





APLICAÇÃO DE ÁLGEBRA E CÁLCULO MATRICIAIS À PREDIÇÃO DE EQUILÍBRIO LÍQUIDO-LÍQUIDO COM O MODELO COSMO-SAC

C. R. A. ABREU

Universidade Estadual de Campinas, Faculdade de Engenharia Química e-mail: abreu@feq.unicamp.br

RESUMO – Neste trabalho, defende-se a representação de modelos termodinâmicos de misturas através de notação baseada em operações entre matrizes e vetores. Essa medida facilita a implementação desses modelos e o uso eficiente de recursos computacionais baseados em processamento paralelo. Demonstra-se que a manipulação de expressões matriciais de modelos de energia livre de Gibbs em excesso, incluindo sua diferenciação, pode ser feita através de um conjunto simples de regras. Aplica-se esta abordagem a modelos do tipo COSMO (*Conductor-like Screening Models*), que pertencem a uma nova classe de modelos com grande potencial preditivo. As expressões matriciais obtidas para cálculo de diversas propriedades a partir destes modelos são usadas na implementação de um algoritmo de cálculo de equilíbrio líquido-líquido. Por fim, o modelo COSMO-SAC (Lin e Sandler, *Ind. Eng. Chem. Res.*, v. 41, p. 899, 2002) é utilizado para cálculos de equilíbrio líquido-líquido de sistemas envolvendo água e alcoóis.

PALAVRAS-CHAVE: Álgebra linear; Cálculo matricial; Equilíbrio de fases.

1. INTRODUÇÃO

Modelos de energia de livre Gibbs em excesso (g^E) são muito usados na Engenharia Ouímica para cálculo de propriedades termodinâmicas e condições de equilíbrio de fases de misturas. Um modelo de g^E expressa como o comportamento de uma mistura real difere daquele de uma solução ideal formada pelos mesmos componentes. Como tal desvio provém das interações entre moléculas de espécies distintas, um modelo de g^E deve conter parâmetros que levem em conta tais interações. Embora haja interações múltiplas, costuma-se assumir que apenas as de origem binária são importantes. Isso permite que parâmetros obtidos a partir de dados experimentais de misturas binárias possam ser usados em cálculos de propriedades de misturas multicomponentes.

Modelos típicos de g^E contêm variáveis com índices que distinguem os componentes da mistura em questão. Como resultado da hipótese mencionada, apenas variáveis com um índice (referindo-se a um componente individual) ou dois índices (referindo-se a um par de componentes) costumam figurar nas expressões dos modelos. A matemática das operações entre vetores e matrizes existe para simplificar a forma e o uso de expressões em casos como este. A representação de modelos de g^E e suas derivadas (coeficientes de atividade, calor de mistura etc) em notação matricial pode facilitar a sua implementação em softwares e linguagens de programação que admitem operações entre matrizes e vetores, tais como Matlab e Fortran. A maior vantagem, nesse caso, é que os softwares e compiladores modernos podem executar tais operações de modo altamente eficiente em







plataformas cada vez mais comuns, tais como processadores multinúcleos, *clusters* e unidades de processamento gráfico (GPU's). Isto é possível graças à existência de bibliotecas otimizadas para esse tipo de operação, tais como LAPACK, CUBLAS e MAGMA (Agullo *et al.*, 2009).

Apesar das vantagens citadas, não é usual encontrar modelos de g^E expressos em notação matricial. O presente trabalho tem como meta principal o emprego de álgebra e cálculo matriciais na manipulação e implementação de modelos do tipo COSMO (Klamt, 1995; Lin e Sandler, 2002), visando o seu emprego na predição de equilíbrio líquido-líquido de misturas. Tais modelos se enquadram em uma nova abordagem da termodinâmica de fases líquidas proposta por Klamt e co-autores (Klamt e Schüürmann, 1993; Klamt, 1995). A não-idealidade das interações moleculares é tratada através de um modelo que classifica uma substância por meio do volume e da área de suas moléculas, além da distribuição de cargas que a superfície de cada molécula teria ao ser imersa em um meio condutor perfeito. O fato de ser possível obter tais informações a partir de um cálculo simples em software de química computacional confere a modelos do tipo COSMO um grande potencial de aplicabilidade e poder preditivo. Em termos práticos, a confirmação desse potencial ainda depende de avaliações e refinamentos, mas as características desses modelos têm despertado o interesse da comunidade científica.

Uma das contribuições deste trabalho é o emprego de uma metodologia para diferenciação das equações do modelo COSMO já escritas em notação matricial. Em geral, o Cálculo Matricial envolve regras complexas e conceitos não familiares à maior parte dos iniciados em Álgebra Linear (*Cf.* Magnus e Neudecker, 1999). Porém, a diferenciação de modelos de g^E pode ser feita através de um conjunto de regras simples que, apesar de não serem gerais, são suficientes para este

fim (Abreu, 2010). Com isto, obtêm-se equações matriciais para coeficientes de atividade, suas derivadas em relação à temperatura e sua matriz de derivadas em relação a frações molares (matriz Jacobiana), além de expressões para calor de mistura (h^E), calor específico em excesso (c_P^E) etc. Tais equações são usadas para implementar um algoritmo de cálculo de equilíbrio líquido-líquido. Por fim, esse algoritmo é aplicado na tentativa de prever, por meio do modelo COSMO-SAC (Lin e Sandler, 2002), o comportamento de fases de misturas líquidas envolvendo água e alcoóis.

2. METODOLOGIA

A presente seção se destina a uma breve descrição da metodologia adotada neste trabalho. Uma descrição detalhada, incluindo sua aplicação a diversos modelos de g^E, pode ser encontrada no trabalho de Abreu (2010).

2.1 Notação e Álgebra Matriciais

Nesta seção, descreve-se a notação matricial adotada neste trabalho e sua relação com a notação baseada em índices. Modelos de g^E costumam conter variáveis com um ou dois índices que se envolvem em operações como $\sum_{i} [a_i]$, $\sum_{i} [A_{ii}b_i]$ ou $\sum_{k} [A_{ik}B_{ki}]$. Aqui, uma variável com um índice é considerada como elemento de um vetor e uma variável dois índices é considerada como elemento de uma matriz. A Tabela 1 contém regras para conversão de operações escritas na notação convencional para a notação matricial. Letras minúsculas em negrito denotam vetores e letras maiúsculas em negrito denotam matrizes. Além disto, 1 representa um vetor cujos elementos são todos iguais a 1 e o símbolo "o" denota uma multiplicação termo-a-termo de matrizes, também chamada de produto de Hadamard. Os sobrescritos "t" e "s" indicam operações de transposição e de "simetrização", respectivamente. Na notação aqui utilizada, funções escalares têm ação







termo-a-termo quando aplicadas a um vetor ou matriz (por exemplo, $\mathbf{a} = \ln \mathbf{b}$ significa que $a_i = \ln b_i$ para todo i).

Tabela 1 – Regras para conversão da notação usual para a notação matricial.

asaar para a notagao matriciar.		
Notação Usual	Notação Matricial	
$c = \sum_{i=1}^{n} a_i$	$c = 1^t a$	
$c_{i} = \sum_{j=1}^{n} A_{ij} b_{j}$	c = Ab	
$C_{ij} = \sum_{k=1}^{n} A_{ik} B_{kj}$	C = AB	
$c_i = a_i^{\alpha} b_i$	$\mathbf{c} = \mathbf{D}^{\alpha}(\mathbf{a})\mathbf{b}$	
$C_{ij} = a_i^{\alpha} B_{ij}$	$c = \mathcal{D}^{\alpha}(a)B$	
$C_{ij} = B_{ij}a_j^{\alpha}$	$c = B \mathcal{D}^{\alpha}(a)$	
$C_{ij} = A_{ij}B_{ij}$	$\mathbf{C} = \mathbf{A} \circ \mathbf{B}$	
$C_{ij} = A_{ij}^{\alpha}$	$\mathbf{C} = \mathbf{A}^{[\alpha]}$	
$C_{ij} = A_{ij} + A_{ji}$	$C = A^s$	

Um conceito importante para o uso da notação introduzida na Tabela 1 é o operador diagonal \mathcal{O} , que tem a função de construir uma matriz diagonal a partir dos elementos de um vetor, ou seja,

$$\mathcal{D}_{ij}^{\alpha}(\mathbf{a}) = \begin{cases} a_i^{\alpha} & \text{if} \quad i = j\\ 0 & \text{if} \quad i \neq j \end{cases}. \tag{1}$$

Por admitir um expoente α e resultar em uma matriz, o operador \mathcal{D} permite trazer para o domínio da Álgebra Linear certas operações como multiplicação, divisão e potenciação de vetores termo-a-termo (isto é, a_ib_i , a_i/b_i e a_i^{α} para todo i). Esse operador possui algumas propriedades especiais, como $\mathcal{D}^{\alpha}(1) = I$ para qualquer α e $\mathcal{D}^{0}(\mathbf{a}) = I$ para qualquer \mathbf{a} , sendo \mathbf{I} a matriz identidade. Por ser uma matriz diagonal, $\mathcal{D}^{\alpha}(\mathbf{a})$ é simétrica e $\mathcal{D}^{-1}(\mathbf{a})$ é a inversa de $\mathcal{D}(\mathbf{a})$. A Tabela 2 contém uma lista de regras algébricas úteis envolvendo o operador diagonal, as quais serão utilizadas ao longo deste trabalho.

Tabela 2 – Regras algébricas envolvendo o operador diagonal **D** introduzido na Tabela 1.

Caso	Identidade Algébrica	
Expoentes Arbitrários	$\left[\mathcal{D}^{\alpha}(\mathbf{a})\right]^{t} = \mathcal{D}^{\alpha}(\mathbf{a})$	
	$\mathcal{D}^{\alpha}(\mathbf{a})\mathcal{D}^{\beta}(\mathbf{b}) = \mathcal{D}^{\beta}(\mathbf{b})\mathcal{D}^{\alpha}(\mathbf{a})$	
	$\mathcal{D}^{\alpha}(\mathbf{a})\mathcal{D}^{\beta}(\mathbf{a}) = \mathcal{D}^{\alpha+\beta}(\mathbf{a})$	
	$\mathcal{D}^{\alpha}(\mathbf{a})\mathcal{D}^{\beta}(\mathbf{b}) = \mathcal{D}^{\beta}[\mathcal{D}^{\alpha/\beta}(\mathbf{a})\mathbf{b}]$	
	$\mathbf{a}^{\alpha} \mathbf{\mathcal{D}}^{\beta}(\mathbf{b}) = \mathbf{\mathcal{D}}^{\beta}(\mathbf{a}^{\alpha/\beta} \mathbf{b})$	
	$\ln[\mathbf{D}^{\alpha}(\mathbf{a})\mathbf{b}] = \alpha \ln \mathbf{a} + \ln \mathbf{b}$	
α = 1	$\mathcal{D}(\mathbf{a})\mathbf{b} = \mathcal{D}(\mathbf{b})\mathbf{a}$	
	$\mathcal{D}(\mathbf{a})1 = \mathbf{a}$	
	$1^{t}\mathcal{D}(\mathbf{a}) = \mathbf{a}^{t}$	
	$\mathcal{D}(\mathbf{a}) + \mathcal{D}(\mathbf{b}) = \mathcal{D}(\mathbf{a} + \mathbf{b})$	
$\alpha = -1$	$\mathcal{D}^{-1}(\mathbf{a})\mathbf{a}=1$	
	$\mathbf{a}^{t} \mathcal{D}^{-1}(\mathbf{a}) = 1^{t}$	

2.2 Cálculo Matricial Simplificado

O tópico mais importante da metodologia proposta por Abreu (2010) é a definição de um sistema de diferenciação simplificado que pode ser aplicado diretamente a funções expressas em notação matricial. Para auxiliar na compreensão do funcionamento deste sistema, faz-se uma analogia com a familiar diferenciação de funções escalares. Esta pode ser descrita como a aplicação de um operador ∂_x que obedece a certo conjunto de regras básicas, tais como as mostradas na Coluna A da Tabela 3. Assim, diferenciar uma função corresponde a uma aplicação sucessiva destas regras. Identidades usuais tais como $\partial_x(ay^{\alpha}) = \alpha ay^{\alpha-1}\partial_x y \ e \ \partial_x(y/z) = (z\partial_x y - y\partial_x z)/z^2$ podem ser deduzidas diretamente a partir delas. Naturalmente, essas mesmas regras se aplicam a variáveis com índices. Contudo, o que se almeja aqui é obter um conjunto de regras que possa ser aplicado diretamente a vetores e matrizes de modo a se obter, de uma só vez, derivadas envolvendo todas as possíveis combinações de índices (por exemplo, $\partial_{x_i} y_i$ para todo i e todo j). É importante ressaltar que derivadas envolvendo três ou mais índices (e.g. $\partial_{x_{\iota}} Y_{ij}$ ou $\partial_{X_{\iota l}} Y_{ij}$) não são naturalmente adequadas à notação







matricial. Porém, na maior parte das aplicações de modelos de g^E , necessita-se apenas de derivadas de funções vetoriais em relação a variáveis vetoriais $(\partial_{x_j}y_i)$ e de funções matriciais em relação a variáveis

escalares ($\partial_x Y_{ij}$). Em ambos os casos, apenas dois índices estão envolvidos. Desta forma, é possível definir regras de diferenciação específicas para estes dois casos. Esta é a estratégia proposta por Abreu (2010).

Tabela 3 – Regras básicas de derivação de funções escalares, vetoriais e matriciais.

Regra	A: Funções Escalares de Variáveis Escalares	B : Funções Vetoriais de Variáveis Vetoriais	C: Funções Matriciais de Variáveis Escalares
Constante	$\partial_{\mathbf{x}} \mathbf{a} = 0$	$J_x a = 0$	$\mathbf{J}_{\mathbf{x}}\mathbf{A}=0$
Própria	$\partial_x x = 1$	$J_x x = I$	
Proporcional	$\partial_{\mathbf{x}}(\mathbf{a}\mathbf{y}) = \mathbf{a}\partial_{\mathbf{x}}\mathbf{y}$	$\mathbf{J}_{\mathbf{x}}(\mathbf{A}\mathbf{y}) = \mathbf{A}\mathbf{J}_{\mathbf{x}}\mathbf{y}$	$\mathbf{J}_{\mathbf{X}}(\mathbf{A}\mathbf{Y}\mathbf{B}) = \mathbf{A}(\mathbf{J}_{\mathbf{X}}\mathbf{Y})\mathbf{B}$
Logaritmo	$\partial_{x} \ln y = y^{-1} \partial_{x} y$	$\mathbf{J}_{\mathbf{x}} \ln \mathbf{y} = \mathbf{\mathcal{D}}^{-1}(\mathbf{y}) \mathbf{J}_{\mathbf{x}} \mathbf{y}$	$\mathbf{J}_{\mathbf{x}} \ln \mathbf{Y} = \mathbf{Y}^{[-1]} \circ \mathbf{J}_{\mathbf{x}} \mathbf{Y}$
Exponencial	$\partial_x \exp y = (\exp y)\partial_x y$	$\mathbf{J}_{\mathbf{x}} \exp \mathbf{y} = \mathbf{\mathcal{D}}(\exp \mathbf{y}) \mathbf{J}_{\mathbf{x}} \mathbf{y}$	$\mathbf{J}_{\mathbf{x}} \exp \mathbf{Y} = (\exp \mathbf{Y}) \circ \mathbf{J}_{\mathbf{x}} \mathbf{Y}$
Soma	$\partial_{x}(y+z) = \partial_{x}y + \partial_{x}z$	$\int_{\mathbf{X}} (\mathbf{y} + \mathbf{z}) = \mathbf{J}_{\mathbf{X}} \mathbf{y} + \mathbf{J}_{\mathbf{X}} \mathbf{z}$	$\mathbf{J}_{\mathbf{X}}(\mathbf{Y} + \mathbf{Z}) = \mathbf{J}_{\mathbf{X}}\mathbf{Y} + \mathbf{J}_{\mathbf{X}}\mathbf{Z}$
Produto	$\partial_{x}(zy) = z\partial_{x}y + y\partial_{x}z$	$ \begin{aligned} J_x[\boldsymbol{\mathcal{O}}^{\alpha}(z)y] &= \boldsymbol{\mathcal{O}}^{\alpha}(z)J_xy + \\ &+ \alpha\boldsymbol{\mathcal{D}}^{\alpha-1}(z)\boldsymbol{\mathcal{D}}(y)J_xz \end{aligned} $	$\mathbf{J}_{x}(\mathbf{Z}\mathbf{Y}) = \mathbf{Z}\mathbf{J}_{x}\mathbf{Y} + (\mathbf{J}_{x}\mathbf{Z})\mathbf{Y} \text{ ou}$ $\mathbf{J}_{x}(\mathbf{Z}\circ\mathbf{Y}) = \mathbf{Z}\circ\mathbf{J}_{x}\mathbf{Y} + (\mathbf{J}_{x}\mathbf{Z})\circ\mathbf{Y}$
Cadeia	$\partial_x y = (\partial_z y)(\partial_x z)$	$\mathbf{J}_{\mathbf{x}}\mathbf{y} = (\mathbf{J}_{\mathbf{z}}\mathbf{y})(\mathbf{J}_{\mathbf{x}}\mathbf{z})$	$\mathbf{J}_{\mathbf{x}}\mathbf{Y} = (\mathbf{J}_{\mathbf{z}}\mathbf{Y})(\partial_{\mathbf{x}}\mathbf{z})$
Transposta	_	_	$\mathbf{J}_{\mathbf{X}}\mathbf{Y}^{\mathbf{t}} = \left(\mathbf{J}_{\mathbf{X}}\mathbf{Y}\right)^{\mathbf{t}}$
Diagonal	_	_	$\mathbf{J}_{x}[\boldsymbol{\mathcal{D}}^{\alpha}(\mathbf{y})] = \alpha \boldsymbol{\mathcal{D}}^{\alpha-1}(\mathbf{y})\boldsymbol{\mathcal{D}}(\mathbf{J}_{x}\mathbf{y})$

Primeiramente, descreve-se a diferenciação de uma função vetorial em relação a uma variável vetorial x como a aplicação de um operador J_x , o operador Jacobiano, que obedece a certo conjunto de regras básicas. Se o vetor x possui n elementos e y for uma função que resulta em um vetor de m elementos, então J_xy resultará em uma matriz de dimensões m×n da qual cada elemento ij é igual a $\partial_{x_i} y_i$. Desta maneira, um conjunto de regras básicas de diferenciação é apresentado na Coluna B da Tabela 3. É possível obter outras regras a partir delas. Por exemplo, deduzindo-se a partir da Tabela 2 que $\mathbf{z}^{t}\mathbf{y} = \mathbf{1}^{t}\mathbf{\mathcal{D}}(\mathbf{z})\mathbf{y}$, pode-se transformar a Regra do Produto em

$$\mathbf{J}_{\mathbf{x}}(\mathbf{z}^{t}\mathbf{y}) = \mathbf{z}^{t}\mathbf{J}_{\mathbf{x}}\mathbf{y} + \mathbf{y}^{t}\mathbf{J}_{\mathbf{x}}\mathbf{z}. \tag{2}$$

O passo seguinte é a definição de regras básicas para a diferenciação de funções matriciais em relação a variáveis escalares. Neste caso, a operação Jacobiana J_xY resulta em uma matriz com dimensões

idênticas às de \mathbf{Y} , da qual cada elemento ij é igual a $\partial_x Y_{ij}$. Novamente, pode-se descrever este tipo de diferenciação como a aplicação sucessiva das regras apresentadas na Coluna C da Tabela 3, onde \mathbf{A} e B são matrizes constantes e \mathbf{Y} e \mathbf{Z} são funções matriciais de \mathbf{x} . Aqui, as regras da Tabela 3 serão usadas para obter derivadas em relação a frações molares e em relação à temperatura.

2.3 Aplicação a Modelos de g^E

Para ilustrar o uso das regras definidas nas Tabelas 1 a 3, será utilizado o modelo NRTL (Cf. Sandler, 1999), que possui dois parâmetros de interação binária (A_{ij} e A_{ji}) e um parâmetro de não-aleatoriedade ($\alpha_{ij} = \alpha_{ji}$) para cada par de componentes ($A_{ii} = 0$ e $\alpha_{ii} = 0$ para todo i). Para o modelo NRTL, a energia de Gibbs molar em excesso de uma mistura é dada por







$$\frac{g^{E}}{RT} = \sum_{i=1}^{n} \frac{x_{i} \sum_{j=1}^{n} \Lambda_{ji} x_{j}}{\sum_{j=1}^{n} G_{ji} x_{j}},$$
(3)

onde $G_{ij} = exp(-\alpha_{ij}A_{ij}/T)$ and $\Lambda_{ij} = A_{ij}G_{ij}/T$. Para se expressar este modelo em notação matricial, primeiro definem-se as matrizes $\mathbf{G} = \exp(-\mathbf{T}^{-1}\boldsymbol{\alpha} \circ \mathbf{A}) \in \mathbf{\Lambda} = \mathbf{T}^{-1}\mathbf{A} \circ \mathbf{G}$. Traduzir a Eq. (3) requer uma següência de eliminação de índices. Por exemplo, elimina-se j ao se definir $a_i = \sum_j [G_{ij}^t x_j]$ e $b_i = \sum_j [\Lambda_{ji} x_j]$, o que, pela Tabela 1, equivale a se fazer $\mathbf{a} = \mathbf{G}^{t}\mathbf{x}$ e $\mathbf{b} = \mathbf{\Lambda}^{\mathsf{t}} \mathbf{x}$. Em seguida, elimina-se i fazendo-se $c_i = b_i/a_i$ e $d_i = c_i x_i$, o que permite escrever $g^{E}/RT = \sum_{i} [d_{i}] = \mathbf{1}^{t} \mathbf{d}$, sendo $\mathbf{c} = \boldsymbol{\mathcal{D}}^{-1}(\mathbf{a})\mathbf{b}$ e $\mathbf{d} = \mathcal{D}(\mathbf{c})\mathbf{x}$. Então, sucessivas substituições levam a $g^E/RT = \mathbf{1}^t \mathbf{\mathcal{D}}[\mathbf{\mathcal{D}}^{-1}(\mathbf{G}^t\mathbf{x})\mathbf{\Lambda}^t\mathbf{x}]\mathbf{x}$. Por fim, lança-se mão de regras algébricas da Tabela 2 para se obter a seguinte expressão matricial para o modelo NRTL:

$$g^{E}/RT = \mathbf{x}^{t} \boldsymbol{\mathcal{D}}^{-1}(\mathbf{G}^{t} \mathbf{x}) \boldsymbol{\Lambda}^{t} \mathbf{x}. \tag{4}$$

O passo seguinte é obter uma expressão similar para os coeficientes de atividade dos componentes (γ_i para todo i) aplicando-se regras de diferenciação à equação acima. Sabe-se que $RTln\gamma_i = \partial_{n^i}(Ng^E)$, onde N é o número de mols da mistura e n_i é o número de mols do componente i (Sandler, 2002). Em notação matricial, $ln\gamma = J_n^t(Ng^E/RT)$. Pode-se, então, aplicar as regras do produto e da cadeia da Coluna B da Tabela 3 para se obter

$$\ln \gamma = (\mathbf{J}_{\mathbf{n}}^{t} \mathbf{x}) \mathbf{J}_{\mathbf{x}}^{t} \left(\frac{\mathbf{g}^{E}}{RT} \right) N + \mathbf{1} \frac{\mathbf{g}^{E}}{RT}, \quad (5)$$

já que $N = \mathbf{1}^t \mathbf{n}$ e, portanto, $\mathbf{J}_{\mathbf{n}}^t N = \mathbf{1}$. O vetor de frações molares é dado por $\mathbf{x} = N^{-1} \mathbf{n}$, o que leva a $\mathbf{J}_{\mathbf{n}} \mathbf{x} = N^{-1} (\mathbf{I} - \mathbf{x} \mathbf{1}^t)$. Aplicando-se o operador Jacobiano à Eq. (4) e utilizando-se a regra do produto tal como na Eq. (2), seguida da regra do produto da Tabela 3 e

identidades das Tabelas 1 e 2, chega-se uma expressão para $J_x(g^E/RT)$. Finalmente, substituindo-se na Eq. (5), tem-se a seguinte expressão matricial para os coeficientes de atividade via NRTL:

$$\ln \gamma = [\mathbf{E}^{s} - \mathbf{L} \mathcal{D}(\mathbf{E}^{t} \mathbf{x})] \mathbf{x}, \qquad (6)$$

onde $\mathbf{E} = \mathbf{\Lambda} \boldsymbol{\mathcal{D}}^{-1}(\mathbf{G}^t \mathbf{x})$ e $\mathbf{L} = \mathbf{G} \boldsymbol{\mathcal{D}}^{-1}(\mathbf{G}^t \mathbf{x})$. Essa equação fornece os coeficientes de atividade de todos os componentes da mistura. As Eqs. (4) e (6) podem ser implementadas em poucos minutos em um software como Matlab. O procedimento de derivação pode ainda gerar equações deste tipo para a Jacobiana $\mathbf{J}_{\mathbf{x}} \ln \mathbf{\gamma}$ e para as derivadas em relação à temperatura $\mathbf{J}_{\mathbf{T}}(\mathbf{g}^{\mathbf{E}}/\mathbf{R}\mathbf{T}) = -\mathbf{h}^{\mathbf{E}}/\mathbf{R}\mathbf{T}^2$, $\mathbf{J}_{\mathbf{T}} \ln \mathbf{\gamma} = -\mathbf{h}^{\mathbf{E}}/\mathbf{R}\mathbf{T}^2$ e $\mathbf{J}_{\mathbf{T}}\mathbf{h}^{\mathbf{E}} = \mathbf{c}_{\mathbf{P}}^{\mathbf{E}}$, onde $\mathbf{h}^{\mathbf{E}}$ é a entalpia molar em excesso da mistura, $\mathbf{h}^{\mathbf{E}}$ é o vetor de entalpias parciais molares em excesso dos componentes e $\mathbf{c}_{\mathbf{P}}^{\mathbf{E}}$ é a capacidade calorífica molar da mistura. Resultados deste procedimento para vários modelos de $\mathbf{g}^{\mathbf{E}}$ podem ser encontrados no trabalho de Abreu (2010).

2.4 Modelos COSMO

Na abordagem introduzida por Klamt e colaboradores (Klamt e Schüürmann, 1993; Klamt, 1995), o comportamento de uma molécula em solução é inferido a partir de seu comportamento em um meio condutor perfeito. Nessa condição, todas as cargas que aparecem na superfície de uma molécula são neutralizadas pelo meio. Por isto, o modelo Klamt é chamado de COSMO-RS (Conductor-like Screening Model for Real Solvents). O modelo contém apenas um pequeno conjunto de parâmetros universais estimados a partir de dados experimentais. Klamt implementou seu modelo na forma de software comercial, mas alternativas de livre acesso tem sido propostas por outros autores, tais como o modelo COSMO-SAC (Lin e Sandler, 2002) e o modelo COSMO-RS(Ol) (Grensemann et al., 2005).







O modelo COSMO distingue cada componente i da mistura pelo volume v_i e área superficial ai de sua molécula, cuja superfície é considerada como uma coleção de segmentos de diferentes tipos, identificados por índices de 1 a n_{tipos} . Definem-se η_i como o número de segmentos na superfície de uma molécula i e P_{ij} como a fração, entre eles, de segmentos do tipo j. Desta forma, uma mistura de n_c componentes é caracterizada por vetores \mathbf{v} , \mathbf{a} e $\mathbf{\eta}$, com \mathbf{n}_c elementos, e uma matriz **P** de dimensões n_c×n_{tipos}. No modelo, efeitos entrópicos e energéticos são considerados separadamente. Os entrópicos são modelados pela equação de Staverman-Guggenheim,

$$\frac{g_{C}^{E}}{RT} = \mathbf{x}^{t} [\boldsymbol{\mathcal{O}}(\mathbf{m}) \ln \phi + 5\boldsymbol{\mathcal{O}}(\mathbf{q}) \ln \theta], \quad (7)$$

na qual $\mathbf{\varphi} = (\mathbf{v}^t \mathbf{x})^{-1} \mathbf{v}$, $\mathbf{\theta} = (\mathbf{a}^t \mathbf{x})^{-1} \mathbf{a}$, $\mathbf{q} = \mathbf{a}_0^{-1} \mathbf{a}$ e $\mathbf{m} = \mathbf{1} - 5\mathbf{q}$. Na parte energética do modelo, somam-se as contribuições dos segmentos presentes em todas as moléculas fazendo-se \mathbf{g}_R^E ,/RT = $\mathbf{x}^t \ln \mathbf{\gamma}_R$, onde

$$ln \mathbf{\gamma}_{R} = \mathbf{\mathcal{O}}(\mathbf{\eta})[\mathbf{P}ln \mathbf{\gamma}_{S} - (\mathbf{P} \circ ln \mathbf{\Gamma})\mathbf{1}]. \tag{8}$$

Para se obter expressões para γ_S e Γ , assume-se que as moléculas interagem através de contatos entre os seus segmentos. Assim, por meio de uma análise baseada na Termodinâmica Estatística (Lin e Sandler, 2002), chega-se a uma expressão que, em notação matricial, é escrita na forma

$$\mathbf{\gamma}_{S} = [\mathbf{G}\mathcal{D}(\mathbf{\gamma}_{S})\mathbf{x}_{S}]^{[-1]}, \tag{9}$$

onde $\mathbf{G} = \exp(-\mathbf{T}^{-1}\mathbf{A})$, sendo \mathbf{A} uma matriz de parâmetros de interação. Nesta equação, o vetor \mathbf{x}_S denota a composição da mistura em termos de tipos de segmentos e pode ser obtido por $\mathbf{x}_S = \mathbf{P}^t \mathcal{D}(\boldsymbol{\sigma})\mathbf{x}$, onde $\boldsymbol{\sigma} = (\boldsymbol{\eta}^t\mathbf{x})^{-1}\boldsymbol{\eta}$. No caso da substância i pura, tem-se $\boldsymbol{\Gamma} = [(\mathbf{P} \circ \boldsymbol{\Gamma})\mathbf{G}^t]^{[-1]}$. Note-se que a Eq. (9) não pode ser resolvida explicitamente para $\boldsymbol{\gamma}_S$.

Porém, é possível resolvê-la iterativamente. Como ela costuma apresentar problemas de convergência, efetuam-se as atualizações via $\gamma_S = 0.5 \{ \gamma_S + [\mathbf{G} \mathcal{D}(\gamma_S) \mathbf{x}_S]^{[-1]} \}$ (Klamt, 1995). O mesmo ocorre com Γ , que é atualizado via $\Gamma = 0.5 \{ \Gamma + [(\mathbf{P} \circ \Gamma) \mathbf{G}^t]^{[-1]} \}$.

No modelo COSMO-SAC, classificamse os segmentos pelas densidades de carga que adquirem em um meio condutor perfeito. As densidades de médias destes tipos são dadas, em e/Å², por um vetor σ com 51 dimensões. Os parâmetros de interação entre esses tipos de segmentos são dados por $\mathbf{A} = 0.5\alpha'/R[(\mathbf{1}\boldsymbol{\sigma}^{t})^{s}]^{[2]} + (c_{hb}/R)\min(\mathbf{0},\mathbf{\Phi}\circ\mathbf{\Phi}^{t}),$ com $\Phi = [\max(\mathbf{0}, \mathbf{\sigma} - \sigma_{hb}\mathbf{1}) + \min(\mathbf{0}, \mathbf{\sigma} + \sigma_{hb}\mathbf{1})]\mathbf{1}^{t}$. As constantes α' , σ_{hb} , e c_{hb} são parâmetros universais estimados a partir de dados experimentais, cujos valores são $\alpha' =$ 9034,97 (kcal/mol)×(\mathring{A}^4/e^2), σ_{hb} =0,0084 e/ \mathring{A}^2 e $c_{hb} = 85580 \text{ (kcal/mol)} \times (\text{Å}^4/\text{e}^2)$. Além disto, define-se $a_0 = 79,53 \text{ Å}^2$. Os demais parâmetros (v, a, η e P) são específicos para cada molécula. No COSMO-SAC, v e a dependem dos raios de van der Waals dos átomos que compõem as moléculas e η é definido como $\eta = a_{\text{eff}}^{-1} \mathbf{a}$, onde $a_{\text{eff}} = 7.5 \text{ Å}^2$. Cada linha i da matriz P contém o chamado "Perfil Sigma" da substância i correspondente. Para cada molécula, este perfil é determinado a partir de cálculo realizado em algum software de química computacional tal como Gaussian, MOPAC, DMol3, Turbomole e GAMESS (Lin e Sandler, 2002). Mullins *et al.* (2006) efetuaram este cálculo para diversas substâncias disponibilizaram um banco de dados (VT-2005) em www.design.che.vt.edu.

Utilizando-se o procedimento da Seção 2.3, foram obtidas expressões matriciais para o modelo COSMO. A Tabela 4 apresenta estas expressões, as quais foram implementadas em Matlab[®] para a execução de cálculos de equilíbrio líquido-líquido de misturas multicomponentes através do algoritmo apresentado na seção a seguir.







Tabela 4 – Expressões Matriciais para Modelos do tipo COSMO.

Tabela 4 – Expressoes Matriciais para Modelos do tipo COSMO.			
Parâmetros	\mathbf{r} , \mathbf{q} e $\mathbf{\eta}$ (vetores com \mathbf{n}_c elementos) $\mathbf{P} \text{ (matriz } \mathbf{n}_c \times \mathbf{n}_{\text{tipos}} \text{ que satisfaz } \mathbf{P1} = 1)$		
	A (matriz $n_{\text{tipos}} \times n_{\text{tipos}}$ com diagonal nula, isto é, $A_{\text{ii}} = 0$ para todo i)		
Energia Livre de Gibbs Molar em Excesso	$\begin{aligned} \mathbf{m} &= 1 - 5\mathbf{q} \\ \mathbf{G} &= \exp(-\mathbf{T}^{-1}\mathbf{A}) \\ \mathbf{\Gamma} &= 0.5\{\mathbf{\Gamma} + [(\mathbf{P} \circ \mathbf{\Gamma})\mathbf{G}^{t}]^{[-1]}\} \end{aligned} \qquad \text{recursivo a partir de } \mathbf{\Gamma} = (\mathbf{P}\mathbf{G}^{t})^{[-1]} \\ \mathbf{\phi} &= (\mathbf{r}^{t}\mathbf{x})^{-1}\mathbf{r} \\ \mathbf{\theta} &= (\mathbf{q}^{t}\mathbf{x})^{-1}\mathbf{q} \\ \mathbf{\sigma} &= (\mathbf{\eta}^{t}\mathbf{x})^{-1}\mathbf{\eta} \\ \mathbf{x}_{S} &= \mathbf{P}^{t}\mathcal{D}(\mathbf{\sigma})\mathbf{x} \end{aligned}$		
	$\mathbf{\gamma}_{S} = 0.5\{\mathbf{\gamma}_{S} + [\mathbf{G}\mathbf{D}(\mathbf{\gamma}_{S})\mathbf{x}_{S}]^{[-1]}\}$ recursive a partial de $\mathbf{\gamma}_{S} = (\mathbf{G}\mathbf{x}_{S})^{[-1]}$		
	$g^{E}/RT = \mathbf{x}^{t} \{ \mathcal{D}(\mathbf{m}) \ln \mathbf{\phi} + 5 \mathcal{D}(\mathbf{q}) \ln \mathbf{\theta} + \mathcal{D}(\mathbf{\eta}) [\mathbf{P} \ln \mathbf{\gamma}_{S} - (\mathbf{P} \circ \ln \mathbf{\Gamma}) 1] \}$		
Coefic. de Atividade	$\ln \mathbf{\gamma} = \mathbf{D}(\mathbf{m}) \ln \mathbf{\phi} + 5\mathbf{D}(\mathbf{q}) \ln \mathbf{\theta} - \mathbf{\phi} \mathbf{m}^{t} \mathbf{x} + \mathbf{m} + \mathbf{D}(\mathbf{\eta}) [\mathbf{P} \ln \mathbf{\gamma}_{S} - (\mathbf{P} \cdot \ln \mathbf{\Gamma}) 1]$		
Matriz Jacobiana	$E = \mathcal{D}^{-1}(\gamma_S) + G\mathcal{D}(\gamma_S)\mathcal{D}(x_S)$ $J_x \ln \gamma = -(m\phi^t)^s - 5q\theta^t + \phi m^t x \phi^t + \mathcal{D}(\eta) P E^{-1} G\mathcal{D}(\gamma_S) [x_S \sigma^t - P^t \mathcal{D}(\sigma)]$		
Derivadas em relação à Temperatura	$\dot{\mathbf{G}} = \mathbf{T}^{-2} \mathbf{A} \circ \mathbf{G}$ $\mathbf{U} = \mathbf{P} \circ \mathbf{\Gamma}$		
Calor de Mistura	$h^{E}/RT = Tx^{t} \mathcal{D}(\eta) [P\alpha + (P \circ \Omega)1]$		
Calor Específico em Excesso	$\ddot{\mathbf{G}} = \mathbf{T}^{-2}\mathbf{A} \circ \dot{\mathbf{G}} - 2\mathbf{T}^{-1}\dot{\mathbf{G}}$ $\mathbf{W} = \mathbf{\Omega}^{[2]} - \mathbf{\Gamma} \circ [\mathbf{U}\ddot{\mathbf{G}}^{t} + 2(\mathbf{U} \circ \mathbf{\Omega})\dot{\mathbf{G}}^{t} + (\mathbf{U} \circ \mathbf{\Omega}^{[2]})\mathbf{G}^{t}]$ $\dot{\mathbf{\Omega}} = 0.5\{\mathbf{W} - \mathbf{\Gamma} \circ [(\mathbf{U} \circ \dot{\mathbf{\Omega}})\mathbf{G}^{t}] \text{recursivo a partir de } \dot{\mathbf{\Omega}} = \mathbf{W}$ $\dot{\mathbf{\alpha}} = \mathbf{E}^{-1}\{[\ddot{\mathbf{G}} - 2\dot{\mathbf{G}}\boldsymbol{\mathcal{D}}(\boldsymbol{\alpha}) + \mathbf{G}\boldsymbol{\mathcal{D}}^{2}(\boldsymbol{\alpha})]\boldsymbol{\mathcal{D}}(\boldsymbol{\gamma}_{S})\mathbf{x}_{S} - \boldsymbol{\mathcal{D}}^{-1}(\boldsymbol{\gamma}_{S})\boldsymbol{\mathcal{D}}(\boldsymbol{\alpha})\boldsymbol{\alpha}\}$ $c_{P}^{E}/\mathbf{R} = \mathbf{T}\mathbf{x}^{t}\boldsymbol{\mathcal{D}}(\boldsymbol{\eta})\{\mathbf{P}(2\boldsymbol{\alpha} + \mathbf{T}\dot{\boldsymbol{\alpha}}) + [\mathbf{P} \circ (2\boldsymbol{\Omega} + \mathbf{T}\dot{\boldsymbol{\Omega}})]1)\}$		

2.5 Cálculo Flash Líquido-Líquido

Considere-se um sistema para o qual o vetor \mathbf{z} represente as frações molares globais de todos os componentes e que, em uma dada temperatura \mathbf{T} , tal sistema se separe em duas fases líquidas com composições dadas por vetores \mathbf{x}_1 e \mathbf{x}_2 . O problema de *flash* isotérmico líquido-líquido consiste em se resolver

$$\begin{cases} \ln \mathbf{x}_2 + \ln \mathbf{\gamma}_2 = \ln \mathbf{x}_1 + \ln \mathbf{\gamma}_1 \\ (1 - \beta)\mathbf{x}_1 + \beta \mathbf{x}_2 = \mathbf{z} \end{cases}, \quad (10)$$

$$\mathbf{1}^{t}(\mathbf{x}_2 - \mathbf{x}_1) = 0$$

onde β é a proporção da fase 2 formada. Definindo-se um vetor de coeficientes de partição dos componentes por $\mathbf{k} = \boldsymbol{\mathcal{D}}^{-1}(\boldsymbol{\gamma}_2)\boldsymbol{\gamma}_1$, pode-se fazer $\mathbf{x}_1 = \boldsymbol{\mathcal{D}}^{-1}[\mathbf{1} + \beta(\mathbf{k} - \mathbf{1})]\mathbf{z}$. Assim, a equação de Rachford-Rice (Sandler, 1999) pode ser escrita como

$$f(\beta) = \mathbf{1}^{t}(\mathbf{x}_{2} - \mathbf{x}_{1}) = \mathbf{x}_{1}^{t}(\mathbf{k} - \mathbf{1}) = 0$$
. (11)

Por fim, substituindo-se \mathbf{x}_1 e definindo-se $\mathbf{a} = \boldsymbol{\mathcal{D}}^{-1}[\mathbf{1} + \beta(\mathbf{k} - \mathbf{1})](\mathbf{k} - \mathbf{1})$, escreve-se $f(\beta) = \mathbf{z}^t \mathbf{a} = 0$. A raiz desta função pode ser obtida pelo método de Newton-Raphson, já







que a derivada $\mathbf{J}_{\beta}\mathbf{f} = (\mathbf{J}_{\mathbf{a}}\mathbf{f})(\mathbf{J}_{\beta}\mathbf{a}) = -\mathbf{z}^{\mathsf{t}}\mathbf{D}(\mathbf{a})\mathbf{a}$ é sempre negativa. A solução do cálculo flash consiste em se buscar a convergência de \(\beta \) e k iterativamente. Para se ter boas estimativas iniciais, propõe-se uma versão modificada do método de Ohanomah e Thompson (1984). Inicia-se pelo cálculo de $\gamma_0 = \gamma(T, z)$ e, então, faz-se $\mathbf{x}' = (\mathbf{y}_0^{\mathsf{t}} \mathbf{z})^{-1} \mathbf{\mathcal{D}}(\mathbf{y}_0) \mathbf{z}$ e $\mathbf{k}' = \mathbf{\mathcal{D}}^{-1} [\mathbf{y}(\mathbf{T}, \mathbf{x}')] \mathbf{y}_0$. O vetor k' tem a função de classificar os componentes quanto às suas afinidades pelas fases 1 e 2. Denominando-se de k'_{min} e k'_{max} o menor e o maior elementos de k' e tomandose uma mistura com número total de mols $(k'_{max} - k'_{min})$, distribuem-se componentes entre as fases de tal modo que $\mathbf{n}_1 = \mathbf{D}(\mathbf{k}'_{\text{max}}\mathbf{1} - \mathbf{k}')\mathbf{z} \text{ e } \mathbf{n}_2 = \mathbf{D}(\mathbf{k}' - \mathbf{k}'_{\text{min}}\mathbf{1})\mathbf{z}. \text{ Por }$ fim, têm-se estimativas de β e k dadas por

$$\beta = (\mathbf{k}'_{\text{max}} - \mathbf{k}'_{\text{min}})^{-1} (\mathbf{1}^{\text{t}} \mathbf{n}_{2})$$

$$\mathbf{k} = \exp[\ln \gamma(\mathbf{T}, \mathbf{x}_{1}) - \ln \gamma(\mathbf{T}, \mathbf{x}_{2})], \quad (12)$$

onde $\mathbf{x}_1 = (\mathbf{1}^t \mathbf{n}_1)^{-1} \mathbf{n}_1$ e $\mathbf{x}_2 = (\mathbf{1}^t \mathbf{n}_2)^{-1} \mathbf{n}_2$. A partir dessas estimativas, resolvem-se as equações do sistema (10) fazendo-se

$$\begin{cases} \mathbf{a} = \boldsymbol{\mathcal{O}}^{-1}[\mathbf{1} + \boldsymbol{\beta}(\mathbf{k} - \mathbf{1})](\mathbf{k} - \mathbf{1}) \\ \boldsymbol{\beta} \leftarrow \boldsymbol{\beta} + [\mathbf{z}^{\mathsf{T}}\boldsymbol{\mathcal{O}}(\mathbf{a})\mathbf{a}]^{-1}(\mathbf{z}^{\mathsf{T}}\mathbf{a}) \\ \mathbf{x}_{1} = \boldsymbol{\mathcal{O}}^{-1}[\mathbf{1} + \boldsymbol{\beta}(\mathbf{k} - \mathbf{1})]\mathbf{z} \\ \mathbf{x}_{2} = \boldsymbol{\mathcal{O}}(\mathbf{k})\mathbf{x}_{1} \\ \mathbf{k} \leftarrow \exp[\ln \gamma(\mathbf{T}, \mathbf{x}_{1}) - \ln \gamma(\mathbf{T}, \mathbf{x}_{2})] \end{cases}$$
(13)

Nesse esquema, equações marcadas com chave são reiteradas até a convergência.

3. RESULTADOS

A metodologia apresentada tem o mérito de facilitar significativamente a implementação de modelos de g^E e algoritmos de cálculo. No caso de modelos COSMO, para uma mistura com dados parâmetros ${\bf r}$, ${\bf q}$, ${\bf \eta}$ e perfis sigma ${\bf P}$, em uma dada condição T e ${\bf x}$, implementou-se no pacote Matlab o código a seguir:

Essa função simples retorna os logaritmos dos coeficientes de atividade de todos os componentes da mistura. À função interna $recursion(f(x),x_0)$ cabe a tarefa de resolver x = f(x) partindo de $x = x_0$. O cálculo de propriedades mais complexas da Tabela 4 requer apenas algumas linhas adicionais.

Para se avaliar o poder preditivo do COSMO-SAC, ele foi usado para determinar diagramas de equilíbrio líquido-líquido de sistemas envolvendo água e alcoóis para os quais se dispõe de dados experimentais para comparação. Os perfis sigma das moléculas envolvidas foram obtidos do banco de dados VT-2005 (Mullins *et al.*, 2006). Primeiramente, foram considerados sistemas binários formados por água e um dos alcoóis lineares n-butanol, n-pentanol e n-hexanol. Os diagramas obtidos são mostrados na Figura 1.

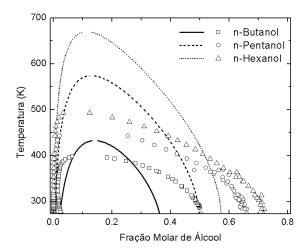


Figura 1 – Diagrama de equilíbrio de misturas binárias álcool+água. Linhas: resultados do COSMO-SAC. Símbolos: dados extraídos de Góral *et al.* (2006).







Os dados experimentais apresentados na Figura 1 (símbolos) foram selecionados da literatura por Góral et al. (2006). Os resultados do modelo COSMO-SAC (linhas) possuem comportamento qualitativamente similar ao experimental, mas os valores calculados apresentam grandes desvios. Os envelopes previstos pelo modelo ocorrem em uma faixa mais estreita de frações molares e apresentam temperaturas consolutas muito maiores que as experimentais. Isso mostra que o modelo COSMO-SAC e os perfis sigma do banco de dados VT-2005 (Mullins et al., 2006) não são adequados para prever a partição líquidolíquido de misturas álcool-água. Graves falhas também foram observadas para outros tipos de sistemas binários testados (resultados não apresentados). Vale ressaltar que não se considerou nos cálculos a possibilidade de surgimento de fase vapor.

Também foi testada a capacidade do COSMO-SAC em predizer diagramas de fase ternários. A Figura 2 contém resultados para o sistema n-hexanol + ácido acético + água a 25°C, os quais são comparados com dados obtidos por Fahim *et al.* (1997).

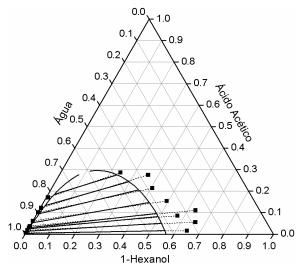


Figura 2 – Diagrama de equilíbrio obtido com o modelo COSMO-SAC para a mistura n-hexanol + água + ácido acético a 25°C e comparação com dados experimentais obtidos por Fahim *et al.* (1997).

Nota-se que o modelo prevê adequadamente a inclinação das linhas de amarração, mas parece não prever de forma satisfatória a extensão da curva binodal. Contudo, também se pode afirmar que a qualidade dos dados experimentais é precária, principalmente em relação à composição da fase rica em álcool.

Por fim, realizaram-se cálculos com o COSMO-SAC para o sistema água + etanol + benzeno a 30°C. Neste caso, o componente majoritário da fase orgânica é o benzeno, já que água e etanol são totalmente miscíveis a 30°C. Os resultados se encontram na Figura 3, onde são comparados com dados obtidos por Brandani et al. (1985). Neste caso, o modelo prevê a imiscibilidade praticamente total entre água e benzeno e descreve razoavelmente bem a extensão da região bifásica. Porém, as linhas de amarração previstas pelo modelo possuem inclinação contrária à das linhas experimentais. Em outras palavras, o modelo COSMO-SAC prevê que a afinidade do etanol é maior pela fase rica em benzeno que pela fase rica em água, contradizendo o que se espera e o que é, de fato, observado na prática.

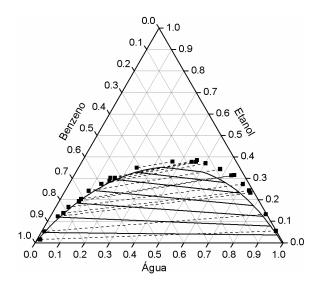


Figura 3 – Diagrama de equilíbrio obtido com o modelo COSMO-SAC para a mistura água + etanol + benzeno a 30°C e comparação com dados experimentais obtidos por Brandani *et al.* (1985).







4. CONCLUSÕES

A representação matricial de modelos permite que sua implementação seja rápida e pouco suscetível a erros. Isto foi demonstrado aqui para modelos COSMO. O uso de regras simples de diferenciação permitiu a obtenção direta de expressões matriciais para diversas propriedades oriundas de g^E. Seguramente, essa abordagem é estendivel a outras situações que envolvam variáveis indexadas. Com base nos cálculos de equilíbrio efetuados, pode-se afirmar que, embora reconhecidamente promissora, a metodologia COSMO ainda necessita de refinamentos e avaliações sistemáticas antes de se tornar confiável para predição de equilíbrio líquidolíquido de misturas com substâncias polares. Demonstrou-se aqui que o modelo COSMO-SAC/VT-2005 não possui tal confiabilidade.

5. AGRADECIMENTOS

O autor agradece ao Prof. Marcelo Castier e à Prof^a. Caliane Bastos Borba Costa pelas valiosas contribuições a este trabalho.

6. REFERÊNCIAS

ABREU, C.R.A. Matrix Algebra and Matrix Calculus Applied to Excess Gibbs Energy Models, submetido para publicação, 2010.

AGULLO, E.; DEMMEL, J.; DONGARRA, J.; HADRI, B.; KURZAK, J.; LANGOU, J.; LUSZCZEK, P.; TOMOV, S., Numerical linear algebra on emerging architectures: The PLASMA and MAGMA projects, *Journal of Physics: Conference Series*, v. 180, 2009.

BRANDANI, V.; CHIANESE, A.; ROSSI, M. Ternary Liquid-Liquid Equilibrium Data for the Water-Ethanol-Benzene System, *J. Chem. Eng. Data*, v. 30, p. 27-29, 1985.

FAHIM, M.A.; AL-MUHTASEB; S.A.; AL-NASHEF, I.M. Liquid-Liquid Equilibria of the Ternary System Water + Acetic Acid + 1-

Hexanol, *J. Chem. Eng. Data*, v. 42, p. 183-186, 1997.

GORAL, M.; GOCLOWSKA, B.W.; MACZYNSKI, A. Recommended Liquid-Liquid Equilibrium Data. Part 4. 1-Alkanol-Water System, *J. Phys. Chem. Ref. Data*, v. 35, p. 1391, 2006.

KLAMT, A.; SCHUURMANN, G. COSMO - A New Approach to Dielectric Screening in Solvents with Explicit Expressions for the Screening Energy and its Gradient, *J. Chem. Soc.-Perkin Transactions*, v. 2, p. 799, 1993.

KLAMT, A. Conductor-Like Screening Model for Real Solvents - A New Approach to the Quantitative Calculation of Solvation Phenomena, *J. Phys. Chem.*, v. 99, p. 2224, 1995.

LIN S.T.; SANDLER, S. I. A priori phase equilibrium prediction from a segment contribution solvation model, *Ind. Eng. Chem. Res.*, v. 41, p. 899-913, 2002.

MAGNUS, J.R. e NEUDECKER, H., Matrix Differential Calculus with Applications in Statistics and Econometrics, 2nd Edition, Wiley, New York, 1999.

MULLINS, E.; OLDLAND, R.; LIU, Y.A.; WANG, S.; SANDLER, S.I.; CHEN, C.C.; ZWOLAK, M.; SEAVEY, K.C. Sigmaprofile database for using COSMO-based thermodynamic methods, *Ind. Eng. Chem. Res.*, v. 45, p. 4389-4415, 2006.

OHANOMAH, M.O.; THOMPSON, D.W. Computation of Multicomponent Phase-Equilibria. 2. Liquid-Liquid and Solid-Liquid Equilibria, *Comp. & Chem. Eng.*, v. 8, p. 157-162 (1984).

SANDLER, S.I. Chemical and Engineering Thermodynamics, 2nd Edition, Wiley, New York, 1999.