_c)} \cdot \frac{1}{R_p} = \frac{B}{R_p}$$

Una de las dificultades de este método, es cuando b_{g} y b_{c} no se conocen con exactitud. Entonces, deben buscarse en la literatura, estimarse δ medirse experimentalmente.

Para complementar estos dos métodos se han propuesto otros que tiene la ventaja de no exigir un conocimiento pr<u>e</u> vio de b_a y b_c ni la definición u obtención de datos lejos de E_{corr.} Estos métodos utilizan regiones de la curva de polarización que no tienen utilidad en la aplicación de los métodos de polarización líneal y Tafel:

La región de no linealidad.

Estos métodos permiten el cálculo simultáneo de los va lores de I_{corr} , b_{a} y b_{c} .

a) Optimización Directa.

Como alternativa a las soluciones algebraicas se pue-den utilizar programas de computador que determinan numéricamente que valores de I_{corr} , b_a , b_c proporcionan el mejor ajuste de la ecuación a los puntos experimentales.

Una de las principales ventajas de la optimización directa es que opera con prácticamente cualquier número de puntos a partir de 3, lo que hace más seguras las determin<u>a</u> ciones y además, no es crítico el tipo de secuencia de pol<u>a</u> rizaciones utilizadas.

El ajuste suele hacerse por mínimos cuadrados. Se empieza por una estimación inicial y una rutina de minimiza-ción ajusta gradualmente la función hasta hacer mínima la suma S:

$$S = \sum_{1}^{j=n} \left[I_{j} - I_{corr}(exp \ \frac{2.3E_{j}}{b_{a}} - exp \left(\frac{-2.3E_{j}}{b_{c}} \right)^{2} \right]^{2}$$

n: pares de datos (I_{j}, E_{j}) .

Se sustituyen de manera sucesiva valores de I_{corr} , b_a y b_c en la ccuación y se determina cuales de ellos producen las menores desviaciones entre el valor leído y el calculado de I, para cada una de los valores de polarización de la secuencia experimental. Una subrutina de aproximación se encarga de modificarlos valores de aquella terna hasta conseguir el mínimo de error. Una desventaja a tener en cuenta os que se trata de un método lento, ya que examina todos los valores de cada variable dentro de un intervalo de optimización que tendrá que especificarse previamente.

b) Empleo de Expresiones Linealizadas.

Más simple y rápido que tratar de encontrar una solu-ción numérica por medio de un ajuste por mínimos cuadrados no líneales, puede ser recurrir a una linealización previa de la ecuación.

Mansfeld ha descrito un método que se basa en el desarrollo en serie de Taylor de la expresión

$$I = \frac{1}{2 \cdot 3R_{p}} \frac{1}{\frac{1}{b_{a}} + \frac{1}{b_{c}}} \left[exp\left(\frac{2 \cdot 3 \Delta E}{b_{a}}\right) - exp\left(-\frac{2 \cdot 3 \Delta E}{b_{c}}\right) \right]$$

que se deduce combinando las ecuaciones:

$$\begin{pmatrix} dI \\ dE \end{pmatrix}_{E=E_{corr}} = 2.3 I_{corr} \begin{bmatrix} 1 + 1 \\ b_a + b_c \end{bmatrix} = \frac{1}{R_p}$$

$$I = I_{corr} \begin{bmatrix} exp(2.3(E-E_{corr})) \\ b_a \end{bmatrix} = exp(-2.3(E-E_{corr}))$$

Truncando la nueva expresión que se obtiene y dando una estimación inicial a uno de los parámetros desconocidos resulta una ecuación líneal con respecto a los parámetros incógnita que puede resolverse por el método común de los mínimos cuadrados líneales. Con el valor que se obtiene se corrige la estimación inicial y se repite el proceso. La iteración continún hasta que los cambios en los parámetros calculados sean sufi-cientemente pequeños.

Este programa no da una solución razonable cuando el conjunto de los datos experimentales se aparta excesivamente de la ecuación ó existe un nivel grande de ruido en las medidas. Para mayor información (5) y (6).

APENDICE B

NUEVO PROCEDIMIENTO PARA DETERMINAR LOS PARAMETROS DE CORROSION

Recientemente, Feliu (4) ha propuesto un método alternativo de cálculo que se aparta sustancialmente de los mét<u>o</u> dos anteriores, el cual puede ejecutarse utilizando un programa relativamente corto.

Los métodos algebraicos tienen el inconveniente de basarse en unos pocos puntos (tres ó cuatro), lo que hace inseguras las determinaciones por la gran influencia de cualquier error en los datos experimentales. Lógicamente esta inseguridad en las soluciones encontradas disminuye al au-mentar el número de puntos de la secuencia de datos de pola rización. Sin embargo, los métodos de cálculo que admiten gran número de puntos, son métodos iterativos, a veces de muy lenta ejecución.

El método propuesto por Feliu, reúne las ventajas de ser rápido por no ser iterativo y de admitir, además, numerosos puntos con tal de que estos cumplan con la condición de estar igualmente espaciados.

La secuencia de puntos puede ser anódica ó catódica, ó extenderse a ambas regiones. Este método permite normalme<u>n</u> te un ajuste de alta calidad y muestra una tolerancia aceptable a grados razonables de dispersión experimental.

Este nuevo método utilizado en el presente trabajo, enriquece la colección de los disponibles para el cálculo de los parámetros de corrosión.

El Programa VICOR, basado en él, es simple y rápido, fácilmente transferible a otros investigadores y realizable en cualquier tipo de laboratorio dotado de alguna micro-com putadora.

a) Fundamento del Método.

Fara aplicar este método se requiere que las polarizaciones aplicadas estén espaciadas en un intervalo $\Delta \xi$ cons-tante. Bajo este supuesto, las polarizaciones se podrán e<u>x</u> presar en la forma

$$\mathbf{E} - \mathbf{E}_{corr} = \mathbf{E}_{i} + \Delta \mathbf{E}_{n} \qquad (ec. 2)$$

donde E_i es la polarización mínima aplicada y n es un número natural $0 \le n \le N-1$, siendo N el número total de datos tomados. Entonces, la ec. 1 se podrá expresar en la forma:

$$I(n) = I_{corr} \left[exp\left(\frac{2.303}{b_a} (E_i + A \epsilon \cdot n) \right) - exp\left(\frac{2.303}{b_c} (E_i + A \epsilon \cdot n) \right) \right]$$
(ec. 3)

y haciendo:

$$K_{1} = I_{corr} \exp \left(\frac{2 \cdot 303}{b_{a}} E_{i} \right) , \qquad K_{2} = -I_{corr} \exp \left(-\frac{2 \cdot 303}{b_{c}} E_{i} \right)$$

$$\ll = \exp \left(\frac{2 \cdot 303}{b_{a}} \Delta \ell \right) \qquad y \qquad (\Im = \exp \left(-\frac{2 \cdot 303}{b_{c}} \Delta \ell \right)$$

resulta que

$$I(n) = K_1 \ll^n + K_2 \beta^n$$
 (ec. 4)

Haciendo variar en la ecuación 4 la variable n línealmente con la sucesión de números naturales (i = 0, 1, 2, 3, 4, 5, ...), se obtiene una secuencia de valores I(i) que cumplen con la siguiente ecuación general de recurrencia

$$I(i) + a_1 I(i-1) + a_2 I(i-2) = 0$$
 (ec. 5)

donde los coeficientes a₁ y a₂ son constantes.

Cada valor de la señal discreta depende de los dos valores anteriores, como puede demostrarse matemáticamente a partir de un determinado modelo de estado (4). For tanto, será posible plantear tantas ecuaciones de la familia de la ecuación 5 como ternas de valores de I consecutivos i, i-1, i-2 quedan ó pueden formarse.

No ofrecerá dificultad alguna hallar los valores de a_1 y a_2 a partir de cualquier par de ecuaciones planteadas con valores exactos de I(i), I(i-1), I(i-2). El problema se presenta cuando estos valores no son totalmente exactos por provenir de medidas experimentales. En este caso, es aconsejable recurrir a una optimización por mínimos cuadrados líneales de los coeficientes a_1 y a_2 al tomar en consideración todas las ecuaciones particulares que pueden plantearse con todos los valores de I disponibles.

Una vez deducidos los valores de a_1 y a_2 , hace falta calcular los valores de \prec y β que satisfacen la igualdad

$$I(i) = -a_1 I(i-1) - a_2 I(i-2) = K_1 \prec^i + K_2 \beta^i$$

El cálculo de \prec y β se realiza aplicando el teorema de Cayley-Hamilton a los valores propios de la matriz del modelo de estado escogido (4). Así se llega a la conclusión que \prec y β coinciden con las raíces de la ecuación

$$x^2 + a_1 x + a_2 = 0$$
 (ec. 6)

Luego:

$$\varkappa, \beta = \frac{-a_1 \pm \sqrt{a_1^2 - 4a_2}}{2}$$
 (ec. 7)

Las bases matemáticas de este tratamiento se encuentran en (4). Es de observar que, si los datos experimentales no son demasiado malos, \prec y β serán positivos y además, uno será mayor que 1 y el otro menor que 1.

A partir de ahora, se va a considerar que el valor mayor que 1 es \prec , y que el otro es β . Se puede comprobar fácilmente que \prec origina la pendiente de Tafel anódica, y que β la catódica. Como se indicó anteriormente

$$\angle = \exp \frac{2.303}{\ln}$$

y, por tanto,

$$b_a = \frac{2.303}{\ln - \zeta}$$

análogamente,

$$b_{c} = -\frac{2.303}{\ln \beta}$$

por fin, no ofrece dificultad calcular el valor de I_{corr} . For ejemplo, mediante un ajuste por mínimos cuadrados líne<u>a</u> les de la ecuación 1, llevando a ella los valores de b_a y b_c recién calculadas de la serie completa de pares de datos experimentales (E,I) de que se dispone.

b) Comentarios al Frograma VICOR.

El programa VICOR, presenta los resultados obtenidos y el error relativo cuadrático medio del ajuste líneal. En este programa es imprescindible que los datos utilizados co rrespondan a una secuencia de puntos igualmente espaciados sobre la curva de polarización. Cuantos más puntos más seguras serán normalmente las determinaciones. Parte de es--tos puntos deben hallarse en una región cercana al potencial de corrosión.

Al introducir los datos de intensidad de corriente debe especificarse la dirección de ésta, dando el signo positivo a las corrientes anódicas y el negativo a las catódicas. Hacen falta, como mínimo, tres puntos experimentales si el punto de polarización cero es el cuarto de la secuencia. De otro modo la secuencia tendrá que estar formada, al me-nos, por cuatro puntos experimentales.

El comando RUN inicia el programa VICOR preguntando el número de puntos disponibles para el análisis, entre los que se debe incluir el punto de polarización cero cuando es te forma parte de la secuencia. A continuación el programa pide el valor de la máxima polarización catódica, ó de la mínima anódica si la secuencia comprende sólo puntos positi vos. El programa prosigue pidiendo ahora los valores de co rriente, repetidamente hasta completar la secuencia de puntos. For fin, pregunta el valor del incremento (constante) de potencial entre dos puntos vecinos, y el análisis empie za automáticamente.

Al cabo de unos 10 segundos el programa da a conocer los valores de b_a , b_c e I_{corr} , así como el porcentaje de desviación (expresado como error relativo cuadrático medio).

Cabe señalar que existe una ligera asimetría en las ppe raciones de cálculo de introducirse los datos númericos empezando por un extremo u otro de la secuencia de puntos. Esta asimetría no modifica lógicamente el resultado final si los datos son exactos, pero sí puede modificarlo algo si los datos muestran cierto error experimental.

For este motivo el programa realiza automáticamente el cálculo empezando, sucesivamente, por uno y otro extremo de la secuencia, y dando sólo los valores de b_a , b_c e I_{corr} correspondientes al mejor ajuste de ambos cálculos.

El ajuste por mínimos cuadrados toma en consideración. la desviación relativa de los valores de intensidad de co-rriente respecto a las calculadas por medio de la ecuación 1, y no la **desviació**n absoluta que se ha supuesto de menor significación. El programa rechaza los datos de muy baja calidad ó que se apartan excesivamente de la ecuación 1. Uno de los problemas es que la variable DI (en línea 380) adquiera valores negativos, lo que imposibilitaría realizar la operación indicada en la línea 460. Fara obviarlo, en las líneas 400-440 del programa VICOR se ha introducido una alternativa de cálculo, si bien a costa de un ajuste con m<u>a</u> yor error.

El programa VICOR está escrito en BASIC. Aunque se es cribió para utilizarlo con un computador APPLE II PLUS, con pequeñas modificaciones en la sintaxis del lenguaje se puede utilizar con cualquier otro computador. Necesita de muy poca capacidad de memoria, siendo posible servirse de él con los computadores disponibles hoy en día en la mayoría de los laboratorios.

Puesto que el método no es iterativo, el cálculo se ejecuta en unos pocos segundos. Esta alta rapidez de cálculo se agradece cuando se tienen que analizar numerosas se-ries de datos experimentales.

En determinados casos la exigencia de puntos igualmente espaciados podrá ser un incoveniente. No obstante, siempre existe la posibilidad de transformar matemáticamente una secuencia de puntos irregularmente distribuidos a lo largo de la curva de polarización en una secuencia de pun-tos igualmente espaciados, mediante alguno de los programas de interpolación (cúbica, polinómica, etc.), que son bien conocidos.

(8g)

AFENDICE C

```
REM ***VICOR PROGRAM***
 10
 20
    HOME
    INPUT "NUMBER OF POINTS: "; N:PRINT
 30
 40 DIM Y(N,2), P(M,2), A(2,2), K(2), ER(2)
 50
    REM INTRODUCTION OF DATA
 60
    PRINT "POLARIZATION OF THE FIST POINT (EO)": PRINT
 70 PRINT "(THE MORE NEGATIVE OR THE LESS POSITIVE)": PRINT
    INPUT "ED: "; ED: PRINT
 80
 90 FOR I=1 TO N
100 PRINT "POINT"; I; "(CURRENT): "
110 INPUT Y(1,1)
120 NEXT I: PRINT
130 INPUT "INCREMENT: "; EI: PRINT
140 REM PONDERATION FUNCTION CALCULATION
150 FOR I=1 TO N
160 IF Y(I, 1) 0 THEN P(I, 1) = 1 / Y(I, 1)
170 IF Y(I, 1) = 0 THEN P(I, 1) = 1
180 P(I, 1) = P(I, 1) * P(I, 1)
190 NEXT I
200 REM DATA SEQUENCE INVERSION
210 FOR I=1 TO N
220 Y(I,2) = -Y(N+1-I,1)
230 P(I,2) = P(N+1-I,1)
240 NEXT I
250 REM RECURRENCE EQUATION CALCULATION
260 FOR L=1 TO 2
270 M1 =0
280 M2 = 0
290 M3 =0
300 V1 =0
310 V2 = 0
320 FOR I =3 TO N
330
    M1=M1+Y(I-1,L)*Y(I-1,L)*P(I,L)
```

```
340
     M2=M2+Y(I-2,L)*Y(I-2,L)*P(I,L)
350
     M3=M3+Y(I-1,L)*Y(I-2,L)*P(I,L)
360
     V1=V1-Y(I,L) * Y(I-1,L) * P(I,L)
370
     V2=V2-Y(I,L) * Y(I-2,L) * (P(I,L))
380
     NEXT I
390
     W1 = (M2 * V1 = M3 * V2) / (M1 * M2 - M3 * M3)
400
     W_2 = (-M_3 * V_1 + M_1 * V_2) / (M_1 * M_2 - M_3 * M_3)
     REM EIGENVALUES CALCULATION
410
420
     DI = W1 * W1 - 4 * W2
     IF DI 0 GOTO 500
430
440
     DI=DI
450
     B=5QR (DI)
460
     B=B/4
470
     A1=W1/2+B
480
     A2 = W1/2 - B
     GOTO 540
490
500
     B=5QR (DI)
510
     A1 = (-W1 + B)/2
520
     A2 = (-W1 - B)/2
530
    REM I CORROSION CALCULATION
540
     P1=0
550
     P2≃0
560
     IF L=2 THEN ED=-ED-(N-1)*EI
570
     E1=ED/EI
580
     IE=N
590
     FOR I=0 TO N-1
600
     X=A1 (E1+I) -A2 (E1+I)
610
     P1=P1+Y(I+1,L)*X*P(I+1,L)
620
     P2=P2+X*X*P(I+1,L)
630
     IF Y(I+1,L) = 0 THEN IE=IE-1
640
     NEXT I
650
     K(L) = P1/P2
     BL = LOG (A1)/EI
660
```

```
BM=LOG (A2)/EI
670
680
     BL=2,303/BL
690
     BM=2,303/BM
700
    A(1,L)=BL
710
     A(2,L) = -BM
720
     REM ERROR CALCULATION
730
     ER(L) = IE - K(L) * P1
740
     ER(L) = AB5 (ER(L))
750
     ER(L) = 5QR (ER(L)/N) * 100
760
     NEXT L
770
     REN RESULTS PRINTING
780
     IF ER(2)ER(1) THEN 830
790
     A(1,1) = A(2,2)
800
     A(2,1) = A(1,2)
810
    K(1) = K(2)
820
     ER(1) = ER(2)
830
     PRINT "BA= "; A(1,1)
840
     PRINT "BC= "; A(2,1)
850
     PRINT "ICORR= "; K(1)
860
     PRINT "ERROR() = "; ER(1)
870
     END
```

AFENDICE D

RESULTADOS EX.ERI ENPALES EN AUSENCIA DE GXIGENO

Se trabajó con cinco concentraciones de iones cloruro (0.1 a 0.5 M), con fuerza iónica igual a 1 ajustando con sulfato de sodio. La superficie del electrodo de trabajo fue de 1 cm². La solución se deaero con Argón durante 15 minutos. Se incrementó 40 mV en dirección anódica cada 3 minutos.

0.1 M NaCl

$\underline{\mathrm{E}}(\underline{\mathrm{V}})$	I(mA)
-0.996	4. 46
- 0 •955	8,29
-0.915	12.07
-0.876	15.97
-0.836	20.2

 $E_{corr} = -1.036 V$ BA = 0.23 V

0.2 M NaCl

E(V)	<u>I(mA</u>)
-0.995	4.71
-0.955	8.96
-0.915	13.33
-0.875	17.96
-0.835	23

 $E_{corr} = -1.035 V$ BA = 0.32 V

0.3 M NaCl

E(V)	I(mA)
- 1.0 19	2.71
-0.979	7.73
-0.937	12.83
-0.899	18.71
-0.859	24.80

 $E_{corr} = -1.059 V$ BA = 0.15 V

0.4 M NaCl	
E(V)	I(mA)
-0.999	5.76
-0.959	10.71
-0.919	16.29
-0.879	22,49
-0.839	28.86
0.5 M NaCL	
E(V)	I(mA)
-1.015	3.71
-0.975	9.3
-0.935	15.17
-0.895	21.49
-0.855	28

E_{corr} = -1.039 V BA = 0.10 V

 $E_{corr} = -1.055 V$ BA = 0.11 V

(93)



FIGURA D.1. Curvas de Polarización Potenciostáticas Estacionarias.



FIGURA D. 2. Gráfica log j vs. log [C1] en función del potencial.

Estos resultados experimentales son en presencia de oxígeno. Se trabajó con cinco concentraciones de iones cloruro (0.1 a 0.5 M), con fuerza iónica igual a 1 ajustando con sulfato de sodio. La superficie del electrodo de trabajo fue de 1 cm². La solución se agitó durante cada experiencia. Se incrementó 40 mV en dirección anódica cada 3 minutos.

O.1 M NaCl

<u>E(V)</u>	<u>I(mA)</u>
-0.984	3.59
-0.944	8.22
-0.904	12.38
-0.864	16.89
-0.824	21,59

0.2 M NaCl

<u>E(V)</u>	<u>I(mA)</u> _
-0.996	0.11
-0.956	8.57
-0.916	13.81
-0.876	18.70
-0.836	74.05

0.3 M NaCl

E(V)	<u>I(mA)</u>
-0.979	4.97
-0.939	9.49
-0.899	14.36
-0.859	19.48
-0.819	24.70

Ecor	r = -'	1.024	V
BA =	0.23	V	

Ecc	rı	. =	-1	.036
BA	#	0.2	4	V

0.4 M NaCl

I(mA)
6.72
12.89
19.33
26.07
32.66

E_{corr} = -1.023 V BA = 0.25 V

0.5 M NaCl

<u>E(V)</u>	<u> I(mA)</u>
-1.002	5.79
-0.962	10.43
-0.922	16.71
-0.882	23.65
-0.842	30.68

Eco	rr = -1.042	V
BA	= 0.22 V	





(98)



FIGURA D.4. Gráfica log j vs. log [C1⁻] en función del potencial.