INSTITUTO DE PESQUISAS ENERGÉTICAS E NUCLEARES "SECRETARIA DA INDÚSTRIA, COMÉRCIO, CIÊNCIA E TECNOLOGIA AUTARQUIA ASSOCIADA À UNIVERSIDADE DE SÃO PAULO

ESTUDO DA FORMAÇÃO DE SOLUÇÃO SÓLIDA DE $(U, Th)O_2$ POR DIFRAÇÃO DE RAIOS-X

Nelson Batista de Lima

Dissertação apresentada ao Instituto de Pesquisas Energéticas e Nucleares como parte dos requisitos para obtenção do grau de "Mestre" na Área de Concentração: Tecnologia Nuclear

Orientador:

Dr. Kengo Imakuma

INSTITUTO DE PESQUISAS ENERGÉTICAS E NUCLEARES SECRETARIA DA INDÚSTRIA, COMÉRCIO, CIÊNCIA E TECNOLOGIA AUTARQUIA ASSOCIADA À UNIVERSIDADE DE SÃO PAULO

ESTUDO DA FORMAÇÃO DE SOLUÇÃO SÓLIDA DE (U, Th) O₂ POR DIFRAÇÃO DE RAIOS-X

Nelson Batista de Lima

Dissertação apresentada ao Instituto de Pesquisas Energéticas e Nucleares como parte dos requisitos para obtenção do grau de "Mestre" na Área de Concentração: "acnologia Nuclear

Orientador :

Dr. Kengo Imakuma

À

minha mãe, Cleide

-

,

e Davi.

Agradeço ao 🦾

•

DR. KENGO IMAKUMA pela orientação e incentivo no desenvolvimento dos trabalhos.

PRONUCLEAR pelo apoio financeiro.

IPEN, pelas facilidades oferecidas, sem as quais este trabalho não poderia ter sido realizado.

WILSON ROBERTO DOS SANTOS, do CEQ, pela produção das microesferas de urânio-tório.

DOMINGOS DE OLIVEIRA pela ajuda na sinteriz<u>a</u> ção das pastilhas.

JOSÉ DA SILVA GUIMARÃES pelas confecção dos desenhos.

EGIBERTO, IRENE, JOÃO CARLOS, MIRIAN, PAULO, SILVIO, TANIA e VERA pela amizade, união, apoio e colaboração.

RESUMO

ESTUDO DA FORMAÇÃO DE SOLUÇÃO SÓLIDA DE (U,Th)O₂ POR [·]DIFRAÇÃO DE RAIOS-X Nelson Batista de Lima

Realizou-se um estudo de formação de solução sólida de (U,Th)O₂ por difração de raios-X. Para acompanhar a formação de solução sólida, foi utilizado o método de simulação do perfil, com uma modificação introduzida neste trabalho, que traz vantagens sob o ponto de vista experimental.

Foram preparados pós provenientes de 2 processos, para se acompanhar a formação de solução sólida: mecânico e hidrolítico.

Após o processo de calcinação dos pós, via processo hidrolítico, duas fases foram observadas: uma pseudo-hexagonal e outra f.c.c.

A fase f.c.c. é devido a um princípio de fo<u>r</u> mação de solução sólida (U,Th)O₂ e existem evidências que a outra seja devida a formação de solução sólida 200₃.(U,Th)O₂.

O comportamento dos óxidos mistos, provenie<u>n</u> tes do processo mecânico, foi idêntico ao descrito na literatura.

A energia de ativação medida, para o processo hidrolítico foi de 10 ± 1 .Kcal/mol, o qual é muito aba<u>i</u> xo do valor encontrado nas fontes literárias, para o processo mecânico, que está em tôrno de 80 Kcal/mol. A baixa ene<u>r</u> gia de ativação para o processo hidrolítico, pode ser atribuido, ao fato de ocorrer a dissociação dos sais de urânio e tório já no início do processo.

ABSTRACT

STUDY OF FORMATION OF (U,Th)O₂ SOLID SOLUTION BY X-RAY DIFFRACTION TECHNIQUE Nelson Batista de Lima

Study on the formation of the solid solution of (U,Th)O₂ was realized using X-ray diffraction technique. The solid solution formation was observed by using modified simulation methods line profile, which was introduced in this work and has advantage in the point of experimental study.

For the study of solid solution formation, two process, mechanical and hydrolitic, were employed in the preparation of the powder samples.

After calcination process of the powders by hidrolitic processes, two phases were observed namely: pseudo-hexagonal and f.c.c.

The f.c.c. phase is due a degree of solid solution formation $(U,Th)O_2$, and is observed that the other phase is due a solid solution formation $2UO_3.(U,Th)O_2$.

The behaviour of mechanical process mixed oxide were identical to that described in the literature source.

The measured activation energy, for hidrolitical process, was about 10 Kcal/mol, is quite different of 80 Kcal/mol reported in literature for mechanical process.

The lower activation energy for hydrolitical process, is ascribed to the fact that a dissociation of the thorium and uranium salts already has occurred in the beginning of the process.

INDICE

					Pág.		
I	-	INTRODUÇÃO					
		I.1	-	Aspectos gerais	1		
		I.2	-	Objetivos			
		•		·			
II	-	ESTUDOS PRELIMINARES					
		II.1	-	Tório e urânio como combustível nuclear.	4		
		II.1.1	-	Tório como combustível	4		
		II.1.2	-	Tório e urânio em reatores tipo PWR	4		
		II.2	-	Solução sólida	7		
		II.2.1	-	Formação de solução sólida	7		
	- a	II.2.2	-	Oxidação de solução sólida	8		
		II.3	-	Métodos de mistura	9		
		II.3.1	-	Processo sol gel	9		
		II.3.2	-	Processo hidrolítico	10		
		II.3.3	-	Processo mecânico	10		
		x		• · · ·			
III	-	FUNDAME	EN?	TOS TEÓRICOS	13		
		III.1	-	O fenômeno de difração	13		
		III.2	-	Técnica de difratometria	16		
		III.3	-	Estrutura cristalina	18		
		III.3.1		U0 ₂	<u>1</u> 8		
		111.3.2	-	ThO ₂	21		
		III.3.3	<u>,</u> –	U ₃ 0 ₈	21		
		III.4	-	Solução sólida	25		
		III.4.1	. –	Geral	25		
		III.5	-	Mecanismo de formação	28		

III.6 - Método de simulação do perfil	3 0
III.7 - Energia de ativação	32
III.8 - Tamanho médio dos cristalitos	. 34
III.8.1- Geral	34
III.8.2- Deconvolução do perfil de raios-X	35
. •	
IV - PARTE EXPERIMENTAL	39
IV.1 - Instrumental	39
IV.1.1 - Difratômetro	39
IV.1.2 - Fornos	40
IV.1.3 - Prensa	40
IV.1.4 - Gás	41
IV.2.1 - Preparação dos pós	41
IV.2.2 - Redução dos pós	43
IV.2.3 - Sinterização dos pós	43
IV.2.4 - Tamanho médio dos cristalitos	44
IV.2.5 - Parâmetro de rede	46
IV.2.6 - Caracterização de solução sólida	46
V - DADOS EXPERIMENTAIS, TRATAMENTO DE DADOS E DISCUSSÃO	47
VI - CONCLUSÃO	77
APÊNDICE I	79
REFERÊNCIAS BIBLIOGRÁFICAS	81

Pág.

INTRODUÇÃO

I.1 - Aspectos gerais

O Brasil ao entrar no campo da energia nuclear,optou pela aquisição da tecnologia de reatores tipo PWR (Pressurized Water Reactor).

O primeiro reator instalado em Angra dos Reis, com capacidade de 600 MWe, encontra-se em fase de testes e brevemente entrará em operação comercial, sendo que os demais ainda estão em fase de instalação.

Estes reatores deverão utilizar como combustível o urânio natural levemente enriquecido, embora em reatores desse tipo já tenha sido testado óxidos mistos de urânio e tório, com resultados satisfatórios^(4,28,17).

Devido o aumento da competitividade nuclear, aumentou a espectativa da demanda de combustível nuclear. Em 1970 o preço do Kg de U_3O_8 não era alto, sendo da ordem de US\$ 25/Kg. Em 1975 o preço era da ordem de US\$ 45/Kg, a<u>l</u> cançando o preço de US\$ 100/Kg em 1981. O preço do tório não sofreu grandes aumentos, mantendo o preço de US\$ 25/Kg de ThO₂. Todos esses fatos aumentaram o interesse na utilização do tório como combustível nuclear⁽²⁹⁾.

Para o Brasil esses fatos constituem-se em va<u>n</u> tagens, pois possui reservas de tório muito maiores do que as de urânio (Tabela I.1)⁽²⁹⁾.

Pelo exposto, a conclusão lógica seria uma possível utilização de combustíveis mistos de urânio-tório, em reatores tipo PWR, instalados em Angra dos Reis.

Combustíveis mistos de urania-tória podem ser utilizados de duas maneiras em reatores nucleares. Uma delas, é concentrar UO₂ em algumas regiões do caroço e ThO₂ em outras. Uma outra maneira, é interdifundir os átomos de urânio para a estrutura cristalina do tório e vice-versa,fo<u>r</u> mando solução sólida, a qual influi no comportamento estrutural dos óxidos.

A formação de solução sólida (U,Th)O₂ será o objeto deste estudo.

Dei	Res. de	Urânio	Res. de	tório	razão Th/U	
Pais	Razoal. asseg.	Adic. est.	Razoal. asseg.	Adic. est.	Razoal. asseg.	Adic. est.
Austrália	365000	85000	21000	0	0,06	0,05
Brasil	2000	10000	68000	1200000	5,66	57,64
Canada	191000	668000	\$4000	293000	0,28	0,44
Egito		-	15000	280000	-	-
Finlandia	3000	- .	-	60000	-	20,00
India	. 32000	26000 -	319000	-	9,97	5,50
Turquia	4000	1000	330000	440000	82,50	154,00
USA	543000	899000	122000	278000	0,22	0,28

TABELA I.1 - Fontes de tório e urânio.

I.2 - Objetivos

Este trabalho tem por finalidade caracterizar a formação da solução sólida de $(U,Th)O_2$, para diferentes razões de U/Th (1/1, 3/2, 7/3 e 4/1), provenientes do processo hidrolítico e compará-lo com o processo mecânico.

Para esse fim, utilizou-se a técnica da difratometria de raios-X, procurando-se estudar o efeito da temperatura e do tempo de formação de solução sólida e também o efeito envolvido no processo de obtenção das misturas.

ESTUDOS PRELIMINARES

II.1 - Tório e urânio como combustivel nuclear

II.1.1 - Tório como combustível

A importância do elemento fértil Th-232, reside no fato de poder se transmutar em U-233, isótopo físsil (Figura 2.1), cujas características nucleares, permitiriam em princípio, aumentar a taxa de conversão em reatores térmicos e mesmo se produzir mais combustível físsil do que se consome, tanto em reatores térmicos como rápidos^(4,29).

II.1.2 - Tório e urânio em reatores tipo PWR

Muitos trabalhos tem sido realizados sobre a utilização de tório e urânio em reatores tipo PWR, e na maioria dos casos, o desempenho da mistura UO_2 -Th O_2 mostrou ser similar ao UO_2 puro.

Algumas diferenças foram observadas nas pro-



FIGURA 2.1 - Cadeias de Nuclídeos originários do U-238 e do Th-232^(*).

priedades físicas do combustível irradiado, em relação ao do UO₂ puro, decorrente do maior ponto de fusão e menor pre<u>s</u> são de vapor do ThO₂. A condutividade térmica tem comportamento semelhante ao UO₂ puro, há boa retenção dos gases de fissão e baixo inchamento e notável estabilidade na sua estrutura cristalina⁽³²⁾.

As experiências acumuladas, na utilização do ciclo misto urânia-tória em reatores tipo PWR, são provenie<u>n</u> tes do reator Indian Point (265 MWe) e do reator de água fe<u>r</u> vente ELK River (22 MWe). Esses reatores inicialmente utilizaram tório e urânio altamente enriquecido, passando posteriormente para o ciclo de urânio devido ao seu menor custo na época (1963)^(4,17).

Correa⁽⁴⁾ conclui que em reatores tipo PWR, como o de Angra dos Reis, é possível uma economia de até 30% no consumo de urânio, com a utilização de ciclo misto urânia-tória na proporção aproximada de 50% de tória. Embora esses resultados sejam uma primeira aproximação, indicam a viabilidade da mistura.

Esses trabalhos mostram uma avaliação para o uso do ciclo de tório e urânio como combustível nuclear em reatores tipo PWR, em termos de desempenho e custo de fabricação, apresentando resultados que podem ser considerados satisfatórios.

II.2 - Solução sólida

II.2.1 - Formação de solução sólida

Vários trabalhos sobre a formação de solução sólida (U,Th)O₂ foram publicados, onde são realizados estudos por difração de raios-X, condutividade térmica e co<u>n</u> dutividade elétrica, sendo que a energia de ativação varia de 50 a 80 Kcal/mol^(19,32,16).

Anderson⁽³⁷⁾ obteve solução sólida através da mistura de nitratos de urânio e tório de doze diferentes composições, calcinando no ar, reduzindo em atmosfera de hidrogênio e sinterizando a 1700⁰C.

Furuya⁽¹¹⁾ preparou uma série de soluções sólidas por co-precipitação de solução de nitrato misto de tório e urânio e amonia com subsequente aquecimento à 1300⁰C em ar ou hidrogênio por 3 horas.

Krisham et al⁽²⁰⁾, obtiveram solução sólida mi<u>s</u> turando ThO₂ (proveniente da calcinação de oxalato de tório) e UO₂ (proveniente da calcinação de DUA e redução em atmosfera de hidrogênio) e aquecendo-os por 2 horas à 1450⁰C.

Naito⁽²⁶⁾ obteve soluções sólidas $U_{1-X}Th_XO_2$ estequiométricas que foram preparadas pelo aquecimento de pastilhas prensadas da mistura dos óxidos, nas composições desejadas, na temperatura de 1700⁰C, em vácuo por 6 horas.

II.2.2 - Oxidação de solução sólida

Vários estudos foram realizados envolvendo o comportamento da solução sólida (U,Th)O₂ em condições de ox<u>i</u> dação. Todos os trabalhos chegam a um ponto comum; a estabilidade da estrutura cristalina dessa solução, depende da temperatura e da porcentagem de ThO₂ presente.

Hund e Nielsen⁽¹³⁾ encontraram que a solução sólida de (Th,U)O₂ mantém a estrutura tipo fluorita, qua<u>n</u> do aquecida em ar a 1200[°]C, em solução contendo 56,5% de UO₂, sendo esta a porcentagem limite para a estrutura fluorita nesta temperatura.

Anderson et al⁽³⁷⁾ notaram que a fase fluorita se mantinha estável a 1400[°]C, quando possuia até 78% de UO₂. A discrepância desse caso com o anterior, foi atribuida aos diferentes métodos de preparações das amostras.

Cohem e Bermam⁽²⁾ prepararam uma série de soluções sólidas, partindo de ThO_2 e UO_2 e estudaram o comportamento de oxidação na faixa de 500 a 1200^OC, concluindo que soluções, contendo até 50% de UO_2 mantinham estrutura fluorita.

Todos esses trabalhos mostram uma evidente vantagem da solução sólida de $(U,Th)O_2$ sobre o UO_2 , no que tange a oxidação, pois é conhecido que o UO_2 oxida-se com facilidade e o excesso de oxigênio é prejudicial ao bom fu<u>n</u> cionamento de um reator nuclear.

II.3 - Métodos de misturas

Ao sinterizar uma pastilha para ser usada como combustivel em um reator nuclear, a meta é obter densidades finais o mais próximo o possível da teórica.

Existem vários processos para a obtenção de urânio e tório para posterior sinterização: processo solgel, hidrolítico, mecânico, etc.

Os processos sol-gel e hidrolítico são utilizados na produção de microesferas para reatores tipo HTGR $(^{36}, 10)$. Os reatores do tipo PWR, utilizam pastilhas sinterizadas de UO₂ obtidas pelo processo mecânico.

Neste trabalho, fazemos um estudo desses pr<u>o</u> cessos verificando a viabilidade dos mesmos para a obtenção de pastilhas de $(U,Th)O_2$.

II.3.1 - Processo sol-gel

Este processo segue o diagrama de bloco da Figura 2.2.a^(35,36), onde é preparada uma solução em estado sol, contendo nitrato de tório, nitrato de uranila e amônia. O preparado sol é um líquido translúcido com cor vermelha escura, onde o valor do pH depende da razão Th/U, observando-se que a viscosidade decresce com o aumento da concentração de uranio.

A razão uranio-tório não pode exceder 1/3, pois provoca a precipitação de DUA durante a pré-neutralização, depois que a viscosidade necessária é alcançada. O proposto por esse trabalho necessita de razões atômicas de uranio-tório maiores que o limite permissível por esse método, razão pela qual ele foi descartado.

II.3.2 - Processo hidrolítico

Este processo segue o diagrama do bloco da Figura 2.2.b, e está baseado na rápida solidificação de gôtas de uma solução à temperatura de aproximadamente 90°C. Es ta solução é preparada pela dissolução da uréa em nitrato de tório e nitrato de uranila em razões de tório urânio е previamente estabelecidas, e o sólido hexa é adicionado à temperatura de aproximadamente 10°C. Nesta temperatura a so lução é meta estável, nenhum aumento na viscosidade ocorre em 24 horas, nenhuma precipitação é observada. Por meio de um gotejador a solução é injetada em uma coluna de óleo à temperatura de 90°C, sendo retirada em forma de microesfe $ras^{(9,10)}$.

Após a lavagem em água quente ou amônia diluida na temperatura de 95⁰C, para remover o nitrato, uréa e excesso de hexa, as microesferas se tornam amareladas e turvas e são secas em estufas a 100⁰C por 12 horas.

II.3.3 - Processo mecânico

O diagrama de bloco desse processo é mostra-

do na Figura 2.2.c . Ao calcinarmos DUA ($(NH_4)_2U_2O_7$),ocorre a seguinte reação

$$9(NH_4)_2 U_2 O_7 \frac{1}{\Delta(600 \ a \ 900 \ C)} > 6U_3 O_8 + 14NH_3 + 15H_2 O_7 + 2N_2$$

onde obtem-se o $U_3 O_8$ na fase α com estrutura cristalina ortorrômbica e parâmetros de rede:

a = 6,716 \pm 0,002Å, b = 11,964 \pm 0,003Å, c = 4,147 \pm 0,002Å se gundo Kharkhanavala⁽²⁴⁾ e, a = 6,70Å, b = 11,91Å, c = 4,14Å, segundo Wilson⁽⁵⁾.

Ao calcinarmos o nitrato de tório $Th(NO_3)_4$ à 900°C ocorre a reação:

$$Th(NO_3)_4 \xrightarrow{\Delta} ThO_2$$

Onde obtém-se o ThO_2 , com estrutura cristalina do tipo fluorita e parâmetro de rede de aproximadame<u>n</u> te 5,591 Å⁽²⁾.

Mistura-se então nitrato de tório e DUA com razões de Th/U desejadas,calcina-se para produzir o pó para ser posteriormente reduzido, prensado e sinterizado.







FIGURA 2.2 - Diagrama de bloco dos seguintes processos: a) Processo hidrolítico b) Processo sol-gel

- c) Processo mecânico

FUNDAMENTOS TEÓRICOS

III.1 - <u>O fenômeno</u> da difração

Quando incidimos em um cristal um feixe de ondas, representado pela função de onda $\psi_k(r)$, o mesmo é espalhado pelos átomos, que possuem um potencial U(r), de modo que a onda espalhada possue a função de onda ψ_k ,(r). Assim podemos escrever

$$|M_{k,k}| = \int \psi_{k}(r)^{*} U(r) \psi_{k}(r) d^{3}r$$
 (I)

 $|M_{k,k'}|$ = elemento de matriz que descreve a probabilidade de um vetor de onda k, ser espalhado com energia k'.

Supondo que o feixe de raios-X, seja uma par tícula livre, então sua função de onde ϵ :

$$\psi_{k} = \frac{1}{\sqrt{\Omega}} e^{\overline{iH} \cdot r}$$

U(r) é um potencial periódico para amos-

tras cristalinas, podendo ser expandida em série de Fourier.

$$U(r) = \sum_{k} U_{H} e^{\overline{iH} \cdot r}$$
(II)

onde \overline{H}^{\flat} = vetor da rede reciproca. Substituindo (II) em (I), temos:

$$|M_{k,k'}| = \int \frac{1}{\sqrt{\Omega}} e^{ik'\cdot r} \Sigma U_{H} e^{iH\cdot r} \frac{1}{\sqrt{\Omega}} e^{ik\cdot r} d^{3}r$$
$$|M_{k,k'}| = \frac{1}{\Omega} \Sigma U_{H} \int e^{i|H} - (k'\cdot - k)|\cdot r d^{3}r$$
hando $k'\cdot - k = \Delta K$, temos

tom

$$M_{k,k'} = \Sigma U_H \delta H, \Delta k$$

logo a condição para haver difração é:



mas $\overline{k}^{>}$ = vetor de onda e $|\overline{k}|^{>} = \frac{2\pi}{\lambda}$

$$\left|\overline{\mathbf{k}}^{\ast} - \overline{\mathbf{k}'}\right|^{\ast} = 2 \left|\frac{2\pi}{\lambda} \operatorname{sen} \Theta\right| = \left|\overline{\mathbf{H}}_{hk1}^{\ast}\right|$$
 (III)

$$H_{hk1}$$
 = perpendicular aos planos cristalográficos definidos pe
lo indíce de Miller.
 $\overline{H_{hk1}}$ = $\overline{hb_1}^{+}$ + $\overline{kb_2}^{+}$ + $\overline{lb_3}^{+}$, onde $\overline{b_1}^{+}$, $\overline{b_2}^{+}$, $\overline{b_3}^{-}$ = vetor de rede re-
cíproca.

Por outro lado, a distância entre os planos cristalográficos d_{Hkl}, é dado por

$$d_{hk1} = \frac{\overline{a_1}}{h} \cdot \cos \phi = \frac{\overline{a_1}}{h} \cdot \overline{n}^{>} \text{ onde } \overline{n}^{>} = \frac{\overline{H}_{hk1}^{>}}{|\overline{H}_{hk1}|} \qquad \text{logo},$$

$$d_{hk1} = \frac{a_1}{h} \cdot \frac{(h\overline{b}_1^{>} + k\overline{b}_2^{>} + 1\overline{b}_3^{>})}{|\overline{H}_{hk1}^{>}|}$$

mas
$$a_i b_j = 2\pi \delta_{ij}$$
,

•

٠

portanto
$$d_{hk1} = \frac{2\pi}{|\overline{H}_{hk1}|}$$
 (IV)

substituindo a eq. IV em I, temos

$$2d_{hk1}$$
 sen $\Theta = \lambda$ Lei de Bragg

III.2 - Técnica de difratométria

Existem muitos aparelhos com base no fenômeno de difração, dos quais nos utilizamos para estudar a estrutura cristalina dos materiais. Neste trabalho foi utilizado um difratômetro, o qual será descrito abaixo.

A Figura 3.2 mostra o esquema desse aparelho. Para qualquer posição do detector F, a fonte de raios-X "S" está sempre localizado no círculo do difratômetro, o que significa que as faces das amostras, por causa de seu mecanismo de acoplamento com o detector, estão sempre tangente ao círculo do foco centrado na normal à espécie e passando por F e S.

O círculo do foco não é constante e decresce à medida que o 20 cresce.

Um foco perfeito em F, requer que a amostra seja curva para capacitar o círculo de foco, mas isso não é prático por causa da mudança da razão da curvatura do círculo. Isto inevitalvemente causa um alargamento do feixe difratado em F, mas não em um grau inaceitável, do mesmo modo a divergência do feixe incidente não é grande⁽⁷⁾.

Quando um difratômetro é usado para medir p<u>a</u> râmetros de rede, existem várias fontes de erros sistemáticos no cálculo das distâncias interplanares "d", que são as seguintes:

a) Desalinhamento do instrumento. Em particular, o centro do feixe incidente precisa interceptar o eixo do difratômetro e a posição O da fenda de recebimento;



FIGURA 3.2 - Geometria do Goniômetro SG-8.

b) Uso de uma amostra lisa, quando o ideal é a amostra curva, para concordar com o círculo do foco;

c) Absorção da amostra;

d) Deslocamento da amostra pelo eixo do difratômetro (esta é a maior forte de erro);

e) Divergência vertical do raio incidente.

Essas fontes de erro variam de uma maneira complexa com O (ângulo de Bragg). Dessa maneira, nenhuma extrapolação simples pode ser usada. Para minimizar ao máximo os erros experimentais, para os cálculos que dependam do ângulo de difração, o seguinte procedimento é sugerido:

a) Cuidadoso alinhamento dos componentes do instrumento de acordo com as instruções do fabricante;

 b) Ajuste da superfície da amostra para coin cidir à medida do possível, com o eixo do difratômetro;

c) Calcular o parâmetro de rede através do perfil obtido pelo "step-scan", procurando utilizar ângulos o mais próximo possível de 90⁰.

Dessa maneira podemos fazer os cálculos do parâmetro de rede com boa precisão.

III.3 - Estrutura cristalina

III.3.1 - \underline{UO}_2

Dióxido de urânio tem estrutura cúbica de fa

ce centrada (tipo fluorita grupo espacial Fm3m) com parâmetro de rede para composições estequiométricas, reportadas por vários pesquisadores^(35,33), e o valor mais usado é 5,4705+0,001 Å.

A célula unitária é do tipo MO₂, onde cada metal está rodeado por oito primeiros vizinhos de átomos de oxigênio, formando um octaedro. Os átomos de oxigênios estão rodeados por quatro átomos do metal, formando um te-Estas estruturas possuem posições traedro. intersticiais conforme Figura 3.3. Quando UO $_2$ é oxidado essas posições in tersticiais são ocupadas pelo excesso de oxigênio formando • U0_{2+x}.

A célula unitária de UO₂ se contrai com o aumento da concentração de oxigênio. Esta contração é devida ao fato do íon U⁵⁺, formado após a oxidação ser menor do que o íon U⁴⁺⁽¹²⁾.

A densidade aumenta regularmente com a mudança na composição, variando de 10,95 g/cm³ para UO₂ a 11,21 g/cm³ para o U₄O₉.

Investigações a respeito do comportamento do parâmetro de rede como função da razão O/U, tem sido feitas no intervalo de 2,00 e 2,25.

Foi demonstrado por **Young** et al⁽³⁴⁾ (Figura 3.4) através de estudo de difração de raios-X, que duas linhas retas representam a variação do parâmetro de rede, uma caracterizando UO_{2+x} e outra U_4O_{9-y} , obedecendo as seguintes relações:

 $- a_0 = 5,4705 \pm 0,001 - (0,094 \pm 0,001)x \qquad (0 < x < 0,125)$ $- a_0 = 5,4423 \pm 0,003 + (0,029 \pm 0,002)y \qquad (0 < y < 0,31)$



FIGURA 3.4 - Variação do parâmetro de rede de UO_2 para U_4O_9 .

O oxido de tório apresenta estrutura cristalina igual à do MO_2 (Figura 3.3), isto é, fluorita. Possui parâmetro de rede 5,591 <u>+</u> 0,002 Å. Por possuir uma única valência (4+), é muito estável, não possuindo problemas de oxidação.

III.3.3 - $\underline{U}_3\underline{O}_8$

Através da calcinação do DUA entre 800⁰C e 900⁰C obtemos o octóxido de triuranila (U₃O₈), segundo a reação:

$$600-900^{\circ}C$$

9(NH₄)₂U₂O₇ \xrightarrow{ar} 6U₃O₈ + 14NH₃ + 15H₂O + 2N₂

Devido a valência do urânio não ser única, o octóxido de triuranila, possui a seguinte fórmula molecular $2UO_3.UO_2$, mostrando a existência de 2 átomos de urânio com a valência 6+ e 1 com valência 4+. Por questão de conveniência utilizamos apenas a fórmula U_3O_8 para este óxido.

Octóxido de triuranila existe em pelo menos quatro diferentes composições cristalográficas. A fase comumentemente encontrada é α U₃O₈ que na temperatura ambiente é uma célula ortorrômbica com parâmetros de rede a₀ = 6,7165 <u>+</u> 0,0006 Å, b₀= 11,9670 <u>+</u> 0,0004 Å, c₀ = 4,1486 <u>+</u> 0,0006 Å, grupo espacial C2mm⁽²⁴⁾.

Uma segunda forma de U_3O_8 , designado βU_3O_8

foi primeiramente descrito por Hoekstra et al⁽⁵⁾. Esse $\delta xido possui celula ortorrômbica com parâmetros de rede a_{o} =$ 7,070 ± 0,002Å, b_o = 11,442 ± 0,003Å, c_o = 8,302 ± 0,002Å (Momin)⁽²⁴⁾ e a_o = 7,05 ± 0,02Å, b_o = 11,42 ± 0,02Å, c_o = 8,29 ± 0,02Å (Herak)⁽¹⁴⁾, e é rigorosamente relacionado em simetria com $\alpha U_3 O_8$.

O B U_3O_8 frequentemente ocorre com uma contaminação em $\alpha \ U_3O_8$.

O β U₃O₈ pode ser preparado pelo aquecimento da fase α em oxigênio (1 atm) à temperatura por volta de 1350^oC seguido de um resfriamento lento, até a temperatura ambiente. Extraordinariamente a fase β é rapidamente transformada em α U₃O₈, quando reaquecida a 1250^oC. Uma explicação desse comportamento não é dado, mas certamente é de origem cinética ⁽²⁴⁾.

Evidência de uma outra fase ortorrômbica de $U_3 O_8$ foi encontrada por Kharkhanavala e George, que o designou $\delta U_3 O_8$; mais tarde Loopstra mostrou que a fase era idêntica à $\beta U_3 O_8^{(12)}$.

Uma terceira composição do U_3O_8 é y U_3O_8 , uma fase que pode ser obtida somente a altas pressões de oxigênio e entre 200°C e 300°C. Provavelmente possui uma célula hexagonal com a = 8,78 Å, c = 9,18 Å

Uma quarta fase é o U_3O_8 denominado hexagonal por Siegel (1955)⁽³⁰⁾ e pseudo-hexagonal por Herak (1969)⁽¹⁴⁾. Pode-se obter essa célula pelo simples aquecimento de αU_3O_8 à temperatura de ~400°C. Siegel propós uma transformação tr<u>i</u> gonal, com parâmetros de rede:

$$a_0 = 6,801 \pm 0,001 e c_0 = 4,128 \pm 0,001 Ă$$

Siegel verificou que a mudança de U₃O₈ ortorrômbico para hexagonal era continua e não abrupta como visto na Figura 3.5.

Segundo Momin, Desphade, Kharkhanavala todas as outras três fases (δ , β , α) U₃O₈ à 210^OC, transform<u>a</u> se em U₃O₈ hexagonal⁽²⁴⁾.

Herak⁽¹⁴⁾ estudou a transformação através de difração de nêutrons e de raios-X, e discordou da estrutura proposta por Siegel, propondo uma célula pseudo-hexagonal (Figura 3.6) que tenha átomos de U(2) rodeados por átomos de oxigênio formando um pentágono irregular bipiramidal e, cada átomo de U(1) esteja vinculado a seis átomos de oxigênio formando os vértices de um octaedro distorcido. Essa rede possui como parâmetros:

 $a_0 = 4,126 \pm 0,003$ Å, $b_0 = a_0 \sqrt{3}$ e $c_0 = 6,822 \pm 0,004$ Å

Herak preparou as amostras com $\alpha U_3 O_8$ à temperatura de 500^OC, em balança termogravimétrica, e constatou não haver nenhuma variação significativa no número de átomos de oxigênio.

Existem algumas indicações que a transformação é de segunda ordem possuindo grupo espacial Amm2.



FIGURA 3.5 - A variação do $\alpha U_3 O_8$ para $U_3 O_8$ hexagonal, segundo Siegel⁽³⁰⁾.



FIGURA 3.6 - Célula unitária do U₃O₈ pseudo-hexagonal 3.6.a) segundo Herak⁽¹⁵⁾ 3.6.b) segundo Siegel⁽³⁰⁾.

III.4 - Solução sólida

III.4.1 - Geral

Soluções sólidas são de dois tipos:

- a) substitucional
- b) intersticial

Em soluções sólidas do tipo substitucional o que ocorre é que átomos do soluto substituem ou ocupam posições de átomos do solvente em sua própria rede. O fato in teressante dessas estruturas é que os átomos do soluto são distribuidos mais ou menos aleatoriamente. Por exemplo, considerando 10% de átomos de solução de molibdênio em cromo, que possui estrutura BCC, os átomos de molibdênio podem ocupar ou os cantos dos vértices, ou posições de corpo centrado do cubo, aleatoriamente e, uma pequena porção do cristal pode possuir o seguinte aspecto da Figura 3.7.

Cinco células unitárias juntas são mostradas na Figura 3.7, contando um total de 29 átomos dos quais 3 são molibdênio. Esta secção do cristal contém mais que 10% de átomos de molibdênio, mas as próximas cinco celulas provavelmente contarão menos. Tais estruturas não obedecem as regras de cristalografia, por exemplo, a célula mostrada não possui simetria cúbica, mas observa-se que do começo ao fim da estrutura, a translação dada por um vetor da célula unitária, pode começar em um átomo de uma espécie e acabar em átomos de outra espécie. Tudo o que se pode dizer a respeito dessa estrutura é que na média ela é BCC, e experi-

mentalmente nós encontramos através de difração de raios-X que, ela exibe efeitos próprios de uma rede BCC.

A formação de solução sólida de B em A pode ser acompanhada por um aumento ou por um decréscimo do volume da célula, dependendo dos raios atômicos de B e de A. Em solução sólida de sais iônicos, os parâmetros de rede seguem aproximadamente a lei de Vegard.

A Figura 3.8 mostra esse desvio entre soluções de (U,Th)O₂ segundo Chistensen⁽⁶⁾.(Figura 3.8).

Pela técnica de difratometria de raios-X podemos acompanhar a formação da solução sólida, por meio dos deslocamentos dos perfis de difração. A Figura 3.9 dá uma idéia clara desse fenômeno.



FIGURA 3.7 - Solução sólida substitucional entre Cr e Mo.







FIGURA 3.9 - Formação da solução sólida 3.8.a) estágio inicial 3.8.b) estágio intermediário 3.8.c) estágio final

Para o estudo de formação de solução sólida em uma mistura de ThO₂ e UO₂ existem dois mecanismos:

a) Difusão para o interior do retículo cristalino;

b) Evaporação.

Evaporação não contribui significativamente para a formação da solução, devido às baixas pressões de vapor desses óxidos nas temperaturas usadas para sinterização em atmosfera redutora⁽³²⁾, sendo o mecanismo de difusão para o interior do retículo, o controlador de processo.

O processo básico de difusão pode ser tratado de duas maneiras. A substância no qual a difusão está sendo estudada pode, ou ser vista como contínua (ignorando a estrutura atômica) ou também como movimentos aleatórios elementares, como saltos individuais de distâncias atômicas. A melhor consideração a respeito, ainda é a resolução da equação diferencial, conhecida como Lei de Fick, a qual em uma formulação unidimensional é:

$$\frac{\partial C}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial X} \qquad D \frac{\partial C}{\partial X}$$

C = concentração de átomos em difusão

X = penetração da difusão

D = coeficiente de difusão

Essencialmente a mesma cinética é obtida pe-
la aplicação da teoria do deslocamento aleátorio. Nesta teoria assume-se que saltos ocorrem em todas as direções com alta frequência, de (aproximadamente 10⁸ saltos/s no ponto de fusão). O problema para calcular como um átomo individual migra de sua posição inicial após um determinado tempo, foi primeiro resolvido por Einstein, dando a relação entre os coeficientes de difusão contínuo "D" e a média da soma do quadrado de saltos individuais " \overline{x}^2 ".

 $\vec{x}^2 = 2 D \cdot t$

Onde $\sqrt{x^2}$ é chamado deslocamento quadrático mé dio e fornece a distância média de difusão em um tempo "t".

Esta é uma maneira prática de estimar distâncias envolvendo estudos de difusão.

A interdifusão no sólido, ocorre por saltos em escalas atômicas, via movimento de defeitos de pontos. Os mecanismos de importância na prática são:

a) Mecanismo de vacância: um átomo em uma posição normal, salta até uma vacância adjacente, dessa maneira os átomos movem-se para uma direção oposta ao movimento da vacância.

b) Mecanismo intersticial-1: um átomo de uma posição intersticial transfere-se para outra posição inter<u>s</u> ticial, através de pontos de sela, distorcendo a rede consideravelmente.

c) Mecanismo intersticial-2: um átomo de uma posição intersticial desloca os átomos de rede vizinha até outras posições intersticiais e transfere-se para a vacância por ele criada. O resultado na rede é igual a b) mas ev<u>i</u> ta-se excessivas dirtorções na rede.

Em todos os casos práticos, um dado tipo de átomo, difunde-se somente dentro de sua rede. Átomos podem também difundir ao longo de uma superfície, contornos de grãos e linhas de discordância, envolvendo os mais complicados mecanismos, os quais não foram considerados aqui.

III.6 - Método de simulação do perfil

Para estudar a difusão de átomos para o interior da rede cristalina, será utilizado o método de simulação de perfil. Este método é não destrutivo e baseia-se na computação do deslocamento dos perfis de difração de raios-X. Pode-se caracterizar a homogeneização através da posição relativa do pico. Este parâmetro é fácil de ser determinado na prática, durante a homogeneização, através da simples medida da posição do pico de difração de raios-X, co mo será explicado abaixo. Este método concorda com valores obtidos pelo método de Rudman^(1,8), apresentando ainda, as seguintes vantagens:

a) simplicidade, sendo necessário se fazer apenas uma vez para cada sistema;

 b) a posição relativa do pico é avaliada diretamente da experiência e é medida em curto espaço de tempo; c) comparando-se com métodos de Rudman, a posição relativa do pico é mais sensível, pois leva em conta a não total esfericidade dos grãos.

Para caracterizar o homogeneidade foi proposto por R. Delhes e E.J. Mittemeijer(1,8), a posição relativa do pico (Pr) definido como:

$$Pr = \frac{(P - P_0)}{(P_{\infty} - P_0)}$$
III.1

onde P = posição atual

 $P_o = posição inicial$ $P_{\infty} = posição final$

O erro envolvido em Pr pelo método proposto acima é grande, devido a vários fatores, tais como:

a) baixo ângulo de difração do perfilestudado (222), (o que me leva a uma imprecisão nos valores de P e P_{∞});

b) pequeno desalinhamento do instrumento, que leva os picos, tanto de tório como os de urânio a se deslocarem em uma mesma direção de ΔΘ.

Para o cálculo de Pr, pela equação III.1, t<u>e</u> riamos então de assumir um valor para P_{∞} e P_0 e através de um experimento independente, ovalor de P. Assim procedendo os erros de cada medida se acumulariam.

Para evitar tais problemas, o ideal seria obter todas as variáveis em um só experimento, pois caso ho<u>u</u> vesse qualquer variação no ângulo de difração, eles seriam comuns à todos os parâmetros, sendo portanto eliminados no cálculo da posição relativa do pico.

Por esse motivo é proposto neste trabalho, o uso do método da posição relativa do perfil com uma pequena modificação, de modo que

$$Pr = 1 - \frac{(P_{ThO_2} - P_{UO_2})}{(P_{oThO_2} - P_{oUO_2})}$$
 III.2

onde
$$P_{ThO_2}$$
 = posição atual do pico de ThO_2
 P_{UO_2} = posição atual do pico de UO_2
 P_{oThO_2} = posição inicial do pico de ThO_2
 P_{oUO_2} = posição inicial do pico de UO_2

dessa maneira podemos medir a posição dos perfis de P $_{\rm ThOz}$ e $\rm P_{\rm UO_2}$ em cada experimento, eliminando assim os erros sistemáticos.

As equações III.l e III.2 são equivalentes do ponto de vista matemático, não alterando portanto o significado físico de Pr, o que será demonstrado no Apendice I.

III.7 - Energia de ativação

Para uma temperatura definida, um gráfico de Pr^2x t, em um certo intervalo de Pr, é aproximadamente uma

reta, logo, para estes intervalos

$$Pr^2 \alpha$$
 t III.3

Por outro lado, sabemos que

$$\overline{x^2} \alpha$$
 Dt III.4

onde \bar{x}^2 = penetração média dos grãos D = coeficiente de difusão

Ligando (I) com (II), temos que

$$\Pr^2_{\alpha} = \frac{1}{x^2}$$
 III.5

Utilizando a equação de Arrhenius,

 $K = K_o e^{-Q/RT}$

$$D = D_0 e^{-Q/RT} \qquad III.6$$

temos que

onde K_o = constante

Q = energia de ativação

R = constante dos gases

T = temperatura

Tomando o ln dos dois membros da eq. III.6, e fazendo um gráfico de lnK x l/T, obtemos uma reta do tipo

y = ax + b

onde y = 1nKa = -Q/Rx = 1/Tb = $1nK_0$ •

III.8.1 - Geral

O 1º tratamento da influência do tamanho das partículas na largura do perfil foi devido à Scherrer⁽³³⁾. Ainda que a derivação é de generalidade restrita, a equação de Scherrer tem tido considerável aplicação. Este tópico é de especial interesse por causa da natureza de várias espécies de interferências presentes na rede, como tensão interna e defeitos, que o influenciam de maneira significativa.

Para efeito de estudo vamos supor que o cri<u>s</u> tal se encontra livre dessas interferências. A largura do perfil de difração puro, pode então ser atribuido somente ao tamanho médio dos cristalitos, e relações e teorias apropriadas podem ser utilizadas para calcular este tamanho médio. Utilizamos a equação de Scherrer⁽³³⁾ dada pela seguinte relação^(33,18,7).

$$D = \frac{K\lambda}{\beta_{1/2} \cos \theta}$$

K = constante $\lambda = comprimento de onda do feixe incidente$ $β_{1/2} = largura do perfil de difração à meia altura$ Θ = ângulo de Bragg

Bragg⁽¹⁸⁾ deu uma derivação simplificada da

equação de Scherrer, enfocando sómente princípios simples de difração ótica, chegando a um valor para a constante K de 0,89 para amostras cúbicas.

Warren⁽³³⁾ deu um tratamento mais elegante do ponto de vista cristalográfico, mas aproxima o perfil de difração de raios-X para uma gaussiana para simplificar algumas integrais e leva a obter um valor para K de 0,94.

O valor exato da constante tem pouca significância pois os erros envolvidos nas medidas é maior do que o assumido na constante, assim sendo usaremos como constante K o valor de 0,9.

Em geral quando utilizamos a radiação CuK α , surge um outro problema que influência a largura do perfil de difração, pois existem duas radiações muito próximas CuK α_1 e CuK α_2 . O difratômetro não consegue separar essas radiações, e elas se sobrepõem no perfil de difração distorcendo-a consideravelmente. A intensidade da radiação K α_2 é aproximadamente a metade da radiação K α_1 .

A radiação, CuK β também possui 2 radiações que interferem no perfil de difração. Essas duas radiações CuK β_1 e CuK β_2 possuem a mesma intensidade, e comprimento de onda muito próximos. Essas razões são suficientes para que a radiação escolhida para se estudar o perfil (222) seja a CuK β , pois o alargamento no perfil devido a essa superposição, é da ordem do erro envolvido nas medidas.

III.8.2 - Deconvolução do perfil de raiox-X

Existem vários fatores que influenciam a lar gura do perfil de difração de raios-X, devido o aparelho uti lizado. A estas fontes de alargamento atribui-se o nome de . efeito instrumental. Para se corrigir este èfeito em uma amostra de pó é necessário ter uma amostra que possua um tamanho médio de cristalitos grande, como por exemplo, um mo-D Usando a equação de Scherrer no limite para nocristal. grande, temos:

$$\lim_{D \to \infty} \beta_{1/2} = \lim_{D \to \infty} \frac{K \cdot \lambda}{D \cos \Theta} = 0$$

logo, a largura devido o tamanho médio dos cristalitos se~ ria zero, e o alargamento verificado na experiência deve-se



FIGURA 3.10 - (a) Perfil de difração da amostra.

- (b) Perfil de difração devido ao tamanho mēdio dos cristalitos.
- (c) Perfil de difração devido instrumento ò usado.

36.

exclusivamente ao efeito instrumental.

O princípio da correção pode ser discutido em termos de três curvas da Figura 3.10. A curva f(y) representa o alargamento devido ao tamanho da partícula, sendo e<u>s</u> ta a função que desejamos obter. A curva g(z) representa o efeito instrumental. A curva h(x) é o pico de difração da amostra e ele contém ambos os efeitos, isto é, o do tamanho médio dos cristalitos e o alargamento instrumental, sendo e<u>n</u> tão uma convolução das curvas f(y) e g(z).

Os perfis g(z) e h(x) são observáveis experimentalmente, por meio de um difratômetro, um padrão e amos tra.

As origens para g(z) e h(x) são escolhidas por conveniência, mas para mesmos valores de 20.

A relação entre as três curvas é obtida considerando uma seção hachurada g(z)dz na curva instrumental. Se houver alargamento devido ao tamanho dos cristalitos, ela será feita pela função f(y), e um deslocamento y. A ordenada é a contribuição dh(x) na posição x = z+y na curva h(x). Desde que a ordenada nas duas curvas são proporcionais às areas dos picos, podemos escrever

$$\frac{dh(x)}{f(g)} = \frac{g(z)dz}{A}$$

com deslocamento y = x-z, e a ordenada da curva h(x) é dada por

$$h(x) = \frac{1}{A} \int g(z) f(x-z) dz \qquad III.7$$

A equação indica que o perfil para amostra é a convolução de funções representando o perfil devido ao tamanho médio dos cristalitos e o perfil do efeito instrumental. Nós medimos as curvas h(x) e g(z) e desejamos obter f(y), necessitando portanto fazer uma deconvolução do pico.

Utilizando a equação acima e assumindo que o pico de difração é uma gaussiana, isto é, u = U $\exp(-av^2)$ obtemos as seguintes relações para a largura do pico a meia altura:

$$\beta_{1/2}^2 = B_{1/2}^2 - b_{1/2}^2$$

Se assumirmos que o perfil é uma cauchiana $u = U/(1+av^2)$, então a relação entre os perfis se torna:

$$\beta_{1/2} = B_{1/2} - b_{1/2}$$

Porém as curvas não são Cauchiana ou Gaussiana e elas variam de amostra para amostra, embora se apromem das mesmas⁽³³⁾.

O modo correto de se fazer a deconvolução seria expandir o perfil em série de Fourier e por meio de calculo numérico resolver a intergral de convolução. Mas devido a complexidade que o problema assumiria, foi utilizada a média geométrica entre a cauchiana e a gaussiana, cujos resultados são satisfatórios para o cálculo do tamanho médio dos cristalitos, e sua imprecisão raramente excede 10% (31), logo

 $\beta_{1/2} = \{B_{1/2} - b_{1/2}\} \cdot \sqrt{B_{1/2}^2} - b_{1/2}^2\}^{1/2}$

PARTE EXPERIMENTAL

IV.1 - Instrumental

IV.1.1 - Difratômetro

Dois tubos de raios-X foram utilizados para a obtenção dos feixes, cujas características são dadas abaixo:

TUBO	POTÊNCIA MÁXIMA	Kα ₁ .	Kα ₂	Kβ ₁	Kβ ₃
Fe	0,35 (KW)	1,93597	1,93991	1,75653	_
Cu	2,0 (KW)	1,54051	1,54433	1,39217	1,39255

Foi utilizado o método de difratometria de raios-X que possui dois sistemas

a) Goniômetro SG-8

b) Step-scan

Todos os aparelhos descritos acima foram fabricados pela Rigaku-Denky e Co.

IV.1.2 - Fornos

Para uma melhor compreensão, será colocado primeiro o tratamento térmico dados às amostras, e em seguida os fornos utilizados,

a) Calcinação - Mufla da termolyne, com resistência de kanthal com controlador de temperatura acoplado a termopar de cromel - alumel.

b) Redução - Forno F.E.L. com resistência de kanthal, com controlador de temperatura acoplado à termopar de cromel-alumel.

c) Sinterização - Forno globar, com resistência de carbeto de silício com controlador de temperatura acoplado à temopar de Platina Rhodia 10% - Platina.

IV.1.3 - Prensa

Para confecção das pastilhas foi utilizada uma prensa Herzog, HTP-40, com pressão de 3,5 ton/cm² e matriz de 11 mm de diâmetro. O gás utilizado tanto para redução, como para sinterização foi uma mistura de N $_2/12\%$ H $_2$, também conhecida como mistura verde.

IV.2.1 - Preparação dos pós

1) Processo mecânico:

As amostras de nitrato de tório e diuranato de amônio (DUA), foram cedidas pelo CEQ (Centro de Engenharia Química) do IPEN.

Nos laboratórios da APE (Area de Processos Especiais) as amostras foram analizadas semi-quantitativamente por espectografia de emissão, e os resultados são apr<u>e</u> sentados na Tabela IV.1.

As amostras foram misturadas, de modo que se obtivessem as misturas nas composições desejadas, usando-se para isso uma balança analítica e um misturador automático com bolas de polietileno.

Essas amostras foram posteriormente calcinadas à 900⁰C em mufla no ar por 2 horas, em cadinhos de porcelana, sendo depois analizadas por difração de raios-X.

2) Processo hidrolítico

Prepara-se uma solução ácida, contendo nitrato de uranila, nitrato de tório, hexametileno, tetrami-

TABELA IV.1 - Análise espectrográfica do DUA e $Th(NO_3)_4$ utilizado.

TABELA IV.1.a - $Th(NO_3)_4$

ELEMENTO	CONCENTRAÇÃO (µg/g)	ELEMENTO	CONCENTRAÇÃO (µg/g)
Na	. 50	Sb	< 1
Cd	0,2	Pb	0,5
Fe	. 10	As	< 20
Cu	1	Mg	< 0,1
Zn	< 50	Mn	0,5
Ni	- < 10	Cr	< 1
Ba	< 0,2	Bi	< 5
Sn	< 1	Be	< 0,1
В	~ 0,1	Ca	< 5 .
Si	15	\mathbf{V}_{i}^{\dagger}	0,5
A1	< 0,1	Sr	< 20

.

TABELA IV.1.b - DUA

.

.

•

ELEMENTO	CONCENTRAÇÃO	(ppm)	ELEMENTO	CONCENTRAÇ	ÃО	(ppm)
Cd	< 0,1	na kana kang dang dan kana kana	Al	<	20	
В	0,2		Mn	<	4	
Р	25		Mg		4	
Fe	14		Pb	• <	1	
Cr	< · 5		Sn	<	1	
Ni	< 2		Bi	<	1	
Мо	< 3		V	<	3	
Zn	< 10		Cu	<	2	
Si	260					

ne (hexa), uréa e água cujo pH se encontra em torno de 5.

Esta solução que se encontra em estado gel, é injetada em forma de gôtas em uma coluna de óleo à 90° C, sendo o material remanescente lavado com ácido nítrico e secado no ar à temperatura de 100° C. Todo o processo descrito acima foi efetuado no CEQ.

Nos laboratórios da APE, as microesferas foram trituradas em um misturador automático com bolas de tung<u>s</u> tênio durante 20 minutos. Este pó foi posteriormente calcinado em cadinhos de porcelana à 800⁰C em mufla no ar por 2 h<u>o</u> ras, sendo analizados por difração de raios-X.

IV.2.2 - Redução dos pós

Utilizando um forno globar, as amostras de ambos os processos foram reduzidas à temperatura de 700° C por 3 horas, em atmosfera de mistura verde. Quanto ao processo hidrolítico, foi necessário um estudo adicional, à tem peratura mais baixa e tempos de redução diferentes, tais como 1, 2 e 3 horas e temperatura de 600 e 700° C. Utilizou-se para isso um forno F.E.L. e como atmosfera redutora, mistura verde.

IV.2.3 - Sinterização dos pós

Por meio de uma prensa hidráulica os pós foram prensados em formas de pastilhas, com pressão de 3,5 ton/cm³, sendo esta a pressão mínima para não haver rachaduras nas amostras. As amostras do processo mecânico necessitou de aglutinante, sendo usado celulose cromatográfica para tal função.

Utilizando-se de um forno globar, as amostras foram sinterizadas à temperatura de 1100, 1200 e 1300⁰C por duas horas sob atmosfera de gás verde, e analizadas por difração de raios-X.

IV.2.4 - Tamanho médio dos cristalitos

Para o cálculo do tamanho médio dos cristalitos torna-se necessário fazer uma deconvolução do perfil de raios-X.

O procedimento para a deconvolução pode ser dividido em três partes:

a) Alinhamento do difratômetro.

b) Obtenção dos perfis de difração.

c) Deconvolução dos perfis.

O alinhamento do difratômetro foi feito de acordo com o correspondente manual, dado pelo fabricante.

A obtenção dos perfis de difração foi feito pelo "step-scanning", onde a intensidade do pico difratado é medido em várias posições angulares, igualmente espaçadas de 0,02⁰, durante intervalos fixos de 20 segundos. Para efetuar esse estudo foi escolhida a reflexão do plano cristalográfico, cujo índices de Miller são (220), iradiação CuK_e.

Para a deconvolução dos perfis, foi necessário se conhecer a intensidade do efeito instrumental. Para isso utilizou-se um monocristal de silício que permita observar os seguintes planos cristalográficos: (111), (333) e (444).

A correção dos dados foi feita através da largura do pico à meia altura.

Foi construída uma curva de calibração, uma vez que o efeito instrumental varia com o ângulo de difração (15). Esta curva é mostrada na Figura 4.1.



FIGURA 4.1 - Curva de calibração.

IV.2.5 - Parâmetro de rede

Para o cálculo dos parâmetros de rede de todas as amostras analizadas, foi utilizado a radiação $FeK\alpha_1$ e "step-scanning" com posições angulares igualmente espaçadas de 0,01⁰, com tempo fixo de 20 segundos. Os planos cri<u>s</u> talográficos escolhidos, para análise de cada amostra são relatados nas tabelas V.2, V.4, V.6, V.7, V.11.

IV.2.6 - Caracterização da solução sólida

Para melhor se caracterizar a formação da solução sólida no processo hidrolítico, um experimento adicional foi realizado:

Foram preparadas duas soluções aquosas, uma contendo nitrato de uranila em água e outra nitrato de tório.

Essas soluções foram misturadas, de modo que contivessem a mesma quantidade de tório e urânio. Com uma chapa aquecedora, à temperatura de aproximadamente 150⁰C, a solução foi evaporada até a secura, para que houvesse a precipitação dos nitratos.

Os pós remanescentes foram calcinados à temperatura de 800⁰C por 2 horas, e analizados por difração de raios-X.

V - DADOS EXPERIMENTAIS, TRATAMENTO DE DADOS E DISCUSSÃO

Olhando os difratogramas da Figura 5.1, on~ de coloca-se em 5.1.a um difratograma correspondente a uma amostra de α U₃0₈, em 5.1.b um difratograma de uma de $U_{3}O_{8}$ pseudo-hexagonal obtidos por Herak⁽¹⁴⁾, e em 5.1.c um de ThO2 e em 5.1.d um de uma amostra calcinada de pós provenientes do processo hidrolítico (razão Th/U = 1), notamos a semelhança entre as estruturas pseudo-hexagonais obtidas por Herak com as obtidas por esse trabalho. Nos picos referentes ao U_3O_8 , e a transformação ocorrida pelo α U_3O_8 , passando de ortorrômbico para pseudo-hexagonal. Deve-se notar tam bém ligeiras modificações nos picos de ThO₂ puro com o ThO₂ na mistura.

Os parâmetros de rede calculados por Herak, para U_3O_8 pseudo-hexagonal relatados no ítem III.3.2, concordam com os resultados, obtidos neste trabalho, para as amostras provenientes do processo hidrolítico, após a calcinação (Tabela V.1 e V.2).

Com base na Tabela V.2, verificamos a diferença do parâmetro de rede calculado para o oxido de tório, após a calcinação, dos pós provenientes do processo hidrolítico em relação ao valor conhecido para esse óxido.

A célula proveniente da co-precipitação de nitratos, relatadas no ítem IV.2.6, possui a mesma estrutura cristalina que os pós provenientes do processo hidrolítico, nas mesmas condições de calcinação (Tabela V.5 e Tabela V.6).

Com base nas Tabelas V.3 e V.4, verificamos que após a calcinação dos pós provenientes do processo mecânico, não houve variação na estrutura e parâmetro de rede do ThO₂ e U₃O₈.

Após a redução dos pós do processo mecânico, verifica-se através de difratogramas, a presença de ThO_2 e UO_{2+x} com "x" variando de 0,01 <u>+</u> 0,03 a 0,06 <u>+</u> 0,03 (Tab<u>e</u> la V.7).

Esse desvio no parâmetro do UO_{2+x} pode influir no estudo da formação da solução sólida, pois a evié dência experimental apresentada pelo excesso de oxigênio, semelhante ao da formação da solução sólida, embora em sentido contrário (o pico de UO_2 se afasta do perfil de Th0₂, ao invés de se aproximar). Mas esse fato não se constituiu em um problema, pois o óxido de tório é muito estável, não sofrendo problemas de oxidação. Dessa maneira o ThO₂ serviu como uma espécie de padrão, pois se o desvio fosse devido a um princípio de formação de solução sólida, o perfil do ThO₂ também sofreria variações, em caso contrário não.

É verificado através da Tabela V.7, que houve uma boa redução de U_3O_8 para UO₂. Como era de se esperar para o processo mecânico, devido à temperatura de redução, nenhum grau de formação de solução sólida ocorreu (Tabela V.8).

Resultados bem mais interessantes são obtidos, quando é feita a redução dos pós do processo hidrolítico. A Tabela V.9 mostra esse resultado, onde observamos alto grau de formação de solução sólida à temperaturas que podem ser consideradas baixas, se comparadas às temperaturas necessárias para se obter o mesmo grau de formação por um processo mecânico.

Verifica-se que, segundo a Tabela V.10, que o tamanho médio dos cristalitos, começam a aumentar, somente depois de formada a solução sólida. Antes da formação da solução sólida é verificada uma variação aleatória do tamanho médio dos cristalitos em função do parâmetro de homogeneidade difusional.

O processo de densificação segue o mesmo ri<u>t</u> mo do tamanho-médio dos cristalitos. As pastilhas somente aumentam a densidade, apos a formação da solução sólida (T<u>a</u> bela V.10).

As densidades finais de pastilhas estiveram por volta de 80% da densidade teórica. Esses resultados foram considerados razoáveis pois usou-se temperatura de sinterização baixa e pequeno intervalo de tempo.

A energia de ativação calculada para o processo hidrolítico com base na Figura 5.3 e conforme o descrito no ítem III.7 foi de 10 + 1 Kcal/mol.

Todos esses fatos que foram relatados para

o processo hidrolítico, isto é:

a) mudança no parâmetro de rede de ThO₂, após a calcinação, estável à temperatura ambiente.

 b) formação de uma estrutura pseudo-hexagonal, após a calcinação, e estável à temperatura ambiente.

 c) baixa energia de ativação para a formação da solução sólida.

Estão todas inter-relacionadas, sendo portanto uma consequencia da outra.

Para uma melhor compreensão, será feito uma discussão por item, procurando-se mostrar a relação entre eles.

O ThO₂ é uma célula muito estável, não sofrendo problemas de oxidação, portanto o motivo que faz com que o óxido de tório mude seu parâmetro de rede, é o da formação da solução sólida com outro composto, pois isso leva a um deslocamento nos perfis de difração e consequente muda<u>n</u> ça no parâmetro de rede.

Portanto devemos ter um princípio de formação de solução sólida entre U_3O_8 e ThO₂.

O fato de ThO_2 , estrutura f.c.c., formar solução sólida com U₃O₈, estrutura ortorrômbica também dá origem ao fenômeno descrito no ítem b.

Para explicar tal fato devemos lembrar que U_3O_8 (octóxido de triuranila) é uma forma abreviada de $2UO_3.UO_2$, isto é, dois ions de urânio 6+ e um ion 4+, a mesma valência do Th. Portanto os ions Th⁴⁺ podem ocupar as posições dos ions de U⁴⁺ na estrutura do $U_3 O_8$ e vice versa, formando assim uma mistura de duas soluções sólidas, assim equacionadas:

$$2UO_{3} \cdot (U, Th)O_{2} + (U, Th)O_{2}$$

A solução sólida de (U,Th)O₂ explicaria o f<u>a</u> to descrito no ítem a.

A molécula de 2UO₃.(U,Th)O₂ explicaria o ap<u>a</u> recimento de uma estrutura pseudo-hexagonal, à temperatura ambiente (os átomos de Th seriam os responsáveis pela estabilização dessas células nessa temperatura).

Uma outra evidência da possibilidade de oco<u>r</u> rer tais células, são os resultados obtidos por Herak, que observou células pseudo-hexagonais, com experiências realizadas em balanças termogravimétricas, não observando nenhuma variação no número de oxigênios. O fenômeno, tal como foi descrito acima, mantém constante o número de oxigênios.

Após a redução da mistura $2UO_3(U,Th)O_2 + (U,Th)O_2$, os ions U⁶⁺ passam para U⁴⁺ de modo a se obter um alto grau de formação de solução sólida. Isto explicaria a baixa ene<u>r</u> gia de ativação necessária para se obter a solução sólida.

O fato de todos fenômenos ocorrerem com o processo hidrolítico, reside no fato de ocorrer a dissociação dos nitratos, quando se prepara a solução para se injetar na coluna de óleo (ítem II.3.2). Desse modo, os íons provenientes dos nitratos (Th⁴⁺ e UO_2^{2+} misturam-se na solução.

A prova conclusiva para isso, foi um experimento descrito no item IV.2.6, onde se prepara uma solução na qual a única preocupação era dissociar os nitratos em UO_2^{2+} e Th^{4+} e recristaliza-los através da calcinação. O resultado observado é idêntico ao descrito nos ítens a e b; isto é mudança no parâmetro de rede do ThO_2 e formação de uma estrutura pseudo-hexagonal, estável à temperatura ambiente.

A energia de ativação para o processo mecânico calculada por vários autores, que utilizaram a técnica de difração de raios-X, está em torno de 85 Kcal/mol^(32,19) resultado este que é muito diferente do obtido por esse trabalho (10 + 1 Kcal/mol).

Este resultado não é surpresa, pois devemos lembrar que a formação da solução sólida pelo processo mecânico, necessita de certa energia para transportar os átomos de tório para a rede cristalina do urânio e vice-versa . Essa energia seria dispensada no processo hidrolítico, pois existe um contato muito próximo dos íons formados na solução, e que ao se cristalizarem, depois de calcinados dão origem aos fatos descritos nos ítens a e b, e depois de sofrerem o processo de redução, jã ocorre grande parte da formação da solução sólida.

52.



FIGURA 5.1 - Comparação entre difratogramas 5.1.a) $\alpha U_3 O_8$ 5.1.b) $U_3 O_8$ pseudo-hexagonal obtido por Herak⁽¹⁴⁾.

Cont.



FIGURA 5.1 - Comparação entre difratogramas
5.1.c)
$$ThO_2$$

5.1.d) Amostra calcinada do processo hidrolí-
tico (razão $\frac{Th}{U} = 3/7$).

TABELA V.1 - Indexação dos picos de difração das amostras provenientes do processo hidrolítico, após a calcinação (correspondência entre os índices de Miller para U₃0₈ hexagonal e ortorrômbico).

TABELA V.I.a - MISTURA HIDROLÍTICA - $\frac{Th}{U} = 1$

	U ₃ 08			TI	¹⁰ 2	
		hK]	·····	••••=		
2Θ (grau)	d (A°)	ortor.	hex.	20 (grau)	d(A°) hK1
21,40	4,15	001	001	28,00	3,18	111
26,10	3,41	130 200	110	32,50	2,75	200
34,00	2,63	131 201	111	46,75	1,94	220
43,60 ·	2,07	002	002	55,25	1,66	311
51,70	1,77	061 331	301			_

TABELA V.1 - Indexação dos picos de difração das amostras provenientes do processo hidrolítico, após a calcinação (correspondência entre os índices de Miller para U₃0₈ hexagonal e ortorrômbico).

TABELA V.1.b - MISTURA HIDROLÍTICA - $\frac{Th}{U} = 2/3$

	U ₃ 0 ₈	ThO ₂				
		hK	 L	·····		
2Θ (grau)	d (A°)	ortor.	hex.	20 (grau)	`d (A ⁰)	hK1
21,40	4,15	00 1	001	28,00	3,18	111
26,00	3,42	131 200	110	32,50	2,75	200
34,00	2,63	131 201	111	46,75	1,94	222
43,60	2,07	002	002	55,25	1,66	311
46,75	1,94	060 330	300	58,40	1,58	222
51,50	1,77	061 031	301			
53,70	1,71	260 400	220			
58,40	1,58	261 401	221			
61,00	1,52	171 352 421	311			

TABELA V.1 - Indexação dos picos de difração das amostras provenientes do processo hidrolítico, após a calcinação (correspondência entre os índices de Miller para U₃O₈ hexagonal e ortorrômbico).

TABELA V.1.c - MISTURA HIDROLÍTICA - $\frac{\text{Th}}{\text{U}} = 3/7$

-	U ₃ 08	8 ,		ThO ₂			
		hK	1	· · · · · · · · · · · · · · · · · · ·			
20 (grau)	d	ortor.	hex.	20 (grau)	d	hKl	
21,40	4,15	001	001	28,0	3,18	<u>_</u> 111	
26,00	3,42	130 - 200	110	32,5	2,75	200	
34,00	2,63	131 201	111	45,75	1,94	222	
43,60	2,07	002	002	55,4	1,66	311	
46,55	1,95	060 330	300	58,2	1,58	222	
51,55	1,77	061 031	301				
53,60	1,71	260 400	220				
60,80	1,52	171 351 421	311				

TABELA V.1 - Indexação dos picos de difração das amostras provenientes do processo hidrolítico, após a calcinação (correspondência entre os índices de Miller para U₃0₈ hexagonal e ortorrômbico).

TABELA V.1.d - MISTURA HIDROLÍTICA - $\frac{\text{Th}}{\text{U}} = 1/4$

	U ₃ O ₈				h0 ₂	
		hK]	L			<u> </u>
20 (grau)	d	ortor	hex.	20 (grau)	d	hK1
21,40	4,15	001	001	27,8	3,21	111
26,00	3,42	131 200	110	32,4	2,76	200
33,90	2,64	131 201	111	45,75	1,98	220
43,55	2,08	002	002	55,0	1,67	311
46,35	1,96	060 330	300	58,3	1,58	222
51,50	1,77	061 031	301			
53,50	1,71	260 400	220			
58,80	1,57	261 401	221			
60,75	1,52	171 352 421	311			
			•			

58. .

TABELA V.2 - Resultados obtidos para o processo hidrolítico, após a calcinação.

.

Razão Th/U	Constituintes	Estrutura	Parametro de rede (A ^O)	Plano de Reflexão	20 (grau)
	U _z O _g	pseudo-hexagonal	$a_0 = 6,79 \pm 0,04$ $b_0 = a_0 \sqrt{3}$	(002) e	55,639 <u>+</u> 0,005
1	Jġ		c _o =4,15 <u>+</u> 0,06	(301)	66,316 <u>+</u> 0,005
	ThO ₂	f.c.c	a ₀ =5,51 <u>+</u> 0,02	(422)	118,781 <u>+</u> 0,005
	ЦО		$a_0 = 6,79 \pm 0,04$	(002)	55,771 <u>+</u> 0,005
2/3	0308	pseudo-nexagonar	$c_0^{-a_0} \sqrt{5}$ $c_0^{=4,14+0,06}$	e (301)	66,248 <u>+</u> 0,005
	ThO ₂	f.c.c	a ₀ =5,51 <u>+</u> 0,02	(422)	118,765 <u>+</u> 0,005
			a _o =6,83+0,04	(002)	55,696 <u>+</u> 0,005
3/7	U ₃ 0 ₈	pseudo-hexagonal	$b_0 = a_0 \sqrt{3}$ $c_0 = 4, 14 \pm 0, 06$	e (301)	66,235 <u>+</u> 0,005
	ThO ₂	f.c.c	a ₀ =5,51 <u>+</u> 0,02	(422)	118,770 <u>+</u> 0,005
1/4 .	, U O	ncoudo horaconal	a _o =6,79 <u>+</u> 0,04	(002)	55,573 <u>+</u> 0,005
	0308	pseudo-nexagonar	$c_0 = 4, 15 \pm 0, 06$	(301)	66,167 <u>+</u> 0,005
	ThO ₂	f.c.c	a ₀ =5,53 <u>+</u> 0,02	(422)	118,778 <u>+</u> 0,005

TABELA V.3 - Indexação dos picos de difração das amostras provenientes do processo mecânico após a calcinação.

TABELA V.3.a - MISTURA MECÂNICA - $\frac{U}{Th} = 1$

	U ₃ 0 ₈			ThO ₂	
20 (grau)	d (Å)	hK1	20 (grau)	d (Å)	hKl
21,40	4,15	100	27,60	3,23	111
26,00	3,42	130	32,00	2,79	200
26,50	3,36	200	45,90	1,98	220
34,00	2,63	131	54,40	1,69	311
34,40	2,60	201	57,00	1,61	222
43,75	2,07	002	66,85	1,40	400
46,45	1,95	330	73,80	1,29	331
50,90	1,79	061	76,00	1,25	420
51,75	1,77	331 132			
53,50	1,71	260			
58,30	1,58	261			
59,25	1,56	401			
61,40	1,51	171 351 421			
64,85	1,47	261			
65,70	1,42	402			

TABELA V.3 - Indexação dos picos de difração das amostras provenientes do processo mecânico após a calcinação.

TABELA V.3.b - MISTURA MECÂNICA - $\frac{U}{Th} = 3/2$

	U ₃ 0 ₈			ThO ₂	
20 (grau)	d (Å)	hK1.	20 (grau)	d (Å)	hK1
21,50	4,1.3	100	27,60	3,23	111
26,0	3,42	130	32,00	2,79	200
26,50	3,36	200	45,90	1,98	220
34,00	2,63	131	54,40	1,69	331
34,40	2,60	201	57,00	1,61	222
43,80	2,07	002	66,90	1,40	400
46,40	1,96	330	73,80	1,29	331
50,80	1,80	061	76,00	1,25	420
51,80	1,76	331 132			
53,50	1,71	260			
58,30	1,58	261			
59,25	1,56	401			
61,40	1,51	171 351 421			
64,90	1,44	262			
65,75	1,42	402			

.

•

61.

۱

TABELA V.3 - Indexação dos picos de difração das amostras provenientes do processo mecânico após a calcinação.

TABELA V.3.c - MISTURA MECÂNICA - $\frac{U}{Th} = 7/3$

U ₃ O ₈				ThO ₂	
20 (grau)	d (Å)	hK1	20 (grau)	d (Å)	hKl
21,45	4,14 /	100	27,65	3,22	111
26,00	3,42	130	32,00	2,79	200
26,50	3,36	200	45,80	1,98	220
34,00	2,63	131	54,40	1,69	311
34,40	2,60	201	57,00	1,61	222
43,70	2,07	002	66,90	1,40	400
46,50	1,95	330	76,00	1,25	420
51,00	1,79	061 ^r			
51,70	1,77	331′ 132			
53,50	1,71	260			
58,25	1,58	261			
59,30	1,56	401			
61,35	1,51	171 351 421			
65,75	1,42	402			

1

TABELA V.3 - Indexação dos picos de difração das amostras provenientes do processo mecânico após a calcinação.

TABELA V.3.d - MISTURA MECÂNICA - $\frac{U}{Th} = 4/1$

U ₃ O ₈				ThO ₂	
20 (grau)	d (Å)	hK1	20 (grau)	d (Å)	hK1
21,50	4,13	100	27,7	3,22	111
26,00	3,42	130	32,0	2,79	200
26,50	3,36	200	54,4	1,69	220
34,00	2,63	131	57,0	1,61	311
34,35	2,61	201	67,0	1,40	400
43,70	2,07	002	76,0	1,25	420
46,50	1,95	330			
51,00	1,79	061			
51,80	1,76	331 132			
53,50	1,71	260			
58,30	1,58	261			
59,40	1,55	171 351 421			
61,40	1,51	402			

TABELA V.4 - Resultados obtidos para o processo mecânico, após a calcinação.

Razão U/Th	Constituintes	Estrutura	Parametro de rede (A ^O)	Plano de Reflexão	20 (grau)
1			$a_0 = 6,72+0,04$	(401)	76,894+0,005
	U ₃ 08	ortorrômbico	b_=11,95+0,04	(002)	55,760 <u>+</u> 0,005
			$c_0 = 4, 14 \pm 0, 06$	(062)	84,825 <u>+</u> 0,005
	ThO ₂	f.c.c	a ₀ = 5,60 <u>+</u> 0,02	(422)	115,731 <u>+</u> 0,005
2/3			a_= 6,72+0,04	(401)	76,928+0,005
	υ _z Ο _g	ortorrômbico	b_=11,95+0,04	(002)	
	5.0		$c_0 = 4, 13 \pm 0, 06$	(062)	84,945 <u>+</u> 0,005
	ThO ₂	f.c.c	a ₀ = 5,60 <u>+</u> 0,02	(422)	115,730 <u>+</u> 0,005
7/3					
			a ₀ = 6,72 <u>+</u> 0,04	(401)	76,897 <u>+</u> 0,005
	U ₃ 0 ₈	ortorrômbico	b ₀ =11,95 <u>+</u> 0,04	(002)	55,761 <u>+</u> 0,005
			c _o = 4,14 <u>+</u> 0,06	(062)	84,820 <u>+</u> 0,005
	ThO ₂	f.c.c	$a_0 = 5,60+0,02$	(422)	115,731 <u>+</u> 0,005
4/1	v		a.= 6.71+0.04	(401)	77.026+0.005
	U ₇ 0	ortorrômbico	b_=11,95+0,04	(002)	55,789+0,005
	38		$c_0 = 4,14+0,06$	(062)	84,823+0,005
	ThO2	f.c.c	a ₀ = 5,60 <u>+</u> 0,02	(422)	115,733 <u>+</u> 0,005

i

•
TABELA V.5 - Indexação dos picos de difração, de amostra proveniente da solução de co-precipitação (item IV.2.6), após a calcinação (correspondência entre os indices de Miller para U₃O₈ hexagonal e ortorrômbico).

		U ₃ 08					ThO.	2	
20	(grau)	$d(A^{O})$	hK	1	2.0	(orau)	d	(A ^O)	hK1
	(6100)		ortor.	hexag.	 	(gruu)			
	21,40	4,14	001	001		28,0		3,18	111
,	26,00	3,42	130 200	110		32,5		2,75	200
	33,90	2,64	131 201	111		45,75		1,98	220
	43,50	2,07	002	002		55,4		1,66	311
	46,50	1,95	060 330	300		58,2		1,58	222
	51,50	1,77	331 061	301					
	53,60	1,70	260 400	220					

TABELA V.6 - Resultados obtidos para o parâmetro de rede, amostras provenientes de solução de co-precipitação (item IV.2.6), após a calcinação.

Constituintes	Estruturas	Parâmetro de rede (A ⁰)	hK1	20
U ₃ 0 ₈	pseudo-hexagonal	$a_0 = 6,81 \pm 0,04$ $b_0 = a_0 \sqrt{3}$ $c_0 = 4,14 \pm 0,06$	(301) e (002)	66,364 <u>+</u> 0,005 55,771 <u>+</u> 0,005
ThO ₂	f.c.c	a ₀ =5,52 <u>+</u> 0,02	(333)	131,186 <u>+</u> 0,005

TABELA V.7 - Resultados obtidos como função do parâmetro de rede do UO_{2+x}, para o excesso de oxigênio nos pós provenientes do processo mecânico, após a redução.

Razão U/Th	hK1	20 (grau)	a _o (A ^O)	0/U
1/1	3 33	133,713	5,47 <u>+</u> 0,01	0,01+0,03
3/2	333	133,863	5,47 <u>+</u> 0,01	0,04+0,03
7/3	333	133,824	5,47 <u>+</u> 0,01	0,03 <u>+</u> 0,03
~ 4/1	333	133,982 <u>+</u> 0,005	5,46 <u>+</u> 0,01	0,06+0,03

67.												
6,43 <u>+</u> 0,03	0,01+0,02 0,03+0,03	091+ 99 1003+201	805 <u>+</u> 134 987 <u>+</u> 197	0,10 <u>+0</u> ,02 0,10 <u>+</u> 0,02	0,12+0,02 0,10+0,02	10,0 <u>-</u> 60,0	0,20 <u>+</u> 0,01 0,16 <u>+</u> 0,01	0,18 <u>+</u> 0,01	42, 14+0, 01 41, 92+0, 01	$41,13\pm0,01$ $40,93\pm0,01$	5 2	1200 1300
$-6,40\pm0,03$	-0,01+0,02 0,00+0,02	816 <u>+</u> 136 1135 <u>+</u> 284	679 <u>+</u> 97 986 <u>+</u> 197	$0, 12\pm0, 02$ $0, 08\pm0, 02$	$0, 14\pm0, 02$ $0, 10\pm0, 02$	0,09 <u>+</u> 0,01 0,09 <u>+</u> 0,01	0,18 <u>+</u> 0,01 0,15 <u>+</u> 0,01	0,20 <u>+</u> 0,01 0,16 <u>+</u> 0,01	$42,04\pm0,01$ $41,82\pm0,01$	41,01+0,01 40,80+0,01	3	700 1100
DENSIDADE (g/cm ³)	Ł	D _{UO2} (Ao)	D _{ThO2} (A ⁰) ²	β _{1/2} UO ₂ (grau)	β _{1/2} ThO ₂ (grau)	b _{1/2} (grau)	B _{1/2} UO ₂ (grau)	B _{1/2} ThO ₂ (grau)	20 UO ₂ (grau)	20 ThO ₂ (grau)	TEMPO (hs)	TEMPERATURA ([°] C)
	•	; .						- = 2/3	ÂNICA - U Th	IISTURA MEC	.b - M	TABELA V.8
$6,77\pm0,03$ $6,78\pm0,03$	0,02+0,02 0,03+0,02	823+137 898+163	684+ 98 988+198	$0, 12\pm 0, 01$ $0, 11\pm 0, 01$	$0, 14\pm0, 01$ $0, 10\pm0, 01$	0,09 <u>+</u> 0,01 0,09 <u>+</u> 0,01	$0, 18\pm 0, 01$ $0, 17\pm 0, 01$	$0, 20\pm 0, 01$ $0, 16\pm 0, 01$	42,55+0,01 41,93+0,01	41,55+0,01 40,94+0,01	5 5	1200 1300
- 6,75+0,03	-0,02+0,02 0,01+0,02	1007 <u>+</u> 201 1004 <u>+</u> 201	522 <u>+</u> 58 989 <u>+</u> 198	0,10 <u>+</u> 0,01 0,10 <u>+</u> 0,01	$0, 18\pm0, 01$ $0, 10\pm0, 01$	10,0+00,0 10,09+0,01	0,16 <u>+</u> 0,01 0,16 <u>+</u> 0,01	0,24 <u>+</u> 0,01 0,16 <u>+</u> 0,01	42,17 <u>+</u> 0,01 42,01 <u>+</u> 0,01	$41,13\pm0,01$ $41,00\pm0,01$	5 3	700 1100
DENSIDADE (g/cm ³)	Pr	D _{UO2} (A ^o)	^D ThO ₂ (A ⁰) ²	β _{1/2} ^{UO} 2 (grau)	β _{1/2} .ThO ₂ (grau)	b _{1/2} (grau)	B _{1/2} UO ₂ (grau)	B _{1/2} ThO ₂ (grau)	20 UO ₂ (grau)	20 ThO ₂ (grau)	TEMPO (hs)	TEMPERATURA (^O C)
									CÂNICA - U	IISTURA MEC	3.a - M	TABELA V.
(PRO-	nterizadas	ilhas si	das past	ensidade	litos e de	os crista	o médio d	ı o tamanh	tidos para 20).	ultados ob SSO MECÂNIC	3 - Res CES	TABELA V.

L
d
0
Q

(PRO-TABELA V.8 - Resultados obtidos para o tamanho médio dos cristalitos e densidade das pastilhas sinterizadas CESSO MECÂNICO).

TABELA V. E		11STURA MEC	$CANICA - \frac{U}{Th}$	- = 7/3								
TEMPERATURA (^o C)	TEMPO (hs)	20 ThO ₂ (grau)	20 UO ₂ (grau)	B _{1/2} ThO ₂ (grau)	B _{1/2} UO ₂ (grau)	b _{1/2} (grau)	^β 1/2 ^{ThO2} (grau)	β _{1/2} UO ₂ (grau)	^D ThO ₂ (A ⁰⁾ 2	D _{UO2} (A ⁰)	Pr	DENSIDADE (g/cm ³)
700 1100 1200 1300	6 7 7 M	$\begin{array}{c} 40,97+0,01\\ 41,11+0,01\\ 40,79+0,01\\ 40,94+0,01 \end{array}$	41,99+0,01 42,13+0,01 41,85+0,01 41,94+0,01	$\begin{array}{c} 0, 16\pm0, 01\\ 0, 19\pm0, 01\\ 0, 21\pm0, 01\\ 0, 21\pm0, 01\\ 0, 21\pm0, 01\end{array}$	$\begin{array}{c} 0, 13\pm0, 01\\ 0, 15\pm0, 01\\ 0, 22\pm0, 01\\ 0, 23\pm0, 01\end{array}$	$0,09\pm0,01$ $0,09\pm0,01$ $0,09\pm0,01$ $0,09\pm0,01$ $0,09\pm0,01$	0,10+0,02 0,13+0,02 0,15+0,02 0,15+0,02	0,06+0,02 0,08+0,02 0,16+0,02 0,17+0,02	988+198 737+113 628+ 84 630+ 84	1577 <u>+</u> 526 1141 <u>+</u> 285 597 <u>+</u> 75 561 <u>+</u> 66	0,00+0,02 0,00+0,02 0,02+0,02 0,02+0,02	$\begin{array}{c} - \\ 6,17\pm0,03 \\ 6,18\pm0,03 \\ 6,17\pm0,03 \end{array}$
TABELA V.8	- m	IISTURA MEC	ANICA - U	. = 4/1							•	,
TEMPERATURA (^O C)	TEMPO (hs)	20 ThO ₂ (grau)	20 UO ₂ (grau)	B _{1/2} ThO ₂ (grau)	B _{1/2} UO ₂ (grau)	b _{1/2} (grau)	$\beta_{1/2}$ ThO ₂ (grau)	β _{1/2} UO ₂ (grau)	^D ThO2 (A ⁰) ²	^D UO ₂ (A ^O 3	Pr	DENS I DADE (g/cm ³)
700 1100 1300	5 7 3	$41, 12\pm0, 01$ $41, 09\pm0, 01$ $40, 95\pm0, 01$	$\begin{array}{c} 42, 14\pm0, 01\\ 42, 07\pm0, 01\\ 41, 91\pm0, 01\end{array}$	$\begin{array}{c} 0, 19+0, 01 \\ 0, 25+0, 01 \\ 0, 17+0, 01 \end{array}$	0,13+0,01 0,26+0,01 0,19+0,01	10,0 <u>+</u> 00,0 10,0 <u>+</u> 00,0 0,0 <u>+</u> 0,0	0,13 <u>+</u> 0,02 0,19 <u>+</u> 0,02 0,11 <u>+</u> 0,02	0,06+0,02 0,20+0,02 0,13+0,02	736 <u>+</u> 113 493 <u>+</u> 52 885 <u>+</u> 161	1580+527 475+ 48 746+115	0,00+0,02 0,04+0,02 0,06+0,02	6,12+0,03 6,13+0,03 6,13+0,03

68.

TABEI	A V.9 - Res. duç	ultados obt ão.	idos para o	tamanho mé	dio dos cri	stalitos e	posição rel	ativa do	pico, ap	ős a re-
TABEL	- A V.9.a - M	IISTURA HIDRO	OLÍTICA - ra	$a z \tilde{a} o \frac{Th}{U} = 3$	/7 - temper	atura - 600	Do ^C	•		
								•~		
TEMPO (hs)	20 ThO ₂ (grau)	20 UO ₂ (grau)	· B _{1/2} ThO ₂ (grau)	B _{1/2} UO ₂ (grau)	b _{1/2} (grau)	β _{1/2} ThO ₂ (grau)	β _{1/2} UO ₂ (grau)	D _{ThO2} (A ⁰) ²	D _{UO2} (A°)	አ
1	41,53+0,01	42,02+0,01	0,29+0,01	0,47+0,01	0,09+0,01	0,23+0,02	0,42+0,02	408+36	231+11	0,52+0,02
2	41,53+0,01	42,00+0,01	0,36+0,01	0,42+0,01	0,09+0,01	0,31+0,02	0,37+0,02	313+20	263+14	0,54+0,02
£	41,54+0,01	42,00 <u>+</u> 0,01	0,40+0,01	0,40+0,01	0,09+0,01	0,35+0,02	0,35+0,02	276+16	278+16	0,55+0,02
TABEI	A V.9.b - M	IISTURA HIDR	oLTTICA - r	azão <mark>Th</mark> = 3	/7 - temper	atura - 700	°C			
TEMPO	20 ThO ₂	20 UO ₂	B _{1/2} ThO ₂	B _{1/2} UO ₂	b _{1/2}	β _{1/2} Th0 ₂	$\beta_{1/2}$ UO ₂	DThO2	DIIO,	1
(hs)	(grau)	(grau)	_(grau)	(grau)	 (grau)	(grau)	(grau)	(^A ⁰) ²	(Aof	Pr
1	41,50+0,01	41,92+0,01	0,36+0,01	0,38+0,01	0,09+0,01	0, 31 + 0, 02	0,33+0,02	312+20	294+18	0,59+0,02
2	41,57+0,01	41,96+0,01	0,39+0,01	0,31+0,01	0,09+0.01	0,34+0,02	0,26+0.02	284+17	377+29	0,62+0,02
3	41,65+0,01	42,01+0,01	0, 32+0, 01	0, 36+0, 01	0,09+0,01	0, 27+0, 02	0, 31+0, 02	362+27	314+20	0,65+0,02
TABEL	A V.9.C - N	IISTURA HIDR	OLÍTICA - r	azão <mark>Th</mark> = 3	/7 - temper	atura - 800			•	
TEMPO	20 ThO2	20 UO2	B _{1/2} ThO ₂	B _{1/2} UO ₂	b _{1/2}	B _{1/2} ThO ₂	β _{1/2} U0 ₂	DTho,	D _{UO} ,	Ē
(hs)	(grau)	(grau)	(grau)	(grau)	(grau)	(grau)	(grau)	(A ⁰) ²	(A⁰∱	۲۲
0,5	41,67	42,07	0,35	0,23	0,09	0,30	0,17	324	561	0,61
1,0	41,73	42,11	0,34	0,25	0,09	0,29	0,19	336	501	0,63
. 1,5	41,70	42,06	0,33	0,25	0,09	0,28	0,19	348	500	0,65

•

			· · · · · · · · · · · · · · · · · · ·				
8,64+0,03	809+135	$0, 12 \pm 0, 02$	0, 09+0, 01	0,18+0,01	41, 43+0, 01	2	1300
8,56 <u>+</u> 0,03	498+ 52	$0, 19\pm 0, 02$	$0,09\pm0,01$	0,25+0,01	$\frac{-}{41,77\pm0,01}$	7	1200
8,45+0,03	409+ 36	0,23+0,02	0,09+0,01	0,29+0,01	41,65+0,01	5	1100
DENSIDADE (g/cm ³)	D(U,Th)O ₂ (A ⁰)	$\beta_{1/2}^{(U,Th)0_2}_{(grau)}$	b _{1/2} (grau)	B _{1/2} (U,Th)0 ₂ (grau)	20 (U,Th)O ₂ (grau)	TEMPO (hs)	TEMPERATURA (^O C)
				þ			•
			= 2/3	CA - razão <mark>Th</mark> = 11	TURA HIDROLÍTI	b - MIST	TABELA V.10.
8,33+0,03	634 <u>+</u> 85	$0, 15\pm 0, 02$	0, 09+0, 01	$0, 21\pm0, 01$	$41, 45\pm 0, 01$	7	1300
7,95+0,03	561 <u>+</u> 66	$0, 17\pm 0, 02$	$0, 09 \pm 0, 01$	0, 23+0, 01	42,01+0,01	5 *	1200
7,92+0,03	497+ 52	$0, 19\pm 0, 02$	0,03+0,01	$0, 25\pm0, 01$	$41,62\pm0,01$	2	1100
DENSIDADE (g/cm ³)	D(U,Th)O ₂ (A ^O)	B _{1/2} (U,Th)0 ₂ (grau)	^b 1/2 (grau)	B _{1/2} (U, In)U ₂ (grau)	20 (U, IN) 0 ₂ (grau)	(hs)	TEMPERATUKA (^O C)
			= 1/1	CA - razão <u>Th</u> : 11	TURA HIDROLÍTI	a - MIS	TABELA V.10.
		÷					
			[TICO).	PROCESSO HIDRO	sinterizadas (1has	
pasti-	ensidade das	ristalitos e d	médio dos c	para o tamanho	tados obtidos	- Resul	TABELA V.10

V.10	- Resul	tados obtidos	para o tamanho	médio dos c	ristalitos e d	ensidade d	as pasti-
	Ihas :	sınterızadas (PROCESSO HIDROI	LITICO).			
_	c - MIS'	rura hidrol i ti	CA - razão <mark>Th</mark> = U	= 1/4			
1	TEMPO (hs)	20 (Th,U)O ₂ (grau)	B _{1/2} (Th,U)O ₂ (grau)	b _{1/2} (grau)	β _{1/2} (U,Th)O ₂ (grau)	D(U,Th)O ₂ (A ⁰)	DENSIDADE (g/cm ³)
	5 7	$42,07\pm0,01$ $41,93\pm0,01$	$0, 24\pm0, 01$ $0, 21\pm0, 01$	0,09+0,01 0,09+0,01	$0, 18\pm 0, 02\\ 0, 15\pm 0, 02$	529+ 59 628+ 84	$8, 05\pm0, 03$ $8, 08\pm0, 03$
	2	41,78+0,01	0,16+0,01	0, 09+0, 01	0,10+0,02	1000+200	8,20+0,03
-	d - MIST	rura HIDROLÍTI(CA - razão <mark>Th</mark> = U	= 3/7			
1	TEMPO (hs)	20 (U,Th)0 ₂ (grau)	$B_{1/2}(Th,U)O_2(grau)$	b _{1/2} (grau)	$\beta_{1/2}^{(U,Th)0_2}_{(grau)}$	D(U,Th)O ₂ (A ⁰)	DENSIDADE (g/cm ³)
	0 7 0	$41,84\pm0,01$ $41,64\pm0,01$ $41,67\pm0,01$	$\begin{array}{c} 0, 28\pm0, 01\\ 0, 17\pm0, 01\\ 0, 15\pm0, 01 \end{array}$	$0,09\pm0,01$ $0,09\pm0,01$ $0,09\pm0,01$	$\begin{array}{c} 0, 22 \pm 0, 02 \\ 0, 11 \pm 0, 02 \\ 0, 08 \pm 0, 02 \end{array}$	$\begin{array}{r} 429 \pm 39 \\ 894 \pm 163 \\ 1132 \pm 283 \end{array}$	$\begin{array}{c} 8, 20\pm0, 03\\ 8, 29\pm0, 03\\ 8, 50\pm0, 03\\ \end{array}$

Cont.

TABELA V.11 - Resultados obtidos para o parâmetro de rede, após, a formação da solução sólida, de pós provenientes do processo hidrolítico.

•

.

×

Razão Th/U	hK1	20 (grau)	a _o (A ⁰)
1/1	333	132,000 <u>+</u> 0,005	5,51 <u>+</u> 0,01
2/3	333	132,553 <u>+</u> 0,005	5,49 <u>+</u> 0,01
3/7	333	133,105+0,005	5,48 <u>+</u> 0,01
1/4	333	131,000 <u>+</u> 0,005	5,53 <u>+</u> 0,01
	······································		





FIGURA 5.2 - Relação entre o parâmetro de rede de $(U,Th)O_2$ - com a porcentagem de Th.







75.



VI - CONCLUSÃO

Finalmente como conclusão para este trabalho, os seguintes ítens podem ser enfatizados:

 Para se formar solução sólida de (U,Th)O₂,
 o ideal é dissolver os elementos em questão, em um mesmo solvente, e co-precipita-los, pois isso diminue a energia de ativação necessária para ocorrer o processo.

- Todas as evidências levam a crer na existência de um princípio de formação de solução sólida de urânio e tório, obtendo-se uma estrutura cristalina pseudo-hexagonal.

- Somente depois de formada solução sólida, houve um aumento do tamanho médio dos cristalitos, e consequentemente melhores densidades das pastilhas.

- Como era de se esperar as densidades das pastilhas são proporcionais ao tamanho médio dos cristalitos. - Um novo método da posição relativa do pico, para caracterizar a homogeneidade difusional (Apêndice I), foi utilizado neste trabalho, trazendo uma importante va<u>n</u> tagem sob o ponto de vista experimental.

- A solução sólida formada, obedece a Lei de Vegard (Figura 5.2) embora, os resultados obtidos neste trabalho, discorde dos resultados apresentados por Cristensen⁽⁶⁾ Figura 3.8, necessitando portanto, de uma melhor averiguação, do motivo de tal ocorrência.

- Para comprovação definitiva da existência de uma solução sólida de urânio e tório na forma pseudohexagonal, outros experimentos serão necessários.

APÉNDICE I

METODO DA POSIÇÃO RELATIVA DO PERFIL

A posição relativa do perfil foi definida por R. Delhes e E.J. Mittemeijer, como (item III.6):

$$P_{r} = \frac{P - P_{o}}{P_{\infty} - P_{o}}$$

Podemos fazer o estudo, utilizando qualquer um dos perfis de raios-X, que se aproximam para formar a solução sólida, logo,

$$P_{r} = \frac{P_{UO_{2}} - P_{OUO_{2}}}{P_{\infty} - P_{OUO_{2}}}$$
(1)

ou
$$P_r = \frac{P_{ThO_2} - P_{OThO_2}}{P_{\infty} - P_{OUO_2}}$$
 (II)

o significado de cada termo esta dado no item III.6.

Tomando a equação (II) e multiplicando numerador e denominador por (-1), e igualando (I) com (II), temos

$$\frac{P_{UO_2} - P_{OUO_2}}{P_{\infty} - P_{OUO_2}} = \frac{P_{OThO_2} - P_{ThO_2}}{P_{OThO_2} - P_{\infty}}$$

Utilizando-se de uma das propriedades da proporção, que diz que, se $\frac{A}{B} = \frac{C}{D}$ então $\frac{A}{B} = \frac{A+C}{B+D}$, temos:

$$P_{r} = \frac{(P_{OThO_{2}} - P_{OUO_{2}}) - (P_{ThO_{2}} - P_{UO_{2}})}{P_{OThO_{2}} - P_{OUO_{2}}}$$

logo
$$P_r = 1 - \frac{(P_{ThO_2} - P_{UO_2})}{(P_{OThO_2} - P_{OUO_2})}$$

- 1. BERGEN, E.H. Van der,; DELHEZ, R.; MITTEMEIJER, E.J. An x-ray diffraction. Study of diffusional homogenization in RbC1-Kel powder blends. <u>Phys. Status Solid A</u>, <u>44</u>: 517-24, 1977.
- 2. COHEN, I & BERMAN, R.N. A metallographic and x-ray study of the limits of oxigen solubility in UO₂-TO₂ system. <u>J. Nucl. Mater.</u>, <u>18</u>: 77-107, 1966.
- 3. CORDFUNKE, E.H.P. <u>The chemistry of uranium</u>. Amsterdam, Elsevier 1969.
- CORREA, F. <u>Utilização de tório em reatores tipo PWR</u>. São Paulo, Instituto de Energia Atômica, 1977. (Dissertação de mestrado) (IEA-030).
- 5. COSTA, M.I. <u>Estudos dos óxidos de urânio em altas tem-</u> <u>peraturas por difração de raios-x</u>. São Paulo, Instituto de Energia Atômica, 1978. (Dissertação de mestrado). (IEA-DT-094).
- CHISTENSEN, J.A. <u>UO₂-ThO₂ phase studies</u>. Richland, Wash., General Electric, Hanford Atomic Products Operations, 1963. (HW-76559).
- CULLITY, B.D. <u>Elements of x-ray diffraction</u>. Reading Addison-Wesley, 1967.

- 8. DELHEZ, R.; MITTEMEIJER, E.J.; BERGEN, Van der, E.A. X-ray diffraction line profile analysis of diffusional homogenization in powder blends. <u>J. Mater. Sci.</u>, <u>13</u>: 1671-9, 1978.
- 9. FORTHMANN, R. & BLASS, G. Fabrication of uranium-plutonium oxide microespheres by the hydrolises process. <u>J. Nucl. Mater.</u>, <u>64</u>: 275-80, 1977.
- 10. FORTMANN, R. <u>Die chemischem grindlagen der hydrolysever</u> <u>fahrens zur herstellung spharischer kernbrennstofftul-</u> <u>chen</u>. Julich, G.m.b.H, Germany, Kernforschungsanlage, 1973. (JUL-950-RW).
- 11. FURUYA, H. Oxidation behaviour of ThO₂-UO₂ solid solution <u>J. Nucl. Mater.</u>, <u>34</u>: 315-24, 1970.
- 12. GRONVOLD, F. High temperature x-ray study of uranium oxides in UO₂-U₃O₈ region. <u>J. Inorg. Nucl. Chem.</u>, <u>1</u>: 357-70, 1955.
- 13. HUND, F. & NIESSEN, G. Anomale mischkristalle in system thorrumoxyd - Uranoxyd. <u>Z. Electrochem.</u>, <u>56</u>:972-9, 1952.
- 14. HERAK, R. The crystal structure of the high temperature modification of $U_3 O_8$. Acta Crystallogr., <u>B25</u>:2505-8,1969.

- 15. IMAKUMA, K.; SATO, I.M.; CRETELLA NETO, J.; COSTA, M.I. <u>Development of a routine method for the determination</u> <u>of mean crystallite dimension in nuclear materials by</u> <u>x-ray diffraction line broadening</u>. São Paulo, Instituto de Energia Atômica, mar. 1976 (IEA-Pub-405).
- 16. KARKHANAVALA, M.D. & MOMIM, A.C. The formation of uraniatoria solid solution. <u>J. Nucl. Mater.</u>, <u>11</u>: 114-6, 1964.
- 17. KERR, M.J.; JONES, H.M.; BUROCH, C.J.; SILK, E. Performance of ThO₂-UO₂ fuel in Indian Point I.<u>Ceram. Bull.</u>, <u>59</u> (6): 606-10, 1980.
- 18. KLUG, H.P. & ALEXANDER, L.E. <u>X-ray diffraction problems</u>. New York, Interscience, 1974.
- 19. KRISHNAN, R.; MOHAN, A.; LACIT, K. An x-ray study of solid solution formation in urania-thoria powder compacts. In: INDIAN INSTITUTE OF TECHNOLOGY. <u>Powders</u> <u>and sintered products</u>. Proceed. of the symp. on ..., held in Kampur, Jan. 31- Feb. 1, 1971. p. 16-22.
- 20. LANG, L.W. (Th,U)O₂ fuellings for LWR'S. <u>Trans.</u> <u>Amer.</u> <u>Nucl. Soc.</u>, <u>22</u>: 706, 1975.
- 21. LOOPSTRA, B.O. The phase transition in α U₃O₈ at 210^oC. <u>J. Appl. Crystallogr.</u>, <u>3</u>: 94-6, 1970.
- 22. MATSUI, T.; TSUJI, O.T.; NAITO, K. New plase transitions in non-stoichiometric $U_3 O_8$ -x at high temperatu-

res. Electrical conductivity and x-ray study. <u>J.</u> <u>Nucl. Sci. Technol.</u>, <u>11</u> (8): 317-25, 1974.

- 23. MATZKE, H.J. Diffusion in non-stoichiometric oxides. In: SORENSEN, O.T. <u>Non-stoichiometric oxides</u>. New York Academic Press, 1980. p. 156-223.
- 24. MOMIN, A.C.; DESPHANDE, V.; KARKHANAVALA, M.D. Phase transition studies of $\alpha\beta\gamma$ U₃O₈. <u>J. Nucl. Mater.</u>, <u>49</u>: 98-100, 1973/74.
- 25. NAEFFE, P. & ZIMMER, E. Preparation of uranium kernels by an external gelation process. <u>Nucl. Technol.</u>, <u>42</u>: 163-71, 1979.
- 26. KAMEGASHIRA, K.; OFHA, K.; NAITO, K. Growth of single crystals of $U_{1-x}Th_xO_2$ solid solution by chemical trans port reaction. Journal Crystal Growth., <u>44</u>: 1-4, 1978.
- 27. OOSTERKAMP, W.J. & CORREA, I. <u>Thorium utilization in the</u> <u>Angra dos Reis PWR</u>. São Paulo, Instituto de Energia Atô mica 1976. (IEA-Pub-419-CEN 43).
- 28. RAO, S.V.K. Investigation of ThO_2-UO_2 as nuclear fuel. J. Nucl. Mater., <u>12</u> (3): 323-9, 1964.
- 29. RODRIGUES, P. Nuclear and materials aspects of the thorium fuel cycle. <u>J. Nucl. Mater.</u>, <u>100</u>: 227-49, 1981.
- 30. SIEGEL, S. The crystal structure of trigonal U₃0₈. <u>Acta</u> <u>crystallogr.</u>, <u>8</u>: 617-9, 1955.

÷

- 31. TAYLOR, A. <u>X-ray metallography</u>. Pennsilvania, Wiley, 1961.
- 32. TOMASI, R. <u>Estudo da sinterização e formação da solução</u> <u>sólida (Th,U)O</u>2. São Paulo, Instituto de Pesquisas Energéticas e Nucleares, 1979. (Dissertação de mestrado).
- 33. WARREN, B.E. <u>X-ray diffraction</u>. Reading. Mass., Addison-Wesley, 1969.
- 34. YOUNG, W.A.; LYNDS, L.; MOHL, J.S. LIBOWITS, G.G. <u>An</u> <u>x-ray and density study</u>. Canooga Park, Calif. Atomic International Division of North American Aviation, 1962. (NAA-SR-6765).
- 35. ZIMMER, E.; NAEFFE, P.; RINGEL, H. Aqueous chemical process for the preparation of high temperature reactor fuel kernels. <u>Radiochim. Acta</u>, <u>25</u>: 161-9, 1978.
- 36. ZIMMER, E.; RINGEL, H.D. The external gelation of the thorium process for preparation of the ThO₂ and (Th,U)O₂ fuels kernels. <u>Nucl. Technol.</u>, <u>45</u>: 287-97, 1979.