

UNIVERSIDAD AUTÓNOMA DEL Estado de Morelos

UNIVERSIDAD AUTÓNOMA DEL ESTADO DE MORELOS

INSTITUTO DE INVESTIGACIÓN EN CIENCIAS BASICAS Y APLICADAS

CENTRO DE INVESTIGACIÓN EN INGENIERÍA Y CIENCIAS APLICADAS

ESTUDIO DE LOS FENÓMENOS DE TRANSPORTE ELECTRÓNICO DE GASES ALTERNOS AL SF₆ PARA SU APLICACIÓN COMO AISLAMIENTO EN EQUIPO ELÉCTRICO DE ALTA TENSIÓN.

TESIS PARA OBTENER EL GRADO DE: MAESTRÍA EN INGENIERÍA Y CIENCIAS APLICADAS

NOÉ RAFAEL COLORADO SÓSOL

DIRECTORES DE TESIS: DR. JAIME DE URQUIJO CARMONA DR. J JESÚS ESCOBEDO ALATORRE SINODALES: DR. CARLOS G. AZCÁRRAGA RAMOS DR. PEDRO A. MARQUEZ AGUILAR DR. JOSÉ A. MARBÁN SALGADO

CUERNAVACA, MORELOS

MAYO, 2018

UNIVERSIDAD AUTÓNOMA DEL ESTADO DE MORELOS

INSTITUTO DE INVESTIGACIÓN EN CIENCIAS BÁSICAS Y APLICADAS

Jefatura de Posgrado en Ingeniería y Ciencias Aplicadas

Cuernavaca, Morelos, a 19 de abril de 2018.

DR. JOSÉ ALFREDO HERNÁNDEZ PÉREZ COORDINADOR DE POSGRADO EN INGENIERÍA Y CIENCIAS APLICADAS P R E S E N T E

Atendiendo a la solicitud para emitir DICTAMEN sobre la revisión de la TESIS titulada **"Estudio de los** fenómenos de transporte electrónico de gases alternos al SF6 para su aplicación como aislamiento en equipo eléctrico de alta tensión" que presenta el alumno NOÉ RAFAEL COLORADO SÓSOL, para obtener el título de MAESTRÍA EN INGENIERÍA Y CIENCIAS APLICADAS.

(1)

Nos permitimos informarle que nuestro voto es:

NOMBRE	DICTAMEN	FIRMA
Dr. Pedro Antonio Márquez Aguilar	Sprobado	1 Angel
Dr. José Antonio Marban Salgado	Aprobado	Jose Antonio U.
Dr. Carlos Gustavo Azcárraga Ramos	Aprobado	Yer
Dr. Jaime de Urquijo Carmona	Aprobado	JUrging C
Dr. J Jesús Escobedo Alatorre	Aprobado	

PLAZO PARA LA REVISIÓN 20 DÍAS HÁBILES (A PARTIR DE LA FECHA DE RECEPCIÓN DEL DOCUMENTO)

NOTA. POR CUESTION DE REGLAMENTACIÓN LE SOLICITAMOS NO EXCEDER EL PLAZO SEÑALADO, DE LO CONTRARIO LE AGRADECEMOS SU ATENCIÓN Y NUESTRA INVITACIÓN SERÁ CANCELADA.

Una universidad de ex

INSTITUTO DE INVESTIGACIÓN EN CIENCIAS BÁSICAS Y APLICADAS

UNIVERSIDAD AUTÓNOMA DEL ESTADO DE MORELOS Instituto de Investigación en Ciencias Bálicos ya

Jefatura de Posgrado en Ingeniería y Ciencias Aplicadas

ASUNTO: APROBACIÓN DE TESIS Cuernavaca, Morelos, 19 de abril de 2018

NOÉ RAFAEL COLORADO SÓSOL P R E S E N T E

Por este conducto le notifico que su tesis de Maestría titulada, **"Estudio de los fenómenos de transporte** electrónico de gases alternos al SF6 para su aplicación como aislamiento en equipo eléctrico de alta tensión"

Fue aprobada en su totalidad por el jurado revisor y examinador integrado por los ciudadanos:

NOMBRE	FIRMA
Dr. Pedro Antonio Márquez Aguilar	and the second s
Dr. José Antonio Marban Salgado	Jose Fintonio MS.
Dr. Carlos Gustavo Azcárraga Ramos	April 1
Dr. Jaime de Urquijo Carmona	Alloquin (
Dr. J Jesús Escobedo Alatorre	

Por consiguiente, se autoriza a editar la presentación definitiva de su trabajo de investigación para culminar en la defensa oral del mismo.

Sin otro particular aprovecho la ocasión para enviarle un cordial saludo.

ATENTAMENTE POR UNA HUMANIDAD CULTA Una universidad de excelencia

DR. JOSÉ ALFREDO HERNÁNDEZ PÉREZ COORDINADOR DE POSGRADO EN INGENIERÍA Y CIENCIAS APLICADAS

JAHP*RSU/nmc

Av. Universidad 1001 Col. Chamilpa, Cuernavaca Morelos, México, 62209 Tel. (777) 329 70 00, ext. 6208 / raquel.sotelo@uaem.mx UA EM

na universidad de excelencia

RESUMEN

El hexafluoruro de azufre (SF₆) es el dieléctrico gaseoso preferido por la industria eléctrica, utilizado como aislamiento y medio de extinción de arco, debido a su electronegatividad, estabilidad térmica y química y capacidad de regeneración molecular. Sin embargo, el hexafluoruro es un gas de efecto invernadero, identificado como el de mayor potencial de calentamiento global (aproximadamente 24,000 veces el potencial del CO₂), de alto impacto para la atmósfera debido a su alta absorción de radiación infrarroja y un tiempo de vida en la atmósfera de hasta 3,200 años.

Además, cuando el SF₆ es disociado, los productos de descomposición son altamente tóxicos y corrosivos, representando un alto riesgo para la salud de las personas en contacto con este gas. La acumulación de dichos subproductos, modifican las propiedades dieléctricas del gas, afectando la operación y eficiencia de los equipos eléctricos de alta tensión.

El incremento en la demanda del SF₆ y la necesidad de contar con equipos más eficientes, hacen del hexafluoruro de azufre un gas potencialmente dañino para el medio ambiente y la humanidad. Por lo que, en las últimas décadas, diversos grupos de investigación en el mundo han estudiado nuevos gases con la finalidad de encontrar un sustituto del hexafluoruro de azufre como medio aislante y de bajo impacto ambiental.

La medición de los parámetros de transporte eléctrico y iónico de gases en el régimen de Townsend, es una de las técnicas utilizadas para la obtención de la ionización efectiva nula a un determinado valor de campo eléctrico, que permita prever su comportamiento como medio aislante.

En este trabajo de tesis se presentan los trabajos experimentales y los resultados de la medición de la evolución temporal de la corriente electrónica y iónica en dos mezclas ternarias propuestas para su análisis como posibles sustitutos del hexafluoruro de azufre.

La medición de la corriente de descarga, es acondicionada para su análisis y para facilitar la identificación de las etapas de su evolución temporal, que permitan identificar las componentes electrónicas y iónicas.

Se presentan los resultados obtenidos con la técnica pulsada de Townsend en el análisis de las mezclas CF₃I-SF₆-CO₂ y CF₃I-SF₆-N₂ a diferentes concentraciones de los gases, en un intervalo de 250-500 Td del campo eléctrico normalizado a la densidad de la mezcla (E/N) y presiones de 0.5 a 5 Torr, mostrando la posibilidad para ambas mezclas de sustituir al hexafluoruro de azufre en su aplicación como medio aislante en equipo eléctrico de alta tensión, con base en el valor de campo eléctrico crítico medido.

ABSTRACT

Sulfur hexafluoride (SF₆) is the preferred dielectric gas for the electric industry, used as an electrical insulator and as arc-quenching, due to its electronegativity, thermal stability and chemistry and ability of molecular regeneration. Nevertheless, the hexafluoride is a greenhouse gas, identified with the biggest potential for global warming (approximately 24,000 times than the CO₂), of high impact on the atmosphere due to its high infrared radiation absorption and with a time of life in the atmosphere up to 3,200 years.

Also, when the SF₆ is dissociated, the decomposition products are highly toxic and corrosive, being a high health risk for the people in contact with this gas. The accumulation of such byproducts, modify the dielectric properties of the gas, affecting the operation and efficiency of HV electrical equipment.

The demand of SF_6 and the need for more efficient equipment, make of the sulfur hexafluoride a potentially harmful gas to the environment and humanity. As of the last decades, several research groups around the globe have studied new gases in order to find a substitute for sulfur hexafluoride as an electrical insulator and with low environmental impact.

The measurement of electrical and ionic gas transportation parameters in the Townsend regime is one of the techniques used to obtain the effective ionization null at a certain value of an electric field, which allows foreseeing its behavior as an insulating medium.

In this thesis is presented the theory, the experimental development and the results of the measurement of the time evolution of the electronic current and ionic current of two ternary mixtures proposed for analysis as possible substitutes for sulfur hexafluoride.

The measurement of the discharge current is fitting for its analysis and to facilitate the identification of the stages of its temporal evolution, which allows identifying the electric and ionic components.

Results obtained with the pulsed technique of Townsend in the analysis of the mixes of CF_3I - SF_6 - CO_2 y CF_3I - SF_6 - N_2 are presented at different concentrations of the gases, in an interval of 250-500 Td of the electric field normalized to the density of the mixture (E/N) and pressures of 0.5 to 5 Torr, showing the possibility for both mixtures to replace sulfur hexafluoride in its application as an insulator in high voltage electrical equipment, based on the critical electric field value measured.

AGRADECIMIENTOS

Agradezco profundamente al Dr. Jaime De Urquijo Carmona su apoyo en la definición del trabajo de investigación, su supervisión, soporte técnico y sus amables consejos que me brindó durante la realización de este trabajo de tesis.

Quiero agradecer al Dr. Carlos Azcárraga Ramos por la amistad que me brinda, su asesoría técnica y consejos durante la realización de este trabajo de tesis y para mi superación profesional.

Agradezco al Dr. J Jesús Escobedo Alatorre su apoyo y consejos durante mis estudios de maestría y durante la realización de este trabajo de tesis.

Extiendo mi agradecimiento al comité revisor de este trabajo de tesis, por sus observaciones y recomendaciones realizadas, que evidentemente contribuyeron a mejorar la calidad de este trabajo.

Agradezco al Instituto Nacional de Electricidad y Energías Limpias, al M.C. Alberth Pascacio De Los Santos, al Dr. Rolando Nieva Gómez y a la Lic. Leonor Ávila, por el apoyo y el tiempo proporcionado para la realización de mis estudios de maestría.

Agradezco al Centro de Investigación en Ingeniería y Ciencias Aplicadas de la Universidad Autónoma de Morelos, por haberme proporcionado un espacio de estudio y formación profesional.

Quiero agradecer al Instituto de Ciencias Físicas de la Universidad Autónoma de México por abrir sus puertas y permitirme realizar las actividades de investigación de este trabajo de tesis. Hago patente mi profundo agradecimiento al grupo de trabajo del Laboratorio de Plasma de Baja temperatura, al Dr. Olmo González Magaña por su asesoría, consejos y el tiempo invertido en el desarrollo de este trabajo, a los Ingenieros Guillermo Gerardo Bustos Maya, Armando Bustos Gómez y Héctor Hugo Hinojosa Galván por su apoyo y asistencia técnica.

Agradezco especialmente a mis compañeros y amigos, el Dr. David Ponce Noyola y el M.C. Pedro Alejandro Domínguez Rivera quienes me han apoyado y animado durante mis estudios de maestría.

Este trabajo fue posible gracias al soporte técnico, logístico y económico del Instituto Nacional de Electricidad y Energías Limpias, CONACyT, los proyectos CONACyT Ciencia Básica 2400073 y UNAM-PAPIIT IN108417, Instituciones con las que estaré siempre agradecido.

a mi princesa Andrea

CONTENIDO

RES	UMEN	
ABS	TRACT	
AGR	ADECIMIENTOS	
CON	TENIDO	
LIST	A DE TABLAS	
LIST	A DE FIGURAS	
CAF	PÍTULO 1 Introducción	
1.1	Aislamientos eléctricos	
1.2	El SF ₆ como aislante eléctrico	
1.3	Propiedades físicas	
1.4	Aplicación	
1.5	Problemática	
1.6	Alcance de la tesis	
1.7	Contribución de la tesis	
САР	ÍTULO 2 Revisión del SF6 y sus alternativas	
2.1	Recientes investigaciones de gases alternos al SF ₆	
2.2	Sustitutos potenciales al SF ₆	
	2.2.1 Requerimientos	
	2.2.2 Comparación de las propiedades del SF_6 y el CF_3 l	
САР	ÍTULO 3 Fundamentos y conceptos generales	
3.1.	Teoría de gases	
	3.1.1 Ley de Boyle	
	3.1.2 Ley de Gay-Lussac	
	3.1.3 Ley de las presiones parciales	
	314 Teoría cinética de los gases	

3.2	Teoría del rompimiento eléctrico en gases	29
	3.2.1 Ionización	29

CAPÍTULO 3 (Continuación)

	3.2.2	Procesos de ionización	30
	3.2.3	Camino libre medio	31
	3.2.4	Sección eficaz	32
3.3	Ruptur	a eléctrica en gases	33
	3.3.1	Rompimiento de Townsend	33
	3.3.2	Ruptura en gases electronegativos	35
	3.3.3	Ley de Paschen	36
3.4	Parám	etros de transporte electrónico	37
	3.4.1	Velocidad de deriva (ve)	37
	3.4.2	Movilidad electrónica (µ)	39
	3.4.3	Captura electrónica	39
	3.4.4	Parámetro E/N	40
	3.4.5	Coeficiente de difusión longitudinal (DL)	40
	3.4.6	Coeficiente de ionización efectiva (<i>ae</i>)	42
CAPÍ 1	TULO 4	4 Desarrollo experimental	
4.1	Técnic	a Pulsada de Townsend	43
	4.1.1	Arreglo experimental	45
	4.1.2	Validación del campo eléctrico homogéneo en la cámara TPT	47
	4.1.3	Movilidad electrónica normalizada	49
	4.1.4	Precisión o error	50
4.2	Adquis	ición y acondicionamiento de resultados	51
	4.2.1	Adquisición de pulsos transitorios	51
	4.2.2	Acondicionamiento de los pulsos medidos	54
	4.2.3	Análisis de las formas de onda	57
CAPÍΊ	TULO :	5 Mediciones y análisis de resultados	

5.1	Mezclas ternarias	67
5.2	Validación de resultados	68
5.3	Mezcla CF ₃ I-SF ₆ -CO ₂	73
5.4	Mezcla CF ₃ I-SF ₆ -N ₂	77
5.5	Campo eléctrico crítico.	79

CAPÍTULO 6 Conclusiones

6.1	Conclusiones	82
CAF	PÍTULO 7 Trabajos futuros	
7.1	Otras mezclas	84
7.2	Otras pruebas a las mezclas actuales	84
Refe	erencias	85
Apé	Indice	
Apér	ndice A. Modelado del arreglo de electrodos del set experimental	A-1
	Caso 1. Electrodos planos con aristas	A-2
	Caso 2. Electrodos planos con bordes redondeados	A-2
	Caso 3. Electrodos con bordes redondeados y ánodo con	
	barreno central	A-4
	Caso 4. Electrodos con bordes redondeados, ánodo con malla	
	en barreno central	A-6
	Conclusiones	A-8

LISTA DE TABLAS

Tabla 1.1	Propiedades físicas del SF6 en fase gaseosa	4
Tabla 1.2	Gases de efecto invernadero	7
Tabla 2.1	Propiedades de gases potenciales como sustitutos del SF_6	15
Tabla 2.2	Comparación de las propiedades del SF_6 y CF_3I	18
Tabla 2.3	Productos de descomposición del CF ₃ I	19
Tabla 4.1	Precisión de los equipos del arreglo experimental	50
Tabla 4.2	Concentración de los gases bajo estudio	51
Tabla 5.1	Error en la medición del coeficiente de velociad electrónica	68
Tabla 5.2	Error en la medición del coeficiente de ionización efectiva en SF_6 y CF_3 l	70
Tabla 5.3	Error en la medición del coeficiente de ionización efectiva en CO ₂	73

LISTA DE FIGURAS

Figura 1.1	Rigidez dieléctrica del aire medida en función de la distancia entre placas paralelas	2
Figura 1.2	Curvas de Paschen usadas para descargas en gases	3
Figura 1.3	Molécula del hexafluoruro de azufre (SF ₆)	4
Figura 1.4	Presiones de vapor y sublimación del SF ₆	5
Figura 1.5	Emisiones de gases de efecto invernadero en el año 2013, por sector productivo	8
Figura 1.6	Emisiones de SF $_6$ en México de 1990 - 2010	9
Figura 2.1	Estructura molecular del CF ₃ I	17
Figura 2.2	Temperatura de ebullición en función del contenido de CF ₃ I	18
Figura 2.3	Coeficiente efectivo de ionización del CF ₃ I y la mezcla CF ₃ I/N ₂ con 5%, 10%, 20%, 50% y 70% de concentración del CF ₃ I	20
Figura 2.4	Velocidad de deriva del CF ₃ I y la mezcla CF ₃ I/N ₂ con 5%, 10%, 20%, 50% y 70% de concentración del CF ₃ I	21
Figura 2.5	Coeficiente de difusión del CF ₃ I y la mezcla CF ₃ I/N ₂ con 5%, 10%, 20%, 50% y 70% de concentración del CF ₃ I	21
Figura 2.6	Campo crítico del CF ₃ I y la mezcla CF ₃ I/N ₂ con 5%, 10%, 20%, 50% y 70% de concentración del CF ₃ I	22
Figura 2.7	Coeficiente de ionización efectiva del CF ₃ I y la mezcla CF ₃ I/CO ₂ con 30%, 50% y 70% de concentración del CF ₃ I	23
Figura 2.8	Campo eléctrico crítico del CF ₃ I y la mezcla CF ₃ I/N ₂ , CF ₃ I/O ₂ , CF ₃ I/CO ₂ , CF ₃ I/CF ₄ y CF3I/aire	24
Figura 3.1	Recipiente contenido en un gas	27
Figura 3.2	Niveles de energía de un átomo	30
Figura 3.3	Sección eficaz del O_2 , N_2 y H_2	33
Figura 3.4	Variación de la corriente en el seno del gas debida a la aplicación de una diferencia de potencial entre electrodos	34
Figura 3.5	Representación esquemática de la avalancha electrónica	35
Figura 3.6	Curva de Paschen	37
Figura 4.1	Arreglo experimental utilizado en el presente trabajo	44

LISTA DE FIGURAS (continuación)

Figura 4.2	Arreglo de electrodos utilizados en la experimentación	45
Figura 4.3	Malla de cobre electroformado para homogeniezar el campo eléctrico entre los electrodos	46
Figura 4.4	Gradiente eléctrico y distribución de líneas de campo eléctrico entre electrodos	48
Figura 4.5	Amplificación y visualización de transitorios medidos	52
Figura 4.6	Archivo de texto de un transitorio	53
Figura 4.7	Archivo de texto "bitácora" de medición	54
Figura 4.8	Pulso transitorio electrónico experimental	55
Figura 4.9	Ejecución del programa para reducir el ruido generado por el propio arreglo experimental	56
Figura 4.10	Acondicionamiento de pulsos transitorios	56
Figura 4.11	Pulsos transitorios de la corriente electrónica	57
Figura 4.12	Determinación del tiempo de tránsito electrónico	59
Figura 4.13	Cálculo del transitorio sin difusión	61
Figura 4.14	Ajuste de los transitorios medidos	62
Figura 4.15	Archivos de salida con los parámetros de transporte electrónico	63
Figura 4.16	Transitorio con una ionización efectiva	64
Figura 4.17	Transitorio con una ionización efectiva nula	65
Figura 4.18	Transitorio con una captura electrónica predominante	65
Figura 4.19	Evolución temporal de la corriente en función de E/N	66
Figura 5.1	Variación de la velocidad de deriva del SF ₆ y CF ₃ I en función de E/N .	69
Figura 5.2	Coeficiente de ionización efectiva del SF ₆ y CF ₃ I en función de E/N .	70
Figura 5.3	Variación de la velocidad de deriva del CO_2 en función de E/N .	71
Figura 5.4	Coeficiente de ionización efectiva del CO_2 en función de E/N .	72

LISTA DE FIGURAS (continuación)

Figura 5.5	Velocidad de deriva de las mezclas CF_3I - SF_6 - CO_2 en función de E/N	73
Figura 5.6	Ionzación efectiva de las mezclas CF_3I - SF_6 - CO_2 en función de E/N	74
Figura 5.7	Coeficientes de difusión longitudinal normalizados a la densidad de las mezclas CF_3I - SF_6 - CO_2 en función de E/N	75
Figura 5.8	Velocidad de deriva de las mezclas de CF_3I - SF_6 - N_2 en función de E/N	76
Figura 5.9	Ionzación efectiva de las mezclas de CF_3I - SF_6 - N_2 en función de E/N	78
Figura 5.10	Difusión longitudinal de las mezclas de CF_3I - SF_6 - N_2 en función de E/N	79
Figura 5.11	Campo eléctrico crítico de las mezclas: \bullet CF ₃ I-N ₂ , \star CF ₃ I-SF ₆ , \bullet CF ₃ I-SF ₆ -N ₂ y \bullet CF ₃ I-SF ₆ -CO ₂ , en función de la concentración del gas	80
Figura A.1	Campo y gradiente eléctrico de electrodos con aristas	A-3
Figura A.2	Campo y gradiente eléctrico de electrodos con bordes de r=0.6 mm	A-4
Figura A.3	Campo y gradiente eléctrico de electrodos con bordes de r=0.6 mm y ánodo con barreno central	A-5
Figura A.4	Campo y gradiente eléctrico de electrodos con bordes de r=0.6 mm y malla de cobre en el ánodo.	A-7

1. Introducción

1.1 Aislamientos eléctricos

La función más importante de un material aislante es la de impedir la conducción eléctrica entre un conductor sometido a una diferencia de potencial alta respecto de otros materiales conductores sujetos a otros potenciales y del potencial de tierra. Además, con frecuencia, aislantes y conductores están expuestos a esfuerzos mecánicos, térmicos y fenómenos químicos, los cuales, a menudo, se presentan simultáneamente.

Así, los materiales aislantes deben satisfacer un gran número de requerimientos técnicos, que en ocasiones llegan a ser contradictorios al considerar el aspecto económico, durante la selección de un aislante en alguna actividad específica.

Una clasificación de los materiales aislantes utilizados puede ser la siguiente [1]:

- Aislamientos inorgánicos naturales. Son materiales inorgánicos que no se preparan químicamente, tales como los gases naturales y algunos materiales sólidos de origen mineral, como la mica y el cuarzo.
- Aislamientos inorgánicos sintéticos. Son materiales de origen inorgánico, producidos químicamente por el hombre. Dentro de los materiales aislantes más utilizados de este grupo se encuentran el hexafluoruro de azufre (SF₆) y la porcelana.
- Aislamientos orgánicos naturales. Son materiales caracterizados por la presencia de Carbón (C), el cual tiene la propiedad de poder formar grandes cadenas o estructuras atómicas tipo anular. Los materiales más destacados en esta clasificación son los aceites vegetales y minerales y el papel.
- Aislamientos orgánicos sintéticos. Son materiales comúnmente conocidos como plásticos. Estos materiales están formados por macromoléculas

debido a la propiedad del carbón para formar grandes cadenas de polímeros con base en la combinación de monómeros. Algunos de los materiales dentro de esta clasificación son el Polietileno (PE), el Policloruro de Vinilo (PVC), el Poliuretano y el Silicón, entre otros.

De los materiales mencionados anteriormente, los gases son el medio aislante más utilizado en los equipos eléctricos, siendo el aire el gas natural con mayor aplicación. Otros gases utilizados como aislamiento son el nitrógeno (N₂), el dióxido de azufre (CO₂) y gases electronegativos como el hexafluoruro de azufre.

La rigidez dieléctrica del aire para un campo uniforme formado por electrodos separados 1 cm, a una temperatura ambiente y a presión atmosférica es de 3.13x10⁶ Vm⁻¹ [2]. La Figura 1.1 muestra cómo disminuye la rigidez dieléctrica del aire de acuerdo con la separación entre los electrodos.



Figura 1.1 Rigidez dieléctrica del aire medida en función de la distancia entre placas paralelas

Los gases más utilizados en aplicaciones de alto voltaje son aire, nitrógeno, hidrógeno y hexafluoruro de azufre.



Figura 1.2 Curvas de Paschen usadas para descargas en gases

En la Figura 1.2, se puede observar la rigidez dieléctrica de diferentes gases en función del producto de la presión y la separación entre electrodos. A estas curvas suele denominárseles "Curvas de Paschen"

1.2 El SF₆ como aislante eléctrico

El hexafluoruro de azufre (SF₆) es un gas sintetizado por primera vez en 1900 en París, Francia por los científicos Moissan y Lebeau. Sus primeras aplicaciones eléctricas se realizaron alrededor de 1930, y a partir de 1947 el hexafluoruro de azufre se produce comercialmente.

El SF₆ está formado por seis átomos de flúor (F) con un átomo de azufre (S). Su peso molecular es 146.05 g/mol. El enlace entre el azufre y el flúor es uno de aquellos con mayor estabilidad química y térmica, lo que contribuye significativamente a sus características aislantes y de extinción de arco.

En la Figura 1.3 se puede observar que la molécula del SF₆ tiene una geometría simétrica, con el centro del octaedro ocupado por el azufre y en los vértices se encuentran los seis átomos de flúor.



Figura 1.3 Molécula del hexafluoruro de azufre (SF₆)

1.3 Propiedades físicas

El SF₆ puro es inodoro, insípido, no tóxico, no corrosivo, no inflamable, químicamente inerte y estable a temperaturas de hasta 500° C.

Respecto a sus características eléctricas, el SF₆ tiene una rigidez dieléctrica aproximada de tres a diez veces la rigidez dieléctrica del aire a presión atmosférica y a una presión de operación (4 - 6 Bar), respectivamente [3,5].

La Tabla 1.1, muestra algunas de las principales características de importancia en su aplicación como medio aislante y de extinción de arco eléctrico.

Parámetro	Unidad
Densidad	6.164 kg/m ³
Masa molar	146 g/mol
Punto de descomposición	500° C
Punto de ebullición	-64° C
Temperatura crítica	45° C
Presión crítica	37.59 Bar

Tabla 1.1 Propiedades físicas del SF₆ en fase gaseosa [5,6].

La Figura 1.4 muestra la relación de presión/ temperatura cuando el SF₆ se encuentra en equilibrio entre la fase líquida y sólida.



Figura 1.4 Presiones de vapor y sublimación del SF6

El SF₆ es un gas denso, con una densidad de 6.164 kg/m³ a una temperatura de 20° C y presión de una atmósfera; equivalente a aproximadamente 5 veces la densidad del aire en condiciones similares [7-9].

El SF₆ posee una excelente capacidad de extinción de arco por sus características electronegativas, una capacidad térmica diez veces mayor que la del aire, y una transferencia de calor que duplica la del aire.

El SF₆ es un compuesto muy estable, por lo que se requieren condiciones severas para modificar su estructura molecular. La molécula del SF₆ tiene la capacidad de recombinarse fácilmente después de ser disociada, y es químicamente compatible con la mayoría de los materiales utilizados en la industria eléctrica [8,9].

El número de subproductos generados cuando el SF₆ gaseoso experimenta un arco eléctrico dependerá de la energía y duración del propio arco, contenido de humedad, ácidos y materiales orgánicos presentes. A diferencia del gas SF₆ puro, sus subproductos de descomposición son altamente tóxicos y corrosivos, representando un alto riesgo para la salud de las personas en contacto con este gas.

Además, la presencia y acumulación de subproductos en los equipos eléctricos, modifica las propiedades dieléctricas del gas, afectando la operación y eficiencia de los mismos.

1.4 Aplicación

Desde la década de los 60's el SF₆ ha sido utilizado como aislamiento y medio de extinción de arco en los procesos de transmisión y distribución de energía eléctrica, principalmente en subestaciones aisladas en gas (GIS) e interruptores.

Otras aplicaciones del gas incluyen la industria metalúrgica, electrónica, equipo de investigación y aplicaciones militares.

Actualmente, la infraestructura de las grandes redes eléctricas presenta un incremento considerable en el uso y aplicación del hexafluoruro de azufre como medio aislante y de extinción del arco eléctrico de: subestaciones encapsuladas, interruptores, transformadores y cables de potencia debido a requerimientos de espacio y operación confiable en zonas contaminadas. Debido a esto, la industria eléctrica utiliza aproximadamente el 80% del SF₆ que se produce en el mundo.

De la producción total, el 53% corresponde a fabricantes (gas nuevo) y el 27% restante corresponde al gas utilizado para relleno de equipo eléctrico.

1.5 Problemática

El hexafluoruro de azufre es el dieléctrico gaseoso preferido en la actualidad por la industria eléctrica, debido a sus propiedades térmicas y dieléctricas. Sin embargo, el SF₆ es un gas de efecto invernadero (GEI), identificado como aquel de mayor potencial de calentamiento global ((GWP, por sus siglas en inglés) aproximadamente 24,000 veces mayor que el del CO₂), de alto impacto para la atmósfera debido a su alta absorción de radiación infrarroja y con una tasa de descomposición muy lenta (hasta 3,200 años) [2,4].

El efecto invernadero evita que una parte del calor recibido desde el sol deje la atmósfera y vuelva al espacio exterior, incrementando así la temperatura de la superficie terrestre. Existen varios gases naturales de efecto de invernadero en la atmósfera, y que son absolutamente necesarios para calentar la Tierra, tales como el bióxido de carbono y el agua, pero en la debida proporción.

El efecto invernadero provocado por la quema excesiva de combustibles fósiles (petróleo, gas y carbón) ha elevado sustancialmente la temperatura media de la atmósfera terrestre, produciendo el calentamiento global.

Para atender esta problemática, en el año 2005 se creó el Protocolo de Kioto con la finalidad de vigilar y reducir las emisiones de los gases de efecto invernadero [10,11].

Los principales gases de efecto invernadero considerados en el protocolo de Kioto y su potencial de calentamiento, se describen en la Tabla 1.2.

Gases	Potencial de		
	Calentamiento		
Bióxido de carbono (CO ₂)	1		
Metano (CH ₄)	21		
Óxido nitroso (N2O)	310		
Hidrofluorocarbonos (HFCs)	140-11,700		
Perfluorocarbonos (PFCs)	6,500-9,200		
Hexafluoruro de azufre (SF ₆)	23,900		

Tabla 1.2 Gases de efecto inverna	adero
-----------------------------------	-------

Dentro del panorama mundial, México vierte el 15% del CO₂ del planeta a la atmósfera ocupando el lugar 9 y el 2° en Latinoamérica [16].

La emisión al medio ambiente del SF₆ utilizado en el sector eléctrico tiene como fuentes principales las siguientes [12, 13]:

1) Manejo del gas

Defectos de manufactura, mantenimiento, instalación de equipo, recarga, falta de capacitación del personal técnico.

2) Fugas

Pérdida de hermeticidad de empaques, válvulas y herrajes.

3) Fallas en equipo eléctrico

Fallas propias del equipo o por causas externas.

Las emisiones mundiales de SF₆ representan un porcentaje menor al 0.5% de las emisiones totales y un 19% de las emisiones del sector industrial. La Figura 1.5 muestra las emisiones de gases efecto invernadero por sector productivo, correspondientes al año 2013.



Figura 1.5 Emisiones de gases de efecto invernadero en el año 2013, por sector productivo

En México, durante los años 1990 y 2010, las emisiones de SF₆ representaron un porcentaje menor al 0.1% del total. Sin embargo, en el año 2013 las emisiones de SF₆ aportaron el 5% del total de emisiones nacionales, incrementando cuatro veces las emisiones en un periodo de 21 años (1990-2010) [17]. En la Figura 1.6 se muestran las emisiones del gas SF_6 en México en el periodo 1990-2010.

La industria eléctrica mexicana cuenta con una amplia y compleja red de transmisión y distribución de energía eléctrica. La red eléctrica nacional cuenta con equipos que utilizan el SF₆ como medio aislante y de interrupción de arco. En niveles de transmisión, el 73% de los interruptores utilizan SF₆ y, existen aproximadamente 60 subestaciones eléctricas encapsuladas en gas (GIS) [17]. Por ello se estima que la red nacional cuenta con aproximadamente 310 toneladas de gas instalado en interruptores de potencia y GIS.



Figura 1.6 Emisiones de SF₆ en México de 1990 - 2010

Lo descrito anteriormente, sumado al incremento del volumen del gas, debido a la demanda de equipos eléctricos cada vez más eficientes, la falta de implantación de procedimientos regulados para su manejo, regeneración y almacenamiento, la liberación voluntaria o involuntaria del gas y fugas en equipos, hacen del hexafluoruro de azufre un gas potencialmente dañino para el medio ambiente y la humanidad.

1.6 Alcance de la tesis

El alcance del presente trabajo de investigación considera las siguientes actividades:

- Obtención y análisis de los parámetros de transporte electrónico en dos mezclas ternarias con gases a diferentes concentraciones.
- Mediciones experimentales a tensiones de 5 kV y una presión máxima de 5 Torr.
- Comparación de resultados obtenidos con el gas SF₆ puro.
- Selección de una mezcla ternaria como posible sustituto del gas SF₆ en su aplicación como medio aislante en un equipo eléctrico de potencia.
- Identificación de trabajos futuros en la búsqueda de aislamientos en gas amigables con el medio ambiente

1.7 Contribución de la tesis

Los beneficios al término de este trabajo de investigación son:

- Proporcionar información útil que coadyuve al estudio de la física de las descargas eléctricas en gases y su aplicación en la industria.
- Conocer la factibilidad de sustitución del gas SF₆ como medio aislante y de extinción de arco.
- Contribuir a la sustentabilidad energética al proporcionar información relevante de aislamientos amigables con el medio ambiente.
- Reducción del impacto ambiental, utilizando tecnologías amigables con el medio ambiente.

2. Revisión del SF₆ y sus alternativas

El hexafluoruro de azufre es en la actualidad el gas aislante por excelencia, preferido en muchas aplicaciones industriales y científicas, con las mejores propiedades dieléctricas, térmicas y químicas.

Sin embargo, debido a que se trata de un gas de efecto invernadero con el mayor potencial de calentamiento global, en las últimas décadas se han llevado a cabo estudios con la finalidad de encontrar y desarrollar un nuevo gas con pequeñas concentraciones de SF₆ u otro que reemplace completamente al hexafloruro de azufre y que sea amigable al medio ambiente.

2.1 Recientes investigaciones de gases alternos al SF₆

El SF₆ fue reconocido como un gas de efecto invernadero en la tercera sesión de la Conferencia de las Partes (COP3) de la Convención Marco de las Naciones Unidas sobre el Cambio Climático (UNFCCC, por sus siglas en inglés) en el año 1997, cuando se adoptó el Protocolo de Kioto, y a partir de dicho año se inició la investigación de gases alternos al hexafluoruro de azufre. Inicialmente, las investigaciones [8, 18-23] se enfocaron al estudio de mezclas de gases como el aire, nitrógeno e incluso el dióxido de carbono y bajas concentraciones de SF₆. Estos trabajos caracterizaron y compararon los parámetros dieléctricos del SF₆ y sus mezclas como medio de interrupción de arco eléctrico bajo campos eléctricos homogéneos y no homogéneos. La mezcla SF₆/N₂ fue la de mayores ventajas y con mayor proyección para su aplicación en equipos de alta tensión [8]. Posteriormente, las investigaciones se orientaron a mezclas binarias con pequeñas concentraciones de SF₆ y productos halogenados, hidrofluorolefinos, perfluorocarbonos y fluoronitrilos, con bajo potencial de calentamiento global.

Otro grupo de investigadores [24-30] evaluó los parámetros de transporte electrónico mediante la Técnica Pulsada de Townsend de las mezclas de SF₆ y sus mezclas con CO₂, N₂, N₂O, He, Ar, Xe y CF₄ entre otros, en concentraciones de 2%-90% del SF₆ en un intervalo del campo eléctrico normalizado a la densidad de 100-700 Td (1 Townsend = $10^{-17} V/_{cm^2}$). Con base en los resultados se determinaron las mezclas y concentraciones respectivas que presentaran un comportamiento similar al SF₆, así como el campo eléctrico crítico de cada una de las mezclas.

A continuación, se realiza una breve descripción de la familia de gases y sus mezclas estudiadas para emplearse como sustitutos del SF₆ en aplicaciones en redes eléctricas de alta tensión [31,32].

Perfluorocarbonos (PFCs)

La alta rigidez dieléctrica de los perfluorocarbonos se debe a la presencia del flúor (F). Estos gases electronegativos están formados por cadenas de flúor y carbón. De estos gases, el perfluorociclobutano (C_4F_8) es el de mayor rigidez dieléctrica, de 1.25 a 1.31 veces la rigidez del aire, pero un potencial de calentamiento de 8700 [8].

Además, los PFCs generan productos de descomposición tóxicos y tienen un potencial de calentamiento de 5,700 a 11,900.

Para evitar los problemas de la temperatura de licuefacción y el alto potencial de calentamiento, estos gases deben mezclarse con otros como el N₂ y el CO₂ para mejorar las temperaturas de licuefacción.

Gases naturales

Estos gases se encuentran libres en la atmósfera y se utilizan como medio aislante y extinción de arco a altas presiones en interruptores eléctricos.

De este grupo de gases, el CO₂ y el N₂, son los candidatos con mayores ventajas, debido a su muy bajo o nulo potencial de calentamiento y bajo daño a la capa de ozono.

El N₂ es un gas inerte y no es electronegativo, es decir, no captura electrones lentos, pero sí, al interactuar con ellos, absorbe cantidades sustanciales de su energía cinética.

Por lo antes mencionado, el CO₂ puro y sus mezclas podrían ser buenos candidatos para sustituir al SF₆. Una forma de mejorar su rigidez dieléctrica sería operarlo al triple de la presión de operación del SF₆ y así alcanzar una rigidez similar a la de este último.

Fluorocetonas (FK)

Estos gases están formados por un átomo de oxígeno y cadenas de carbón y flúor; se consideran no tóxicos en estado estable, con una alta rigidez dieléctrica de 9 a 11 veces la rigidez del SF_6 y un bajo potencial de calentamiento global (GWP=1).

La evaporación de estos gases se alcanza a temperaturas del orden de 24° C, debido a lo cual este gas es mantenido a presiones menores de una atmósfera. Las mezclas con bajas concentraciones de fluorocetonas y gases naturales, mejoran la temperatura de licuefacción y la rigidez dieléctrica de la mezcla. El valor de la rigidez dieléctrica varía linealmente con la concentración de la fluorocetona en la mezcla.

Otra de las desventajas de las fluorocetonas es la no regeneración del propio gas después de una disociación por la ocurrencia de una descarga eléctrica.

Hidrofluorolefinas (HFOs)

Las hidrofluorolefinas son gases sintéticos con potenciales de calentamiento menores a 9 y una rigidez dieléctrica entre 0.8 y 0.95 la del SF₆.

El desempeño de los HFOs está dictado por el tamaño de su molécula. Es decir, depende del número de átomos ramificados de carbón y flúor.

Los HFOs se licuan alrededor de una presión de 4.2 Bar a temperatura ambiente. Otra desventaja, es que su molécula se descompone en forma de ácido trifluoracético (TFA) que es muy tóxico, con una larga vida en la naturaleza y forma depósitos conductivos de carbón en el interior de los equipos eléctricos [33].

Fluoronitrilos y sus mezclas

El fluido dieléctrico fluoronitrilo fue sintetizado, patentado y comercializado por la $3M^{TM}$ Company bajo el nombre de NOVECTM. Este compuesto tiene una alta temperatura de licuefacción (3.1 Bar) a una temperatura de -30°C. Por lo anterior, los fluorinitrilos deben mezclarse con gases reguladores como el CO₂, N₂ y aire. De esta manera, se mejora la rigidez dieléctrica del fluoronitrilo y se reduce el impacto ambiental.

Las mezclas de fluoronitrilos y CO₂ aprovechan las ventajas de cada uno de los compuestos, la rigidez dieléctrica del NOVEC[™] y el bajo punto de ebullición del CO₂.

El fluoronitrilo es un gas polar, altamente electronegativo y químicamente estable hasta una temperatura de aproximadamente 700°C, con una rigidez dieléctrica de 2.7 veces la rigidez dieléctrica del aire.

Los fluoronitrilos, poseen un potencial de calentamiento global menor de 2400 y un potencial de reducción de la capa de ozono nulo.

Las mezclas de fluoronitrilos con CO₂ están clasificadas en la categoría de menor riesgo y resultados de recientes estudios indican que no se clasifican como una sustancia CMR (carcinógenas, mutagénicas y toxicas reproductivas, por sus siglas en inglés).

Un resumen de las características expuestas anteriormente, considera los siguientes puntos:

- Una mezcla adecuada de SF₆ con N₂ es un buen reemplazo para el SF₆.
 Esta mezcla encuentra buena aceptación para proporcionar aislamiento en aplicaciones alta tensión, además de ser técnica y económicamente rentable.
- Una de las principales desventajas de los gases polifluorinados es su alto punto de ebullición, el cual limita su uso en aplicaciones de equipo eléctrico

que opera en baja temperatura. Por tanto, se requiere mezclarlos con gases como el N₂ o CO₂, mejorando así la relación de su comportamiento dieléctrico, la temperatura de operación mínima y reduciendo el impacto ambiental.

 El uso de gases naturales como medio aislante y de extinción de arco requiere un incremento de la presión de operación y la evaluación del redimensionamiento del equipo eléctrico.

La Tabla 2.1 presenta con la comparación de las características de los gases mencionados anteriormente.

Gas/mezcla	CO2	N ₂	Perfluoro-carbonos	Fluoronitrilos	SF ₆
Cushinezolu			c-C₄F ₈	NOVEC	
Potencial de calentamiento	1	0	8,700	< 2400	23,900
Daño a la capa de ozono	0	0	0	0	0
Vida en la atmósfera (años)	< 15	œ	3,200		3200
Rigidez dieléctrica relativa con respecto al SF6	0.30 a 0.35	0.34 a 0.43	1.28	2.7	1
Valor crítico E/N (Td)	86		440		361
Temperatura de ebullición (°C @ 1 Bar)	- 78.5	-196	-6	-30	-64
Temperatura crítica (°C)	30.98	-147	115		45.6
Presión crítica (MPa)	7.38	3.39	2.79		3.78
Presión de licuefacción (bar) a -30° C	14.3	-6		0.31	5.2
Gas/mezcla	CO2	N2	Perfluoro- carbonos	Fluoronitrilos	SF6
			c-C4F8	NOVEC	
Toxicidad	No	No	No	Si	No
Densidad (kg/m ³) a 20° C	1.84	1.25	6.62		6.164
Masa molecular (g/mol)	44	28	200		146
Flamabilidad	No	No	No	No	No
Estabilidad térmica(°C)	600	-210		700	500

Tabla 2.1	Propiedades of	de gases	potenciales com	o sustitutos o	del SF ₆ [3	1,32]
-----------	----------------	----------	-----------------	----------------	------------------------	-------

Recientemente, se ha encontrado el gas trifluoriodometano (CF₃I) como un gas con alto potencial para su empleo como medio aislante y de extinción de arco eléctrico en su forma pura o mezclándolo con N₂ y CO₂

En el apartado 2.3.2 se presentan las características principales de este gas y su comparación con el SF₆.

2.2 Sustitutos potenciales al SF₆

2.2.1. Requerimientos

Los gases deben cumplir con los siguientes requerimientos [2,8] para proveer aislamiento e interrupción de arco eléctrico:

- *i.* Alta rigidez dieléctrica
- ii. Electronegatividad media o alta
- iii. Estabilidad térmica
- iv. Inactividad química
- v. No inflamable, no corrosivo, no tóxico, no inflamable, no explosivo
- vi. Alta conductividad térmica
- vii. Habilidad de extinción de arco
- *viii.* Baja temperatura de condensación
- ix. Autorrecuperable
- x. Amigable con el medio ambiente
- *xi.* Bajo potencial de calentamiento
- xii. Bajo costo de producción

La alta conductividad térmica del gas contribuye al enfriamiento de los conductores que portan la corriente y en la extinción del arco. Por otro lado, la habilidad de extinción de arco eléctrico de un gas se refiere a la propiedad de poseer una baja temperatura de disociación y una constante de tiempo térmica de corta duración. Es decir, que sea capaz de disipar la misma cantidad de energía presente en un arco en un tiempo determinado.

2.2.2. Comparación de las propiedades del SF₆ y el CF₃I

El gas trifluoriodometano (CF₃I) es un gas formado por tres átomos de flúor y un átomo de lodo, con un átomo de carbón al centro de su molécula. La Figura 2.1 muestra la estructura molecular del CF₃I.

El CF₃I es un gas que se utiliza como agente extintor en la actualidad y recientemente se está considerando como un gas aislante para aplicaciones en alta tensión por poseer una rigidez dieléctrica superior a la rigidez del SF₆. En contraste con el SF₆, el CF₃I tiene un bajo potencial de calentamiento global, menor al del CO₂ (GWP<1), una vida en la atmósfera menor a dos días. [34-37]. Esto se debe a que la débil cadena C-I se descompone rápidamente en la atmosfera [38].



Figura 2.1 Estructura molecular del CF₃I [7]

El gas CF₃I es un gas incoloro, inodoro, no inflamable con un punto de ebullición de -22.5° C a una atmósfera. Por lo anterior, se mezcla con gases reguladores como el CO₂, N₂ con puntos de ebullición menores para reducir la presión de licuefacción. La Tabla 2.2 muestra las propiedades del CF₃I y el SF₆ para su comparación.

Con base en las ecuaciones de Van der Waals para presiones parciales [40-44], la Figura 2.2 muestra la gráfica de la temperatura de ebullición del CF₃I en función de la concentración del gas en una mezcla.

Gas/mezcla	CF₃I	SF ₆
Potencial de calentamiento	0.45	23,900
Daño a la capa de ozono	<< 1	0
Vida en la atmósfera	< 2 días	3200 años
Rigidez dieléctrica relativa al SF ₆	1.2	1
Valor crítico E/N (Td)	437	361
Temperatura de ebullición (°C @ 1 Bar)	-22.5	-64
Presión de licuefacción (bar) a 20° C	1.1 a -20°C	2.1 @ 20° C
Toxicidad	No	No
Densidad (kg/m³)	9.016	6.164
Flamabilidad	No	No
Estabilidad (°C)		500
Temperatura crítica (°C)	45.6	123
Presión crítica (MPa)	3.78	4.00

Tabla 2.2 Comparación de las propiedades del SF₆ y CF₃I [38-40]



Figura 2.2 Temperatura de ebullición en función del contenido de CF₃I

Por otro lado, resultado de la experimentación en otros trabajos [40-44] los subproductos generados por la ocurrencia de una descarga eléctrica se muestran en la Tabla 2.3.

	Campo	Campo	Descarga	
	eléctrico	eléctrico		
	uniforme	no-uniforme	superficial	
Voltaje aplicado (kV)	135	43	83	
Energía de descarga	380	38	1/1	
(J)	500	50	141	
C ₂ F ₆ (ppm)	0.119	0.034	0.0317	
C ₂ F ₄ (ppm)	0.00575	0.00348	0.00294	
CHF₃ (ppm)	0.0147			
C ₃ F ₈ (ppm)	0.0112	0.00452	0.00718	
C₃F ₆ (ppm)	0.00122	0.000501	0.000683	
C₃F₅I (ppm)	0.00739	0.00335	0.00522	

Tabla 2.3 Productos de descomposición del CF₃I

Cuando se estudian las mezclas de los gases sustitutos, la propiedad de mayor interés es la rigidez dieléctrica, la cual está definida por los parámetros de captura, ionización y dispersión electrónica. Investigaciones previas, indican que el campo eléctrico crítico (coeficiente efectivo de ionización nulo) del CF₃I es 437 Td, del orden de 1.2 veces el campo crítico del SF₆ (361 Td) [45].

El CF₃I y sus mezclas han sido estudiadas por diversos grupos, mediante la evaluación de sus parámetros de transporte electrónico y su caracterización como medio de interrupción de arco.

En las referencias [31,35-37,40-44] se presentan resultados de la evaluación dieléctrica del CF₃I y sus mezclas con CO₂ y N₂ mediante el análisis de la

tensión de ruptura en función de la presión y de la distancia entre electrodos, en campos eléctricos homogéneos y no homogéneos.

Por otra parte, en [45-49] se presentan los resultados de la evaluación del coeficiente efectivo de ionización, sección eficaz, movilidad, coeficiente de difusión longitudinal, velocidad electrónica y el campo eléctrico crítico ($\alpha_e = 0$) del CF₃I y sus mezclas para diferentes concentraciones del gas y diferentes distancias entre electrodos.

Los estudios mencionados anteriormente se realizaron para mezclas binarias del CF₃I, N₂, CO₂, SF₆ y otros gases de la familia de los fluorocarbonos.

Las Figuras 2.3, 2.4, 2.5 y 2.6 muestran los resultados obtenidos de la medición de los parámetros de transporte de la mezcla CF_3I/N_2 [37].



Figura 2.3 Coeficiente efectivo de ionización del CF₃I y la mezcla CF₃I/N₂ con 5%, 10%, 20%, 50% y 70% de concentración del CF₃I.



Figura 2.4 Velocidad de deriva del CF₃I y la mezcla CF₃I/N₂ con 5%, 10%, 20%, 50% y 70% de concentración del CF₃I.



Figura 2.5 Coeficiente de difusión del CF₃I y la mezcla CF₃I/N₂ con 5%, 10%, 20%, 50% y 70% de concentración del CF₃I



Figura 2.6 Campo crítico del CF₃I y la mezcla CF₃I/N₂ con 5%, 10%, 20%, 50% y 70% de concentración del CF₃I

Con base en los resultados mostrados anteriormente, se considera que la mezcla CF₃I/N₂ es viable para emplearse como medio aislante. Los autores determinaron que el campo eléctrico crítico del CF₃I (E/N_{cri} = 437 Td) es 1.2 veces mayor que el campo eléctrico crítico del SF₆ (E/N_{cri} = 361 Td), encontrando que la mezcla 70%CF₃I-30%N₂ muestra un comportamiento similar al SF₆ puro.

Otro grupo de investigadores [34,39-41, 45, 47] reportan los estudios realizados a las mezclas $CF_{3}I/N_{2}$, $CF_{3}I/O_{2}$, $CF_{3}I/CO_{2}$, $CF_{3}I/CF_{4}$ y $CF_{3}I/aire$. Las Figuras 2.7 y 2.8 muestran los resultados obtenidos de la medición de los parámetros de transporte de las mezclas mencionadas anteriormente $CF_{3}I/N_{2}$ [48].
La Figura 2.8 muestra la comparación del campo eléctrico crítico del CF₃I y sus mezclas, en comparación con la mezcla SF₆/N₂.

Con base en los trabajos desarrollados, los autores observaron que el coeficiente de ionización efectiva y por ende el campo eléctrico crítico de las mezclas, aumentan con la concentración del CF₃I y con el incremento del campo normalizado a la densidad del gas. Además, observaron que a altas concentraciones del CF₃I (> 65%) el campo eléctrico crítico es superior a mezclas SF₆/N₂ y SF₆/CO₂.



Figura 2.7 Coeficiente de ionización efectiva del CF₃I y la mezcla CF₃I/CO₂ con 30%, 50% y 70% de concentración del CF₃I



Figura 2.8 Campo eléctrico crítico del CF₃I y la mezcla CF₃I/N₂, CF₃I/O₂, CF₃I/CO₂, CF₃I/CF₄ y CF₃I/aire

3. Fundamentos y conceptos generales

En este trabajo se realiza el estudio de los fenómenos de transporte electrónico presentes en las descargas eléctricas en el régimen de Townsend. Por lo que en este capítulo se describen brevemente los conceptos básicos de los gases y los conceptos del fenómeno de transporte electrónico.

3.1. Teoría de gases

3.1.1 Ley de Boyle

Las moléculas de un gas tienen un comportamiento libre azaroso y continuo. La fuerza que ejerce el número total de partículas sobre las paredes del volumen que las contiene define su presión. En cambio, la temperatura del gas está definida por las colisiones entre moléculas y sus estados vibracionales. Robert Boyle (1627-1691) encontró que el producto de la presión y el volumen, en el gas contenido en un recipiente cerrado, permanece constante si la temperatura no varía [50]. Esta ley es considerada como la "Ley del gas ideal" y se escribe como:

$$pV = C = \text{constante}$$
 (3.1)

donde p es la presión, V es el volumen y C depende de la temperatura y la masa del gas.

Posteriormente, esta ley fue utilizada para estudiar a los gases bajo presión y volumen constante con base a la temperatura del gas. A presiones constantes, el volumen sigue la siguiente ecuación

$$V = V_0 [1 + \alpha(\theta - \theta_0)]$$
(3.2)

donde θ es la nueva temperatura y V_0, θ_0 son el volumen y temperatura iniciales. α es el coeficiente de expansión de volumen y es la mismo para todos los gases.

3.1.2 Ley de Gay-Lussac

Si α se define como

$$\alpha = \frac{1}{273 + \theta_0} \tag{3.3}$$

Sustituyendo (3.3) en (3.2) se tiene

$$\frac{V}{V_0} = \frac{273 + \theta}{273 + \theta_0}$$
(3.4)

donde $\theta + \theta_0$ son temperaturas en °C. La ecuación (3.4) es conocida como la Ley de Gay-Lussac y permite conocer el volumen de un gas en función de la temperatura a una presión constante [50-51]. De (3.4) se entiende que el volumen de un gas puede ser obtenido a diferentes temperaturas si la presión se mantiene constante.

Combinando la ley de Gay-Lussac y la ley de Boyle, se obtiene

$$pV = RT \tag{3.5}$$

donde R es la constante universal de los gases, igual a 8314 J/°K.

En la ecuación (3.1) no se especifica la cantidad del gas. Si se considera que la masa del gas bajo estudio es 1 kilomole (es la cantidad de gas en la cual, a una temperatura de 0°C y 1 atmósfera, la masa en kilogramos es numéricamente igual al peso molecular del gas); entonces reescribiendo (3.1) se tiene

$$pV = nRT \tag{3.6}$$

donde $n \mbox{ es el número de kilomoles de gas.}$

3.1.3 Ley de las presiones parciales

La mezcla de varios gases con volumen propio, a la misma temperatura y presión, el volumen final *V* será la suma del volumen de cada uno de los gases.

De forma general

$$V = V_1 + V_1 + \dots + V_n \tag{3.7}$$

La ley de presiones parciales establece que, en una mezcla de gases, cada gas se comporta como si no hubiese más gases. Por tanto, la presión final de la mezcla es la suma de presiones de cada gas [50-52].

$$p = \frac{n_1 RT}{V} + \frac{n_2 RT}{V} + \dots + \frac{n_n RT}{V}$$

que es lo mismo

$$p = p_1 + p_2 + \dots + p_n \tag{3.8}$$

donde $p_1, p_2, ..., p_n$ son las presiones parciales de los gases 1, 2, ..., *n*. La ecuación (3.8) se conoce como la Ley de las presiones parciales.

3.1.4 Teoría cinética de los gases

La ecuación de estado de un gas indica que cualquier gas contenido en un recipiente cerrado a una temperatura constante, el producto de su presión y volumen también será constante. Esta ecuación puede validarse con base en la teoría cinética de los gases [50-52].

Se tiene entonces que la presión (p) del gas es proporcional al resultado de la fuerza que ejercen las moléculas (N_1) de masa (m) y velocidad eficaz (v) sobre las paredes del recipiente cúbico de lado l. La Figura 3.1 muestra el recipiente que contiene un gas con presión p.



Figura 3.1 Recipiente conteniendo un gas

De acuerdo con el comportamiento azaroso de las moléculas, el impulso (I) que sufren las moléculas dentro del recipiente en cualquier dirección a una velocidad v, golpea la pared y rebota, se define por

$$\frac{2mv^2}{l} \tag{3.9}$$

Considerando una fuerza proporcional al producto de la presión por el área (F = pA), se calcula el número de impactos por el área total del cubo $(A = 6l^2)$, obteniéndose

$$p = \frac{2mv^2}{l \cdot 6l^2} = \frac{2mv^2}{6l^3}$$
(3.10)

si $l^3 = V$

$$p = \frac{2mv^2}{6V} \tag{3.11}$$

ahora, la energía cinética (E.C.) de una molécula es

$$E.C. = \frac{1}{2} mv^2 \tag{3.12}$$

sustituyendo (3.12) en (3.11)

$$p = \frac{2}{3} \frac{E.C.}{V}$$
(3.13)

en un gas con N_1 partículas, la energía media para diferentes velocidades está dada por

$$p = \frac{2}{3}N_1 \frac{\overline{E.C.}}{V}$$
(3.14)

Con base en la ecuación de estado, donde indica que la densidad (N) del gas es igual al número de moléculas (N_1) en un volumen (V) y una temperatura constante

$$p = \frac{2}{3}N\overline{E.C.} \tag{3.15}$$

Igualando con p = NkT, se obtiene la energía cinética promedio por molécula

$$\overline{E.C.} = \frac{3}{2}kT \tag{3.16}$$

La validación de la ecuación de estado se consigue sustituyendo *E*. *C*. por $\overline{E.C.}$ y considerando de la ley del gas ideal, con las siguientes igualdades:

$$N = \frac{N_1}{V} \tag{3.17}$$

El número de Avogadro, es el número de partículas en un mol

$$N_A = \frac{N_1}{n} \tag{3.18}$$

La constante de Boltzman, es la relación de la constante universal de los gases y el número de Avogadro

$$k = \frac{R}{N_A} \tag{3.19}$$

Sustituyendo (3.17), (3.18) y (3.19) en (3.16)

$$p = NkT = \frac{N_1}{V}\frac{R}{N_A}T = \frac{N_An}{V}\frac{R}{N_A}T = \frac{n}{V}RT$$

por tanto

$$pV = nRT$$

3.2. Teoría del rompimiento eléctrico en gases

3.2.1 Ionización

Cuando un átomo tiene todos sus electrones en el nivel de energía más bajo, se dice que se encuentra en estado basal o estable. Caso contrario, cuando un electrón se encuentra en un nivel de mayor energía, se considera que el átomo o molécula esta excitada; por tanto, el electrón tenderá a regresar a su estado basal por medio de la liberación, regularmente un fotón, de igual energía a la perdida por la molécula.

Cuando un átomo o molécula absorbe energía suficiente para que un electrón alcance el nivel de energía continuo, el átomo pierde su electrón y por

consiguiente se forma un ión positivo. A este proceso se le conoce como ionización, y la energía de ionización es la diferencia entre la energía de los niveles de ionización y el nivel continuo.

La Figura 3.2 muestra los niveles de energía, el estado base y el estado excitado de un átomo.



Figura 3.2 Niveles de energía de un átomo

En un gas ionizado libre de fuerzas externas, el transporte de electrones está regido por el movimiento térmico aleatorio y las colisiones que éstos puedan tener.

3.2.2 Procesos de ionización

Los principales procesos de ionización responsables de la descomposición de un gas son [53, 55]:

lonización por colisión. En el proceso de ionización por colisión, un electrón libre impacta a una molécula de gas, dando lugar a un nuevo electrón y a un ión positivo.

Fotoionización. También conocida como ionización por radiación. La fotoionización se produce cuando la cantidad de energía de radiación absorbida por una molécula del gas excede su potencial de ionización. **Procesos de ionización secundarios.** Los procesos de ionización secundarios son aquellos por los cuales se producen electrones secundarios. Es decir, son los electrones que sostienen una descarga eléctrica después de haberse generado la descarga debido a ionización por colisión o fotoionización.

En el proceso de ionización por colisión, la interacción de un electrón con los átomos o moléculas de un gas se clasifica de la siguiente manera:

Colisiones elásticas. Las colisiones elásticas son aquellas en las que el momento y energía cinética total de un sistema se conservan, permitiendo un intercambio de dichas propiedades. Es decir, existe una transferencia de momento entre los electrones libres y las moléculas del gas, dando como resultado un proceso de difusión de los electrones.

Teniendo en cuenta que las moléculas tienen una masa significativamente mayor a la del electrón, éstas tienen un efecto muy grande en los electrones y casi nulo para las moléculas.

Colisiones inelásticas: Las colisiones inelásticas son aquellas en las que, como resultado de la colisión, la molécula absorbe energía cinética, aumentando su energía potencial. Esta energía puede manifestarse como una excitación, ionización, disociación de la molécula o en la captura de un electrón. Es decir, este tipo de colisión es la responsable, entre otros fenómenos, de la aparición de nuevos portadores de carga mediante la ionización y la captura de electrones.

De esta manera, la ionización de un gas dependerá de las colisiones entre las moléculas del gas y los electrones libres, siendo directamente proporcional a la densidad del gas y al número de electrones.

3.2.3 Camino libre medio

La eficacia de la ionización por impacto electrónico depende de la energía que un electrón puede adquirir entre colisiones sucesivas, es decir, el camino libre medio en dirección del campo eléctrico [51, 55]. El camino libre medio del electrón es la distancia que recorre la partícula entre dos colisiones sucesivas. Por tanto, el camino libre medio es el promedio de las distancias recorridas por los portadores entre colisiones. Considerando que la fuerza ejercida sobre una partícula es eE a lo largo de una distancia $\overline{\lambda}$, la energía adquirida por la partícula es

$$W = eE\bar{\lambda}$$
 3.20

3.2.4 Sección eficaz

No todos los electrones que hayan adquirido una energía potencial mayor a la energía de ionización ($\Delta W \ge eV$) causarán ionización [51,55]. La ionización por colisión, como todos los demás procesos en las descargas de gas, es un fenómeno probabilístico que se expresa en términos de la sección eficaz para la ionización, definida como el producto

$$P_i \sigma = \sigma_i \tag{3.21}$$

donde P_i es la probabilidad de ionización en el impacto y σ es el área transversal de la molécula de gas.

La sección eficaz de ionización por impacto electrónico hace referencia a la probabilidad de que ocurra una ionización por el impacto de un electrón con la superficie en torno a una molécula. En la Figura 3.3 se puede observar que la sección eficaz es dependiente de la energía del electrón.

Para el proceso de ruptura de un gas y, consecuentemente para el estudio del presente trabajo, la ionización predominante es la ocurrida por impacto electrónico (colisiones inelásticas).



Figura 3.3 Sección eficaz del O2, N2 y H2

3.3. Ruptura eléctrica en gases

3.3.1. Rompimiento de Townsend

El cambio en el gas contenido en un capacitor de placas paralelas fue estudiado por primera vez por Townsend. Analizando la variación de la corriente a través del gas en función del voltaje aplicado entre placas.

Townsend encontró que, primeramente, la corriente incrementa proporcionalmente con la tensión aplicada y después permanece constante a un valor de I_0 , correspondiente a la corriente de saturación o a la corriente emitida debido a la incidencia de luz UV sobre el cátodo. Posteriormente, a una tensión mayor, la corriente crece exponencialmente por arriba del valor I_0 . La Figura 3.4 muestra esquemáticamente la relación corriente-tensión en la región previa a la descarga. Donde es posible observar el incremento de la corriente después de V₂. Townsend atribuyó esta corriente a la ionización del gas por impacto electrónico. Para explicar el crecimiento exponencial de la corriente, Townsend introdujo el parámetro conocido como Primer Coeficiente de Ionización (ahora de Townsend), que define el número de electrones producidos por un electrón por unidad de longitud en la dirección del campo aplicado.



Figura 3.4 Variación de la corriente en el seno del gas debida a la aplicación de una diferencia de potencial entre electrodos

Townsend determinó que el número de electrones dependerá del número de electrones generados por impacto en una determinada distancia

$$n = n_0 e^{\alpha d} \tag{3.22}$$

donde n_0 es el número de electrones primarios generados en el cátodo.

En términos de la corriente, con la corriente I_0 dejando el cátodo (3.32) es

$$I = I_0 e^{\alpha d} \tag{3.23}$$

La Figura 3.5 muestra la multiplicación electrónica dentro de una avalancha.



Figura 3.5 Representación esquemática de la avalancha electrónica

3.3.2. Ruptura en gases electronegativos

Un proceso que altera los mecanismos de ruptura de un gas es la captura de electrones. En la captura electrónica, los electrones son atrapados por átomos neutros para formar iones negativos.

Los gases en los que la captura electrónica representa un papel importante, son llamados gases electronegativos.

Los procesos de captura electrónica más comunes en los gases son:

Captura directa: Ocurre cuando un electrón es capturado directamente por para formar un ión unión negativo. Simbólicamente, el fenómeno se representa de la siguiente manera:

$$AB + e \rightarrow AB^{-}$$

Captura disociativa: Durante la colisión, parte de la energía del electrón se disipa en la ruptura de la molécula, seguida de la captura del electrón por uno de los fragmentos. Simbólicamente se representa de la siguiente manera:

$$AB + e \rightarrow A + B^{-}$$

3.3.3. Ley de Paschen

El gas contenido en un capacitor de placas paralelas, con una densidad n de partículas, comenzará a ionizarse cuando el voltaje aplicado entre los electrodos sea mayor al voltaje crítico (V) y los electrones adquieran energía cinética suficiente para producir colisiones ionizantes.

En consecuencia, existen dos variables vinculadas a este proceso:

- El campo eléctrico.
- La separación entre partículas; es decir, la presión del gas.

El voltaje de ruptura en campos homogéneos, en función de la distancia entre electrodos y la presión del gas, puede expresarse utilizando el coeficiente de ionización α/p en función del campo eléctrico *E* y la presión del gas *p*.

$$\frac{\alpha}{p} = f \frac{E}{p}$$
 3.24

Considerando el criterio de Townsend $\gamma(e^{\alpha d} - 1) = 1$ y combinándolo con (3.24)

$$V_b = F(p.d) \tag{3.25}$$

Esto muestra que el voltaje de ruptura V_b depende únicamente del producto (pd). Esta relación es conocida como *Ley de Paschen*. La Figura 3.6 muestra la curva de Paschen para diferentes gases utilizados en la industria.

En la Figura 3.6 se puede observar un $V_{b_{min}}$, (el subíndice "b" por "breakdown") este valor corresponde al voltaje mínimo de ruptura a un determinado valor del producto (pd). Este valor de voltaje corresponde al punto con mayor ionización y menor potencial de arco.



Figura 3.6 Curva de Paschen. a) modelo del voltaje de ruptura V_b=F(p.d) b) Curva de Paschen para gases utilizados en la industria.

3.4. Parámetros de transporte electrónico

El estudio de los gases ionizados en el régimen de Townsend se realiza mediante el análisis de las propiedades que describen su comportamiento, el transporte de carga y las interacciones entre electrones, iones y partículas neutras.

Para determinar estas propiedades existen diversos métodos teóricos y experimentales. La determinación de estos parámetros dependerá de la energía media de los electrones, que es directamente proporcional a la aceleración recibida por el campo eléctrico aplicado (E) e inversamente proporcional a la densidad del gas (N).

3.4.1. Velocidad de deriva (v_e)

En ausencia de un campo eléctrico externo, la velocidad promedio de los electrones en un gas es nula, debido a la naturaleza azarosa de sus movimientos térmicos.

Dentro de un capacitor de placas paralelas, las partículas cargadas se desplazan entre los electrodos. La acumulación de partículas cargadas en los

electrodos, en un tiempo determinado, genera un cambio en la densidad de carga superficial en el electrodo, teniendo que

$$q = q^+ + q^- = n^+ e dx^+ + n^- e dx^-$$

donde n^+ y n^- son las densidades de las partículas cargadas y *e* es la carga del electrón.

El desplazamiento de las partículas cargadas genera una corriente. La densidad de corriente es la razón de cambio de la carga q a una distancia x desde el cátodo para un tiempo t

$$j(x) = \frac{dq}{dt} = j^{+} + j^{-} = n^{+}e\frac{dx^{+}}{dt} + n^{-}e\frac{dx^{-}}{dt}$$
$$j = e(n^{+}v^{+} + n^{-}v^{-})$$
3.26

donde v^+ y v^- son las velocidades de deriva de las partículas cargadas. De esta manera (3.26) es utilizada en plasmas para identificar partículas cargadas, mediante la comparación de sus velocidades y densidades.

Por otro lado, cuanto el gas recibe la influencia de un campo eléctrico externo *E*, una fuerza *eE* se ejerce sobre las partículas, adquiriendo energía cinética con una aceleración \dot{v}

$$\dot{\mathbf{v}} = \frac{eE}{m}$$

donde *m* es la masa de la partícula.

La velocidad del centro de masa iónica es equivalente a la velocidad promedio de los iones y recibe el nombre de *velocidad de deriva o de arrastre, v_e*, que se define como la integral de la aceleración \dot{v}

$$v_e = kE \qquad \qquad 3.27$$

Es decir, la velocidad de deriva es la velocidad promedio de una nube de portadores a lo largo de su tiempo de tránsito (T_i) . El tiempo de tránsito se

define como el tiempo que toma a los portadores de carga, de una sola especie, recorrer la distancia (d) entre electrodos.

$$v_i = \frac{d}{T_i} \tag{3.28}$$

donde v_i y T_i son la velocidad y el tiempo de tránsito de un portador de carga en particular.

En este trabajo, la velocidad de deriva se identificará como v_e y sus unidades son cm/s.

3.4.2. Movilidad electrónica (μ)

La movilidad electrónica es una constante de proporcionalidad entre la velocidad de deriva v_e en la dirección del campo y la magnitud del campo aplicado *E*, para cada portador de carga.

$$k = \frac{v_e}{E}$$
 3.29

También es definida como la velocidad de deriva por unidad de campo eléctrico aplicado de una partícula. Sus unidades son $cm^2V^{-1}s^{-1}$.

3.4.3. Captura electrónica

La captura electrónica forma parte de los procesos conocidos como desionización, la cual afecta la conductividad de un gas ionizado.

La captura ocurre cuando una molécula neutra captura un electrón, generando la aparición de un ion negativo. En este caso, el número de portadores de carga no sufre ningún cambio, únicamente cambia el tipo de portador y por consiguiente sus propiedades de transporte, ya que la corriente eléctrica depende de la velocidad de los portadores de carga. Al capturarse los electrones, los iones se mueven con velocidades mucho menores (100 a 1,000 veces menores), lo que puede causar la extinción del arco eléctrico. Los gases que favorecen la captura electrónica, son llamados

electronegativos.

3.4.4. Parámetro E/N

Cuando un campo eléctrico es aplicado a los portadores de carga de un gas, éstos ganarán energía cinética y serán arrastrados en la dirección del campo, generando colisiones durante su tiempo de tránsito.

Como se definió en el apartado 3.2.3, la fuerza ejercida sobre una partícula de carga *e* y masa m es *eE* y la aceleración resultante es eE/m.

Considerando un periodo colisional τ o *tiempo libre medio* como el tiempo transcurrido entre colisiones sucesivas, entonces la velocidad antes de cada colisión es $eE\tau/m$ [50,55].

El *tiempo libre medio* es inversamente proporcional a la densidad del gas, $\tau = 1/N$, y por lo tanto la velocidad de las partículas cargadas será directamente proporcional al campo eléctrico e inversamente proporcional a la densidad del gas.

De igual forma, el camino libre medio es inversamente proporcional a la densidad del gas $\overline{\lambda} = 1/N$, por lo que la intensidad de campo eléctrico normalizado a la densidad del gas (E/N), es proporcional a la energía adquirida por los portadores de carga entre colisiones sucesivas.

A partir de la ley universal de los gases, se tiene que la presión total de un gas está en función del número de partículas del mismo y, por tanto, los parámetros E/N y E/P son equivalentes [50,54].

$$\frac{E}{N} = T(1.0354 \text{x} 10^{-2}) \frac{E}{P}$$
 3.30

donde *T* es la temperatura del gas

3.4.5. Coeficiente de difusión longitudinal (D_L)

Por la naturaleza azarosa del movimiento térmico y las colisiones de los electrones con las moléculas del gas, un electrón liberado en cierto punto de la avalancha adquirirá una distribución espacial de densidad n(x) que generalmente es de forma Gaussiana. La diferencia de densidad o

concentración en el espacio, es decir, si las partículas de un gas no se encuentran uniformemente distribuidas, dará como resultado un flujo de cargas debido al gradiente de densidad cuyo valor es diferente de cero (0), dado por la Ley de Fick [50,55].

$$\vec{j} = -D\nabla n \tag{3.31}$$

Donde *D* es el coeficiente de difusión y sirve como una constante de proporcionalidad entre el flujo y el gradiente de densidad, proporcionando un parámetro que da idea de la facilidad con la que se mueven los electrones dentro del gas.

El signo negativo en (3.31) indica que el flujo y el gradiente de densidad tienen sentidos o direcciones opuestas.

Con base en (3.31) se deduce que el flujo (\vec{j}) terminará cuando la distribución de las partículas en la avalancha es homogénea ($\nabla n = 0$).

Cuando el campo eléctrico externo aplicado incrementa a un nivel de energía superior a la energía térmica de las moléculas, las partículas cargadas serán proyectadas en dirección del campo. Este arrastre eléctrico genera gradientes en las concentraciones y el flujo total producido está formado por una componente eléctrica y una componente de difusión [50, 55].

$$\vec{j_i} = -D\nabla n_i + n_i K_i E \tag{3.32}$$

La componente de difusión ahora se presenta mediante dos coeficientes: el *Coeficiente de difusión longitudinal* (D_L) en dirección del campo eléctrico y el *Coeficiente de difusión transversal* (D_T) en dirección perpendicular al campo, y paralelas a los electrodos.

Con la técnica Pulsada de Townsend sólo es posible estudiar la difusión longitudinal, y se reporta normalizada a la densidad como ND_L ya que, si bien $D_L \sim 1/N$, entonces el producto ND_L es constante. Sus unidades son $cm^{-1}s^{-1}$.

3.4.6. Coeficiente de ionización efectiva (α_e)

Para describir el coeficiente de ionización efectiva, es necesario recordar la definición de los coeficientes de ionización por impacto electrónico (α) y el coeficiente de captura electrónica (η).

Coeficiente de ionización por impacto electrónico (α)

Este parámetro cuantifica la probabilidad de ionización por impacto en un gas. Se le conoce como el primer coeficiente de ionización de Townsend.

Coeficiente de captura electrónica (η)

Este parámetro indica el número de iones negativos formados por captura electrónica, por unidad de longitud en la dirección del campo eléctrico.

Coeficiente de ionización efectiva (α_e)

El coeficiente de ionización efectiva, es la diferencia entre los coeficientes de ionización y captura electrónica ($\alpha_e = \alpha - \eta$). Siendo de esta manera, un indicativo del fenómeno predominante en la ionización en el seno del gas.

El coeficiente de ionización depende directamente de la densidad del gas: a mayor densidad, mayor número de ionizaciones por unidad de longitud. Siendo así, al normalizar este coeficiente a la densidad, se vuelve constante. Lo mismo ocurre con la captura electrónica. El coeficiente de ionización efectiva normalizado a la densidad del gas.

$$\frac{\alpha_e}{N} = \frac{\alpha - \eta}{N} \tag{3.33}$$

y sus unidades son cm^2 . El valor de E/N al cual el coeficiente de ionización es igual a cero ($\alpha - \eta = 0$) se le conoce como valor crítico o valor límite, E/N_{crti} o E/N_{lim} .

4. Desarrollo experimental

4.1. Técnica Pulsada de Townsend

Una de las técnicas utilizadas para el estudio de los fenómenos de transporte electrónico de gases es la Técnica Pulsada de Townsend (TPT, por sus siglas en inglés). Esta técnica consiste básicamente en la medición de la corriente de desplazamiento en función del tiempo, generada por los electrones e iones producidos mediante colisiones ionizantes en el seno de un campo eléctrico homogéneo, formado por un capacitor de placas paralelas sujeto a una diferencia de potencial.

Comúnmente, en la TPT, los electrones iniciales son liberados del cátodo mediante efecto fotoeléctrico a través de una fuente de luz externa. Durante su recorrido, el electrón colisionará con las moléculas del gas, incrementando los portadores de carga dentro de éste, que eventualmente genera una avalancha de electrones e iones entre los electrodos. La TPT se utiliza en la región de pre-ruptura del gas. La forma de los pulsos de corriente, está determinada por los parámetros de transporte de los portadores de carga en el capacitor de placas paralelas. Los parámetros de ionización y transporte dependen de la densidad de los portadores de carga y de la energía que el campo eléctrico ejerce sobre ellos.

Por lo tanto, los parámetros obtenidos mediante ésta técnica TPT se reportan en función del campo eléctrico normalizado a la densidad (E/N), en unidades Townsend. 1 $Td = 10^{-17} V. cm^2$.

En la Figura 4.1 se presenta el arreglo experimental utilizado en laboratorio.



Figura 4.1. Arreglo experimental utilizado en el desarrollo del presente trabajo. a) Esquema simplificado de la cámara TPT. b) Cámara TPT.

4.1.1. Arreglo experimental

El proceso experimental incluye la limpieza de la cámara, preparación de muestras, búsqueda del intervalo de E/N a medir, búsqueda del E/N crítico, medición de los transitorios electrónicos para intervalos de E/N y la medición a diferentes presiones absolutas.

La cámara utilizada para la medición de descargas pulsadas está formada básicamente por una cámara de descarga, fuente de electrones, sistema de alto voltaje y un sistema de alto vacío.

La cámara de descargas consta de un capacitor de placas paralelas formado por electrodos planos y separados por una distancia *d* de 31 mm. Los electrodos utilizados son de acero inoxidable (ánodo) y de aluminio (cátodo) con un diámetro de 120 mm y bordes redondeados con un radio de 0.6 mm. Los electrodos planos utilizados durante la experimentación se muestran en la Figura 4.2.



Figura 4.2. Arreglo de electrodos utilizados en la experimentación.

El ánodo tiene una perforación de 15 mm de diámetro al centro del electrodo para permitir el paso desde el exterior de un haz de luz. En esta perforación se coloca una malla de cobre electroformado con una distribución de 3 líneas/mm. La Figura 4.3 muestra el cátodo y la malla de cobre utilizada para uniformizar el campo eléctrico entre electrodos.



Figura 4.3. Malla de cobre electroformado para homogeneizar el campo eléctrico entre los electrodos.

La fuente de luz utilizada es un láser Nd-YAG con una longitud de onda (λ) de 1064 nm en la fundamental y un ancho de pulso de 4-5 ns. Las longitudes de onda empleadas en la experimentación se ubican en la región del ultravioleta (UV) con valores de 266 y 355 nm con 3mJ y 4mJ respectivamente.

El sistema de alto voltaje está formado por una fuente de corriente directa (CD) que proporciona un voltaje máximo de 5000 Volts y un filtro Pi, resistivocapacitivo, para limitar el acoplamiento de señales de alta frecuencia a través de la fuente. La salida del filtro se conecta al ánodo del capacitor de placas paralelas.

Por último, el sistema de alto vacío está formado por dos bombas de extracción, una bomba rotatoria con capacidad de llegar a una presión de 10⁻³ Torr y una bomba de alto flujo (turbo-molecular) con una capacidad de 10⁻² a

10⁻⁹ Torr. El alto vacío garantiza la limpieza de las paredes internas de la cámara y la superficie de los electrodos, evitando que partículas de otros gases se mezclen con las muestras bajo estudio y se obtengan resultados erróneos.

4.1.2. Validación del campo eléctrico homogéneo en la cámara TPT

El arreglo de electrodos utilizado en la cámara de Townsend, satisface los requerimientos para obtener un campo eléctrico homogéneo [56]. La validación de esta afirmación se realizó mediante el uso de software de análisis y resolución por elemento finito y, mediante la estimación del factor de utilización del campo eléctrico.

El estudio del arreglo se realizó con base en el análisis axisimétrico de los componentes. Definiendo la geometría de la cámara, la geometría de los componentes, una tensión máxima de 5 kV (voltaje máximo de la fuente de voltaje) y, conectando el cátodo y la envolvente al potencial de tierra.

El análisis se realizó para cuatro escenarios diferentes del arreglo capacitivo:

- Electrodos con aristas
- Electrodos redondeados
- Electrodos redondeados, ánodo con barreno
- Electrodos redondeados, ánodo con malla

Los resultados obtenidos de las simulaciones de los cuatro escenarios se presentan en el Apéndice A.

La Figura 4.4 muestra el comparativo de la concentración de esfuerzos mediante el análisis del gradiente y la distribución de las líneas de campo eléctrico, del escenario más crítico y la configuración final del arreglo capacitivo de placas paralelas de la cámara experimental. En esta figura es posible observar un comportamiento cuasi-homogéneo en los casos mostrados, con un gradiente de campo eléctrico de 3600 V/mm en el electrodo con aristas y un gradiente de 320 V/mm en el electrodo de bordes redondeados.



Figura 4.4. Gradiente electrico y distribución de líneas de campo eléctrico entre electrodos. a) Electrodos planos con aristas. b) Electrodos planos con bordes redondeados (r=0.6mm)

En el electrodo sin perforación las líneas de campo permanecen constantes en toda la superficie del electrodo. Por el contrario, el electrodo con una perforación de 15 mm de diámetro al centro del electrodo, las líneas de campo tienen una diferencia de potencial de 4 V hasta una distancia de 8 mm a partir del ánodo.

De acuerdo con la simulación, la diferencia de potencial en los bordes de los electrodos sin redondear es superior a 22 veces la tensión al centro del arreglo capacitivo y 2 veces la tensión con electrodos con un radio de 0.6 mm.

Además, se realizó de forma sencilla la verificación del factor de utilización η del campo eléctrico, mediante la siguiente expresión [56]

$$\eta = \frac{E_{mean}}{E_{max}} \tag{4.1}$$

$$E_{mean} = \frac{V}{d}$$
 4.2

donde: *V* es el voltaje máximo entre placas, 4900 volts; *d* es la distancia entre electrodos, 31 mm y; E_{max} es el campo eléctrico en el arreglo capacitivo, 160 V/mm.

Sustituyendo los valores en la expresión (4.1), se obtiene un factor de utilización del 0.99 p.u.

4.1.3. Movilidad electrónica normalizada

Debido a la cantidad de información registrada durante el tiempo de evaluación de un gas para la obtención de sus parámetros de transporte y a la necesidad de comparar los resultados entre diferentes mezclas, es necesario normalizar el cálculo de dichos parámetros.

Anteriormente se definió a la movilidad de los portadores de carga como la constante de proporcionalidad entre la velocidad de deriva y la intensidad del campo eléctrico aplicado que, de forma general, depende de las condiciones de prueba de cada experimento.

Por tal motivo, se utiliza el concepto de *movilidad reducida* que se define como el valor de la movilidad que se lleva a una temperatura de 273 K y a una presión de una atmósfera;

$$K_0 = \frac{NK}{N_0}$$

donde K_0 es la movilidad reducida y $N_0 = 2.69 \times 10^{25} m^{-3}$. Como K_0 depende del parámetro E/N la expresión se reduce a la siguiente expresión [50,55]

$$K_{0_i} = \frac{v_i}{N_0(E/N)}$$
 4.3

donde K_{0_i} es la movilidad para cualquier portador de carga.

4.1.4. Precisión o error

El error presente en el desarrollo experimental es intrínseco a las características de la instrumentación utilizada y al grado de pureza de las muestras del gas bajo estudio.

Debido a la naturaleza de las corrientes electrónicas generadas y la electronegatividad de los gases analizados, se requiere de equipos con una sensibilidad y velocidad de respuesta muy alta.

En las Tablas 4.1 y 4.2 se presenta la pureza de los gases muestra y el grado de precisión de los equipos utilizados.

Elemento	Magnitud	Precisión
Micrómetro	Paso del husillo	±2 μm
Baratrón	Presión absoluta	0.01 %
Termopar (tipo K)	Temperatura	0.2%
Fuente de voltaje	Voltaje de salida	0.1%
Láser	Ancho de pulso	±1ns
	Energía	10 %

Tabla 4.1. Precisión de los equipos del arreglo experimental

Tabla 4.1. Continuación

Elemento	Magnitud	Precisión
Amplificador	Transimpedancia	± 1%
Osciloscopio	Tiempo de elevación	8.75 ns
	Medición de voltaje	± (3% x lectura + 0.05 div)

Tabla 4.2. Concentración de los gases bajo estudio

Elemento	Тіро	Pureza
N ₂	Cromatográfico	99.998 %
CO ₂	Extra seco	99.800 %
SF ₆	Comercial	99.800 %
CF3I	Grado investigación	99.000 %

4.2. Adquisición y acondicionamiento de resultados

En este capítulo se indicará el proceso de registro y adquisición de los pulsos transitorios, reducción de ruido externo, el análisis de las formas de onda y la determinación de los parámetros de transporte electrónico.

4.2.1. Adquisición de pulsos transitorios

Las corrientes generadas por las descargas en el régimen de Townsend son de magnitudes muy pequeñas, por lo que son acondicionadas a través de un amplificador de transimpedancia (corriente de entrada, voltaje de salida) con una ganancia de 100 kV/A, un tiempo de ascenso de 10 ns y un ancho de banda de 40 MHz.

La señal de voltaje amplificada es visualizada en un osciloscopio con un ancho de banda de 100 MHz para su análisis previo y posterior registro del transitorio. La Figura 4.5 muestra el uso del amplificador de transimpedancia y su conexión al osciloscopio para la visualización de la forma de onda del pulso transitorio.



Figura 4.5. Amplificación y visualización de los pulsos transitorios medidos.

El software desarrollado por el Depto. de Ciencias Básicas de la UAM-Azcapotzalco en la plataforma de LabView, calcula el voltaje de prueba para obtener el valor deseado del campo normalizado (E/N), con base a las condiciones de presión (p), temperatura de prueba (t_p) y distancia entre placas (d). El cálculo del voltaje aplicado (V_a) se realiza mediante la siguiente expresión

$$V_a = \frac{A * E/N * d * p}{273.15 + t_p}$$
 4.4

De esta manera, es posible establecer el intervalo de E/N en el cual los flancos de ascenso y descenso del pulso son claramente identificados, permitiendo determinar el tiempo de tránsito de los portadores de carga en la avalancha.

Una vez ajustado el voltaje de prueba, se registra el pulso promedio de 200 descargas, generando un archivo de texto que lleva por nombre el número de "disparo", asociado a un valor de E/N y una presión de prueba específica. El archivo contiene dos columnas, que corresponden a los valores en el eje de las abscisas (X) y en el eje de las ordenadas (Y) de cada uno de los puntos que forman el pulso transitorio. En la Figura 4.6 se puede observar un archivo de texto correspondiente.

🥘 graf1	015.txt: Bl	oc de notas			-	_	\times
Archivo	Edición	Formato	Ver	Ayuda			
0	0						
1	-53						_
2	-53						
3	-53						
4	-53						
5	-53						
6	-53						
7	-53						
8	-53						
Q	-53						

Figura 4.6. Archivo de texto de un transitorio.

Además, este software genera un archivo en formato texto, identificado con el nombre "bitácora" más la mezcla bajo estudio. Este archivo contiene información de las condiciones de prueba, asociadas a cada uno de los disparos registrados en el intervalo de E/N establecido para la evaluación de cada mezcla en particular.

La Figura 4.7 muestra un archivo de texto con las variables medidas durante la evaluación de una mezcla.

	100220	17 Bitacor	a Veintiseis	50CF3	I-10SF6-40CO2.txt:	Bloc de notas
۸.,	- hina	Edición	Compate	Var	Accession	

Archivo	Edicion Fo	rmato ver	Ayuda					
Lunes,	02 de Oc	tubre de	2017					
Disp E	/N	Torr	D	Volt Tmp ns	S/div	V/div		
1001	10.00	5.04	3.1	52.386000	21.2	25.000	0.100000	
1002	0.00	5.04	3.1	1.025000	21.3	25.000	0.100000	
1003	0.00	5.04	3.1	0.245000	21.2	25.000	0.100000	
1004	300.00	5.04	3.1	1537.780000	21.2	25.000	0.100000	
1005	305.00	5.05	3.1	1568.100000	21.1	25.000	0.100000	

Figura 4.7. Archivo de texto "bitácora" de medición.

4.2.2. Acondicionamiento de los pulsos medidos

La amplitud de las corrientes medidas se encuentra en el orden de 10^{-6} Amperes (μA), por lo que se requiere reducir al mínimo posible las señales de alta frecuencia acopladas al circuito de medición.

Como se mencionó anteriormente, la fuente de voltaje cuenta con un filtro Pi (pasa bajas) cuya salida se conecta al ánodo del capacitor de placas paralelas. Además, se instaló un trasformador de aislamiento en el circuito de alimentación para la instrumentación del arreglo experimental y, finalmente; se redujo mediante software el ruido medido en la experimentación.

La Figura 4.8, muestra un pulso medido en la cámara de Townsend. En la imagen, es posible observar el ruido antes, durante y después del transitorio. Las pequeñas oscilaciones son propias del arreglo experimental. Además, en la imagen se observa un pico en el flanco de subida del transitorio; este pico es generado por efectos parásitos entre el capacitor de placas paralelos y la red externa.



Figura 4.8. Pulso transitorio electrónico experimental.

Por lo anterior, una vez establecido el intervalo de E/N a evaluar para cada una de las presiones de prueba de las muestras bajo estudio, se determina la sensibilidad del circuito de medición y, mediante el uso de un programa desarrollado por el Instituto de Ciencias Físicas de la UNAM en lenguaje Phyton, se obtienen los pulsos finales, restando el ruido registrado a cada uno de los pulsos medidos.

La Figura 4.9 muestra los archivos que se ejecutan para reducir el ruido en los transitorios medidos. Los nuevos archivos generados contienen los datos numéricos de los pulsos transitorios con la disminución del ruido del arreglo experimental.

En la Figura 4.10 se pueden observar los pulsos transitorios acondicionados para su análisis. La imagen muestra el pico de corriente en el flanco de subida del transitorio. Sin embargo, para el cálculo del coeficiente de ionización no tiene efecto alguno, debido a que únicamente se utiliza la parte central de la meseta del transitorio.

<i>(</i>) 0918	32017 Bitaco	ra Veinticuat	ro 50CF3I-10	SF6-40CO2.txt: Bloc de	notas	-		Símbolo del sistema - "leer_archivo_con_ referencias_y_restar.cmd" RefB24.txt	- 1	
Archivo	Edición	Formato V	er Avuda					Microsoft Windows [Versión 10.0.16299.192]		
Lunos	18 de 9	ontiomhn	a da 201	7				(c) 2017 Microsoft Corporation. Todos los derechos reservados.		
Dicn E	/M	Topp	D D	Volt Tmp n	Class V	(div				
1001	10.00	5.02	2 1	51 193000	22 C 2	/ UIV	0 100000	C:\Users\Noe>cd C:\Users\Noe\Desktop\Tesis\09182017_Bitacora 24_para tesis		
1001	10.00	5.05	5.1	51.105000	22.0 2	5.000	0.100000			
1002	0.00	5.04	5.1	1.110000	22.8 2	5.000	0.100000	C:\Users\Noe\Desktop\Tesis\09182017_Bitacora 24_para tesis>"leer_archivo_con_	refere	enci
1003	0.00	5.04	3.1	1.078000	23.2 5	0.000	0.100000	y_restar.cmd" RefB24.txt		
1004	0.00	5.04	3.1	0.836000	23.1 2	5.000	0.100000	RefB24.txt		
1005	310.00	5.04	3.1	1579.980000	23.3 2	5.000	0.100000	leer_archivo_con_ reterencias_y_restar :Reterencia graf1004.txt		
1006	315.00	5.04	3.1	1605.240000	23.2 2	5.000	0.100000	Archivo grafilos tet		
1007	320.00	5.04	3.1	1630.180000	23.3 2	5.000	0.100000	Archivo grafilos, txt		
1008	325.00	5.04	3.1	1656.620000	23.2 2	5.000	0.100000	Archive gnaflood tyt		
1009	330.00	5.04	3.1	1681.800000	23.3 2	5.000	0.100000	Archivo grafi006 txt		
1010	335.00	5.04	3.1	1707.650000	23.3 2	5.000	0.100000	nuevo archivo =graf1006.dat		
1011	340.00	5.04	3.1	1731.560000	23.5 2	5.000	0.100000	Archivo graf1004.txt		
_		_	_		A CONTRACTOR OF A DESCRIPTION OF A DESCR		v	Archivo graf1007.txt		
0918	2017 Bitaco	ra Veinticuati	o 50CF3I-10	SF6-40CO2_corregida.t	xt: Bloc de notas	-		nuevo archivo =graf1007.dat		
	P. P. 14							Archivo graf1004.txt		
Archivo	Edicion	Formato V	er Ayuda	-				Archivo graf1008.txt		
Lunes,	18 de 5	eptiembr	e de 201	/			^	nuevo archivo =graf1008.dat		
Disp E	/N	Iorr	D	Volt Imp n	S/div V,	/div		Archivo graf1004.txt		
1005	310.00	5.04	3.1	1579.980000	23.3 2	5.000	0.100000	Archivo grafi009.txt		
1006	315.00	5.04	3.1	1605.240000	23.2 2	5.000	0.100000	nuevo archivo =graf1009.dat		
1007	320.00	5.04	3.1	1630.180000	23.3 2	5.000	0.100000	Archivo grafioda, tXt		
1008	325.00	5.04	3.1	1656.620000	23.2 2	5.000	0.100000	Archivo gratiolo.txt		
1009	330.00	5.04	3.1	1681.800000	23.3 25	5.000	0.100000	Anchivo anchivo - grafiloto.uat		
1010	335.00	5.04	3.1	1707.650000	23.3 25	5.000	0.100000	Archivo grafioli txt		
1011	340.00	5.04	3.1	1731,560000	23.5 25	5.000	0.100000	nuevo archivo =graf1011.dat		
							~	leer archivo con referencias y restar :Referencia graf1012.txt		
	1151 Carlos	All Party Distances			29 1 1 2 mil 1	1.1.1	Contraction of the	Archivo graf1012.txt		
/ RefB	24.txt: Bloc	de notas				-		Archivo graf1013.txt		
Archivo	Edición	Formato V	er Avuda					nuevo archivo -graf1013.dat		
1004	C	11	ci riyuuu					Archivo graf1012.txt		
1012	10	20					^	Archivo graf1014.txt		
1012	10	20						nuevo archivo =graf1014.dat		
1021	22	31						Archivo graf1012.txt		
1032	33	43						Archivo graf1015.txt		
1044	45	61						nuevo archivo =grafiuis.dat Actival Windows		
1062	63	63						Archivo grafiliz.cxt Ve a Configuración para activa		
1062	65	89						Archivo gratiolo.cxt		
							~	nuevo anchivo =gnatioio.dat		

Figura 4.9. Ejecución del programa para reducir el ruido generado por el propio arreglo experimental



Figura 4.10. Acondicionamiento de pulsos transitorios.

4.2.3. Análisis de las formas de onda

De manera general, la forma de onda de los pulsos transitorios se compone de un crecimiento inicial a partir de cero; una zona central o meseta, un lento decaimiento de la amplitud y al final; una corriente excedente de amplitud superior a cero, debida a los iones lentos.

Idealmente, en una descarga eléctrica, los fotoelectrones iniciales son liberados simultáneamente desde el cátodo y se desplazan hacia el ánodo en ausencia de difusión

Sin embargo, un pulso transitorio real presenta una pendiente en los flancos de inicio y fin de éste. Lo anterior, debido a la naturaleza Gaussiana del pulso de luz UV y de la difusión electrónica. Además, de la contribución del tiempo de respuesta de la instrumentación utilizada para la detección y registro de la corriente de las descargas.

La Figura 4.11 muestra los pulsos transitorios de corriente, teórico y experimental, generados por las descargas eléctricas mediante la técnica pulsada de Townsend.



Figura 4.11. Pulsos transitorios de la corriente electrónica. a) pulso transitorio teórico y b) pulso transitorio real.

Debido a la diferencia en la movilidad de los electrones y los iones, la corriente total de la descarga es la suma de la corriente de la componente electrónica y la corriente de la componente iónica $i_T = i_e + i_+ + i_-$. Debido a la diferencia de masas entre los componentes de la corriente total, dichas partículas poseen tiempos de desplazamiento muy diferentes.

La componente electrónica es de corta duración, con una base de tiempo de nanosegundos y se debe al arrastre de los electrones durante su régimen de arrastre al ánodo. La componente iónica, por otro lado, es más lenta que la electrónica y ocurre con bases de tiempo del orden de microsegundos. Es decir, la contribución de cada partícula a la corriente total, se realiza en regímenes de tiempo diferentes. Por ello es necesario realizar la sustracción correspondiente de la corriente iónica para obtener el coeficiente de ionización efectivo (α_e) con la mayor precisión posible.

El cálculo de los parámetros de transporte electrónico se realiza con la ayuda del Software "Análisis_transitorios_v_1_4" desarrollado por el Depto. de Ciencias Básicas de la UAM-Azcapotzalco en la plataforma de LabView [57]. Inicialmente, se debe determinar el tiempo de transito electrónico. Mediante el uso del software, se localizan los tiempos de cada una de las componentes del pulso transitorio.

La Figura 4.12 muestra los cursores utilizados para el cálculo del tiempo transitorio, el significado de estos cursores, es el siguiente.

- T1, inicio de la avalancha
- T2, inicio de la región de ionización
- T3, fin de la región de ionización
- T4, tiempo de arribo promedio, fin de la componente electrónica
- T5, componente iónica


Figura 4.12. Determinación del tiempo de transito electrónico

Considerando que n_0 fotoelectrones son liberados simultáneamente desde el cátodo en un tiempo t = 0 y que el tiempo de transito electrónico (T_e), es el tiempo entre el inicio de la avalancha y el fin de la componente electrónica (T1 - T4), los cuales están relacionados con el tiempo de salida del cátodo y arribo al ánodo, a una distancia d entre electrodos.

Conociendo la separación *d* entre electrodos y el tiempo de tránsito electrónico, se obtiene la velocidad de deriva de acuerdo con

$$v_e = \frac{d}{T_e} \tag{4.5}$$

Considerando el planteamiento de Raether [55], cuando un electrón con suficiente energía deja el cátodo, tendrá (α) colisiones y (η) capturas por unidad de longitud (x). De esta manera, el número de electrones a una distancia (dx) es la diferencia entre el número de electrones liberados por ionización y el número de electrones capturados.

$$dn_e(x) = dn_p(x) + dn_n(x)$$

$$dn_e(x) = n_e(x)(\alpha - \eta)d_x$$
4.6

donde n_p es el número de iones positivos y n_n es el número de iones negativos.

Por tanto, para conocer el número de electrones en una posición (x) determinada; se integra (4.6) en función de (4.5)

$$n_e(x) = n_e(0)e^{(\alpha - \eta)x}$$

$$4.7$$

donde $n_e(0)$ es el número de fotoelectrones liberados del cátodo (n_0) en un tiempo T_0 . Considerando que todos los electrones dejan el cátodo simultáneamente en $n_0 = 0$.

Sustituyendo $x = v_e t$ es posible calcular el número de electrones en cualquier momento del tiempo de tránsito electrónico ($0 < t < T_e$).

$$n_e(t) = n_0 e^{(\alpha - \eta)v_e t} \tag{4.8}$$

Considerando que la corriente es la variación de la carga en función del tiempo $(i_e = q_0/t)$ y que el número de electrones después de concluido T_e es cero (0); se obtiene la evolución temporal de la corriente producida por la componente electrónica.

$$I_{e}(t) = \begin{cases} \frac{q_{0}n_{0}}{T_{e}}e^{(\alpha-\eta)v_{e}t}, & 0 \le t \le T_{e} \\ 0, & t \ge T_{e} \end{cases}$$
 4.9

El producto $(\alpha - \eta)v_e$ se obtiene del ajuste de la curva entre los tiempos *T*2 y *T*3 del transitorio. Sin embargo, el cálculo realizado por el programa de análisis considera la suma de las corrientes de arrastre de electrones e iones. Debido a su pequeñez relativa, la corriente iónica se aproxima con una recta, y se sustrae (*T*5) de la componente electrónica del transitorio.

En la Figura 4.13 se puede observar el cálculo de la corriente de desplazamiento a partir de una primera aproximación al pulso transitorio medido.



Figura 4.13. Cálculo del transitorio sin difusión

Posteriormente, el programa de análisis realiza una segunda aproximación del cálculo de la corriente, con base en el análisis realizado por Brambring [58] quien, partiendo de la ecuación de continuidad de los electrones, derivó una ecuación para la corriente electrónica total, considerando la difusión

$$i(t) = \frac{n_0 e v_e}{2d} \exp(\alpha_e v_e t) \left\{ \left[1 - \emptyset \left(\frac{(v_e + \alpha_e D)t - d}{\sqrt{4Dt}} \right) \right] + exp \left(\frac{v_e + \alpha_e D}{D} d \right) \left[\emptyset \left(\frac{(v_e + \alpha_e D)t + d}{\sqrt{4Dt}} \right) - 1 \right] \right\}$$

$$4.10$$

con Ø como la función de error

$$\emptyset(x) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_{0}^{x} \exp(-u^2) du$$
4.11

Finalmente, el programa Análisis_transitorios_v_1_4 permite modificar manualmente los valores ya calculados con la finalidad de encontrar el mejor ajuste posible.

En la Figura 4.14 se puede observar la aproximación del pulso teórico al pulso real mediante el ajuste manual del transitorio calculado a partir de los valores medidos. De acuerdo con los resultados, es posible observar una muy buena aproximación de los pulsos, con una pequeña diferencia al final de la difusión y la componente iónica de la corriente total de la descarga eléctrica.

Del ajuste de los transitorios, el programa de análisis crea un archivo de texto que contiene los datos de la bitácora de medición y los resultados del análisis de los transitorios. También genera un archivo con el ajuste de cada uno de los transitorios analizados. Este archivo contiene el tiempo de tránsito electrónico, la corriente experimental, la corriente iónica estimada y la corriente total del pulso.



Figura 4.14. Ajuste de los transitorios medidos

La Figura 4.15 muestra los archivos generados del análisis y ajuste de los transitorios medidos de una mezcla bajo estudio mediante el programa de análisis.

Salida B25_355 nm_condif.txt: Bloc de notas			fit1029.dat: Bloc de notas	
Archivo Edición Formato Ver Ayuda			Archivo Edición Formato Ver Ayuda	
Fecha de medición: Lunes, 02 de Octubre de 201 Medido por:nrcs Fecha de analisis :04/10/2017 Analizado por :nrcs Shot E/N Pressure Distance	7 Voltage Temperature ns/div	mv∕div Tzero Tini Tfin	Time(ns) Iexperimental 0.00000 -0.30000 0.00000 0.50000 -0.30000 0.00000 1.00000 -0.30000 0.00000 1.50000 -0.2985 0.00000	Iion Itotal 0.00000 0.00000 0.00000 0.00000
# Td Torr cm Volts °C 1.009006+3 2.8020006+2 5.0100006+0 1.010006+3 1.010006+3 1.010006+3 1.000006+2 5.0100006+0 1.0110006+3 2.9020006+2 5.0100006+0 1.0110006+3 1.000006+2 5.0200006+0 1.0110006+3 3.0500006+2 5.0200006+0 1.0100006+3 1.0100006+2 1.0100006+0 1.0120006+3 2.7500006+2 4.0100006+0 1.0100006+0 1.0100006+0 1.0100006+0 1.0120006+3 2.55000006+2 4.0100006+0 1.0100006+0	ns ns 3.100000E+0 1.435030E+3 3.100000E+0 1.43530E+3 3.100000E+0 1.436230E+3 3.100000E+0 1.5451590E+3 3.100000E+0 1.555559E+3 3.100000E+0 1.1592200E+3 3.100000E+0 1.169510E+3 3.100000E+0 1.169510E+3 3.100000E+0 1.189310E+3 3.100000E+0 1.231430E+3 3.100000E+0 1.253900E+3 3.10000E+0 1.253900E+3 3.100000E+0 1.253900E+3 3.10000E+0 1.253900E+3 3.10000E+0 1.253900E+3 3.10000E+0 1.253900E+3 3.10000E+0 1.253900E+3 3.10000E+0 1.253900E+3 3.10000E+0 1.253900E+3 3.10000E+0 1.253900E+3 3.10000E+0 1.25390E+3 3.10000E+0 1.253900E+3 3.10000E+0 1.25390E+3 3.10000E+0 1.25390E+3 3.1000E+0 1.25390E+3 3.10000E+0 1.255590E+3 3.1000E+0 1.255590E+3 3.10000E+0 1.255590E+3 3.10000E+0	ns ns cm2 1.950008E+1 2.500000E+1 1.940008E+1 2.500000E+1 1.940008E+1 2.500000E+1 1.940008E+1 2.500000E+1 1.970008E+1 2.500000E+1 1.970008E+1 2.500000E+1 1.970008E+1 2.500000E+1 1.960008E+1 2.500000E+1 1.960008E+1 2.500000E+1 1.990000E+1 2.500000E+1 1.990000E+1 2.500000E+1 1.990000E+1 2.500000E+1 1.990000E+1 2.500000E+1	$\begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	0.00000 0.00000 0.00000 0.00000 0.00000 0.00000 0.00000 0.00000 0.00000 0.00000 0.00000 0.00000 0.00000 0.00000 0.00000 0.00000
a) Bitácora de análisis y ajuste de transitorios			b) Ajuste de un tran	sitorio

Figura 4.15. Archivos de salida con los parámetros de transporte electrónico.

Con base en lo descrito anteriormente, el comportamiento de la corriente total (I_T) de la descarga eléctrica debida a los procesos de ionización por colisión y de desionización por captura electrónica (α_e) puede tomar valores positivos, negativos o cero, cuando la ionización y la captura son iguales.

Ionización efectiva predominante

Cuando $\alpha_e > 0$, indica una mayor creación de pares electrón-ión por colisiones ionizantes sobre la captura de electrones.

La Figura 4.16 muestra el transitorio de la corriente de desplazamiento con un proceso de ionización superior al proceso de captura electrónica.

lonización efectiva nula

Cuando $\alpha_e = 0$, indica que la cantidad de pares electrón-ión y los electrones capturados son las mismas, permaneciendo constante el número de

electrones durante la descarga. Al valor de *E*/*N* para el cual $\alpha_e = 0$ se le conoce como el valor de campo eléctrico crítico (*E*/*N*_{crit}).

La Figura 4.17 muestra el transitorio de la corriente de desplazamiento con un proceso de ionización nulo.



Figura 4.16. Transitorio con una ionización efectiva.

Captura electrónica predominante

Cuando $\alpha_e < 0$, indica que la captura electrónica es mayor al número de pares electrón-ión creados en la descarga.

La Figura 4.18 muestra el transitorio de la corriente de desplazamiento con un proceso de desionización por captura superior al proceso de ionización.



Time(ns)

300

400

Figura 4.18. Transitorio con una captura electrónica predominante.

200

100

500

En la Figura 4.19 se puede apreciar la evolución temporal de la corriente de descarga en función del campo eléctrico normalizado (E/N). La figura muestra que para valores de E/N menores a 320 Td, la corriente presenta un proceso de captura electrónica, y a partir de un valor de E/N=325 Td, la corriente presenta un crecimiento. El valor crítico (E/N_{cri}) del campo eléctrico normalizado para el gas analizado, se encuentra entre 320 y 325 Td.



Figura 4.19. Evolución temporal de la corriente en función de E/N.

5. Mediciones y análisis de resultados

En este capítulo se presentan los resultados experimentales conseguidos en el desarrollo del presente trabajo. Los parámetros de transporte obtenidos son: el coeficiente de ionización efectiva, la velocidad de deriva y el coeficiente de difusión longitudinal.

Se presenta también la validación de las mediciones realizadas mediante la comparación de resultados obtenidos con el simulador Bolsig+.

5.1. Mezclas ternarias

Estos parámetros se obtuvieron para 4 gases puros y 10 mezclas ternarias con diferentes concentraciones. Los gases y mezclas evaluadas se enlistan a continuación.

Nitrógeno, N ₂	Hexafloruro de Azufre, SF ₆
Dióxido de Carbón, CO2	Trifluoriodometano, CF ₃ I
10%CF3I-30%SF6-60% N2	10%CF3I-30%SF6-60% CO2
30%CF ₃ I-10%SF ₆ -60% N ₂	$30\% CF_{3}I\text{-}10\% SF_{6}\text{-}60\% \ CO_{2}$
10%CF3I-50%SF6-40% N2	10%CF3I-50%SF6-40% CO2
50%CF3I-10%SF6-40% N2	50%CF3I-10%SF6-40% CO2
40%CF ₃ I-40%SF ₆ -20% N ₂	40%CF ₃ I-40%SF ₆ -20% CO ₂

Todas las mediciones se realizaron a temperatura ambiente, entre 295 y 298 K (22° y 25° C), a presiones de 0.5 a 5 Torr (0.67 a 6.7 mBar) y en un intervalo de E/N entre 250 a 500 Td

En el análisis de los pulsos medidos, se aprecia el comportamiento exponencial de la componente electrónica debido al carácter electronegativo de las mezclas. Además, es posible identificar los tipos de ionización predominante durante el intervalo de (E/N), teniendo especial atención en el valor (E/N_{crit}) donde $\alpha_e = 0$.

5.2. Validación de resultados

Para validar los resultados obtenidos, se hizo la comparación de los parámetros de transporte de los gases puros SF_6 , CF_3I y CO_2 con el simulador BOLSIG+ (versión 1.2), desarrollado por Gerjan Hagelaar (LAPLACE, Francia).

BOLSIG+ calcula los parámetros de transporte a través de la solución numérica de la ecuación de Boltzmann para electrones en gases débilmente ionizados en campos eléctricos uniformes, condiciones que típicamente aparecen en la mayor parte de los plasmas colisionales de baja temperatura [59].

Las Figuras 5.1 y 5.2 muestran la comparación de los parámetros de transporte los gases SF₆ y CF₃I, obtenidos durante la experimentación y los parámetros obtenidos mediante el simulador BOLSIG+ en función de E/N [59-61].

En la Figura 5.1 se observa un incremento en el error de la velocidad de deriva v_e entre los resultados experimentales y los resultados calculados por Bolsig+ a mayor E/N para el gas SF₆. La Tabla 5.1 indica el error calculado para los intervalos de E/N medidos.

Intervalo E/N (Td)	Error (%)
<i>Td</i> > 380	> 2
360 < Td < 380	1-2

< 1

Tabla 5.1. Error en la medición del coeficiente de velociad electrónica

Por otro lado, para el CF₃I en todo el intervalo de medición E/N presenta un error aproximado al 1%.

Td < 360



en función de E/N.

De la comparación de velocidades de deriva entre los gases SF₆ y CF₃I se observa, que los electrones en SF₆ tienen una mayor velocidad de arrastre que en CF₃I. Esto se debe en parte a la mayor electronegatividad del CF₃I, que incrementa la captura electrónica en función del aumento de E/N.

En la Figura 5.2 se observa un muy buen acuerdo de α_e/N en los resultados experimentales y los calculados por Bolsig+ para ambos gases [59-61]. El coeficiente de ionización efectiva se verificó mediante el valor de campo eléctrico crítico (E/N_{crit}) , teniendo como resultado un error calculado menor al 1% para ambas mezclas.

La Tabla 5.2, presenta el error estimado con base en los resultados obtenidos anteriormente [36-37] por el ICF de la UNAM y los resultados con Bolsig+.



Figura 5.2. Coeficiente de ionización efectiva del SF₆ y CF₃I en función de E/N.

Tabla 5.2. Error en la medición del coeficiente de ionización efectiva en SF₆ y CF₃I

Gas	E/N_{crit} (Td)	Error (%)	E/N _{crit} (Td)	Error (%)
	Este trabajo - ICF		Este trabajo – Bolsig+	
SF_6	352-361	2.5	352-355	< 1
CF₃l	432-437	1	432-431	< 1

De la comparación de los resultados del campo eléctrico crítico, se puede comprobar que el CF₃I tiene un campo eléctrico crítico de 1.2 veces el campo del SF₆.

También se presenta la comparación de los parámetros de transporte del CO₂, obtenidos en el presente trabajo y mediante el simulador BOLSIG+ [59, 61-65]. Debido a la diferencia en los valores de los parámetros de transporte del CO₂ calculados por BOLSIG+, se realiza la comparación de todas las bases de datos disponibles en BOLSIG+ y los resultados experimentales de este trabajo.

Los resultados obtenidos del simulador, muestran valores idénticos de la velocidad de deriva y del coeficiente de ionización efectiva del CO_2 en el intervalo de 0 – 100 Td en las bases de datos Morgan y Siglo, quedando superpuestos en las Figuras 5.3 y 5.4.

Las Figuras 5.3 y 5.4 muestran la comparación de la velocidad de deriva electrónica v_e y el coeficiente de ionización efectiva α_e/N en función de E/N.



Figura 5.3. Variación de la velocidad de deriva del CO₂ en función de E/N

Como se muestra en la Figura 5.3, la velocidad de deriva experimental para valores de E/N menores a 20 Td presenta una similitud con todas las bases de datos de BOLSIG+, en el intervalo de 20 < Td < 65 los resultados experimentales tienen mejor acuerdo con la base de datos Phelps y para valores mayores a 65 Td los resultados tienen mejor acuerdo con la base de datos Morgan.



Figura 5.4. Coeficiente de ionización efectiva del CO₂ en función de E/N.

En la Figura 5.4, se puede observar que el coeficiente de ionización efectiva medido presenta una mayor similitud con la base de datos Phelps de BOLSIG+ [59, 61-65]. Obteniendo un error menor al 1% aproximadamente para el valor del coeficiente de campo eléctrico crítico.

La Tabla 5.3, presenta el error del coeficiente de ionización efectiva con base en el valor de campo eléctrico crítico.

Parámetro	BOLSIG+	Este trabajo	Error (%)
E/N_{crit} (Td)	86.1	86.6	< 1

Tabla 5.3. Error en la medición del coeficiente de ionización efectiva en CO2

5.3. Mezcla CF₃I-SF₆-CO₂

Una vez evaluada la aproximación de las mediciones realizadas con otras referencias, se presentan los parámetros de transporte de las mezclas analizadas para una posible sustitución del SF₆ como aislante en equipos eléctricos.

La Figura 5.5, muestra las curvas de velocidad de deriva electrónica v_e en función de E/N y de la concentración de los gases que forman la mezcla ternaria CF₃I- SF₆- CO₂. En esta figura se observa que los gases SF₆ y CF₃I, tienen una menor velocidad de arrastre que cualquiera de las mezclas y el gas CO₂.



Figura 5.5. Velocidad de deriva de las mezclas CF_3I - SF_6 - CO_2 en función de E/N

Del análisis de las mezclas, se observa que la velocidad de arrastre se reduce conforme se incrementa la concentración de los gases más electronegativos. Por ejemplo, en las mezclas 10%CF₃I-30%SF₆-60%CO₂ y 10%CF₃I-30%SF₆-60%CO₂, la concentración del CO₂ permanece constante, variando únicamente la concentración de los gases SF₆ y CF₃I. Cuando la concentración del CF₃I es mayor, la mezcla presentará una menor velocidad de arrastre en comparación con el caso en que la concentración del SF₆ es mayor.

Como se mencionó anteriormente, esto se debe a la mayor electronegatividad del gas CF₃I y al incremento en la densidad del gas en la mezcla, lo que favorece la captura electrónica.

La Figura 5.6, muestra las curvas medidas del coeficiente de ionización efectiva $\alpha_e = (\alpha - \eta)/N$ en función de E/N y de la concentración de los gases que forman las mezcla ternaria CF₃I-SF₆-CO₂.



Figura 5.6. lonzación efectiva de las mezclas CF_3I - SF_6 - CO_2 en función de E/N

En la Figura 5.6 se observa que, para E/N fijo, el coeficiente de ionización efectiva de los gases disminuye en función del incremento en la concentración de los gases SF_6 y CF_3I .

Por ejemplo, a un valor de campo E/N = 350 Td, puede observarse que la mezcla 10%CF₃I-30%SF₆-60%CO₂ tiene un α_e/N igual a 2.4x10⁻¹⁷ cm², mientras que la mezcla 50%CF₃I-10%SF₆-40%CO₂ tiene un α_e/N igual a 0.8x10⁻¹⁷ cm².

Además, es posible observar que la mezcla 40%CF₃I-40%SF₆-20%CO₂ tiene un comportamiento muy similar al del SF₆ puro.

La Figura 5.7, muestra las curvas medidas del coeficiente de difusión longitudinal ND_L en función de E/N y de la concentración de los gases que forman las mezcla ternaria CF₃I-SF₆-CO₂.



Figura 5.7. Coeficientes de difusión longitudinal normalizados a la densidad de las mezclas CF_3I - SF_6 - CO_2 en función de E/N

Debido a la alta incertidumbre en los valores de la difusión electrónica, la Figura 5.7 muestra los resultados del coeficiente ND_L determinados para una presión experimental de 3 Torr, para facilitar su análisis.

Considerando que, la difusión es un parámetro de la facilidad con la que se mueven los electrones dentro del gas, es posible comprender la distribución de los resultados obtenidos en este trabajo, en que la mayor difusión se presenta en la mezcla con menor concentración de gases electronegativos y, caso contrario, una menor difusión en las mezclas en que la captura electrónica es predominante.

5.4. Mezcla CF₃I-SF₆-N₂

La Figura 5.8, muestra la comparación de la velocidad de deriva electrónica v_e en función de E/N y de la concentración de los gases que forman las mezcla ternaria CF₃I-SF₆-N₂.



Figura 5.8. Velocidad de deriva de las mezclas de CF_3I - SF_6 - N_2 en función de E/N

De la misma forma que en el análisis de las mezclas con CO₂, la Figura 5.8 muestra que la velocidad de arrastre de las mezclas se reduce conforme se incrementa la concentración de los gases más electronegativos.

Además de la comparación de los resultados obtenidos entre las mezclas con CO_2 y N_2 , se encontró que las velocidades de deriva de las mezclas tienen comportamientos similares, con velocidades mayores para las mezclas que utilizan N_2 como gas portador.

Para un valor de E/N = 350 Td, la diferencia en la velocidad de deriva de las mezclas 40%CF₃I-40%SF₆-20%N₂, 50%CF₃I-10%SF₆-40%N₂ y las mezclas 40%CF₃I-40%SF₆-20%CO₂, 50%CF₃I-10%SF₆-40%CO₂ es menor al 8%; mientras que para el resto de las mezclas la diferencia de la velocidad es menor al 1%.

Para el mismo valor de E/N los gases portadores CO₂ y N₂ tienen una velocidad de deriva de 2.94x10⁷ cm/s y 2.96x10⁷ cm/s, respectivamente.

La Figura 5.9 muestra la comparación del coeficiente de ionización efectiva $\alpha_e = (\alpha - \eta)/N$ en función de E/N y de la concentración de los gases que forman las mezcla ternaria CF₃I-SF₆-N₂.

De la misma forma que en el análisis de las mezclas con CO₂, la Figura 5.9 muestra que el coeficiente de ionización efectiva de los gases disminuye en función del incremento en la concentración de los gases SF₆ y CF₃l.

La Figura 5.10, muestra las curvas medidas del coeficiente difusión longitudinal ND_L en función de E/N y de la concentración de los gases que forman las mezcla ternaria CF₃I-SF₆-N₂.



Figura 5.9. lonzación efectiva de las mezclas de CF₃I-SF₆-N₂ en función de E/N

De la misma forma que en el análisis de las mezclas con CO₂, la Figura 5.10 muestra que la mayor difusión se presenta en la mezcla con menor concentración de gases electronegativos y, una menor difusión en las mezclas donde la captura electrónica es predominante.

5.5. Campo eléctrico crítico.

El valor del campo eléctrico crítico (E/N_{crit}) representa la condición en que la ionización efectiva es nula $(\alpha - \eta = 0)$. Este parámetro es importante para la pre-visualización del comportamiento como aislante de gases electronegativos. Es decir, los nuevos gases o mezclas gaseosas cuya

aplicación sea de aislamiento eléctrico, deberán contar con un E/N_{crit} tal alto como sea posible.



en función de E/N

La Figura 5.11 muestra el E/N_{crit} de las mezclas CF₃I-N₂, CF₃I-SF₆, CF₃I-SF₆-N₂ y CF₃I-SF₆-CO₂ en función de la concentración del gas CF₃I. En esta figura se observa que el E/N_{crit} de las mezclas binarias CF₃I-N₂ y CF₃I-SF₆ varían proporcionalmente con la concentración del gas CF₃I en la mezcla. La mezcla CF₃I-N₂ tiene un comportamiento prácticamente lineal.

De igual manera, se observa que el E/N_{crit} del CF₃I (437 Td) es mayor al del SF₆ (361 Td) [36, 37, 48].

Por otro lado, las mezclas ternarias CF₃I-SF₆-N₂ y CF₃I-SF₆-CO₂, también muestran un incremento de E/N_{crit} en función de la concentración de los gases electronegativos. Sin embargo, es posible observar que el umbral del

campo eléctrico crítico es aproximadamente 300 Td, teniendo que para valores de E/N < 300 Td, las mezclas con N₂ tienen un mayor E/N_{crit} , y valores de E/N > 300 Td, las mezclas con CO₂ tienen un mayor E/N_{crit} .



Figura 5.11. Campo eléctrico crítico de las mezclas: ● CF₃I-N₂, ★ CF₃I-SF₆, ■ CF₃I- SF₆-N₂ y ♥ CF₃I-SF₆-CO₂, en función de la concentración del gas CF₃I.

Como se mencionó anteriormente, esto se debe a la mayor electronegatividad del gas CF₃I y al incremento en la densidad del gas en la mezcla, favoreciendo la captura electrónica.

Las mezclas con 50%CF₃I y 10%SF₆ (60% de gases electronegativos) y una concentración del 40% de gases portadores (CO₂ y N₂) tienen el mismo E/N_{crit} (290 Td).

Las mezclas de 25%CF₃I en SF₆, 70%CF₃I en N₂ y 40%CF₃I-40%SF₆-20%N₂ tienen un valor de campo eléctrico crítico similar al E/N_{crit} del SF₆. De las mezclas evaluadas experimentalmente en este trabajo, las mezclas 40%CF₃I-40%SF₆-20%N₂ y 40%CF₃I-40%SF₆-20%CO₂ son potenciales sustitutos del SF₆ como medio aislante, con base en su valor E/N_{crit} .

6. Conclusiones

6.1 Conclusiones

En este trabajo, se presentaron las actividades de investigación experimental de las interacciones entre los iones y los electrones de las mezclas ternarias formadas por los gases SF₆, CF₃I, CO₂ y N₂. El análisis se realizó mediante la obtención de los parámetros de ionización y transporte electrónico mediante la Técnica Pulsada de Townsend.

Las mediciones realizadas se llevaron a cabo en un intervalo de E/N de 250 a 500 Td, limitado por la electronegatividad de las mezclas. La medición de la evolución temporal de la corriente se realizó variando únicamente el valor del voltaje aplicado entre placas, en un intervalo de E/N que permita observar claramente los flancos de subida y bajada del pulso transitorio de la descarga eléctrica para cinco presiones conocidas, modificando la densidad del gas dentro de la cámara. Este procedimiento permitió discriminar la dependencia de la presión durante las mediciones. Además, al considerar los parámetros de transporte normalizados a la densidad de la mezcla, el efecto de la temperatura durante las mediciones también es eliminada.

Los parámetros obtenidos, muestran un comportamiento casi lineal con el incremento en la concentración de los gases electronegativos. La velocidad de deriva y el coeficiente de difusión longitudinal disminuyen a mayores concentraciones de éstos gases. En cambio, el coeficiente de ionización efectiva incrementa a mayores concentraciones.

De los gases electronegativos presentes en las mezclas ternarias, el más representativo en la obtención del coeficiente de ionización efectiva y el campo eléctrico crítico es el CF₃I. Esto se debe a su mayor electronegatividad y al incremento en la densidad del gas en la mezcla, lo que favorece la captura electrónica.

Con base en los valores de campo eléctrico crítico E/N_{cri} (parámetro de referencia para establecer el umbral de rompimiento eléctrico de un gas) de las mezclas analizadas, se observa que las mezclas con mayor posibilidad de sustituir al SF₆ como medio aislante son las mezclas: 40%CF₃I-40%SF₆-20%CO₂ y 40%CF₃I- 40%SF₆-20%/N₂. Los valores de campo crítico para la mezcla con CO₂ es 345 Td y para la mezcla con N₂ es 343 Td. Estos valores son muy similares al E/N_{cri} del SF₆ (347 Td).

Un mayor valor de campo crítico de la mezcla 40%CF₃I-40%SF₆-20%CO₂, se debe a la mayor electronegatividad del CO₂ sobre el N₂.

Las mezclas seleccionadas como potenciales sustitutos del SF₆, reducen 60% el uso del hexafluoruro de azufre como aislamiento y medio de extinción de arco eléctrico en quipo de alta tensión. Además, de representar una opción amigable con el medio ambiente al utilizar gases con un potencial de calentamiento global menor o igual a uno (*GWP* \leq 1). Siendo la mezcla 40%CF₃I-40%SF₆-20%/N₂ la de menor potencial de calentamiento global.

Las mezclas ternarias y los resultados obtenidos de la medición de los parámetros de transporte iónico y electrónico mediante la técnica pulsada de Townsend, se consideran primigenios ya que no se encontraron evidencias de investigaciones previas a este trabajo en la literatura especializada.

Los parámetros aquí reportados, pueden utilizarse para la obtención de la sección eficaz de las mezclas y, como antecede para su evaluación dieléctrica mediante pruebas de ata tensión y alta corriente.

7. Trabajos futuros

7.1 Otras mezclas

En este trabajo se ha buscado exitosamente la utilización de N₂ y CO₂ para estudiar mezclas ternarias que, si bien no resuelven el problema de la eliminación del SF₆, se ha llegado a reducir en un 60% la parte del SF₆ al utilizar un gas altamente electronegativo, CF₃I, con muy bajo potencial de calentamiento global y que no dañan a la capa de ozono, con gases atmosféricos, uno electropositivo, N₂, y otro débilmente electronegativo, CO₂, con muy bajo potencial de calentamiento global y que ambas mezclas ternarias tienen la misma rigidez dieléctrica. Convendrá en el futuro cercano y mediato explorar mezclas ternarias con fluorocarbonos de bajo poder invernadero y que no afecten a la capa de ozono. Entre estos hay algunas cetonas y olefinas interesantes.

7.2 Otras pruebas a las mezclas actuales.

Es necesario continuar con el estudio de estas pruebas en condiciones cercanas a las de los equipos de aislamiento de alto voltaje. Asimismo, convendrá estudiar los subproductos provenientes del sometimiento de las mezclas a corrientes intensas en condiciones de descarga y de aislamiento estático.

Referencias

- [1] D. Kind, H. Kärner, *High-Voltage Insulation Technology,* Springer Fachmedien Wiesbaden GmbH, Alemania, 1985.
- [2] R. Arora, W. Mosch, *High voltage and Electrical insulation Engineering,* John Wiley & Sons, 2011.
- [3] V. Maller, M. Naidu, Advantages in High Voltage Insulation and Arc Interruption in SF₆ and Vacuum, Pergamon Press, 1980.
- [4] "Sulphur Hexaluoride", Solvay Special Chemicals Technical Brochure, pp. 5- 51, 2014.
- [5] Hermann Koch, Gas Insulated Substations, Wiley, Alemania, 2014
- [6] International Standard, IEC-60376, Specification of technical grade sulfur hexafluoride (SF6) for use in electrical equipment, 2a. ed., 2005.
- [7] Gas Encyclopedia, Air Liquide, <u>https://encyclopedia.airliquide.com/</u>
- [8] L. G. Christophorou, J. K. Olthoff, D. S. Green, Gases for Electrical Insulation and Arc Interruption: Possible Present and Future Alternatives to Pure SF₆, NIST Technical Note 1425, National Institute of Standards and Technology: Gaithersburg, MD, USA, 1997.
- B. Belmadani, J. Casanovas, A. M. Casanovas, R. Grob and J. Mathieu, "SF₆ decomposition under power arcs. I. Physical aspects," in *IEEE Transactions on Electrical Insulation*, vol. 26, no. 6, pp. 1163-1176, Dec 1991.
- [10] B. Belmadani, J. Casanovas and A. M. Casanovas, "SF₆ decomposition under power arcs. II. Chemical aspects," in *IEEE Transactions on Electrical Insulation*, vol. 26, no. 6, pp. 1177-1182, Dec 1991.
- [11] Working Group 23-10 CIGRE, "SF₆ and the global atmosphere," (Electra number 164 February 1996 pages 121-138).

- [12] Inventory of U.S. Greenhouse Emissions and Sinks: 1990-2000, U.S. Environmental protection Agency, Office of Atmospheric programs, EPA 430- R-02-003, April 2002.
- [13] CIGRÉ B3. 02 Task Force 01, "SF₆ Recycling Guide. Re-use of SF₆ gas in electrical power equipment and final disposal".
- [14] IEEE Std C37.122.3[™]-2011. IEEE Guide for Sulphur Hexafluoride (SF₆)Gas Handling for High-Voltage (over 1000 Vac) Equipment.
- [15] IEC Std 60376. 2005-06. Specification of technical grade sulfur hexafluoride (SF₆) for use in electrical equipment.
- [16] IEC Std 60480. 2004-10. Guidelines for the checking and treatment of sulfur hexafluoride (SF₆) taken from electrical equipment and specification for its re- use.
- [17] Síntesis de fallas interruptores de potencia 2013. Gerencia de Subestaciones de la Coordinación de Transmisión, CFE.
- [18] Y. Qiu and E. Kuffel, "Comparison of SF₆/N₂ and SF₆/CO ₂ gas mixtures as alternatives to SF₆ gas," in *IEEE Transactions on Dielectrics and Electrical Insulation*, vol. 6, no. 6, pp. 892-895, Dec 1999.
- [19] Y. Hoshina, M. Sato, H. Murase, M. Toyada and A. Kobayashi, "Dielectric properties of SF6/N2 gas mixtures on a full scale model of the gas-insulated busbar," 2000 IEEE Power Engineering Society Winter Meeting. Conference Proceedings (Cat. No.00CH37077), 2000, pp. 2129-2134 vol.3.
- [20] F. Guastavino, A. Ratto, F. Porcile, E. Torello and D. Santinelli, "Dielectric characterization of gas mixtures as electrical insulating for high voltage components and appliances," 2013 Annual Report Conference on Electrical Insulation and Dielectric Phenomena, Shenzhen, 2013, pp. 1008-1011.

- [21] Y. Qiu and Y. P. Feng, "Investigation of SF₆-N₂, SF₆-CO ₂ and SF₆-air as substitutes for SF₆ insulation," *Conference Record of the 1996 IEEE International Symposium on Electrical Insulation*, Montreal, Que., 1996, pp. 766-769 vol.2.
- [22] W. P. Song, D. I. Yang, Y. H. Chung, D. S. Kim and H. S. Koh, "A study of large current interrupting capability of SF₆/N₂ mixtures," *Conference Record of the the 2002 IEEE International Symposium on Electrical Insulation (Cat. No.02CH37316)*, 2002, pp. 457-459.
- [23] H. Okubo and A. Beroual, "Recent trend and future perspectives in electrical insulation techniques in relation to sulfur hexafluoride (SF₆) substitutes for high voltage electric power equipment," in *IEEE Electrical Insulation Magazine*, vol. 27, no. 2, 2011.
- [24] Hernández Ávila J L, Basurto E and de Urquijo J, "Electron transport and swarm parameters in CO₂ and its mixtures with SF₆", 2002, *J. Phys. D: Appl. Phys.* 35 2264.
- [25] A. V. Phelps and R. J. Van Brunt, "Electron-transport, ionization, attachment, and dissociation coefficients in SF₆ and its mixtures",1988, *J. Phys. D: Appl.* 64 (9).
- [26] Hernández Ávila J L and de Urquijo J, "Pulsed Townsend measurement of electron transport and ionization in SF₆–N₂ mixtures ", 2003, *J. Phys. D: Appl. Phys.* 36(12).
- [27] Basurto E., Hernández-Ávila J.L., de Urquijo J. (2004) "Recent Measurements of Electron Swarm Coefficients in the Mixtures of SF₆ with Halocarbon and Rare Gases". In: Christophorou L.G., Olthoff J.K., Vassiliou P. Gaseous Dielectrics X. Springer, Boston, MA
- [28] E Basurto, J L Hernández-Ávila, A M Juárez, J de Urquijo, "Electron swarm coefficients and the limiting field strength of SF₆–N₂O mixtures", 2013, *J. Phys. D: Appl. Phys.* 46 (35).

- [29] J de Urquijo, E Basurto, J L Hernández-Ávila, "Effective ionization, electron and ion transport in SF₆-He mixtures", 2001, *J. Phys. D: Appl. Phys.* 34(14).
- [30] J de Urquijo, C A Arriaga, C Cisneros and I Alvarez, "A time-resolved study of ionization, electron attachment and positive-ion drift in methane", 1999, J. Phys. D: Appl. Phys. 32(1).
- [31] A. Beroual; A. Haddad, "Recent Advances in the Quest for a New Insulation Gas with a Low Impact on the Environment to Replace Sulfur Hexafluoride (SF₆) Gas in High-Voltage Power Network Applications", *Energies* 2017, *10*, 1216.
- [32] G. Raju, Gaseous Electronics: Tables, Atoms, and Molecules, CRC, 2012.
- [33] Koch, M. Prediction of Breakdown Voltages in Novel Gases for High Voltage Insulation. Ph.D. Thesis, ETH-Zürich, Zürich, Switzerland, 2015.
- [34] Solomon, S., J. B. Burkholder, A. R. Ravishankara, and R. R. Garcia, "Ozone depletion and global warming potentials of CF₃I", 1994, *J. Geophys. Res.*, 99 (D10).
- [35] X. Li, H. Zhao, J.Wu and S. Jia, "Analysis of the insulation characteristics of CF3I mixtures with CF₄, CO₂, N₂, O₂ and air", 2013, *J. Phys. D: Appl.* 46 (34) 5203.
- [36] J de Urquijo, "Is CF₃I a good gaseous dielectric? A comparative swarm study of CF₃I and SF₆", 2007, *J. Phys. D: Appl. Phys.* 86 (1).
- [37] J de Urquijo, A M Juárez, Basurto E and J LHernández Ávila, "Electron impact ionization and attachment, drift velocities and longitudinal diffusion in CF₃I and CF₃I–N₂ mixtures" 2007, *J. Phys. D: Appl. Phys.* 40 (7).
- [38] L. G. Christophorou and J. K. Olthoff, "Electron Interactions with CF₃I", 2000, J. Phys. and Chem. Reference Data, 29(4).

- [39] Subcommittee on Iodotrifluoromethane, Iodotrifluoromethane: Toxicity Review, Washington, USA: The National Academies Press, 2004.
- [40] L. Chen, "Investigation on the Feasibility of Trifluoroiodomethane (CF₃I) for Application in Gas-Insulated Lines", Ph.D. thesis, Cardiff University, UK, 2015.
- Y. Cressault, V. Connord, Hugues F. Hingana, Alain Gleizes, Ph Teulet,, "Transport properties of CF₃I thermal plasmas mixed with CO₂, air or N2 as an alternative to S_F6 plasmas in high-voltage circuit breakers", 2011, J. Phys. D: Appl. Phys. 44 (49).
- [42] M. N. Ngoc, A. Denat, N. Bonifaci, O. Lesaint, W. Daoud and M. Hassanzadeh, "Electrical breakdown of CF₃I and CF₃I-N₂ gas mixtures," *Electrical Insulation and Dielectric Phenomena, 2009. CEIDP* '09. IEEE Conference on, Virginia Beach, VA, 2009.
- [43] H. Kasuya, Y. Kawamura, H. Mizoguchi, Y. Nakamura, S. Yanabu and N. Nagasaki, "Interruption capability and decomposed gas density of CF₃I as a substitute for SF₆ gas," in *IEEE Transactions on Dielectrics and Electrical Insulation*, vol. 17, no. 4, pp. 1196-1203, August 2010.
- [44] H. Katagiri, H. Kasuya, H. Mizoguchi and S. Yanabu, "Investigation of the performance of CF₃I Gas as a Possible Substitute for SF₆," in *IEEE Transactions on Dielectrics and Electrical Insulation*, vol. 15, no. 5, 2008.
- [45] J de Urquijo, A. Minatri, G. Ruiz-Vargas, "Limiting field strength and electron swarm coefficients of the CF₃I–SF₆ gas mixture", 2011, *J. Phys. D: Appl. Phys.* 44 (34).
- [46] Y. Deng, D. Xiao, "Analysis of the insulation characteristics of CF₃I gas mixtures with Ar, Xe, He, N₂, and CO₂ using Boltzmann equation method", 2014, *Japanese J. Phys. D: Appl. Phys.* 53 (9).
- [47] A M Juárez, Basurto E, J L Hernández-Ávila and J de Urquijo, "Electron swarm coefficients of CF₃I and CF₃I/N₂ and their comparison with those of SF₆", 2008.

- [48] X. Li, H. Zhao, J.Wu and S. Jia, "Analysis of the insulation characteristics of CF₃I mixtures with CF₄, CO₂, N₂, O₂ and air", 2013, *J. Phys. D: Appl. Phys.* 46 (34).
- [49] M. Kimura and Y. Nakamura[,] "Electron swarm parameters in CF₃I and a set of electron collision cross sections for the CF₃I molecule", 2010, *J. Phys. D: Appl. Phys.* 43 (14).
- [50] E. Nasser, Fundamentals of Gaseous Ionization and Plasma Electronics, John Wiley & Sons, 1971.
- [51] E. Kuffel, W.S. Zaengl, J. Kuffel, High Voltage Engineering: Fundamentals, 2nd. Ed. Newnes, Great Britain, 2000.
- [52] CL Wadhwa, *High Voltage Engineering*, 2nd. Ed., New Age International (P) Ltd., Publishers, New Delhi, 2007.
- [53] Sir H. Massey, *Atomic and Molecular Collisions*, Taylor & Francis Ltd., London, 1979.
- [54] Earl W. McDaniel and Edwars A. Masson, The mobility and diffusion of ions in gases, John Wiley and Sons, USA, 1973.
- [55] H. Raether, *Electron avalanches and breakdown in gases*, Betterworths, London, 1964.
- [56] IEC Std 60052.2002. Voltage measurement by means of standard air gaps.
- [57] Basurto E, Manual de usuario. Programa de Análisis de Transitorios Electrónicos de la Cámara de Townsend. Ver. 1.0, UAM- Azcapotzalco, 2013.
- [58] J de Urquijo, I. Álvarez, C. Cisneros, "Transient analysis of the drift and longitudinal diffusion of ions in a uniform-field discharge gap", 1985, J.
 Phys. D: Appl. Phys. 18 (1).
- [59] BOLSIG+ solver ver. 03/2016, <u>www.lxcat.net</u>
- [60] TRINITI database, www.lxcat.net, 2017
- [61] SIGLO database, www.lxcat.net, 2017
- [62] MORGAN database, www.lxcat.net, 2017

- [63] PHELPS database, www.lxcat.net, 2017
- [64] LISBON database, www.lxcat.net, 2017
- [65] HAYASHI database, www.lxcat.net, 2017

Apéndice

Apéndice A. Modelado del arreglo de electrodos del set experimental

La configuración de los electrodos utilizados en el arreglo experimental para la medición de los parámetros de transporte electrónico e iónico de mezclas gaseosas, mediante la técnica pulsada de Townsend, consiste de un capacitor de placas paralelas formado por electrodos planos y separados por una distancia d de 31 mm. Los electrodos utilizados son de acero inoxidable (ánodo) y de aluminio (cátodo) con un diámetro de 120 mm.

De acuerdo con la teoría de Townsend, la obtención de los parámetros de bajo estudio se debe realizar bajo un campo eléctrico homogéneo.

Por lo anterior, se realizó el modelado mediante un software de análisis y resolución por elemento finito al arreglo de electrodos utilizado, para garantizar un campo eléctrico homogéneo entre electrodos y consecuentemente un tránsito electrónico en zonas con el menor gradiente eléctrico posible.

Los parámetros utilizados para el estudio del arreglo de electrodos son: la geometría de la cámara, la geometría de los componentes al interior de la misma, un voltaje máximo de 5 kV aplicado al ánodo y la referencia al potencial de tierra el cátodo y la envolvente de la cámara experimental.

El análisis se realizó para cuatro escenarios diferentes del arreglo capacitivo:

- Electrodos planos con aristas
- Electrodos planos con bordes redondeados
- Electrodos con bordes redondeados, ánodo con barreno central
- Electrodos con bordes redondeados, ánodo con malla en barreno central

Caso 1. Electrodos planos con aristas

La Figura A.1 muestra una configuración de electrodos rectangulares con aristas. En la figura, se observa un comportamiento homogéneo, con la mayor concentración de las líneas de campo eléctrico en las aristas de los electrodos y un campo eléctrico homogéneo hacia el centro de los mismos, donde las líneas de campo permanecen constantes en toda la superficie de los electrodos.

De acuerdo con la simulación, la diferencia de potencial en los bordes de los electrodos sin redondear es superior a 22 veces la tensión al centro del arreglo capacitivo, presentando un gradiente de campo eléctrico de 3700 V/mm a una distancia entre electrodos d < 1mm del ánodo y un gradiente menor a 600 V/mm a una distancia 30mm < d < 31mm en dirección al cátodo.

Caso 2. Electrodos planos con bordes redondeados

El arreglo de electrodos mostrado en la Figura A.2 está formado por un par de electrodos con bordes redondeados con radio r=0.6 mm.

En este capacitor de placas paralelas, se observa un comportamiento homogéneo, con la mayor concentración de las líneas de campo eléctrico en los bordes de los electrodos y un campo eléctrico homogéneo hacia el centro de los mismos, donde las líneas de campo permanecen constantes en toda la superficie de los electrodos (gradiente eléctrico = 160 V/mm).

De acuerdo con la simulación, la diferencia de potencial en los bordes de los electrodos redondeados es dos veces la tensión al centro del arreglo capacitivo, presentando un gradiente de campo eléctrico de 360 V/mm a una distancia entre electrodos d < 1mm del ánodo y un gradiente menor a 180 V/mm a una distancia 34mm < d < 35 mm en dirección al cátodo.


Figura A.1. Campo y gradiente eléctrico de electrodos con aristas



Figura A.2. Campo y gradiente eléctrico de electrodos con bordes de r=0.6 mm.

Caso 3. Electrodos con bordes redondeados y ánodo con barreno central

El arreglo de electrodos mostrado en la Figura A.3 está formado por un par de electrodos con bordes redondeados con radio r=0.6 mm, donde el ánodo tiene con una perforación de 15mm de diámetro al centro del electrodo, permitiendo el paso de luz UV a través del ánodo para incidir perpendicularmente en el cátodo.



Figura A.3. Campo y gradiente eléctrico de electrodos con bordes de r=0.6 mm y ánodo con barreno central.

En la Figura A.3 se observa un comportamiento no homogéneo, con concentraciones de campo eléctrico en los bordes externos y al centro del ánodo debido a la perforación sin bordes redondeados. A diferencia de los casos descritos anteriormente, las líneas de campo de campo eléctrico en el centro de los electrodos, presenta una distorsión durante una longitud de 12 mm.

De acuerdo con la simulación, el gradiente de campo eléctrico en los bordes externos de los electrodos es de 320 V/mm a una distancia entre electrodos d < 1mm del ánodo y un gradiente menor a 180 V/mm a una distancia 34mm < d < 35 mm en dirección al cátodo. Además, los gradientes presentes al centro de los electrodos y en las aristas del orificio central son 80 V/mm y 60 V/mm, respectivamente.

Teniendo una variación de la distribución de campo eléctrico del 50% al centro de los electrodos y del 25% en las aristas del orificio central.

Caso 4. Electrodos con bordes redondeados, ánodo con malla en barreno central

En la Figura A.4 se observa el arreglo de electrodos formado por un par de electrodos con bordes redondeados de radio r=0.6 mm. El ánodo cuenta con una malla de cobre electroformado con una distribución de 3 líneas/mm para uniformizar el campo eléctrico entre electrodos.

De acuerdo con la simulación, el gradiente de campo eléctrico en los bordes externos de los electrodos es de 320 V/mm a una distancia entre electrodos d < 1mm del ánodo y un gradiente menor a 180 V/mm a una distancia 34mm < d < 35 mm en dirección al cátodo. Por otro lado, el gradiente presente al centro de los electrodos y en las aristas del orificio central es del mismo valor (~ 160 V/mm)



Figura A.4. Campo y gradiente eléctrico de electrodos con bordes de r=0.6 mm y malla de cobre en el ánodo.

Conclusiones

De acuerdo con los resultados de las simulaciones presentadas anteriormente, el caso 2 representa la condición ideal del arreglo de electrodos (arreglo utilizado en este trabajo) para la medición experimental de los parámetros de transporte electrónico e iónico den gases bajo campos homogéneos, en donde se garantiza que la avalancha electrónica se genere al centro de los electrodos, sin la ocurrencia de descargas en los extremos de los electrodos o entre los electrodos y la envolvente.

En el caso 4, la malla de cobre con 3 líneas/mm colocada en el ánodo, resuelve la necesidad de un campo eléctrico homogéneo en un arreglo de electrodos, en el que la incidencia de la luz UV que genera el inicio de la avalancha electrónica mediante la fotoionización, se realiza de forma perpendicular al cátodo haciendo pasar el haz de luz a través del ánodo.

De la comparación del caso 2 (ideal) y el caso 4, las líneas de campo eléctrico entre electrodos son prácticamente homogénea y la variación del gradiente eléctrico al centro del arreglo capacitivo es menor al 1.5% (~ 2 V/mm).