## EQUAÇÕES DE ESTADO CÚBICAS

Van der Waals (1873)

$$P = \frac{RT}{V - b} - \frac{a}{V^2}$$

Se a e b = 0 – equação do gás ideal; a e b são constantes positivas

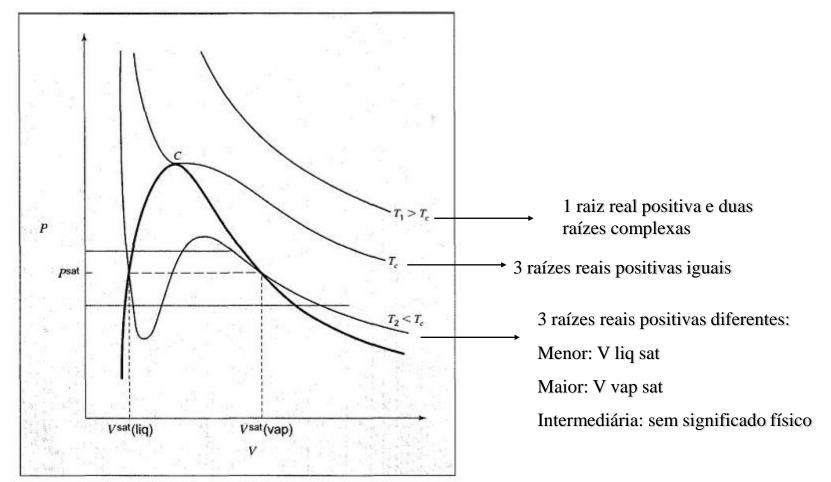


Figure 3.12 Isotherms as given by a cubic equation of state

### Teorema dos estados correspondentes

■Temperatura e pressão reduzidas:

$$T_r \equiv \frac{\mathrm{T}}{T_c}$$
 and  $P_r \equiv \frac{P}{P_c}$ 

"Todos os fluidos, quando comparados na mesma temperatura e pressão reduzidas, têm aproximadamente o mesmo fator de compressibilidade."

Adição de um terceiro parâmetro: fator acêntrico(ω) (Pitzer)

$$\omega \cong -1 - \log(P_r^{Sat})_{Tr=0,7}$$

"Todos os fluidos que possuem o mesmo ω, quando comparados na mesma temperatura e pressão reduzidas, têm aproximadamente o mesmo fator de compressibilidade."

## EQUAÇÕES DE ESTADO

#### Equações de estado cúbicas no volume

A maior parte das equações de estado cúbicas possuem dois parâmetros, e podem ser escritas de uma forma generalizada como:

$$P = \frac{RT}{V - b} - \frac{a(T)}{(V + \varepsilon b)(V + \sigma b)}$$

Os parâmetros de energia e covolume, a e b, podem ser calculados forçando as condições do ponto crítico:

$$\left(\frac{\partial P}{\partial V}\right)_{T_c} = \left(\frac{\partial^2 P}{\partial V^2}\right)_{T_c} = 0$$

$$b = \Omega \frac{RT_c}{P_c}$$

$$a(T) = \Psi \frac{\alpha(T_r)R^2T_c^2}{P_c}$$

$$b = \Omega \frac{RT_c}{P_c}$$

$$a(T) = \Psi \frac{\alpha(T_r)R^2T_c^2}{P_c}$$

#### PROCEDIMENTO ITERATIVO

Raízes com características do Vapor da equação de estado cúbica genérica

$$V = \frac{RT}{P} + b - \frac{a(T)}{P} \frac{V - b}{(V + \varepsilon b)(V + \sigma b)}$$

Primeiro chute: Z=1  $Z = 1 + \beta - q\beta \frac{Z - \beta}{(Z + \epsilon \beta)(Z + \sigma \beta)}$ 

$$q = \frac{\Psi \alpha(T_r)}{\Omega T_r}$$
 
$$\beta = \Omega \frac{P_r}{T_r}$$

$$eta = \Omega rac{P_r}{T_r}$$

Raízes com características do Liquido da equação de estado cúbica genérica

$$V = b + (V + \varepsilon b)(V + \sigma b) \left[ \frac{RT + bP - VP}{a(T)} \right]$$

Primeiro chute: Z=
$$\beta$$
  $Z=\beta+(Z+\epsilon\beta)(Z+\sigma\beta)\left(\frac{1+\beta-Z}{q\beta}\right)$ 

**Table 3.1: Parameter Assignments for Equations of State** 

For use with Eqs. (3.49) through (3.56)

| Eq. of State   | $\alpha(T_r)$                                 | $\sigma$       | $\epsilon$   | Ω       | Ψ       | $Z_c$   |
|--|---|----------------|--------------|---------|---------|---------|
| vdW (1873)   | 1   | 0              | 0            | 1/8     | 27/64   | 3/8     |
| RK (1949)  | $T_r^{-1/2}$                                  | 1              | 0            | 0.08664 | 0.42748 | 1/3     |
| SRK (1972)   | $\alpha_{\mathrm{SRK}}(T_r;\omega)^{\dagger}$ | 1              | 0            | 0.08664 | 0.42748 | 1/3     |
| PR (1976)  | $\alpha_{\mathrm{PR}}(T_r;\omega)^{\ddagger}$ | $1 + \sqrt{2}$ | $1-\sqrt{2}$ | 0.07780 | 0.45724 | 0.30740 |
| $^{\dagger}\alpha_{\text{SRK}}(T_r;\;\omega) = \left[1 + (0.480 + 1.574\omega - 0.176\omega^2)\left(1 - T_r^{1/2}\right)\right]^2$     |   |                |              |         |         |         |
| $^{\ddagger}\alpha_{\text{PR}}(T_r;\omega) = \left[1 + (0.37464 + 1.54226\omega - 0.26992\omega^2)\left(1 - T_r^{1/2}\right)\right]^2$ |   |                |              |         |         |         |

**Redlich-Kwong:** adequada para o cálculo de propriedades em fase gasosa, quando a relação entre a pressão e a pressão critica (pressão reduzida) é inferior a cerca de metade da relação da temperatura para a temperatura critica (temperatura reduzida):

$$\frac{p}{p_c} < \frac{T}{2T_c}$$
.

**Soave-Redlich-Kwong:** A função  $\alpha$  foi concebida para ajustar os dados de pressão de vapor de <u>hidrocarbonetos</u> e esta equação trata muito bem esses materiais.

**Peng-Robinson:** Para a maior parte a equação de Peng-Robinson apresenta desempenho semelhante à equação de Soave, embora seja geralmente superior na predição da densidade de líquidos de diversos materiais, especialmente os <u>apolares</u>.

SRK e PR são, atualmente, as duas equações de estado mais largamente difundidas e usadas na indústria, devido ao fato de aliarem uma estrutura matemática relativamente simples a uma boa capacidade preditiva para misturas constituídas por substâncias de caráter apolar ou fracamente polar.

## EQUAÇÕES DE ESTADO CÚBICAS

$$P = \frac{RT}{V - b} - \frac{a(T)}{(V + \varepsilon b)(V + \sigma b)}$$

$$a(T) = \Psi \frac{\alpha(T_r)R^2T_c^2}{P_c}$$
 (3.45) 
$$b = \Omega \frac{RT_c}{P_c}$$

$$b = \Omega \frac{RT_c}{P_c}$$

Para fase vapor: 
$$Z=1+\beta_i-q_i\beta_i\frac{Z_i-\beta_i}{(Z_i+\epsilon\beta_i)(Z_i+\epsilon\beta_i)}$$
 (3.52)

Para fase líqui da: 
$$Z = \beta_i + (Z_i + \epsilon \beta_i)(Z_i + \sigma \beta_i) \left(\frac{1 + \beta_i - Z_i}{q_i \beta_i}\right)$$
 (3.56)

$$\beta_{i} = \Omega \frac{Pr_{i}}{Tr_{i}} \tag{3.53}$$

#### Correlações Generalizadas para gases

Correlações de Pitzer para o fator de compressibilidade

Valor associado ao teorema dos estados correspondentes como se ele fosse o verdadeiro. Sem necessidade de correção.

$$Z=Z^0+\omega Z^1$$

Lee-Kesler- Tabelas que fornecem valores de  $Z^0$  e  $Z^1$  funções de  $T_r$  e  $P_r$ .

Os cálculos para  $Z^0$  e  $Z^1$  são dados nas tabelas do apêndice E.

Resultados confiáveis para gases não-polares ou fracamente polares (2 ou 3%)

# Correlações de Pitzer para o segundo coeficiente do virial

$$Z = 1 + \frac{BP}{RT} = 1 + \left(\frac{BP_c}{RT_c}\right)\frac{P_r}{T_r}$$

$$\hat{B} = \frac{BP_c}{RT_c} = B^0 + \omega B^1$$

$$Z = 1 + B^0 \frac{P_r}{T_r} + \omega B^1 \frac{P_r}{T_r}$$

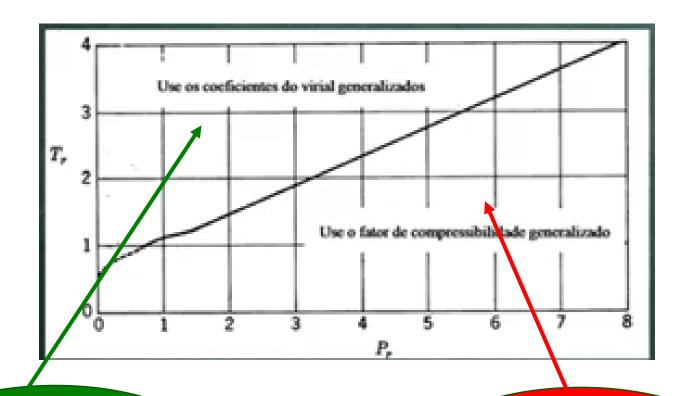
$$Z^0 = 1 + B^0 \frac{P_r}{T_r}$$

$$Z^1 = B^1 \frac{P_r}{T_r}$$

$$B^0 = 0.083 - \frac{0.422}{T_r^{1.6}}$$

$$B^1 = 0.139 - \frac{0.172}{T_r^{4.2}}$$

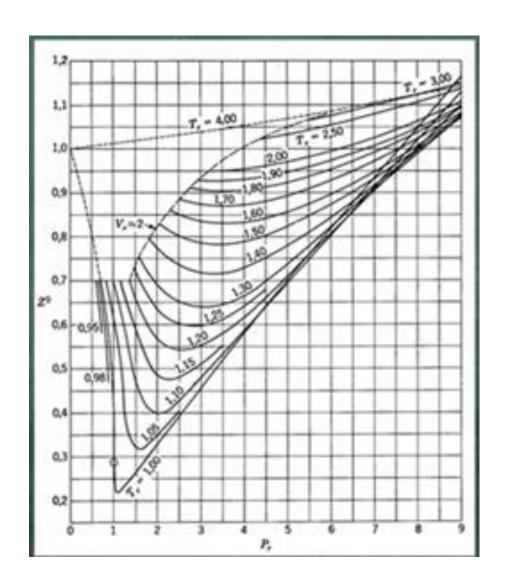
Uma espécie de guia pra relação a ser utilizada.

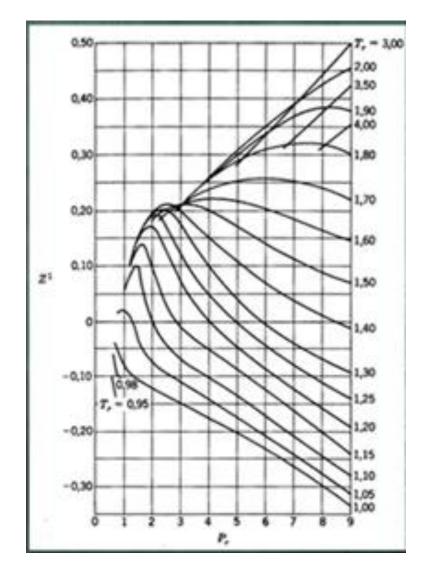


Melhor o cálculo do coeficiente do virial generalizado.

Melhor o cálculo do coeficiente do virial generalizado.

Se não existissem os dados das tabelas do apêndice E.





# Correlações de Pitzer para o terceiro coeficiente do virial

Raramente estão disponíveis dados para o terceiro coeficiente do virial.

$$Z = 1 + \hat{B}\frac{P_r}{T_r} + \hat{C}(\frac{P_r}{T_r Z})^2$$

$$\hat{C} = \frac{CP_c^2}{R^2T_c^2} \qquad \qquad \hat{C} = C^0 + \omega C^1$$

$$C^0 = 0,01407 + \frac{0,02432}{T_r} - \frac{0,0313}{T_r^{10,5}}$$

$$C^1 = -0.02676 + \frac{0.05539}{T_r^{2,7}} - \frac{0.00242}{T_r^{10,5}}$$

### Correlações Generalizadas para Líquidos

- Correlação de Lee/Kesler: dados para líquidos sub-resfriados (Tabelas E1 a
   E4) (Correlação para fluidos não ou levemente polares)
- A equação generalizada para estimativa de volumes molares de líquidos saturados mais simples foi proposta por Rackett (precisão de 1 a 2%):

$$V^{\text{sat}} = V_c Z_c^{(1-T_r)^{2/7}}$$

Para Lydersen, Greenkorn e Hougen: densidade reduzida definida por:

$$\rho_r \equiv \frac{\rho}{\rho_c} = \frac{V_c}{V}$$

que deve ser usada juntamente com a Figura 3.16 se  $V_c$  é conhecido.

• 1° passo:

$$V_2 = V_1 \frac{\rho_{r_1}}{\rho_{r_2}}$$

• Onde:  $V_2$  = volume requerido  $V_1$  = volume conhecido  $\rho_{r1}$ ,  $\rho_{r2}$  = densidades reduzidas lidas na Figura 3.16

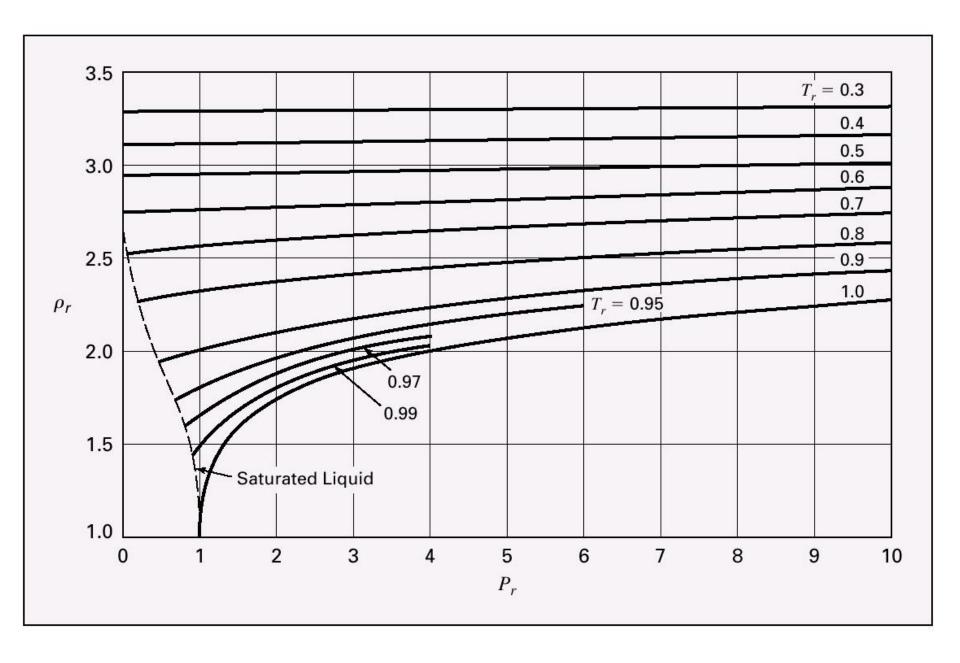


Figura 3.16: Correlação generalizada para a densidade de líquidos

## FIXAÇÃO

Exemplo - 3.9

Exemplo - 3.11: (a), (b), (c)