Zeitschrift: Elemente der Mathematik

Herausgeber: Schweizerische Mathematische Gesellschaft

Band: 45 (1990)

Heft: 5

Artikel: Die Polynome von Yang-Lee und ihre Nullstellen

Autor: Hueter, Irene / Carnal, Henri

DOI: https://doi.org/10.5169/seals-42419

Nutzungsbedingungen

Die ETH-Bibliothek ist die Anbieterin der digitalisierten Zeitschriften auf E-Periodica. Sie besitzt keine Urheberrechte an den Zeitschriften und ist nicht verantwortlich für deren Inhalte. Die Rechte liegen in der Regel bei den Herausgebern beziehungsweise den externen Rechteinhabern. Das Veröffentlichen von Bildern in Print- und Online-Publikationen sowie auf Social Media-Kanälen oder Webseiten ist nur mit vorheriger Genehmigung der Rechteinhaber erlaubt. Mehr erfahren

Conditions d'utilisation

L'ETH Library est le fournisseur des revues numérisées. Elle ne détient aucun droit d'auteur sur les revues et n'est pas responsable de leur contenu. En règle générale, les droits sont détenus par les éditeurs ou les détenteurs de droits externes. La reproduction d'images dans des publications imprimées ou en ligne ainsi que sur des canaux de médias sociaux ou des sites web n'est autorisée qu'avec l'accord préalable des détenteurs des droits. En savoir plus

Terms of use

The ETH Library is the provider of the digitised journals. It does not own any copyrights to the journals and is not responsible for their content. The rights usually lie with the publishers or the external rights holders. Publishing images in print and online publications, as well as on social media channels or websites, is only permitted with the prior consent of the rights holders. Find out more

Download PDF: 27.11.2025

ETH-Bibliothek Zürich, E-Periodica, https://www.e-periodica.ch

[7*] Ein linearer Operator heisst kompakt, wenn er jede beschränkte Menge in eine Menge transformiert, deren abgeschlossene Hülle kompakt ist, äquivalent dazu, wenn er jede beschränkte Folge in eine Folge transformiert, die eine konvergente Teilfolge enthält. Ein kompakter linearer Operator transformiert jede schwach konvergente Folge in eine stark konvergente, und ist der betreffende Raum reflexiv (wie z. B. ℓ^p und ℓ^p mit 1), so gilt auch die Umkehrung.

- [8*] Beispiele von Folgen- und Funktionenräumen, die Rieszräume bilden, findet man z.B. in G. Birkhoff, Lattice Theory, 3. Aufl. (American Mathematical Society, Providence, RI 1967), Kap. XV, wo auch Banachverbände ausführlich behandelt werden.
- © 1990 Birkhäuser Verlag, Basel

0013-6018/90/050117-14\$1.50 + 0.20/0

Die Polynome von Yang-Lee und ihre Nullstellen

1. Einführung

Das Ising-Modell der statistischen Mechanik führt zur Untersuchung der Nullstellen spezieller Polynome in einer komplexen Variablen. Je nach den Werten der beteiligten Parameter befinden sich diese Nullstellen auf dem Einheitskreis, auf der negativen reellen Halbachse oder auf der Vereinigung der beiden Mengen. Es gibt aber auch Fälle, in denen sie diese Vereinigungsmenge verlassen.

Das Ising-Modell benützt einen Graphen G, dessen Eckpunkte $i \in \{1, 2, ..., n\}$ die Lage der Teilchen markieren und dessen Kanten $\{i,j\} \in K$ Teilchenpaare verbinden, welche in Wechselwirkung stehen. Für jedes Teilchen ist ein Spin $\sigma_i \in \{+1, -1\}$ gegeben und die Energie des Systems berechnet sich aus

$$E = -J \sum_{\{i,j\} \in K} \sigma_i \sigma_j - H \sum_i \sigma_i. \tag{1.1}$$

Dabei ist H die Magnetfeldstärke und J eine Konstante, die bei ferromagnetischen Wechselwirkungen positiv, bei antiferromagnetischen negativ ist. Summiert man über alle 2^n Werte des Vektors $\sigma = (\sigma_1, \ldots, \sigma_n)$, so erhält man die «Partitionsfunktion»

$$Z_n = \sum_{\sigma} e^{-E/kT} = \sum_{\sigma} \exp\left(J_1 \sum_{\{i,j\} \in K} \sigma_i \sigma_j + H_1 \sum_i \sigma_i\right)$$
 (1.2)

(k ist die Boltzmann'sche Konstante, $J_1 = J/kT$ die Temperatur- und $H_1 = H/kT$ die Magnetfeldvariable). Die freie Energie ist dann

$$f(T,H) = \lim_{n \to \infty} -\frac{kT}{n} \log Z_n. \tag{1.3}$$

Singularitäten dieser Funktion entstehen dort, wo sich Nullstellen der Z_n häufen, und erscheinen physikalisch als Phasenübergänge. Es ist deshalb wichtig, Aussagen über die Lösungen von $Z_n = 0$ zu gewinnen.

Wir beschränken uns hier auf den Fall H = 0. Man kann dann Z_n im Wesentlichen als erzeugende Funktion interpretieren: man betrachtet die σ_i als unabhängige Zufallsvaria-

blen mit $P(\sigma_i = 1) = P(\sigma_i = -1) = \frac{1}{2}$, definiert als X die Anzahl $\{i, j\} \in K$ mit $\sigma_i \neq \sigma_j$ und hat (mit $u = \exp(-2J_1)$):

$$Z_n = 2^n E(\exp J_1(|K| - 2X)) = 2^n e^{J_1|K|} E(u^X). \tag{1.4}$$

Man kann auch den allgemeineren Fall eines Graphen mit n Eckpunkten betrachten, in welchem $p_i = P(\sigma_i = 1)$ und $q_i = 1 - p_i = P(\sigma_i = -1)$ ortsabhängige Grössen sind und die Wechselwirkungen zwischen den Punkten i und j durch Werte $a_{ij} = a_{ji} \ge 0$ (anstelle von 0 oder 1) gegeben werden. Man setzt dann

$$X = \sum_{\sigma_i = 1, \, \sigma_j = -1} a_{ij}, \tag{1.5}$$

betrachtet die erzeugende Funktion

$$\Psi_n(u, p_1, \dots, p_n) = E(u^X) = \sum_{A \subset \{1, \dots, n\}} \prod_{i \in A} p_i (\prod_{j \notin A} q_j u^{a_{ij}})$$
(1.6)

und fragt wieder nach deren Nullstellen. Ungewohnt ist hier, dass u als fester Parameter und die p_i als Variablen aufgefasst werden. Somit ist $b_{ij} = u^{a_{ij}}$ das Element einer gegebenen, symmetrischen Matrix.

Man definiert jetzt $z_i = p_i/q_i$ und

$$\varphi_n(z_1,\ldots,z_n) = \sum_{A \subset \{1,\ldots,n\}} \prod_{i \in A} z_i (\prod_{j \notin A} b_{ij}). \tag{1.7}$$

Wegen $\Psi_n = q_1 q_2 \dots q_n \varphi_n$ genügt es, die Nullstellen von φ_n zu untersuchen. Wir werden in § 3 einige Spezialfälle behandeln, erinnern aber zuerst in § 2 an ein berühmtes Resultat von Yang und Lee [4].

2. Der ferromagnetische Fall

Satz 2.1. Gilt $0 < b_{ij} \le 1$, so hat das Polynom $\phi_n(z) = \varphi_n(z, ..., z)$ lauter Nullstellen auf dem Einheitskreis S_1 .

Bemerkung. Es ist z = p/q, also $|z| = 1 \Leftrightarrow |p| = |q| = |1 - p| \Leftrightarrow Re \, p = \frac{1}{2}$. Wer denkt da nicht an die Riemann'sche Vermutung?

Beweis. Aus Stetigkeitsgründen kann man $b_{ij} < 1$ annehmen. Man verifiziert leicht die Identitäten

$$\varphi_{n}(z_{1},...,z_{n}) = z_{n} \left(\prod_{j \neq n} b_{jn} \right) \varphi_{n-1} \left(z_{1} b_{1n}^{-1}, z_{2} b_{2n}^{-2}, ..., \right)$$

$$+ \varphi_{n-1} \left(z_{1} b_{1n}, z_{2} b_{2n}, ..., z_{n-1} b_{n-1,n} \right)$$

$$(2.1)$$

$$\varphi_n(z_1, \dots, z_n) = z_1 z_2 \dots z_n \varphi_n(z_1^{-1}, \dots, z_n^{-1}). \tag{2.2}$$

Wir beweisen durch vollständige Induktion über n:

$$|z_1| = \dots = |z_n| \le 1, \quad \varphi_n(z_1, \dots, z_n) = 0 \Rightarrow |z_1| = \dots = |z_n| = 1.$$
 (2.3)

Der Fall n=1 ist trivial. Es sei etwa (Gegenannahme) $|z_1|=\ldots=|z_k|=1$, $|z_{k+1}|<1,\ldots,|z_n|<1$, $\varphi_n(z_1,\ldots,z_n)=0$. Man lässt dann z_n gegen 0 streben, bestimmt $z_{k+1}\in\mathbb{C}\cup\{\infty\}$ so, dass $\varphi_n=0$ bleibt (φ_n ist ein Polynom 1. Grades in z_{k+1}) und lässt die übrigen z_i konstant. Aus (2.1), aus der Induktionsannahme für den 2. Summanden und aus $|z_i|\leq 1\Rightarrow |z_ib_{in}|<1$ sieht man, dass $|z_{k+1}|>1$, falls $z_n=0$. Man kann also einen Wert von z_n mit $|z_n|<1$ finden, für welchen $|z_{k+1}|=1$ wird. Setzt man das Vorgehen fort, so erreicht man $|z_1|=\ldots=|z_{n-1}|=1$, jedoch $|z_n|<1$. Nach (2.2) ist aber in diesem Fall $\varphi_{n-1}(z_1b_{1n}^{-1},z_2b_{2n}^{-1},\ldots)=z_1\ldots z_{n-1}(\prod b_{jn})^{-1}\varphi_{n-1}(\bar{z}_1b_{1n},\bar{z}_2b_{2n},\ldots)$ und die Auflösung von (2.1) nach z_n ergibt $|z_n|=1$! Somit hat $\varphi_n(z)$ keine Nullstelle mit |z|<1 und, wegen (2.2), auch keine mit |z|>1.

3. Beispiele für den antiferromagnetischen Fall

Wir wollen hier, wie im ursprünglichen Problem, nur die Werte $a_{ij} = 1$ (falls $\{i,j\} \in K$) oder 0 zulassen, d. h. $b_{ij} = u = \exp(-2J_1) > 1$ oder $b_{ij} = 1$. Auch nach dieser Einschränkung lässt sich keine so einfache Aussage wie in § 2 gewinnen. In besonderen Fällen liegen die Nullstellen von ϕ_n auf der negativen reellen Halbachse: das wichtigste Beispiel dafür ist das zweidimensionale Gitter (Kanten zwischen (i_1, i_2) und $(i_1 \pm 1, i_2)$ sowie $(i_1, i_2 \pm 1)$), das von Onsager [1] behandelt wurde. Nach zwei ähnlichen Modellen geben wir jedoch auch Gegenbeispiele, in denen einige Nullstellen auf S_1 bleiben oder sogar die Menge $\mathbb{R}_- \cup S_1$ verlassen.

3.1. Der vollständige Graph

Es sei $b_{ij} = u > 1$ für alle Paare $\{i, j\}$ mit $i \neq j$, also nach (1.7):

$$\phi_n(z) = \varphi_n(z, \dots, z) = \sum_{0 \le k \le n} \binom{n}{k} u^{k(n-k)} z^k. \tag{3.1}$$

Satz 3.1. Für u > 1 hat das Polynom ϕ_n von (3.1) einfache, negative Nullstellen $0 > z_1 > z_2 > \ldots > z_n$ mit $z_{i+1}/z_i > u^2$.

Beweis. Es seien $0 > y_1 > y_2 ... > y_{n-1}$ die Nullstellen von ϕ_{n-1} mit $y_{i+1}/y_i > u^2$ (Induktionsannahme). Aus der leicht verifizierbaren Beziehung

$$\phi_n(z) = \phi_{n-1}(u\,z) + z\,u^{n-1}\,\phi_{n-1}(z/u) \tag{3.2}$$

folgt $\phi_n(0) > 0$, $\phi_n(y_1/u) < 0$ $(y_1/u^2 > y_1 \Rightarrow \phi_{n-1}(y_1/u^2) > 0)$, $\phi_n(u y_1) < 0$ $(u^2 y_1 > y_2 \Rightarrow \phi_{n-1}(u^2 y_1) < 0)$, $\phi(y_2/u) > 0$, usw. Also hat ϕ_n (mindestens) eine Nullstelle in jedem der n Intervalle $(y_1/u, 0)$, $(y_2/u, u y_1)$, ..., $(-\infty, u y_{n-1})$ q.e.d.

3.2. Der zyklische Graph

Sei $b_{12} = b_{23} = \dots = b_{n-1,n} = b_{n1} = u$, $b_{ij} = 1 = \text{sonst.}$ Sei Y die Anzahl der $i \in \{1, \dots, n-1\}$ mit $\sigma_i \neq \sigma_{i+1}$ und $X = Y + 1_{\{\sigma_n \neq \sigma_1\}} (1_A \text{ ist die Indikatorfunktion der Menge } A)$. Dann gilt (mit z = p/q):

$$\phi_n(z) = q^{-n} E(u^X) = q^{-n} \Psi_n(u, p). \tag{3.3}$$

Wir setzen, für $\alpha, \beta \in \{+1, -1\}$

$$f_n(u,\alpha\beta) = E(u^Y 1_{\{\sigma_n = \beta\}} | \sigma_1 = \alpha)$$
(3.4)

$$A = \begin{pmatrix} p & q \, u \\ p \, u & q \end{pmatrix} \tag{3.5}$$

und erhalten die Rekursionsformel

$$f_{n+1}(u,\alpha,\beta) = \sum_{\gamma=\pm 1} f_n(u,\alpha,\gamma) \alpha_{\gamma\beta}. \tag{3.6}$$

Daraus folgt $f_n(u, \alpha, \beta) = A_{\alpha\beta}^{n-1}$. Weiter ist

$$\Psi_{n}(u,p) = p(f_{n}(u,1,1) + u f_{n}(u,1,-1)) + q(u f_{n}(u,-1,1) + f_{n}(u,-1,-1))$$

$$= \sum_{\alpha,\beta} a_{\beta\alpha} f_{n}(u,\alpha,\beta) \Rightarrow \Psi_{n} = S p(A^{n}).$$

Da A die charakteristische Gleichung $A^2 = A + (u^2 - 1) p q I$ erfüllt, gilt ebenfalls (man multipliziert mit A^n und nimmt Spuren):

$$\Psi_{n+2}(u,p) = \Psi_{n+1}(u,p) + (u^2 - 1) p q \Psi_n(u,p). \tag{3.7}$$

Die Anfangswerte $\Psi_1 = 1$, $\Psi_2 = 1 + 2 p q (u^2 - 1)$ erlauben die Schreibweise

$$\Psi_n(u, p) = P_n((u^2 - 1) p q) \tag{3.8}$$

$$P_1(x) = 1, \quad P_2(x) = 1 + 2x, \quad P_{n+2}(x) = P_{n+1}(x) + x P_n(x).$$
 (3.9)

Aus (3.9) ergibt sich $P_n(-\frac{1}{4}) = (\frac{1}{2})^{n-1}$, sowie

Satz 3.2. $P_n(x)$ besitzt reelle Nullstellen $x_1^n > x_2^n > \dots$ und es gilt $-\frac{1}{4} > x_1^{n+1} > x_1^n > x_2^{n+1} > x_2^n > \dots$

Korollar 3.1. Für u > 1 hat $\phi_n(z)$ negative Nullstellen, für |u| < 1 Nullstellen auf S_1 .

Beweis. Aus $x = (u^2 - 1) p q < -\frac{1}{4}$ folgt im ersten Fall $p q = z/(1 + z)^2 = c < 0$, im zweiten $z/(1 + z)^2 = d > \frac{1}{4}$ und man findet jeweils zwei Lösungen in der angegebenen Menge. Ist n ungerade, so kommt z = -1 dazu.

Bemerkung: Rekursionsformeln der Form (3.7), in denen das charakteristische Polynom einer Matrix A erscheint, lassen sich in allgemeineren Fällen herleiten, führen aber nicht immer zu nützlichen Auskünften über die Lage der Nullstellen.

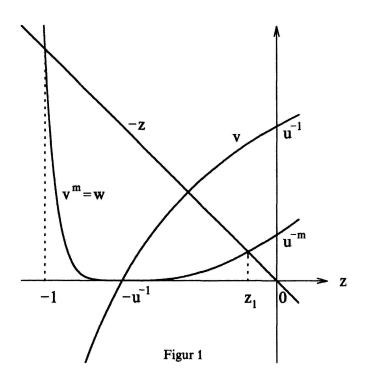
3.3. Einfache Bäume

Der Graph G hat hier die Eckpunkte 0, 1, ..., m (n = m + 1) und die Kanten $\{0, i\}$ für $1 \le i \le m$. Ist σ_0 gegeben, so ist $X = |\{i : \sigma_i \ne \sigma_0\}|$ binominalverteilt mit Parametern m, q (falls $\sigma_0 = +1$) bzw. m, p (falls $\sigma_0 = -1$). Daher gilt (mit z = p/q):

$$\Psi_n(u, p) = E(u^X) = p(p + q^n)^m + q(p^n + q)^m$$
(3.10)

$$\Phi_n(z) = q^{-n} \Psi_n = z(z+u)^m + (zu+1)^m. \tag{3.11}$$

Satz 3.3. Ist u > 1, $m \ge 1$, so hat das Polynom Φ_n von (3.11) eine Nullstelle $z_1 \in (-1, 0)$, eine Nullstelle $z_2 = z_1^{-1} \in (-\infty, -1)$ und n - 2 Nullstellen auf S_1 .



Beweis. a) $\Phi_n(z) = 0$ heisst $-z = v^m$ mit v = (zu + 1)/(z + u). Fig. 1 (mit m gerade) zeigt, dass genau eine Lösung $z_1 \in (-1, 0)$ existiert. Es gilt sogar $z_1 > -u^{-m}$. Die allgemeingültige Formel (2.2) beweist, dass auch $z_2 = z_1^{-1}$ Nullstelle ist.

b) Ist $z = e^{i\alpha} \in S_1$, so setzen wir

$$\beta = f(\alpha) = \arg(u + e^{i\alpha}) = \arctan\frac{\sin\alpha}{u + \cos\alpha}$$
 (3.12)

$$v = \frac{zu + 1}{u + z} = e^{i\alpha} \frac{u + e^{-i\alpha}}{u + e^{-i\alpha}} = e^{i(\alpha - 2\beta)}.$$
 (3.13)

Aus $-z = v^m$ ergibt sich $\alpha - \pi + 2k\pi = m(\alpha - 2\beta)$ oder

$$\beta = \frac{m-1}{2m}\alpha - \frac{2k-1}{2m}\pi = g_k(\alpha). \tag{3.14}$$

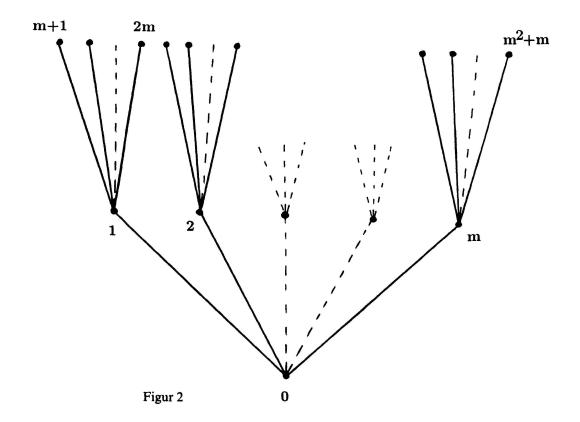
Für $1 \le k \le m$ existiert eine Lösung α_k von $g_k(\alpha) = f(\alpha)$ in $(0, 2\pi)$, da $g_k(0) < 0 = f(0)$, $g_k(2\pi) > 0 = f(2\pi)$.

Somit enthält S_1 alle m-1=n-2 noch fehlenden Nullstellen von Φ_n .

3.4. Zweistöckige Bäume

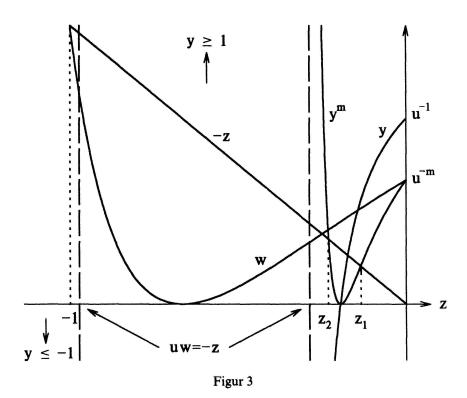
Der Graph von Fig. 2 hat $n = 1 + m + m^2$ Eckpunkte sowie Kanten $\{0, i\}$ und $\{i, mi + j\}$ $(1 \le i, j \le m)$. Wie in 3 c) bestimmt man zuerst $\Psi_n(u, p) = E(u^X)$ und dann

$$\Phi_n(z) = z \left[(z+u)^m z + (zu+1)^m u \right]^m + \left[(z+u)^m u z + (zu+1)^m \right]^m \tag{3.15}$$



Satz 3.4. Für u > 1, $m \ge 1$, besitzt das Polynom Φ_n von (3.15) 2 oder 4 Nullstellen in $\mathbb{R}\setminus\{-1\}$, je nachdem, ob m ungerade oder gerade ist. Zudem liegen $m^2 - m + 1$ Nullstellen auf S_1 und 2m - 2 oder 2m - 4 ausserhalb $\mathbb{R} \cup S_1$.

Beweis. a) $\Phi_n(z) = 0$ bedeutet $-z = y^m$ mit y = (zu + w)/(z + uw), $w = v^m$, v = (zu + 1)/(z + u). Fig. 3 zeigt das entsprechende Bild auf (-1,0) für ein gerades m. Es gibt offensichtlich zwei Lösungen z, und z_2 von $y_m = -z$. Für ein ungerades m gäbe es nur eine. Dazu kommen z_1^{-1} , bzw. $z_2^{-1} \in (-\infty, -1)$.



b) Für $z = e^{i\alpha}$ ist $w = e^{i\gamma}$ mit $\gamma = m(\alpha - 2\beta)$ (vgl. 3.13). Wir setzen $\sigma = \alpha - \gamma = 2m\beta - (m-1)\alpha$, $\varepsilon = f(\sigma)$ und haben (wie bei 3.13)

$$y = \frac{zu + w}{z + uw} = \frac{\bar{w}zu + 1}{\bar{w}z + u} = e^{i(\sigma - 2\varepsilon)}.$$

Aus $-z = y^m$ folgt $\alpha - \pi = m(\sigma - 2\varepsilon) + 2k\pi$ oder

$$\varepsilon = \frac{\sigma}{2} + \frac{2k+1}{2m}\pi - \frac{\alpha}{2m} = h_k(\alpha)$$

$$(\sigma = 2m f(\alpha) - (m-1)\alpha, \ \varepsilon = f(\sigma)). \tag{3.16}$$

Für $0 \le k \le (m^2 - m)/2$ ist $h_k(0) > 0 = f \circ \sigma(0)$, $h_k(\pi) \le f \circ \sigma(\pi)$, also existiert in $(0, \pi]$ eine Lösung von $h_k(\alpha) = f \circ \sigma(\alpha)$, (π selber kommt für $k = (m^2 - m)/2$ als Lösung vor). Zusammen mit den Lösungen $z = \exp(-i\alpha)$ hat man (mindestens) $m^2 - m + 1$ Nullstellen von Φ_n auf S_1 . Wir zeigen nun, dass $h_k - f \circ \sigma$ auf $(0, \pi)$ eine negative Ableitung besitzt. Daraus folgt, dass die angegebene Anzahl Nullstellen nicht überschritten wird: insbesondere gibt es für $k \notin [0, (m^2 - m)/2]$ keine Lösung, da entweder $h_k(0) < f \circ \sigma(0)$ oder $h_k(\pi) > f \circ \sigma(\pi)$. Es ist

$$\frac{dh_k}{d\alpha} - \frac{df}{d\sigma} \cdot \frac{d\sigma}{d\alpha} = \frac{d\sigma}{d\alpha} \left(\frac{1}{2} - \frac{1 + u\cos\sigma}{1 + 2u\cos\sigma + u^2} \right) - \frac{1}{2m}.$$
 (3.17)

Ist $\sigma' \le 0$, so ist der ganze Ausdruck negativ, da die Klammer positiv bleibt. Wegen $\sigma'' = 2 m f < 0$ gilt $\sigma' > 0$ auf einem Intervall $[0, \alpha_0)$, wobei das Maximum in $\alpha = 0$ erreicht

wird und 2m/(1+u)-(m-1) beträgt. Weiter ist $\sigma'(\alpha_0)=2mf'(\alpha_0)-(m-1)=0$, d. h. $f'(\alpha_0)=(m-1)/2m$. Auf $[0,\alpha_0)$ ist $\sigma\geq 0$ (weil $\sigma'>0$) und $\sigma\leq \alpha$ (weil $f'\leq \frac{1}{2}$, somit $\sigma'\leq m-(m-1)=1$). Da die Klammer von (3.17) monoton mit σ und σ monoton mir α wächst, wird ihr Maximum in α_0 erreicht. Es beträgt, wegen $\sigma(\alpha_0)\leq \alpha_0$, höchstens $\frac{1}{2}-f'(\alpha_0)=1/2m$. Insgesamt bleibt also der Ausdruck in (3.17) kleiner als

$$\left[\frac{2m}{1+u}-(m-1)\right]\cdot\frac{1}{2m}-\frac{1}{2m}=\frac{1-u}{2(1+u)}<0.$$

Damit ist der Beweis beendet. Dieses letzte Beispiel lehrt, dass man starke Symmetrieeigenschaften des Graphen postulieren muss, um die Nullstellen an \mathbb{R}_- oder mindestens $\mathbb{R}_- \cup S_1$ zu binden. Für weitere Diskussionen vgl. [2] und [3].

Irene Hueter und Henri Carnal Institut für mathematische Statistik, Universität Bern

LITERATURVERZEICHNIS

- 1 Onsager L.: Crystal Statistics I. A Two-Dimensional Model with an Order-Disorder Transition. Phys. Rev. 65, 117 (1944).
- 2 Peitgen H.-O., Richter P. H.: The Beauty of Fractals. Springer Berlin, Heidelberg, New York, Tokyo 1986.
- 3 V. Saarloos W., Kurtze D. A.: Location of zeros in the complex temperature plane. Absence of Lee-Yang theorem. J. Phys. A17, 1301 (1984).
- 4 Yang C. N., Lee T. D.: Statistical Theory of Equations of State and Phase Transitions I, II. Phys. Rev. 87, 404, 410 (1952).

© 1990 Birkhäuser Verlag, Basel

0013-6018/90/050130-08\$1.50 + 0.20/0

Kleine Mitteilung

On a problem by Shapiro

In 1954, H. S. Shapiro proposed the following problem: determine the minimum of the cyclic sum

$$S_n(a) = \sum_{i=1}^n a_i/(a_{i+1} + a_{i+2}), \tag{1}$$

with $a_i \ge 0$ and $a_i + a_{i+1} > 0$ ($a_{n+1} = a_1$, $a_{n+2} = a_2$). He conjectured that this minimum is n/2. This is known to be true for $n \le 13$, but false for $n \ge 14$ (see [1] for reference, and the range $15 \le n \le 23$, n odd).

In the present work we propose a method which enables us to solve the problem for n < 7. The method is based on an application of Fourier transformation to functions of discrete argument.