Zur Ermittlung und rechnerischen Überprüfung thermodynamischer Daten aus experimentell gefundenen Werten, 10. Mitt.¹:

Zur Frage der Parameterzahl und Fehlerverteilung bei einigen Rechenansätzen für binäre thermodynamische Systeme*

Von

F. Gölles und O. Wolfbauer

Aus dem Institut für Pharmakognosie der Universität Graz und aus dem Institut für Grundlagen der Verfahrenstechnik der Technischen Hochschule Graz

Mit 5 Abbildungen

(Eingegangen am 8. Mai 1968)

Es wird eine vergleichende Untersuchung über die Anwendungsmöglichkeit zweier dreiparametriger und zweier zweiparametriger Ansätze angestellt. Die Bestimmung der Konstanten erfolgt nach der Methode der kleinsten Quadrate, die entstehenden Fehlerquadratsummen werden als Funktion der Iterationszahl dargestellt und verglichen. Ebenso wird mit den Verbesserungen ξ_i und den mittleren Fehlern der einzelnen Parameter m_{ξ_s} verfahren. Es ergibt sich, daß der Ansatz von Wilson für stark assoziierende Systeme mit nahezu horizontaler Grenztangente die kleinste Fehlerverteilung aufweist. Die beiden dreiparametrigen Ansätze von Redlich-Kister und von Musil-Breitenhuber zeigen sich für das System n-Hexan-Methylamin besser geeignet als für die Systeme Benzol-Methanol und CCl₄-Methanol. Die Problematik der Parameterzahl wird an Hand der Fehlerverteilung bei den Ansätzen von MB und RK aufgezeigt und diskutiert.

* Herrn Professor Dr. Robert Fischer zum 65. Geburtstag in Dankbarkeit und Verehrung gewidmet.

¹ 1. bis 6. Mitt.: F. Gölles, Mh. Chem. 92, 981 (1961); 93, 191, 201 (1962); 94, 1108 (1963); 95, 1656 (1964); 96, 1366 (1965); 7. bis 9. Mitt.: F. Gölles und A. Höpfner, Mh. Chem. 97, 368, 911 (1966); 99, 230 (1968). Das Programm wurde in der Programmiersprache FORTRAN erstellt und mit der UNIVAC-490-Computer-Anlage des Grazer Rechenzentrums gerechnet*.

Four thermodynamical statements are tested with regard to their applicability to binary systems, two statements having three and two only two parameters. The least square method of *Gauss* shows that the *Wilson* statement has the smallest dispersion of errors for systems with nearby horizontal boundary tangent. [vv], ξ_i and m_{ξ_i} are shown as functions of the number of iterations. The problem of the parameters' number is shown and discussed by means of the dispersion of errors for the *Musil*— *Breitenhuber* (*MB*) and *Redlich*—*Kister* (*RK*)-statements.

The programme is written in FORTRAN and has been used the UNIVAC-490-Computer of the Graz Computer Centre.

Das Schrifttum über die Vor- und Nachteile bestimmter Rechenansätze zur Ermittlung thermodynamischer Daten binärer Systeme aus Dampfdruckmessungen ist in letzter Zeit so angeschwollen, daß es angebracht erscheint, die wichtigsten bisher bekannten Ansätze im Hinblick auf ihre Anwendungsmöglichkeit zu vergleichen. In der letzten Mitteilung¹ wurde ein transformierter dreiparametriger Ansatz nach *Musil* und *Breitenhuber*² (*MB*) beschrieben und mit einigen Abänderungen, die die Auffindung der Konstanten aus den Grenztangenten betrafen, für die Datenverarbeitung programmiert. Das Programm wurde nunmehr zur Errechnung von 10 Isothermen erweitert und auf den Ansatz nach *Redlich—Kister*³ (*RK*) ausgedehnt. In jüngster Zeit hat *Wilson*⁴ einen zweiparametrigen Ansatz mit logarithmischen Gliedern zur Darstellung von Aktivitätskoeffizienten binärer Systeme publiziert. Als älterer Ansatz mit nur zwei Parametern sei noch der Ansatz von *Van Laar*⁵ erwähnt und mit den genannten drei Ansätzen verglichen.

Durch die Erweiterung und gleichzeitige Neuprogrammierung der Ansätze von *Redlich—Kister, Van Laar* und *Wilson* konnte ein zusammenfassender Überblick über Fehlerverteilung, Fehlerquadratsummen und Konstanten gewonnen werden.

Zur Untersuchung wurden die Systeme *n*-Hexan-Methylamin⁶, Benzol-Methanol⁷ und CCl₄-Methanol⁷ herangezogen. Vom ersten System lagen 10 Isothermen und von den beiden letzten Systemen je drei Isothermen vor. Die Messungen von *Wolff* und *Höpfner* im System

^{*} Interessenten steht das Programm auf Anfrage zur Verfügung.

² A. Musil und L. Breitenhuber, Allgem. Wärmetechnik 5, 103 (1954).

³ O. Redlich und A. T. Kister, Ind. Engng. Chem. 40, 345 (1948).

⁴ G. M. Wilson, J. Amer. Chem. Soc. 86, 127 (1964).

⁵ J. J. Van Laar, Z. Physik. Chem. 72, 729 (1910).

⁶ H. Wolff und A. Höpfner, Z. Elektrochem. 66, 2, 149 (1962).

⁷ G. Scatchard und C. Raymond, J. Amer. Chem. Soc. 60, 1280 (1938).

n-Hexan—Methylamin zeichnen sich durch große Genauigkeit und saubere Durchführung aus.

In der 7. Mitteilung¹ wurde erwähnt, daß Ansätze mit logarithmischen Gliedern, wie sie z. B. in früherer Zeit von $Musil^8$ zur Berechnung stark assoziierender Systeme vorgeschlagen worden sind, vom mathematischen Standpunkt aus abgelehnt werden müssen, da bei einem Ansatz der Form

$$\ln f_{1} = a_{1}x_{2} + \sum_{1}^{\infty} a_{\nu} x_{2}^{\nu}$$

$$\ln f_{2} = -(a_{1} + \ln x_{2}) + \sum_{1}^{\infty} b_{\nu} x_{1}^{\nu}$$
(1)

wegen

$$\lim_{x_1 \to 1} \frac{\mathrm{d} \ln f_1}{\mathrm{d} x_1} = -a_1 \neq 0 \tag{2}$$

das *Raoult*sche Gesetz nicht erfüllt ist. Daher wird von diesem und einem weiteren von *Musil* (l. c.) vorgeschlagenen Ansatz das Grenzgebiet nicht richtig wiedergegeben.

Der Ansatz von Wilson (l. c.) vermeidet die geschilderten mathematischen Unzukömmlichkeiten, denn wenn die Aktivitätskoeffizienten mit folgenden Gleichungen wiedergegeben werden

$$\ln f_1 = -\ln \left(x_1 + \Lambda_{12} \, x_2 \right) + x_2 \left(\frac{\Lambda_{12}}{x_1 + \Lambda_{12} \, x_2} - \frac{\Lambda_{21}}{x_2 + \Lambda_{21} \, x_1} \right) \tag{3}$$

$$\ln f_2 = -\ln (x_2 + \Lambda_{21} x_1) + x_1 \left(\frac{\Lambda_{21}}{x_2 + \Lambda_{21} x_1} - \frac{\Lambda_{12}}{x_1 + \Lambda_{12} x_2} \right),$$

ist
$$\lim_{x_1 \to 1} \frac{\mathrm{d} \ln f_1}{\mathrm{d} x_1} = \lim_{x_3 \to 1} \frac{\mathrm{d} \ln f_2}{\mathrm{d} x_2} = 0,$$
 (4)

wie sich durch Ableiten nach x_1 bzw. x_2 und nachheriges Einsetzen des Grenzwertes ergibt.

Der Ansatz von Van Laar⁵ wird meistens in einer Form zitiert, die für die Stellen $x_2 = 0$ und $x_1 = 0$ eine Unstetigkeit vortäuscht. Durch einfache Umrechnung erscheint dieser Ansatz in der mathematisch einwandfreien Form

$$\ln f_1 = \frac{A \cdot B^2 \cdot x_2^2}{(A \cdot x_1 + B \cdot x_2)^2} \text{ und } \ln f_2 = \frac{A^2 \cdot B \cdot x_1^2}{(A \cdot x_1 + B \cdot x_2)^2}$$
(5)

Auch für diesen Ansatz gilt die Beziehung (4), wie man sich durch Differenzieren überzeugt.

1816

⁸ A. Musil und L. Breitenhuber, Z. Elektrochem. 57, 6, 423 (1953).

Allen vier Ansätzen gemeinsam ist die Forderung, die Summe der Quadrate der Abweichungen in den Totaldruckkurven zum Minimum werden zu lassen. Es sollen an den Parametern Verbesserungen ξ_i so angebracht werden, daß diese Forderung erfüllt wird. Dies führt zu linearen Gleichungen für die ξ_i , deren Koeffizienten die Ableitungen der Totaldruckkurven nach den Parametern darstellen. Für die vier untersuchten Systeme lauten diese Ableitungen

1. Musil—Breitenhuber (MB)

$$\frac{\partial P}{\partial Y_1} = \alpha_1 = p_2 \cdot a_1 + p_1 \cdot b_1$$

$$\frac{\partial P}{\partial Y_2} = \alpha_2 = p_2 \cdot a_2 + p_1 \cdot b_2$$

$$\frac{\partial P}{\partial Y_3} = \alpha_3 = p_2 \cdot a_3 + p_1 \cdot b_3$$
(6)

 p_1 und p_2 sind die Partialdrucke, a_i und b_i die in der 9. Mitteilung ausführlich angeschriebenen Interpolationsfunktionen.

- 2. Redlich—Kister (RK) $\frac{\partial P}{\partial A} = \alpha_1 = p_2 \cdot x_1^2 + p_1 \cdot x_2^2$ $\frac{\partial P}{\partial B} = \alpha_2 = p_2 \cdot x_1^2 (4x_2 - 1) + p_1 \cdot x_2^2 (1 - 4x_1)$ (7) $\frac{\partial P}{\partial C} = \alpha_3 = p_2 \cdot x_1^2 (1 - 8x_2 + 12x_2^2) + p_1 \cdot x_2^2 (1 - 8x_1 + 12x_1^2)$
- 3. Wilson (W)

$$\frac{\partial P}{\partial \Lambda_{12}} = \alpha_1 = -(p_2 x_1^2 + \Lambda_{12} \cdot p_1 x_2^2)/(x_1 + \Lambda_{12} \cdot x_2)^2$$

$$\frac{\partial P}{\partial \Lambda_{21}} = \alpha_2 = -(p_1 \cdot x_2^2 + \Lambda_{21} \cdot p_2 x_1^2)/(x_2 + \Lambda_{21} x_1)^2$$
(8)

4. Van Laar (VL)

$$\frac{\partial P}{\partial A} = \alpha_1 = \frac{B^2 x_2}{(A x_1 + B x_2)^3} \cdot [2 A x_1^2 p_2 + p_1 x_2 (B x_2 - A x_1)]$$

$$\frac{\partial P}{\partial B} = \alpha_2 = \frac{A^2 x_1}{(A x_1 + B x_2)^3} \cdot [2 B x_2^2 p_1 + p_2 x_1 (A x_1 - B x_2)]$$
(9)

Tabelle 1. Konstanten der untersuchten Systeme in Abhängigkeit von der Versuchstemperatur

(a) n-Hexan—Methylamin, (b) Benzol—Methanol, (c) CCl₄—Methanol.
 Bei (a) 10 Isothermen, bei (b) und (c) je drei Isothermen

t° (C)	Ansatz:	MB	RK	Wilson	van Laar
	Bezeichnung:	Y 1	A	Λ 12	A
55	(a)	3.1877	2,4334	0.0414	2,3906
50	()	2.9407	2.3377	0.0763	2,3018
45		2,8202	2,2672	0.0933	2.2710
40		2,7893	2,2108	0.1020	2,2636
- 30		2,5477	2,0833	0.1277	2,2027
20		2,3797	1,9490	0.1526	2,1208
<u> </u>		2.2348	1.8217	0.1722	2,0408
0		2.0939	1,6913	0.1913	1,9484
$+10^{\circ}$		1.9567	1,5622	0.2088	1.8476
+20		1,8227	1,4337	0,2244	1,7427
		Y 2	В	$\Lambda~21$	В
55		2.8242	0.1817	0.1374	2.5112
50		2,6772	0.1317	0,1557	2.4074
45		2 5526	0 1338	0 1786	2.2974
40		2,4407	0.1516	0.2032	2,1943
30		2.2153	0.1662	0.2547	2,0046
- 20		2.0117	0.1840	0.3123	1.8259
10		1.8257	0.2045	0.3749	1.6627
0		1.6506	0.2217	0.4438	1,5068
± 10		1.4888	0.2339	0.5170	1.3619
+20		1,3351	0,2438	0,5969	1,2231
		Y 3	С		
55		2,2901	0,5725		
50		1,8850	0,4712		
45		1,6767	0,4192		
40		1,5259	0,3815		
30		1,1927	0,2982		
-20		0,9868	0,2467		
10		0,8342	0,2085		
0		0,7234	0,1809		
+ 10		0,6417	0,1604		
+ 20		0,5808	0,1451		
	(b)	Y 1	A	Λ 12	А
+ 20		2,1212	2,0584	0,3093	1,1771
+35		2,0207	1,9484	0,3498	1,6850
+55		2,0208	1,9018	0,3471	1,6836

1818

t° (C)	Ansatz:	MB	RK	Wilson	van Laar
		Y 2	В	Λ 21	В
+ 20		2.6957	-0.2872	0.0871	2.5167
+35		2.5448	0.2620	0.1126	2,3681
+55		2,4353	- 0,2073	0,1401	2,2425
		Y 3	С		
+ 20		1,4002	0,3500		
+35		1,3375	0,3344		
+ 55		1,3025	0,3263		
	(c)	Y 1	А	Λ 12	А
+ 20		2.0567	2,1232	0.3077	1.7796
+35		2,0117	2,0696	0,3189	1.7522
+ 55		2,0721	2,0879	0,2896	1,8083
		Y 2	В	$\Lambda 21$	В
+ 20		2,8023	-0,3728	0,0593	2,6760
+35		2,6911	-0,3397	0,0778	2,5702
+55		2,6425		0,0924	2,5116
		Y 3	С		
+ 20		1,2252	0,3063		
+ 35		1,1274	0,2818		
+ 55		1,0777	0,2694		

Tabelle 1 (Fortsetzung)

Von diesen Ableitungsformeln zeichnen sich (6) und (7) durch Einfachheit und Symmetrie besonders aus. Am kompliziertesten wird wohl die Ableitung des Van Laar-Ansatzes (9). Bei diesem und auch beim Wilson-Ansatz (8) erscheinen in den Ableitungen auch die Parameter selbst, was für die weitere Ableitung nach der Temperatur von Bedeutung ist.

Die Realgaskorrektur erfolgte in bekannter Weise nach den Formeln von *Scatchard* und *Raymond*⁹. Die Virialkoeffizienten B_{ii} und B_{ij} werden aus den kritischen Daten mit Hilfe der *Berthelot*schen Gleichung gewonnen.

Tab. 1 bringt die Konstanten der untersuchten Systeme in Abhängigkeit von der Versuchstemperatur. Aus diesen Konstanten lassen sich die Aktivitätskoeffizienten nach den zugehörigen Gleichungen errechnen. Für die Ansätze von Wilson und Van Laar sind dies die Formeln (3) und (5), für die Ansätze MB und RK finden sich diese Formeln in der 9. Mitteilung¹, bzw. bei Wolff und Höpfner (l. c.).

⁹ G. Scatchard und C. L. Raymond, J. Amer. Chem. Soc. **60**, 1278 (1938); G. Scatchard und L. B. Ticknor, J. Amer. Chem. Soc. **74**, 3724 (1952).

Abb. 1 zeigt die Größe der Fehlerquadratsumme [vv] in Abhängigkeit von der Zahl der Iterationen für die 0° (C)-Isotherme des Systems n-Hexan—Methylamin. Die Werte von [vv] sind logarithmisch aufgetragen und zeigen einen für die einzelnen Ansätze völlig verschiedenen Verlauf. Der Ansatz *RK* zeigt bei der ersten Iteration eine Fehlerquadratsumme von 871915 mm² Hg, der von *MB* eine solche von nur 2249 mm² Hg. Die dritte Iteration liefert für beide Ansätze identische Werte, die für die



Abb. 1. Fehlerquadratsummen in Abhängigkeit von der Iterationszahl beim System n-Hexan—Methylamin für vier Rechenansätze. MB = Musil— Breitenhuber, RK = Redlich—Kister, W = Wilson, VL = Van Laar

vierte und die weiteren Iterationen konstant bleiben. Der Ansatz MB zeigt bei der zweiten Iteration ein kleines relatives Minimum, was bedeutet, daß an sich bei diesem System mit zwei Iterationen nach dem Ansatz MB das Auslangen gefunden werden könnte, wie es die Autoren bereits behauptet hatten. Nur war damals das zur Verfügung stehende experimentelle Material so gering an Umfang, daß von einem repräsentativen Querschnitt an Versuchsmaterial wohl nicht gesprochen werden kann.

Das Hinzutreten der Realgaskorrektur bewirkt kleine Störungen im Verlauf der an sich regelmäßig kleiner werdenden Fehlerquadratsummen, die schließlich bei der 5. und 6. Iteration, teilweise schon ab der vierten, konstante Werte annehmen.

Die zweiparametrigen Ansätze von Wilson und Van Laar zeigen ein gänzlich anderes Verlaufsbild. Der strichliert gezeichnete Verlauf der Fehlerquadratsummen nach dem Wilson-Ansatz erreicht bei der 5. Iteration sein Minimum, um dann für die 6. Iteration konstant zu bleiben. Der Van Laar-Ansatz zeigt von allen vier untersuchten Ansätzen die relativ größte Fehlerquadratsumme. Dies bedeutet, daß dieser Ansatz nicht ausreicht, um die Totaldruckmessungen unserer untersuchten Systeme richtig wiederzugeben.

Auf Grund der relativen Größe der Fehlerquadratsummen erweist sich der Wilson-Ansatz (zwei Parameter in Verbindung mit einem logarith-



Abb. 2. Wie Abb. 1 für das System Benzol—Methanol (2a) und für das System CCl₄---Methanol (2b)

mischen Glied) als der geeignetste, was auch Abb. 2 für die Systeme Benzol---Methanol und CCl_4 ---Methanol (Versuchstemperatur 35° C) eindeutig zum Ausdruck bringt.

In den Abb. (2a) und (2b) fällt wiederum auf, wie es sich schon beim RK-Ansatz (Abb. 1) gezeigt hat, daß zwischen der ersten und zweiten Iteration die Größe [vv] steil abfällt. Diese deutet darauf hin, daß mit den roh bestimmten Konstanten für die erste Iteration nur ganz grobe Näherungswerte erhalten werden. Für die Ansätze RK und Wilson liefert also das in der 9. Mitteilung¹ angegebene Verfahren nicht die richtigen Konstanten. Diese stellen sich vielmehr erst im Verlauf der Ausgleichsrechnung ein. Man vergleiche in Tab. 1 die Werte von Y 1, Y 2 und Y 3 mit den Werten von A, B und C des RK-Ansatzes. Die Werte des Wilson-Ansatzes liegen durchwegs um eine bis zwei Zehnerpotenzen niedriger als die des Ansatzes von MB.

Tab. 2 enthält für die Isotherme — 55° C des Systems n-Hexan-Methylamin die Verbesserungen ξ_i und deren mittlere Fehler m_{ξ_i} nach allen vier untersuchten Rechenansätzen in Abhängigkeit von der Itera-

Tabelle 2. Korrekturen ξ_i und mittlere Fehler m_{ξ_i} für die Isotherme — 55°C des Systems n-Hexan—Methylamin nach allen vier untersuchten Rechenansätzen in Abhängigkeit von der Zahl der durchgeführten Iterationen

Iteration	ξı	m_{ξ_1}	Ę2	m_{ξ_2}	ξ ₃	m_{ξ_3}
Ansatz M	B					
1	0,8033	0,0855	0,7360	1,4920	-1,2635	1,5531
2 –	- 0,1583	0,0385	0,5128	0,0101	-1,4549	0,0791
3 —	- 0,0047	0,0366	0,2373	0,0144	0,1209	0,0870
4	0,0108	0,0373	0,0324	0,0171	0,0477	0,0930
5	0,0004	0,0373	0,0005	0,0175	0,0016	0,0946
6	$0,26 \cdot 10^{-5}$	0,0373	$0,24 \cdot 10^{-5}$	0,0175	$0,12 \cdot 10^{-4}$	0,0946
Ansatz RE	C					
1	0.5941	0.1537	0.2383	0.2384		0.3423
$\overline{2}$	0.5870	0.0265	1.3910	0.0488	- 0,0994	0.0837
3	0,2148	0,0079	0,3625	0,0154	0,1229	0,0222
4	0,0147	0.0087	0,0243	0,0168	0.0075	0,0234
5 —	- 0,0007	0,0087	0,0002	0,0170	- 0,0016	0,0236
6	$0,22 \cdot 10^{-5}$	0,0087	$-0,17 \cdot 10^{-5}$	0,0170	$0,11 \cdot 10^{-4}$	0,0236
Ansatz Wi	lson					
1 -	- 0.0344	0.0103	0.0494	0.0031		
2	0.0293	0.0017		0.0008		
3	0.0022	0,0026	0,0062	0,0017		
4 —	$-0.25 \cdot 10^{-3}$	0,0026	$-0.37 \cdot 10^{-3}$	0,0018		
5	$0.14 \cdot 10^{-3}$	0,0026	$+ 0.41 \cdot 10^{-3}$	0.0018		
6	$0,07 \cdot 10^{-4}$	0,0026	$+ 0,11 \cdot 10^{-4}$	0,0026		
Ansatz var	n Laar					
1	1,2850	0.0440	0,8078	0,0194		
2	0,3636	0,0732	0,6344	0,0513		
3	- 0,0746	0,0876	0,3050	0,0705		
4 —	- 0,0899	0,0965	0,0674	0,0712		
5 —	- 0,0257	0,1013	0,0138	0,0703		
6 —	- 0,0054	0,1023	0,0037	0,0700		

tionszahl. Diese wurde bei unseren Untersuchungen rein willkürlich mit sechs angenommen. Die Ausgleichung kann dann als beendet angesehen werden, wenn die Verbesserungen ξ_i die Größenordnung ihrer mittleren Fehler m_{ξ_i} erreicht haben.

Dies ist bei den betrachteten Systemen durchwegs nach drei, sicher aber nach vier Iterationen der Fall. Wenn *Musil* und *Breitenhuber* schreiben, daß die Einführung eines dritten Parameters in ihrem Ansatz "wertlos und unökonomisch" ist, so ist dieser Behauptung auf Grund der nun durchgeführten Untersuchungen nur bedingt beizupflichten. Die Autoren der Heidelberger Schule verwenden von vorneherein den RK-Ansatz mit drei Parametern in der von $Barker^{10}$ ausgearbeiteten Form. Wie die Tab. 2 zeigt, ist beim MB-Ansatz der mittlere Fehler des dritten Parameters [siehe (2)] und beim RK-Ansatz der des zweiten Parameters relativ am größten. Mit steigender Parameterzahl vergrößert sich dieser Fehler, daher



Abb. 3. Differenz zwischen berechnetem und gemessenem Totaldruck in Prozent beim System *n*-Hexan—Methylamin für das Gebiet der sehr verdünnten Lösung (x = 0,0068) in Abhängigkeit von der Versuchstemperatur für sämtliche vier Ansätze. Für den Van Laar-Ansatz wurde eine eigene Ordinate gezeichnet

markiert der dritte Parameter sozusagen die Grenze, über die hinauszugehen keinen weiteren Gewinn an Genauigkeit bringen würde.

Bei den zweiparametrigen Ansätzen fällt auf, daß der Van Laar-Ansatz durchwegs nicht für die Darstellung der untersuchten Systeme geeignet ist. Der Wilson-Ansatz zeigt sehr kleine mittlere Fehler m_{ξ_i} mit überraschend guter Konstanz bereits nach der zweiten Iteration. Hier kann also nach dieser, spätestens aber nach der dritten Iteration abgebrochen werden. Die gefundenen Werte müssen — was die Differenz zwischen experimentellem und berechnetem Totaldruck anlangt — als sehr gut bezeichnet werden.

Abb. 3 bringt für $x_2 = 0,0068$ — also das Gebiet der hochverdünnten Lösung — den Fehler $l_i = P$ (ber)—P (exp) in Prozent.

¹⁰ J. A. Barker, J. Austr. Chem. 6, 207 (1953).

In diesem Gebiet bleiben die Werte von l_i mit steigender Temperatur für die Ansätze *MB* und *RK* für sämtliche 10 als Abszisse aufgetragenen Temperatur innerhalb der 2%-Grenze. Der Ansatz von *Wilson* unterschreitet die 2%-Grenze bei — 30°, um dann die l_i rasch kleiner werden zu lassen. Für den *Van Laar*-Ansatz mußte sogar eine



Abb. 4. Wie Abb. 3, für x = 0.543

eigene Ordinatenachse gezeichnet werden, um den überaus großen Fehler von — 20% darstellen zu können.

Für das Gebiet gleicher Mengen *n*-Hexan und Methylamin ($x_2 = 0,543$) zeigt sich ein völlig verschiedenes Bild. Die Ansätze *MB*, *RK* und *Wilson* bleiben weit unter der 2%-Grenze, wobei der *Wilson*-Ansatz wiederum die kleinsten relativen Fehler aufzuweisen hat. Der *Van Laar*-Ansatz nähert sich mit steigender Temperatur der 2%-Grenze, um diese bei -30° zu erreichen. Zwischen -20° und -10° wechseln die Werte von l_i das Vorzeichen (Abb. 4).

H. 5/1968]

x_2	Ansatz:	MB	RK	Wilson	van Laar
	$t = 20^{\circ} C$	· · · · · · · · · · · · · · · · · · ·			
0,05		-2,83	-2,83	+0,55	6,08
0,1		+ 0,71	+0,71	0,07	0,65
0,3		+ 0.02	+0,02	0,31	+1,59
0,5		- 1,03	1,03	-0,78	0,61
0,7		-0,45	0,45	0,01	0,14
0,9		+ 0,62	+ 0,62	+0,56	-2,94
0,95		+ 2,83	+ 2,83	+ 2,49	- 1,32
	$t~=~35^\circ~C$				
0,05		- 2,32	-2,32	0,02	- 5,49
0,1		+ 0,41	+ 0,41	0,11	- 0,95
0,3		0,09	0,09	0,11	+ 1,54
0,5		0,88	0,88	0,57	0,55
0,7		0,24	0,24	+0,09	0,26
0,9		+ 0,68	+0,68	+0,16	2,48
0,95		+ 2,22	+ 2,22	+ 1,41	
	$t~=~55^{\circ}~C$				
0,05		— 1,99	1,99	0,54	5,53
0,1		+ 0,35	+0,35	0,05	
0,3		0,32	0,32	0,07	+ 1,55
0,5		0,58	-0,58	-0,26	0,33
0,7		0,13	0,13	+ 0,02	0,46
0,9		+ 0,91	+ 0,90	+ 0,14	-2,09
0,95		+ 0,87	+ 0,87	0,10	- 2,29
		System CC	l ₄ —Methanol		
	$t = 20^{\circ} C$				
0,05		3,13	3,13	+0,60	-5,37
0,1		+ 1,00	+ 1,00	+ 0,56	+ 0,01
0,3		+0,02	+ 0,02	+ 0,53	+ 0,93
0,5	•	0,47	-0,47	+0,52	-0,02
0,7				+0,48	-0,40
0,9		+1,54	+ 1,54	+ 0,34	-1,59
0,95		+ 0,29	+ 0,29	+ 0,24	-3,37
	$t~=~35^\circ~{ m C}$				
0,05		3,13	3,13	+ 0,60	5,29
0,1		+ 1,41	+ 1,41	+ 0,55	+ 0,48
0,3		- 0,05	0,05	+ 0,51	+ 0,96
U,5			0,51	+ 0,48	0,16
0,7				+0,45	+ 0,26
U,9 A 05		+1,38	+1,38	+0,31	- 1,36
0,90		+ 0,66	+ 0,66	+ 0,21	-2,44

Tabelle 3. Fehlerverteilung in % für die Systeme Benzol-Met	ha-
nol und CCl ₄ —Methanol für je drei Isothermen und einige a	us-
gewählte Konzentrationen x2	
System Benzol—Methanol	

Monatshefte für Chemie, Bd. 99/5

1825

116

x_2	Ansatz:	MB	RK	Wilson	van Laar
	$t = 55^{\circ} C$	<u> </u>	<u></u>		<u> </u>
0,05		-2,84	-2,84	+0,57	5,30
0,1		+1,18	+1,18	+0,51	+0,18
0,3		+0,06	+0,06	+0,47	+1,32
0,5		- 0,56	0,56	+0,45	-0,32
0,7		- 1,10	- 1,10	+ 0,41	-0,98
0,9		+ 1,46	+ 1,46	+ 0,29	-1,22
0,95		+ 0,78	+0,78	+ 0,20	-2,18

Tabelle 3 (Fortsetzung)

Starke Methylamin-Konzentrationen ($x_2 = 0.969$) bewirken, daß die Fehler über den ganzen Temperaturbereich negativ werden (Abb. 5). Die vier untersuchten Ansätze entsprechen der Forderung einer Fehlergrenze von $\pm 2\%$, nur der Van Laar-Ansatz überschreitet diese Grenze bei — 55° ganz unwesentlich.



Abb. 5. Wie Abb. 3, für x = 0.969

Bei den Systemen Benzol-Methanol und CCl₄-Methanol lagen nur je drei gemessene Isothermen vor, so daß von einer graphischen Darstellung der Temperaturabhängigkeit Abstand genommen wurde. Tab. 3 bringt für einige ausgewählte Konzentrationen x_2 die Fehlerverteilung l_i nach den vier Ansätzen. Auch hier zeigt sich der Wilson-Ansatz allen übrigen Ansätzen überlegen. Besonders in den Gebieten höherer bis starker Verdünnung ($x_2 < 0,1$), in denen die Ansätze *MB* und *RK* je 2,83% Fehler aufweisen, bleiben die Fehler des Wilson-Ansatzes durchwegs unter 1%. Der Van Laar-Ansatz zeigt in diesem Gebiet den erwarteten hohen Fehler von 5-6%. Das Gebiet der verdünnten Lösung ist bei den Systemen Benzol und CCl₄ mit einwertigen Alkoholen noch nicht genügend untersucht, um hier Genaueres aussagen zu können. In nächster Zeit wird über Gleichgewichtsmessungen an diesen Systemen im Gebiet hochverdünnter Lösung berichtet werden.