

Werk

Titel: Encyklopädie der mathematischen Wissenschaften mit Einschluss ihrer Anwendungen

Jahr: 1903

Kollektion: Mathematica

Digitalisiert: Niedersächsische Staats- und Universitätsbibliothek Göttingen

Werk Id: PPN360709532

PURL: http://resolver.sub.uni-goettingen.de/purl?PPN360709532 **OPAC:** http://opac.sub.uni-goettingen.de/DB=1/PPN?PPN=360709532

LOG Id: LOG_0458

LOG Titel: 84. Korrespondenz der Dampfspannungsformeln. Siedepunktsregeln.

LOG Typ: chapter

Übergeordnetes Werk

Werk Id: PPN360504019

PURL: http://resolver.sub.uni-goettingen.de/purl?PPN360504019 **OPAC:** http://opac.sub.uni-goettingen.de/DB=1/PPN?PPN=360504019

Terms and Conditions

The Goettingen State and University Library provides access to digitized documents strictly for noncommercial educational, research and private purposes and makes no warranty with regard to their use for other purposes. Some of our collections are protected by copyright. Publication and/or broadcast in any form (including electronic) requires prior written permission from the Goettingen State- and University Library.

Each copy of any part of this document must contain there Terms and Conditions. With the usage of the library's online system to access or download a digitized document you accept the Terms and Conditions. Reproductions of material on the web site may not be made for or donated to other repositories, nor may be further reproduced without written permission from the Goettingen State- and University Library.

For reproduction requests and permissions, please contact us. If citing materials, please give proper attribution of the source.

Contact

Niedersächsische Staats- und Universitätsbibliothek Göttingen Georg-August-Universität Göttingen Platz der Göttinger Sieben 1 37073 Göttingen Germany Email: gdz@sub.uni-goettingen.de Die Ermittlung von $C_{\rm NE}$ für verschiedene Stoffe ergab dann angenähert die Beziehungen $C_{\rm NE}=1,1$ $f_{\rm we}$ (vergl. c) und =0,14 $\lambda_{\rm M}/T_{\rm koex}$ p=1 (vergl. Nr. 87b).

84. Korrespondenz der Dampfspannungsformeln. Siedepunktsregeln.

a) Das Korrespondenzgesetz verlangt zwischen den individuellen Werten der Konstanten bei verschiedenen Stoffen in den Dampfspannungsformeln von Nr. 83g und i solche Beziehungen, dass Gl. (20) entsprechend die reduzirten Gleichungen für alle jenem Gesetze unterliegende Stoffe dieselben werden. Es wäre, der stufenweisen Entwicklung 980) vom kritischen Punkt aus entsprechend, nach den Gl. (140), (144) und (145) 981)

nach van der Waals:
$$\log p_{koex} = f_{wk} (1 - t^{-1}),$$
 (149)

nach Keesom 982):
$$\log p_{koex} = f_{Kk} (1 - t^{-1}) + g_{Kk} (1 - t^{-1})^2$$
, (150)

nach Bose 983):
$$\log \mathfrak{p}_{koex} = \mathfrak{f}_{Bk} (1 - t^{-1}) + \mathfrak{g}_{Bk} (1 - t^{-1})^2 + \mathfrak{h}_{Bk} (1 - t^{-1})^3.$$
 (151)

Die *Nernst*'sche Formel (146), wenn bis zu $T_{\rm k}$ gültig vorausgesetzt 984), gibt :

$$\log p_{koex} = k_{NE} \log t + e_{NE} (1 - t) + f_{NE} (1 - t^{-1}).$$
 (152)

b) Die in vielen Fällen zutreffende Anwendbarkeit des Korrespondenzgesetzes ist (vergl. Nr. 37) besonders durch die ausgedehnten und genauen Messungen von Young 985) bewiesen, welche Messungen eben-

⁹⁸⁰⁾ Für die Ableitung aus der empirischen reduzirten Zustandsgleichung (mit eventueller Berücksichtigung der Deviationsfunktionen, Nr. 38, und der Störungsfunktion, Nr. 50) wäre diese zuerst nach $\mathfrak{v}-1$ und $\mathfrak{t}^{-1}-1$ zu entwickeln, und dann auf die so erhaltene Gleichung das Maxwell'sche Kriterium anzuwenden [vergl. J. E. Verschaffelt, Leiden Comm. Nr. 81 (1902), p. 5].

⁹⁸¹⁾ Für die Vergleichung von Gl. (143) mit dem Korrespondenzgesetz siehe Graetz, Winkelmann's Handbuch der Physik, 2te Aufl. III, p. 958, nach Rechnungen von Juliusburger, Ann. d. Phys. (4) 3 (1900), p. 618.

⁹⁸²⁾ Fussn. 971 entsprechend für CO_2 und CH_3 Cl in der Nähe von T_k : $\log p_{koex} = f_{wk} (1-t^{-1}) t^{-1}$ (vergl. Fussn. 987). Für die unmittelbare Nähe von T_k vergl. Nr. $50b\gamma$.

⁹⁸³⁾ Die Koeffizienten der Bose'schen Gleichung wurden nicht nach der Korrespondenz geprüft.

⁹⁸⁴⁾ Vergl. Fussn. 968 und Nernst [a] p. 15.

⁹⁸⁵⁾ S. Young [a], [b] (vergl. J. D. van der Waals Jr., Amst. Akad. Versl. Nov. 1896, p. 248) für verschiedene Stoffe, u. A. Halogenester und Benzol, S. Young und G. L. Thomas J. Chem. Soc. 63 (1893), p. 1191 sodann für verschiedene

falls die Abweichungen von demselben klargelegt haben ⁹⁸⁶) (vergl. Nr. 34b). Nernst ⁹⁷³) findet für die verschiedenen nicht assoziirten Stoffe $\mathbf{k}_{\mathrm{NE}} = 1,75$ (seine in Nr. 56b und 74e erwähnte Annahme betreffs der spezifischen Wärme bei T=0 entspricht diesem Ergebnis, vergl. aber die jüngeren Ergebnisse bezüglich γ ebenda), weiter \mathbf{t}_{NE} : $\mathbf{f}_{\mathrm{NE}} = \mathrm{konst.}^{987}$), \mathbf{f}_{NE} dann aber, Nr. 34b entsprechend, einerseits mit dem Molekulargewicht, anderseits mit der Atomzahl variirend ⁹⁸⁸).

Der in Nr. 65 erwähnten nach der kritischen Temperatur fortschrei-

986) Ph. A. Guye, Arch. sc. phys. et nat. (3) 31 (1894), p. 170, 463, benutzt, wie zuerst van der Waals [a] p. 158, $f_{\rm W}$ als Kriterium der Ähnlichkeit (vergl. Nr. 37c), besonders um assoziirte Stoffe zu unterscheiden. Bei letzteren wie Wasser, Äthylalkohol, trifft nach Nernst auch die Fussn. 978 erwähnte angenäherte Kompensation zu, aber ist $f_{\rm NE}$ sehr verschieden. Starkweather, Amer. J. of Sc. (4) 7 (1899), p. 139, wandte schon für Wasser die Formel $\log p_{\rm koex} = a + bT - 1 + cT - 2 + dT - 3$ an (vergl. Nr. 83g). [Vergl. auch Ekholm, Ark. f. Mat., Astron. och Fysik 4 (1908) Nr. 29, zitirt nach Fortschr. d. Phys. 64, 2, p. 568].

987) Nach Nernst [a] ist f_{NE} : $e_{NE} = 2,36$. Die aus Gl. (152) hervorgehende Beziehung $K_6 = k_{NE} + (f_{NE} - e_{NE})$ $M_{\rm brigg}^{-1}$ geht dann mit $k_{NE} = 1,75$ über in $K_6 = 1,75 + 0,576$ f_{NE} $M_{\rm brigg}$, wodurch f_{NE} bzw. e_{NE} mit den van der Waals'schen Regeln für K_6 ⁹⁹¹) verknüpft sind. Man findet dann weiter für Stoffe mit kleinem f_{NE} und demnach kleinem K_6 $g_K > 0$ und f_W von T_K nach kleinerem T abnehmend, für solche mit grösserem K_6 $g_K < 0$ und f_W von T_K nach kleinerem T anfangs zunehmend (vergl. Fussn. 982), später durch ein Maximum hindurchgehend. Es stimmt dieses im Allgemeinen mit den in Fussn. 948 erwähnten Messungsergebnissen, nicht aber mit den Angaben von Jüptner's ebenda. Vergl. E. G. Bingham, J. Amer. Chem. Soc. 28 (1906), p. 717, für das Studium der individuellen f_{NE} nach den Atomen zuzuschreibenden Parametern. Nernst [a] gibt für H_2 $f_{NE} = 1,65$, für CO_2 2,94. In den Verschiedenheiten der Werte von f_{NE} äussern sich die verschiedenen Werte von λ_{00} e_{NE} und C_{NE} (Nr. 88i) für verschiedene Stoffe.

988) Nach Happel, Physik. ZS. 8 (1907), p. 204, wären die Stoffe in Bezug auf ihre Dampfdruckkurven in drei Gruppen (Nr. 34a), die der ein-, der zwei-, und der mehratomigen einzuteilen. Vergl. Fussn. 989.

Ester (siehe auch Young [c]). Dieselben nehmen Fluorbenzol zum Ausgangspunkt, entnehmen T_k und p_k der direkten Beobachtung und v_k einer Extrapolation nach der geraden Mittellinie (Nr. 85). Nach Young wäre p_{koex} besser geeignet zur Charakterisirung von übereinstimmenden Zuständen als t_{koex} (vergl. Nr. 86b). Es ergibt sich, nach p_{koex} geordnet, v_{liq} in ausgezeichneter Übereinstimmung, t_{koex} nicht so gut und ebenfalls v_{vap} nicht. Young und Thomas l. c. finden eine systematische Änderung von t_{koex} für bestimmte p_{koex} in homologen Reihen. So findet Young Rep. Brit. Ass. 1898, p. 831 bei den von ihm untersuchten normalen Stoffen t_{koex} mit höherem Molekulargewicht grösser; für die drei normalen Paraffine: Pentan, Hexan und Heptan, und dazu CCl_4 und $SnCl_4$ v_{liq} kleiner, v_{vap} grösser mit höherem Molekulargewicht. Young [d] wies dann noch eine vortreffliche Übereinstimmung des Benzols mit Isopentan nach.

tenden Deformation der Energieflächen werden nach T_k zu ordnende Veränderungen der Koeffizienten f_{wk} , bezw. f_{Kk} , \mathfrak{g}_{Kk} , oder f_{Bk} , \mathfrak{g}_{Bk} , \mathfrak{h}_{Bk} , entsprechen. Vergl. für f_{wk} z. B. die Werte dieser Grösse für He und A ⁹⁸⁹) mit denen für N_2 , O_2 und weiter für Stoffe mit mittleren kritischen Temperaturen ⁹⁹⁰) ⁹⁹¹) (vergl. für die Beziehung zu dem Gesetz der mechanischen Ähnlichkeit Nr. **34**c und **37**c und zu dem Nernst'schen Wärmetheorem Nr. **83**i).

c) Nach dem Korrespondenzgesetz, bzw. mit Hilfe von Deviationsfunktionen (vergl. Nr. 38) wären auch die zahlreichen Siedepunktsregelmässigkeiten ⁹⁹²) zu behandeln und auf Regelmässigkeiten in den individuellen kritischen Parametern bzw. der Deviationsfunktionen zurückzuführen. Dies fällt ausserhalb des Rahmens dieses Artikels

⁹⁸⁹⁾ Für He und A siehe Fussn. 948. Die Einteilung von Fussn. 988 (vergl. Nr. 86) wird bei grösser Verschiedenheit der kritischen Temperaturen durch den Einfluss der letzteren überwogen (vergl. Nr. 85b und Fussn. 399). Für \mathfrak{g}_K vergl. Fussn. 987.

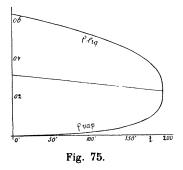
⁹⁹⁰⁾ Siehe J. P. Kuenen [c] p. 142.

⁹⁹¹⁾ Für die von van der Waals neuerdings gegebenen Beziehungen der mit $f_{wk} = f_{wk}$ unmittelbar zusammenhangenden (vergl. Fussn. 960) Grösse K_6 zu anderen sich auf den kritischen Punkt Liquid-Gas beziehenden Grössen vergl. Fussn. 464, für die von van der Waals eingeführte, eine Beziehung zwischen p_{koex} , p_{liq} und p_{vap} ergebende Funktion q_{vR} Nr. 45b.

⁹⁹²⁾ Van der Waals [a] p. 149 zeigte, dass die Dühring'sche [siehe Ann. Phys. Chem. 11 (1880), p. 163, weiter Ann. Phys. Chem. 52 (1894), p. 556 und E. Colot Paris C. R. 114 (1892), p. 653] Beziehung zwischen Siedetemperaturen, die demselben Druck für verschiedene Stoffe angehören, $T_{\text{koex }p} = q T'_{\text{koex }p} + r$ aus Gl. (20) folgt, wenn $p_k = p'_k$. Die Ramsay- und Young'sche [Phil. Mag. (5) 21 (1886), p. 33, 135, vergl. Young [b] p. 510, Young und Thomas, J. Chem. Soc. 63 (1893), p. 1258, Young, Brit. Ass. Rep. 1904, p. 494, Ramsay und Travers, London Phil. Trans. A 197 (1901), p. 68] Beziehung: T = q T' = q T' + r [mit r=0 für verwandte Stoffe, was schon J. A. Groshans, Ann. Phys. Chem. 78 (1849), p. 112, vergl. Ann. Phys. Chem. 60 (1897), p. 169, für alle Stoffe als gültig meinte] wurde von Ayrton und Perry [Phil. Mag. (5) 21 (1886), p. 255], J. D. Everett [Phil. Mag. (6) 4 (1902), p. 335, vergl. auch A. W. Porter, Phil. Mag. (6) 13 (1907), p. 724] auf Gl. (140), von S. A. Moss [Phys. Rev. 16 (1903), p. 356, vergl. 25 (1907), p. 453, 26 (1908), p. 439] auf Gl. (144) mit einer festen Beziehung zwischen den Koeffizienten zurückgeführt [vergl. G. Bakker, Diss. Amsterdam (Schiedam) 1888, p. 17]. Vergl. weiter die im nächsten Absatz dieser Fussn. zitirte Arbeit von Young, und G. Urbain und C. Scal, Paris C. R. 152 (1911), p. 769.

Für das Kopp'sche Gesetz der Siedepunktsregelmässigkeiten in homologen Reihen vergl. Ostwald [a], p. 325 u.f., Young, Brit. Ass. Rep. 1904, p. 488, Phil. Mag. (6) 9 (1905), p. 1, H. Ramage, Nature 69 (1904), p. 527.

85. Cailletet und Mathias' Gesetz der geraden Mittellinie. a) Dieses Gesetz ⁹⁹³) wurde gefunden durch die Darstellung der Grenzlinie im ρ , T-Diagramm [siehe Fig. 75 ⁹⁹⁴)]. Die Kurve ist einer Parabel ähnlich ⁹⁹⁵) und hat, der linearen angenäherten Beziehung Gl. (11)



zwischen $\frac{1}{2}$ ($\rho_{\text{liq}} + \rho_{\text{vap}}$) und T entsprechend, eine nahezu gerade Mittellinie. Wir schicken die Behandlung dieser der Behandlung der Dichten der Flüssigkeit und des Dampfes an und für sich (Nr. 86) voraus ⁹⁹⁶).

Besonders genau fand *Young* ⁹⁹⁷) das Gesetz der geraden Mittellinie bei n. Pentan erfüllt. In reduzirter Form ist ⁹⁹⁸):

$$\mathbf{D}_{\rho} = \frac{1}{2} \left(\frac{1}{\mathbf{v}_{\text{lig}}} + \frac{1}{\mathbf{v}_{\text{vap}}} \right) = 1 + 0.9280 \ (1 - \mathbf{t}). \tag{153}$$

993) L. Cailletet und E. Mathias, J. de phys. (2) 5 (1886), p. 549 und (2) 6 (1887), p. 414 für t etwa 0,99 bis etwa 0,8. Bestätigung durch E. Mathias [b] und [c], und durch S. Young [b], [d] p. 635, Fussn. 994 (n. Pentan, bis 0,05 Grad unter T_k), J. Chem. Soc. 73 (1898), p. 675 (n. Heptan); S. Young und G. L. Thomas, Phil. Mag. (5) 34 (1892), p. 507, J. Chem. Soc. 63 (1893), p. 1191 (vergl. Fussn. 985), ibid. 67 (1895), p. 1071 (n. Hexan); eine Übersicht: S. Young, Rep. Brit. Ass. 1898, p. 831; Amagat, Paris C. R. 114 (1892), p. 1093, 1322; Battelli, siehe Fussn. 995; E. Mathias und H. Kamerlingh Onnes, Leiden Comm. Nr. 117 (1911) (0₃).

994) Für n. Pentan den Daten Young's, J. Chem. Soc. 71 (1897), p. 446, entlehnt. 995) Mathias [b] gibt für Flüssigkeit und Dampf zwei verschiedene Parabelzweige, die im kritischen Punkt zusammenkommen (wenn A = 0.78 B):

$$\rho_{\text{liq}} = A \ (t - 0.569 + 1.655 \ \sqrt{1-t}),$$

$$\rho_{\text{vap}} = B \ (1 - t - 1.124 \ \sqrt{1-t} + 0.579^2),$$

gültig für etwa 1 > 1 > 0.8, und bemerkt, dass öfters A und B dem Werte von ρ_k proportional sind, wie das Korrespondenzgesetz erfordert (vergl. Nr. 86). Widerlegung einer Einwendung von A. Battelli, Mem. dell' Acad. di Torino (2) 45 (1895), p. 235, der die Formel für ρ_{liq} für t < 0.8 anwendet: Mathias, Nuovo Cimento (4) 9 (1899), p. 327. Eine bessere Formel für die Grenzlinie siehe Nr. 86b. Für die Anwendung der geraden Mittellinie zur Bestimmung von v_{liq} bei niedrigem t vergl. Nr. 86c.

996) Experimentell lässt sich auch direkt die Summe der Dichten der Flüssigkeit und des Dampfes ermitteln, vergl. E. Mathias und H. Kamerlingh Onnes Fussn. 993.

997) S. Young. Phil. Mag. (5) 50 (1900), p. 291.

998) Nach der Rechnung von *Keesom*, Leiden Comm. Nr. 79 (1902), für Pentan über das ganze Beobachtungsgebiet (zwischen t=0.68 und t=0.996) bis auf 0.2% genau, vergl. Fussn. 1013.