

On the “generalized” demixing curve<sup>1</sup>, common to the five systems, there is correspondence among the following reduced temperatures and  $z$  fractions:

$T_{\text{demixing}}/T_{\text{m}}$	: 1.0000	0.9990	0.9975	0.9950	0.9900
$z$	: 0.500	0.428	0.377	0.330	0.279
		0.572	0.623	0.670	0.721

$T_{\text{demixing}}/T_{\text{m}}$	: 0.9800	0.9700	0.9600	0.9400	0.9200
$z$	: 0.228	0.192	0.164	0.121	0.090
		0.772	0.808	0.836	0.879
				0.910	

The above values, together with the asymmetry factors  $q_2/q_1=N_{1,\text{m}}/N_{2,\text{m}}$  reported in Table 1, allowed us to calculate the liquid-liquid equilibrium curves shown in Fig. 2.

BERICHTIGUNGEN

Zu S. FRANCO and J. HEBERLE, Transmission of a Lorentzian Spectral Line Through a Layer of Lorentzian Absorbers. II, Z. Naturforsch. **25 a**, 134 [1970].

Die Gl. (10.5) soll lauten:

$$g_{j+1,m+1} = \frac{1}{m} \left[ 2 \binom{j}{j} \gamma + m + j \right] g_{jm} + (m-j-1) g_{j+1,m-2} \gamma (\gamma+1) \frac{d}{d\gamma} g_{jm} \Big].$$

Die Gl. (10.9) soll lauten:

$$\alpha(i,j,m) = \frac{j-i+1}{j} \binom{2j}{i-1} \binom{m+j-1}{m-1} = \frac{m}{j} \binom{2j}{i-1} \binom{m+j-i}{m}.$$

In Gl. (11.7) bedeutet  $E_r{}^1$   $E_r{}^1 = \frac{1}{2} (s^r/\nu!) Q_r{}^1(\gamma, x).$

Auf S. 138, rechte Spalte, lautet die 2. Gleichung:  $2/(1+w_0^2) = 1.$

Die erste Zeile von Gl. (13.5a) lautet:

$$\frac{\partial^2 \lambda}{\partial w^2} = \frac{1}{2\gamma} \sum_{m=1}^{\infty} \frac{(-T)^{m-1}}{m!} \frac{d}{dw} \left[ -\frac{2w}{1+w^2} q_m^1(w) \right].$$

Auf S. 139, rechte Spalte, lautet die erste Gleichung in der 12. Zeile  $p_0 = -1$  statt  $p = -1.$

Gleichung (13.9) lautet richtig:

$$\begin{aligned} & \left\{ \frac{d^5 w}{dT^5} \frac{\partial}{\partial w} + 5 \left[ \frac{dw}{dT} \frac{d^4 w}{dT^4} + 2 \frac{d^2 w}{dT^2} \frac{d^3 w}{dT^3} \right] \frac{\partial^2}{\partial w^2} + 5 \frac{d^4 w}{dT^4} \frac{\partial^2}{\partial w \partial T} + 5 \frac{dw}{dT} \left[ 2 \frac{dw}{dT} \frac{d^3 w}{dT^3} + 3 \left( \frac{d^2 w}{dT^2} \right)^2 \right] \frac{\partial^3}{\partial w^3} \right. \\ & + 10 \frac{d^3 w}{dT^3} \frac{\partial^3}{\partial w \partial T^2} + 5 \left[ 3 \left( \frac{d^2 w}{dT^2} \right)^2 + 4 \frac{dw}{dT} \frac{d^3 w}{dT^3} \right] \frac{\partial^3}{\partial w^2 \partial T} + 10 \left( \frac{dw}{dT} \right)^3 \frac{d^2 w}{dT^2} \frac{\partial^4}{\partial w^4} + 30 \frac{dw}{dT} \frac{d^2 w}{dT^2} \left[ \frac{dw}{dT} \frac{\partial^4}{\partial w^3 \partial T} + \frac{\partial^4}{\partial w^2 \partial T^2} \right] \\ & + 10 \frac{d^2 w}{dT^2} \frac{\partial^4}{\partial w \partial T^3} + \left( \frac{dw}{dT} \right)^5 \frac{\partial^5}{\partial w^5} + 5 \left( \frac{dw}{dT} \right)^2 \left[ \left( \frac{dw}{dT} \right)^2 \frac{\partial^5}{\partial w^4 \partial T} + 2 \frac{dw}{dT} \frac{\partial^5}{\partial w^3 \partial T^2} + 2 \frac{\partial^5}{\partial w^2 \partial T^3} \right] \\ & \left. + 5 \frac{dw}{dT} \frac{\partial^5}{\partial w \partial T^4} + \frac{\partial^5}{\partial T^5} \right\} \lambda(w, T) = 0. \end{aligned}$$

Auf S. 140, rechte Spalte, lautet die erste Gleichung:

$$\varepsilon(\gamma, s, w_x) - \frac{1}{2} \varepsilon(\gamma, s; 0) = 0.$$

Zu H. KLINGENBERG, F. SARDEI, and W. ZIMMERMANN, Quantitative Experimental and Theoretical Investigations on the Interaction of Shock Waves with Magnetic Fields. Z. Naturforsch. **24 a**, 1449 [1969].

Auf S. 1452 lautet Gl. (11) vollständig:

$$\varepsilon_\nu = C Z^2 N_e{}^2 T^{-1/2} \quad \text{with} \quad \nu < \nu_g. \tag{11}$$

Auf S. 1452 a muß Fig. 3 c um 180° gedreht werden.

Nachdruck — auch auszugsweise — nur mit schriftlicher Genehmigung des Verlages gestattet  
Verantwortlich für den Inhalt: A. KLEMM  
Satz und Druck: Konrad Triltsch, Würzburg

