# 超臨界二酸化炭素中での 拡散係数

金沢大学理工研究域
 自然システム学系
 物質循環工学コース
 東 秀憲





本講演の内容

## 超臨界流体中での拡散係数(Review)

2

- P. G. Debenedetti and R. C. Reid, Diffusion and mass transfer in supercritical fluids, AIChE Journal, 32(12), 2034–2046 (1986)
- A. A. Clifford and S. E. Coleby, Diffusion of a Solute in Dilute Solution in a Supercritical Fluid, Proceedings: Mathematical and Physical Sciences, 433(1887), 63-79 (1991)
- K. K. Liong, Wells P. A., & Foster N. R., Diffusion in supercritical fluids, J. Supercritical Fluids, 4(2), 91-108 (1991)
- Thomas J. Bruno., Measurement of diffusion in fluid systems Applications to the supercritical fluid region, Journal of Thermophysics and Heat Transfer, 8(2), 329-333 (1994)
- Juan J. Suárez, Ignacio Medina, Julio L. Bueno, Diffusion coefficients in supercritical fluids: available data and graphical correlations, Fluid Phase Equilibria, 153(1), 167–212 (1998)
- H. Higashi, Y. Iwai and Y. Arai, Solubilities and diffusion coefficients of high boiling compounds in supercritical carbon dioxide, Chemical Engineering Science, 56, 3027-3044 (2001)
- Isabelle Raspo, Christophe Nicolas, Evelyne Neau, Soane Meradji, Diffusion coeffcients of solids in supercritical carbon dioxide: Modelling of near critical behaviour, Fluid Phase Equilibria, 263(2), 214-222 (2008)
- Ignacio Medina, Determination of diffusion coefficients for supercritical fluids, J. Chromatogr A. 1250, 124-40 (2012)

### 測定法

- ◆ 非定常/擬定常状態固体溶出法
- ◆ 定常状態拡散法

溶質(固体)の上部に流体を流通させ、濃度勾配を仮定 し、溶質の減少量から拡散係数を算出(直接法)

溶質のパルス入力に対する応答曲線から拡散係数を算 出(間接法)

- ♦ 中性子散乱法
- ◇ 核磁気共鳴(NMR)スピンエコー法
- ◇ 放射性トレーサ応答法

分子の軌跡から拡散係数(自己拡散係数およびトレー サ拡散係数)を算出

### 非定常·擬定常状態固体溶出法



#### Iomtev, M. B. and Y. V. Tsekhanskaya: Russ. J. Phys. Chem., 38, 485 (1964) 6

### 非定常·擬定常状態固体溶出法



非定常·擬定常状態固体溶出法



1:balance 2:CO2 reservoir 3.heat exchanger 4:piston pump 5:heat exchanger 6.valve 7:extraction vessel 8:thermostat 9:valve 10:infrared gas analyzer 11:separator



















$$D_{2}^{M} = \frac{\left(y_{2}D_{1}^{*} + y_{1}D_{2}^{*}\right)}{C\overline{v_{1}}} \left(\frac{\partial \ln f_{2}}{\partial \ln y_{2}}\right) \approx \frac{\left(y_{2}D_{11} + y_{1}D_{21}^{0}\right)}{C\overline{v_{1}}} \left(\frac{\partial \ln f_{2}}{\partial \ln y_{2}}\right)$$

$$D_{11} \text{ and } D_{21}^{0} \longrightarrow \text{Sc数ickSdllB}$$

$$RT \ln \frac{f_{2}}{Py_{2}} = \int_{V}^{x} \left(\frac{\partial P}{\partial n_{2}} - \frac{RT}{V}\right) dV - RT \ln Z \longrightarrow \text{K態方程式}$$

$D_1^*, D_2^*$	:トレーサ拡散係数	y <sub>1</sub> ,y <sub>2</sub> :モル分率
$D_{21}$	:相互拡散係数	f2 : フガシティ
<i>D</i> <sub>11</sub>	:自己拡散係数	Z : 圧縮因子

Reid et al.: "The Properties of Gases and Liquids",4th edn., McGraw-Hill,New York.(1987)









## 混合則および結合則

◆ The mixing and combining rules

$$a_{m} = \sum_{i} \sum_{j} y_{i} y_{j} a_{ij} \qquad a_{ij} = (1 - k_{ij}) \sqrt{a_{i} a_{j}}$$
  

$$b_{m} = \sum_{i} \sum_{j} y_{i} y_{j} b_{ij} \qquad b_{ij} = (1 - l_{ij}) (b_{i} + b_{j}) / 2$$
  

$$c_{m} = \sum_{i} \sum_{j} y_{i} y_{j} c_{ij} \qquad c_{ij} = (1 - l_{ij}) (c_{i} + c_{j}) / 2$$

 $k_{ij}, l_{ij}$ : interaction parameters between unlike molecules

溶解度データに最適化

# 状態方程式

SRK equation of state<sup>\*1</sup>

$$P = \frac{RT}{v-b} - \frac{a}{v(v-b)}$$

PR equation of state \*2

$$P = \frac{RT}{v-b} - \frac{a}{v(v-b) + b(v-b)}$$

Yu equation of state \*3  $P = \frac{RT}{v-b} - \frac{a}{v(v+c) - b(3v+c)}$ 

IML equation of state \*4

$$\frac{1}{b} \qquad P = \frac{RT}{v-b} - \frac{a}{v^2 - c(v-b)}$$

\*1 Soave, *Chem.Eng.Sci.*, 27, 1197 (1972).
\*2 Peng and Robinson, *Ind.Eng.Chem.Fundam.*, 15, 59 (1976).
\*3 Yu and Lu, *Fluid Phase Equilibria*, 34, 1 (1987). Yu et al., *Fluid Phase Equilibria*, 37, 207 (1987).
\*4 Iwai et al., *Fluid Phase Equilibria*, 42, 21 (1988).





 ◆ 分子動力学法(MD) 古典力学に従って粒子を移動
 ◆モンテカルロ法(MC) 確率過程に従って配置を決定
 適用分野
 構造解析 結晶やガラスの構造・相転移 水や液体のクラスターの解析
 物性推算 圧力,熱容量,拡散係数, 粘性係数,化学ポテンシャル
 スペクトル解析 時間相関関数

分子シミュレーション

34

# シミュレーション条件

温度 : 308.2 K 圧力 : 7~20 MPa

#### 〇粒子数依存性の検討

〇濃度依存性の検討

〇純二酸化炭素系の結果との比較

#### 〇臨界点近傍での拡散係数の特異性の検討

粒子数 : 256 (二酸化炭素255+ナフタレン1) 時間刻み:5fs ステップ数 : 200万回

# ポテンシャル関数

• Lennard-Jones Potential Function  $\phi(r_{ij}) = 4\varepsilon_{ij} \left\{ \left(\frac{\sigma_{ij}}{r_{ij}}\right)^{12} - \left(\frac{\sigma_{ij}}{r_{ij}}\right)^{6} \right\}$ 

 $\phi$ : potential energy between components *i* and *j*  $r_{ii}$ : distance between

components *i* and *j* 

 $\varepsilon_{ij}$ : energy parameter

 $\sigma_{ij}$ : size parameter

# ポテンシャルパラメータ

Component	<i>T</i> <sub>C</sub> [K]	P <sub>C</sub> [MPa]	$\sigma$ [nm]	ε/ k [K]
carbon dioxide	304.2	7.37	0.391	225.3
naphthalene	748.4	4.05	0.645	554.4

Determined by corresponding state principle proposed by Nicolas et al., *Mol. Phys.*, **37**, 1429 (1979).

結合	今則	
$arepsilon_{ij} = \left(1 - h\right)$ $\sigma_{ij} = \left(1 - h\right)$	$\left( \frac{\varepsilon_{ij}}{\varepsilon_{ij}} \right) \sqrt{\varepsilon_{ii} \times \varepsilon_{jj}}$ $\left( \frac{\sigma_{ii} + \sigma_{jj}}{2} \right)$	
_	_	
Solute	<i>k</i> <sub>12</sub>	<i>I</i> <sub>12</sub>
Naphthalene	- 0.01	0.05

Iwai et al., Fluid Phase Equilibria, 104, 403 (1995).

37

# 拡散係数の決定法

 Mean Square Displacement (Einstein relation)

$$D = \lim_{t \to \infty} \frac{1}{6t} \left\langle \left[ \mathbf{r}(t) - \mathbf{r}(0) \right]^2 \right\rangle$$

Velocity auto-correlation function

$$D = \frac{1}{3} \int_0^\infty \left\langle \mathbf{v}(t) \cdot \mathbf{v}(0) \right\rangle$$





拡散係数の圧力依存性



## 拡散係数の溶媒密度依存性



拡散係数の換算密度依存性



# 異なる溶質(芳香族化合物)への適用性

- ☆ニ酸化炭素(1)+ナフタレン(2)
- ◇二酸化炭素(1)+ジメチルナフタレン異性体(2)
- Potential Function

$$\phi(r_{ij}) = 4\varepsilon_{ij} \left\{ \left( \frac{\sigma_{ij}}{r_{ij}} \right)^{12} - \left( \frac{\sigma_{ij}}{r_{ij}} \right)^{6} \right\} + \frac{q_i q_j}{4\pi\varepsilon_0 r_{ij}}$$

Combining rules

$$\varepsilon_{ij} = (1 - k_{ij}) \sqrt{\varepsilon_{ii} \times \varepsilon_{jj}}$$
$$\sigma_{ij} = (1 - l_{ij}) \frac{(\sigma_{ii} + \sigma_{jj})}{2}$$



44

J.-H. Yoo et al., Korean J. Chem. Eng., 29(7), 935-940 (2012) 2.7-Dimetry Inspirate land



Molecule		$\sigma$ [Å]	ε[K]	<i>q</i> [e]
Carbon dioxide	C-C	3.033	28.129	+0.6512
	0-0	2.757	80.507	-0.3256
Naphthalene	C_R1	3.695	67.229	0.0000
	C_R	3.700	41.419	0.0000
Dimethylnaphthalene	C_R1	3.695	69.723	0.0000
	C_R	3.700	41.419	0.0000
	C_13	3.750	13.530	0.0000

J.-H. Yoo et al., Korean J. Chem. Eng., 29(7), 935-940 (2012)

45

拡散係数の計算結果





まとめ

- 超臨界二酸化炭素中での拡散係数の測定は、Taylor法によるものが最も (1)数多く報告されており、精度も高いが、測定条件や求める精度により他の 方法も検討されるとよい、固体溶出法は、測定に長時間を要し、溶質が固 体に限定されるが、ある程度溶解度が高い条件(物質)であれば、簡便に 測定可能である.また、Taylor方が無限希釈状態に限定されるのに対し、 有限濃度での拡散係数が得られる.
- (2) 無限希釈条件下での拡散係数の計算には、Schmidt数による相関式ある いはStokes-Einsteinモデルに基づく相関式が有効である.また、Darken式 のような濃度依存性を表現した式において、熱力学的因子の計算に3次状 態方程式を用いることで、拡散係数の濃度依存性および臨界点近傍にお ける特異性に対して良好な相関結果が得られることが確認されている.特 に、状態方程式のPVT関係の相関精度は、溶解度に比べ、拡散係数の計 算精度に大きく影響する.
- (3) 分子シミュレーションもまた超臨界二酸化炭素中での拡散係数の見積もり に有効な手段であるが、得られる拡散係数は自己拡散係数あるいはト レーサ拡散係数であり、相互拡散係数を得るには非平衡分子動力学法を 用いるか、相関式と同様に熱力学的因子を求める必要がある.