

**Zeitschrift:** Commentarii Mathematici Helvetici  
**Herausgeber:** Schweizerische Mathematische Gesellschaft  
**Band:** 59 (1984)

**Erratum:** Zu einem hyperbolischen Gitterpunktproblem (Berichtigung, Zusatz).  
**Autor:** Thurnheer, Peter

#### **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:** 06.02.2026

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

## Zu einem hyperbolischen Gitterpunktproblem (Berichtigung, Zusatz)

PETER THURNHEER

### Berichtigung

Alle im weiteren verwendeten Bezeichnungen und Numerierungen beziehen sich auf den Artikel mit obigem Titel in den Comment. Math. Helvetici 56 (1981), S. 240–271. Von Professor H.-J. Bartels wurde ich freundlicherweise darauf aufmerksam gemacht, dass mit der auf Seite 264 hergeleiteten Formel

$$\int_{\mathfrak{F}} |(d/ds)^m G^0(\Lambda, p, q, s)|^2 d\omega_q = \mathcal{O}(|t|^{-2+2\omega})$$

gleichmässig in  $\sigma$  mit  $|\sigma \pm 1| \geq \kappa$ , ( $\kappa$  beliebig positiv), (104)

welche für beliebiges  $\omega$ ,  $\omega > 1/(4m + 10)$  gilt, die Beziehung (19) noch nicht bewiesen ist. Das hat zur Folge, dass Satz 6 ersetzt werden muss durch das Analogon zu einer von D. G. Kendall [20] im zweidimensionalen euklidischen Fall bewiesenen Aussage, nämlich durch

**SATZ 6\*.** *Sei  $\delta$  beliebig positiv und  $y_1, y_2, \dots$  eine monoton gegen  $\infty$  wachsende Folge von Zahlen grösser als 1, wobei  $\sum_{\nu=1}^{\infty} e^{-\delta y_{\nu}/4}$  konvergiere. Für jedes  $k \geq 0$  und fast alle  $q \in \mathfrak{F}$  (bezüglich des durch die Metrik in  $H$  induzierten Masses) existiert dann ein positives  $c(q)$ , so dass gilt*

$$|R^k(\Lambda, p, q, y_{\nu})| \leq c(q) e^{(1+\delta)y_{\nu}}, \quad \nu = 1, 2, \dots$$

### Zusatz

Auch eine andere, von D. G. Kendall in [20] eingeführte Idee kann auf den hyperbolischen Fall übertragen werden. Dazu betrachtet man um jeden – mit seiner Vielfachheit gezählten – Gitterpunkt  $Tp$ ,  $T \in \Lambda$ , eine hyperbolische Kugel  $\mathfrak{K}_T$  von positivem Radius  $r$ . Ist  $V(r)$  das Volumen einer solchen Kugel, so gilt

nach [10, Seite 409]:  $V(r) = \pi \{\text{Sinh}(2r) - 2r\}$ . Es wird vorausgesetzt, dass gilt

$$0 < r < r_0 := \min_{T \in \Lambda - \Lambda_p} \rho(p, Tp). \quad (105)$$

Es bezeichne  $M(\Lambda, p, q, x, r)$  das totale, in der hyperbolischen Kugel vom Radius  $x$  um  $q$  eingeschlossene Volumen der Kugeln  $\mathfrak{K}_T$ .

SATZ 7. Es ist

$$\begin{aligned} \frac{1}{V(r)} M(\Lambda, p, q, x, r) = & \frac{\pi}{2 |\mathfrak{K}|} e^{2x} + \pi \sum_{0 < \lambda_n < 1} \frac{K_n(p, q)}{\alpha_n(\alpha_n + 1)} e^{(\alpha_n + 1)x} b_n(r) \\ & + 2\pi K^*(p, q) e^x (x - 1) b(r) + R_1(\Lambda, p, q, x, r), \end{aligned}$$

mit

$$R_1(\Lambda, p, q, x, r) = \mathcal{O}(e^x) \text{ für jedes feste } r, 0 < r < r_0$$

und

$$b_n(r) = \frac{a_n^0(r)}{V(r)} = \frac{2\pi}{\alpha_n V(r)} \left[ \frac{\text{Sinh}((1 + \alpha_n)r)}{\alpha_n + 1} - \frac{\text{Sinh}((1 - \alpha_n)r)}{\alpha_n - 1} \right] = 1 + \mathcal{O}(r^2),$$

$$0 < \lambda_n < 1,$$

$$b(r) = \frac{4\pi}{V(r)} \{r \text{Cosh } r - \text{Sinh } r\} = 1 + \mathcal{O}(r^2), \text{ gleichmässig in } r,$$

$$0 \leq r \leq r_0 - \varepsilon < r_0.$$

*Beweis von Satz 6\**. Für  $s \notin P$  setzt man  $(d/ds)^m G^0(\Lambda, p, q, s) := G^{(m)}(\Lambda, p, q, s)$ ,  $m = 0, 1, \dots$ . Nach (74) gilt

$$G^{(m)}(\Lambda, p, q, s) \text{ ist analytisch für } \sigma > 1 \text{ bis auf } (m+1)\text{-fache Pole bei } s_j = 1 + \alpha_j \text{ mit den Hauptteilen } v_j/(s - s_j)^{m+1}, \quad v_j = (-1)^m \pi m! \quad K_j(p, q)/\alpha_j(\alpha_j + 1) \text{ für alle } j \text{ mit } \lambda_j < 1. \quad (106)$$

Im weiteren bezeichnen  $c_4, c_5, \dots$  positive Schranken und sei  $m$  eine feste natürliche Zahl, für die  $1/(4m + 10) < \delta/8$  ist, das heisst,  $m$  ist so gross, dass in (104)  $\omega < \delta/8$  gewählt werden darf. Sei  $U_\nu := 2e^{2y_\nu}$ . Nach Voraussetzung konvergiert  $\sum_{\nu=1}^{\infty} U_\nu^{-\delta/8}$ . Mit den von D. G. Kendall in [20, §3] angewandten Ueberlegungen, das heisst mit dem Satz von Borel-Cantelli, folgert man aus (104), dass

für  $\nu = 1, 2, \dots$ , genügend kleines positives  $\delta$  und für fast alle  $q \in \mathfrak{F}$  gilt

$$\begin{aligned} |G^{(m)}(\Lambda, p, q, \sigma + iU_\nu)| &\leq c_4(q), \text{ gleichmässig in } \sigma \text{ mit } |\sigma \pm 1| \geq \kappa, \\ \left| \int_0^U G^{(m)}(\Lambda, p, q, \sigma + it) e^{ity_\nu} dt \right| &\leq c_5(q) U_\nu^{\delta/4}, \sigma \notin P, \text{ gleichmässig in } 0 \leq U \leq U_\nu. \end{aligned} \quad (107)$$

Zum Beweis der ersten Ungleichung unter (107) setzt man

$$\begin{aligned} G_\nu(q) &:= |G^{(m)}(\Lambda, p, q, \sigma + iU_\nu)|^2, \quad \kappa_\nu := \int_{\mathfrak{F}} G_\nu(q) d\omega_q, \\ V(\nu_0) &:= \{q \in \mathfrak{F} \mid G_\nu(q) \leq \kappa_\nu U_\nu^{\delta/8}, \text{ für alle } \nu \geq \nu_0\}, \quad \nu_0 > 0, \\ E(\nu) &:= \{q \in \mathfrak{F} \mid G_\nu(q) > \kappa_\nu U_\nu^{\delta/8}\}. \end{aligned}$$

Für eine Teilmenge  $M$  von  $\mathfrak{F}$  sei  $M^*$  das Komplement von  $M$  bezüglich  $\mathfrak{F}$  und  $|M|$  bezeichne das hyperbolische Mass von  $M$ . Da gilt

$$\kappa_\nu > \int_{E(\nu)} \kappa_\nu U_\nu^{\delta/8} d\omega_q = |E(\nu)| \kappa_\nu U_\nu^{\delta/8},$$

ist

$$|E(\nu)| < U_\nu^{-\delta/8}.$$

Mit  $V(\nu_0) = E^*(\nu_0) \cap E^*(\nu_0+1) \cap \dots$ , das heisst  $V^*(\nu_0) = \bigcup_{j=\nu_0}^{\infty} E_j$ , erhält man daraus

$$|V^*(\nu_0)| \leq \sum_{j=\nu_0}^{\infty} U_j^{-\delta/8}.$$

Da die Reihe auf der rechten Seite konvergiert, folgt

$$|V^*(\nu_0)| \rightarrow 0, \nu_0 \rightarrow \infty.$$

Würde also für die Menge

$$V := \{q \in \mathfrak{F} \mid G_\nu(q) \leq \kappa_\nu U_\nu^{\delta/8}, \text{ für alle genügend grossen } \nu\}$$

gelten  $|V| = |\mathfrak{F}| - \varepsilon < |\mathfrak{F}|$ , so ergäbe sich ein Widerspruch. Also ist für fast alle

$q \in \mathfrak{F}$   $G_\nu(q) \leq c_6(q) \kappa_\nu U_\nu^{\delta/8}$ , was zusammen mit der Abschätzung (104) für  $\kappa_\nu$  die erste Formel unter (107) beweist. Mit (104) hat man auch

$$\begin{aligned} \int_{\mathfrak{F}} \left| \int_0^U |G^{(m)}(\Lambda, p, q, \sigma + it)| e^{ity_\nu} dt \right| d\omega_q &\leq \int_{\mathfrak{F}} \int_0^{U_\nu} |G^{(m)}(\Lambda, p, q, \sigma + it)| dt d\omega_q \\ &\leq c_7 U_\nu^{\delta/8}, \end{aligned}$$

gleichmässig in  $0 \leq U \leq U_\nu$ .

Analog wie die erste, lässt sich damit auch die zweite Beziehung unter (107) herleiten. Man kann sich überlegen, dass mit dem Hilfssatz (Seite 256) auch das folgende Lemma gilt

**LEMMA.** *Seien die Funktionen  $A(x), f(s)$  und  $R(x)$  – und damit die Zahlen  $\beta_1, \gamma$  – definiert wie im Hilfssatz. Dasselbe gelte für die Funktion  $w$  und die Zahl  $\xi$  und sei  $w(y + e^{-\xi y}) = O(w(y))$ . Sei  $y_1, y_2, \dots$  eine monoton gegen  $\infty$  wachsende Folge positiver Zahlen, und für  $\nu = 1, 2, \dots$  gelte mit  $U_\nu := 2e^{2\xi y_\nu}$ :*

(a)  $|f(\sigma + iU_\nu)| \leq c_8$ , gleichmässig in  $\sigma \in [\gamma, \beta_1 + 1]$ ,

(b)  $\left| \int_0^U f(\sigma + it) e^{ity_\nu} dt \right| \leq c_9 w(y_\nu)$ , gleichmässig in  $0 \leq U \leq U_\nu$ .

Dann ist

$$|R(y_\nu)| \leq c_{10} e^{\gamma y_\nu} w(y_\nu), \quad \nu = 1, 2, \dots$$

Zur Herleitung des Lemmas genügt es, die im Beweis des Hilfssatzes auftretenden Grössen  $x$  und  $y$  durch  $y_\nu$  zu ersetzen.

Mit den beiden Formeln (107) sind die Voraussetzungen des Lemmas erfüllt für die Wahl  $A(x) := x^m N^0(\Lambda, p, q, x)$ ;  $f(s) := G^{(m)}(\Lambda, p, q, s)$ ;  $\sigma_0 = \beta_1 = 2$ ;  $1 < \gamma < 1 + \delta/2$ ,  $\gamma \notin P$ ;  $\xi = 1$ ;  $a_j = m$ ,  $s_j = 1 + \alpha_j$ , für alle  $j$  mit  $\lambda_j < 1$ ;  $w(y) = e^{\delta y/2}$ .

Beachtet man (106) und die Definition (6) von  $Q^0(\Lambda, p, q, x)$ , so ergibt sich Satz 6\* für  $k = 0$  aus dem Lemma. Satz 2 zeigt, dass (104) richtig bleibt, wenn man  $G^0(\Lambda, p, q, s)$  ersetzt durch  $G^k(\Lambda, p, q, s)$  für beliebiges  $k > 0$ , so dass sich Satz 6\* für jedes  $k > 0$  in anaolger Art beweisen lässt.

*Beweis von Satz 7.* Für irgend eine Menge  $M \subset H$ , bezeichne  $\bar{M}$  den Abschluss von  $M$ . Sei  $\mathfrak{F}_p$  ein Fundamentalbereich von  $\Lambda_p$  und  $\mathfrak{G} := \{z \in H \mid \rho(p, z) < \rho(Tp, z)$  für alle  $T \in \Lambda - \Lambda_p\}$ . Dann gilt:

$$\text{Sind } v \in \mathfrak{G}, w \in \mathfrak{G} \text{ und } v = Tw, T \in \Lambda, \text{ so ist } T \in \Lambda_p. \quad (108)$$

Zu  $v \in H$  existiert ein  $w \in \mathfrak{G}$  und ein  $T \in \Lambda$  mit  $v = Tw$ . (109)

$$\bigcup_{T \in \Lambda_p} T(\mathfrak{F}_p \cap \mathfrak{G}) = \mathfrak{G}. \quad (110)$$

Zum Beweis von (108) nimmt man an, es sei  $Tp \neq p$ , was auf einen Widerspruch führt, da man dann hat  $\rho(p, v) = \rho(p, Tw) > \rho(p, w) = \rho(p, T^{-1}v) = \rho(Tp, v) > \rho(p, v)$ .

Nun beweist man (109). Sei  $T \in \Lambda$  eine Abbildung, für die gilt  $\rho(Tp, v) \leq \rho(Up, v)$  für alle  $U \in \Lambda$ . Dann ist  $w := T^{-1}v \in \mathfrak{G}$ , denn es gilt  $\rho(p, T^{-1}v) = \rho(Tp, v) \leq \rho(Up, v) = \rho(T^{-1}Up, T^{-1}v)$ , also  $\rho(p, T^{-1}v) \leq \rho(Sp, T^{-1}v)$  für alle  $S \in \Lambda$ .

Aus der Definition von  $\mathfrak{G}$  sieht man, dass  $T(\mathfrak{G}) = \mathfrak{G}$  ist für alle  $T \in \Lambda_p$ , woraus (110) folgt.

Die Aussagen (108) bis (110) implizieren, dass  $\mathfrak{F}_p \cap \mathfrak{G}$  ein Fundamentalbereich von  $\Lambda$  ist. Also kann man

$$\mathfrak{F} = \mathfrak{F}_p \cap \mathfrak{G} \quad (111)$$

wählen. Sei  $\mathfrak{K} := \{v \in H \mid \rho(p, v) \leq r\}$ . Für  $x > 0$ ,  $v \in H$ ,  $q \in H$  setzt man

$$\chi(v, q, x) := \begin{cases} 1, & \text{falls } \rho(v, q) \leq x. \\ 0, & \text{sonst.} \end{cases}$$

Dann ist  $\chi(v, q, x) = \chi(q, v, x)$ ;  $\chi(Tv, q, x) = \chi(v, T^{-1}q, x)$ ,  $T \in \Lambda$ , sowie

$$N^0(\Lambda, p, q, x) = \sum_{T \in \Lambda} \chi(Tp, q, x) \quad \text{und} \quad M(\Lambda, p, q, x, r) = \sum_{T \in \Lambda} \int_{\mathfrak{K}} \chi(Tv, q, x) d\omega_v.$$

Damit wird

$$M(\Lambda, p, q, x, r) = \int_{\mathfrak{K}} N^0(\Lambda, v, q, x) d\omega_v.$$

Beachtet man die Voraussetzung (105) und die Definition von  $\mathfrak{G}$ , sieht man, dass gilt

$$N^0(\Lambda, v, p, r) = \begin{cases} \text{Ord } \Lambda_p, & v \in \mathfrak{K}. \\ 0, & v \in \mathfrak{G} - \mathfrak{K}. \end{cases}$$

Wählt man also  $\mathfrak{F}$  wie in (111), so ergibt sich mit (110) auf Grund der Invarianz

von  $d\omega$  sowie der Automorphie von  $N^0(\Lambda, v, q, z)$  bezüglich  $\Lambda$ :

$$M(\Lambda, p, q, x, r) = \text{Ord } \Lambda_p \int_{\mathfrak{F}} N^0(\Lambda, v, q, x) \frac{N^0(\Lambda, v, p, r)}{\text{Ord } \Lambda_p} d\omega_v.$$

Also ist mit (29)

$$\begin{aligned} & \int_0^r \int_0^x (r - r_1)(x - x_1) M(\Lambda, p, q, x_1, r_1) dx_1 dr_1 \\ &= \frac{1}{2} \int_{\mathfrak{F}} N^2(\Lambda, v, q, x) N^2(\Lambda, v, p, r) d\omega_v = \frac{1}{2} \sum_{n=0}^{\infty} a_n^2(x) a_n^2(r) K_n(p, q). \end{aligned}$$

Die zweite Gleichung folgt aus Satz 1 und der Orthogonalitätsrelation (1). Unter Beachtung von (40) erhält man daraus

$$M(\Lambda, p, q, x, r) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n^0(x) a_n^0(r) K_n(p, q), \quad (112)$$

denn die Reihe auf der rechten Seite dieser Gleichung ist absolut konvergent. Dies ersieht man aus (38) zusammen mit der aus (9) folgenden Abschätzung

$$a_n^0(y) = \mathcal{O}(1/|\alpha_n|^2), \text{ gleichmäßig in } n \text{ mit } \lambda_n > 1.$$

Nach (9) können die Terme  $a_n^0(y)$  sogar explizit berechnet werden, wobei sich durch Einsetzen in (112) Satz 7 ergibt.

#### LITERATURANGABE

- [20] D. G. KENDALL. *On the number of lattice points inside a random oval*. Quart. J. Math. Oxford Ser. 19 (1948), 1–26.

*Fondation Suisse  
7K. Bd. Jourdan  
F-75690 Paris Cedex 14*

Erhalten 10 November 1983