

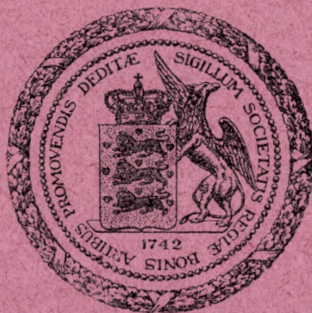
Det Kgl. Danske Videnskabernes Selskab.

Mathematisk-fysiske Meddelelser. **VI**, 8.

NEUER BEWEIS EINES
ALLGEMEINEN KRONECKER'SCHEN
APPROXIMATIONSSATZES

VON

HARALD BOHR



KØBENHAVN

HOVEDKOMMISSIONÆR: ANDR. FRED. HØST & SØN, KGL. HOF-BOGHANDEL
BIANCO LUNOS BOGTRYKKERI

1924

Pris: Kr. 0,50.

Det Kgl. Danske Videnskabernes Selskabs videnskabelige Meddelelser udkommer fra 1917 indtil videre i følgende Rækker:

Historisk-filologiske Meddelelser,
Filosofiske Meddelelser,
Mathematisk-fysiske Meddelelser,
Biologiske Meddelelser.

Prisen for de enkelte Hefter er 50 Øre pr. Ark med et Tillæg af 50 Øre for hver Tavle eller 75 Øre for hver Dobbelttavle.

Hele Bind sælges dog 25 pCt. billigere.

Selskabets Hovedkommissionær er *Andr. Fred. Høst & Søn*, Kgl. Hof-Boghandel, København.

Det Kgl. Danske Videnskabernes Selskab.

Mathematisk-fysiske Meddelelser. **VI**, 8.

NEUER BEWEIS EINES
ALLGEMEINEN KRONECKER'SCHEN
APPROXIMATIONSSATZES

VON

HARALD BOHR



KØBENHAVN

HOVEDKOMMISSIONÆR: ANDR. FRED. HØST & SØN, KGL. HOF-BOGHANDEL

BIANCO LUNOS BOGTRYKKERI

1924

Einleitung.

Dafür, dass die N diophantischen Ungleichungen¹

$$(1) \quad \begin{cases} |\alpha_{11}t_1 + \alpha_{12}t_2 + \dots + \alpha_{1M}t_M - \beta_1| < \varepsilon \pmod{1} \\ |\alpha_{21}t_1 + \alpha_{22}t_2 + \dots + \alpha_{2M}t_M - \beta_2| < \varepsilon \pmod{1} \\ \dots\dots\dots \\ |\alpha_{N1}t_1 + \alpha_{N2}t_2 + \dots + \alpha_{NM}t_M - \beta_N| < \varepsilon \pmod{1}, \end{cases}$$

wo die α_{nm} und β_n reelle Größen bedeuten, bei jedem beliebig kleinen $\varepsilon > 0$ eine Lösung in den M reellen Variablen t_1, t_2, \dots, t_M besitzen, ist die folgende Bedingung offenbar notwendig:

Bei jedem System von N ganzen Zahlen g_1, \dots, g_N , für welches der Ausdruck

$$g_1(\alpha_{11}t_1 + \dots + \alpha_{1M}t_M) + \dots + g_N(\alpha_{N1}t_1 + \dots + \alpha_{NM}t_M)$$

identisch in den M Variablen t_1, \dots, t_M verschwindet, d. h. welches die M Gleichungen

$$(2) \quad g_1\alpha_{1m} + g_2\alpha_{2m} + \dots + g_N\alpha_{Nm} = 0 \quad (m = 1, \dots, M)$$

befriedigt, muss die Zahl

$$(3) \quad g_1\beta_1 + g_2\beta_2 + \dots + g_N\beta_N$$

eine ganze Zahl sein.

In der Tat folgt ja für beliebige (nicht sämtlich verschwindende) ganze Zahlen g_1, \dots, g_N aus dem Bestehen

¹ Unter der Schreibweise $|a| < b \pmod{1}$, wo a und $b > 0$ reelle Zahlen sind, verstehen wir, dass eine ganze Zahl g derart existiert, dass $|a-g| < b$ ist.

der Ungleichungen (1) die neue diophantische Ungleichung

$$|g_1(\alpha_{11}t_1 + \dots + \alpha_{1M}t_M - \beta_1) + \dots + g_N(\alpha_{N1}t_1 + \dots + \alpha_{NM}t_M - \beta_N)| < \varepsilon(|g_1| + \dots + |g_N|) \pmod{1},$$

also, falls die g_n den Gleichungen (2) genügen, die Ungleichung

$$|g_1\beta_1 + \dots + g_N\beta_N| < \varepsilon(|g_1| + \dots + |g_N|) \pmod{1},$$

und hieraus ergibt sich sofort, da ja ε beliebig klein gewählt werden kann, dass die (von ε unabhängige) Zahl $g_1\beta_1 + \dots + g_N\beta_N$ eine ganze Zahl sein muss.

Ein bekannter allgemeiner Satz von KRONECKER besagt, dass die obige notwendige Bedingung auch eine hinreichende Bedingung dafür darstellt, dass die N diophantischen Ungleichungen (1) bei beliebig kleinem ε eine Lösung in t_1, \dots, t_M besitzen, oder anders ausgedrückt, dass es für die Lösbarkeit der N diophantischen Ungleichungen (1) hinreichend ist, dass sie keinen »offenkundigen« Widerspruch aufweisen.

In dem speziellen Falle, wo alle α_{nm} mit $m > 1$ gleich 0 sind, und ausserdem noch die Grössen $\alpha_{11}, \dots, \alpha_{N1}$ linear unabhängig sind d. h. keine Relation der Form

$$g_1\alpha_{11} + \dots + g_N\alpha_{N1} = 0$$

in ganzen (nicht sämtlich verschwindenden) Zahlen g_1, \dots, g_N befriedigen, geht dieser Satz in den sogenannten »kleinen« Kronecker'schen Satz über, welcher besagt, dass N diophantische Ungleichungen der Form

$$|\alpha_n t - \beta_n| < \varepsilon \pmod{1} \quad (n = 1, \dots, N),$$

wo die Koeffizienten $\alpha_1, \dots, \alpha_N$ linear unabhängig sind, bei beliebiger Wahl der Zahlen β_1, \dots, β_N und beliebig kleinem ε stets eine Lösung in t besitzen. Für diesen letzten Satz, welcher in verschiedenen neueren Untersuchungen eine fundamentale Rolle spielt, habe ich vor einigen Jahren

einen neuen einfachen Beweis gegeben.¹ Das Ziel dieser Note ist zu zeigen, dass meine damalige Methode auch im Stande ist, den oben genannten allgemeinen Kronecker'schen Satz mit einem Schlage zu beweisen.

Beweis des Satzes.

Es seien also NM reelle Grössen α_{nm} beliebig gegeben, und es seien β_1, \dots, β_N reelle Grössen derart, dass für jedes System von ganzen Zahlen g_1, \dots, g_N , welches die M Gleichungen (2) befriedigt, die Zahl (3) ganz ausfällt. Wir setzen zur Abkürzung

$$\alpha_{n1}t_1 + \alpha_{n2}t_2 + \dots + \alpha_{nM}t_M = y_n = y_n(t_1, t_2, \dots, t_M)$$

und haben alsdann zu beweisen, dass es möglich ist, solche Werte der M Variablen t_1, t_2, \dots, t_M zu bestimmen, dass die N reellen Zahlen $y_n - \beta_n$, modulo 1 betrachtet, alle beliebig klein werden, d. h. dass die N komplexen Zahlen

$$e^{2\pi i(y_n - \beta_n)} \quad (n = 1, \dots, N)$$

alle um beliebig wenig von $e^0 = 1$ abweichen. Die Behauptung lautet mit anderen Worten, dass die obere Grenze L_F des absoluten Wertes der Funktion

$$F(t_1, t_2, \dots, t_M) = 1 + \sum_{n=1}^N e^{2\pi i(y_n - \beta_n)},$$

wo der Punkt (t_1, \dots, t_M) den ganzen M -dimensionalen Raum durchläuft, gleich der oberen Grenze $L_G = N + 1$ des absoluten Wertes der Funktion

¹ H. BOHR, Another Proof of Kronecker's Theorem [Proceedings of the London Mathematical Society, Ser. II, Bd. XXI (1923), S. 315—316].

$$G(x_1, x_2, \dots, x_N) = 1 + \sum_{n=1}^N e^{2\pi i x_n}$$

ist, wo die N Variablen x_1, \dots, x_N unabhängig von einander das Intervall $0 \leq x < 1$ durchlaufen. Hierbei genügt es offenbar

$$L_F \geq L_G$$

zu beweisen.

Wir betrachten, bei einem beliebigen positiven ganzen R , die Potenzen

$$(4) \quad \left\{ F(t_1, \dots, t_M) \right\}^R = \left\{ 1 + \sum_{n=1}^N e^{2\pi i (y_n - \beta_n)} \right\}^R$$

und

$$(5) \quad \left\{ G(x_1, \dots, x_N) \right\}^R = \left\{ 1 + \sum_{n=1}^N e^{2\pi i x_n} \right\}^R$$

und vergleichen die beiden Polynomialentwickelungen von (4) und (5). Da die x_n von einander unabhängige Variable bedeuten, können natürlich in der Polynomialentwicklung von (5) keine zwei Glieder zusammengezogen werden; dies kann aber sehr wohl in der Polynomialentwicklung von (4) passieren — weil ja mehrere Glieder denselben Exponentialfaktor $e^{i(\lambda_1 t_1 + \dots + \lambda_M t_M)}$ enthalten können — und zwar werden offenbar zwei Glieder mit den Faktoren

$$e^{2\pi i (p_1 y_1 + \dots + p_N y_N)} \quad \text{bezw.} \quad e^{2\pi i (q_1 y_1 + \dots + q_N y_N)}$$

dann und nur dann zu einem Gliede zusammengefasst werden können, wenn die ganzen Zahlen

$$g_1 = p_1 - q_1, \dots, g_N = p_N - q_N$$

den M Gleichungen (2) genügen. In diesem Falle unterscheiden sich aber, weil (3) nach Voraussetzung eine ganze Zahl wird, die beiden Grössen

$$p_1 \beta_1 + \dots + p_N \beta_N \quad \text{und} \quad q_1 \beta_1 + \dots + q_N \beta_N$$

um eine ganze Zahl, d. h. es sind die Amplituden der Koeffizienten der beiden betreffenden Glieder in der Polynomentwicklung von (4) gleich gross. Hieraus folgt aber, dass die Summe der Quadrate der absoluten Werte der Koeffizienten in der (durch Zusammenfassung von Gliedern mit demselben Exponentialfaktor zusammengezogenen) Entwicklung von (4) gewiss \geq der Summe der Quadrate der absoluten Werte der Koeffizienten in der Entwicklung von (5) ist; denn für komplexe Zahlen c_1, c_2, \dots, c_l mit derselben Amplitude gilt ja die Ungleichung

$$|c_1 + c_2 + \dots + c_l|^2 \geq |c_1|^2 + |c_2|^2 + \dots + |c_l|^2.$$

Nun ist aber, nach einem klassischen Verfahren¹, die Summe der Quadrate der absoluten Werte der Koeffizienten in der Entwicklung (4) bzw. (5) gleich dem Mittelwerte

$$F_R = \lim_{T_1, T_2, \dots, T_M \rightarrow \infty} \frac{1}{T_1 T_2 \dots T_M} \int_0^{T_1} dt_1 \int_0^{T_2} dt_2 \dots \int_0^{T_M} dt_M \left| \{ F(t_1, t_2, \dots, t_M) \}^R \right|^2 dt_M$$

bzw.

$$G_R = \int_0^1 dx_1 \int_0^1 dx_2 \dots \int_0^1 dx_N \left| \{ G(x_1, x_2, \dots, x_N) \}^R \right|^2 dx_N,$$

und es gilt daher, bei jedem positiven ganzen R , die Ungleichung

$$F_R \geq G_R,$$

also auch die Ungleichung

$$(6) \quad \sqrt[2R]{F_R} \geq \sqrt[2R]{G_R}.$$

Wir führen nunmehr den Grenzübergang $R \rightarrow \infty$ aus. Hier-

¹ Man hat nur das Quadrat $|F|^2 = F \cdot \bar{F}$ bzw. $|G|^2 = G \cdot \bar{G}$ auszurechnen und von jedem der (endlich vielen) Glieder den Mittelwert zu nehmen, wodurch alle Glieder ausser dem konstanten Gliede wegfallen.

durch erhalten wir sofort (aus Stetigkeitsgründen) die Limesgleichung

$$\lim_{R \rightarrow \infty} \sqrt[2R]{G_R} = L_G (= N + 1),$$

weil die Funktion $|G(x_1, \dots, x_N)|$ tatsächlich ihre obere Grenze in einem Punkte des N -dimensionalen Einheitskubus, nämlich dem Punkte $(0, \dots, 0)$, annimmt. Also gilt, wegen (6), die Limesungleichung

$$(7) \quad \limsup_{R \rightarrow \infty} \sqrt[2R]{F_R} \geq L_G.^1$$

Nun ist aber offenbar bei jedem R der Mittelwert $\sqrt[2R]{F_R} \leq$ der oberen Grenze L_F , und wir können daher aus (7) sofort die gewünschte Ungleichung

$$L_F \geq L_G$$

folgern, womit der Satz bewiesen ist.

¹ Übrigens auch $\liminf_{R \rightarrow \infty} \sqrt[2R]{F_R} \geq L_G$.

MATHEMATISK-FYSISKE MEDDELELSER

UDGIVNE AF

DET KGL. DANSKE VIDENSKABERNES SELSKAB

4. BIND (KR. 13,20):

	Kr. Ø.
1. NIELSEN, NIELS: Recherches sur l'Équation de Fermat. 1922	5.75
2. JACOBSEN, C. & OLSEN, JOHS.: On the Stopping Power of Lithium for α -Rays. 1922.....	0.60
3. NØRLUND, N. E.: Nogle Bemærkninger angaaende Interpolation med æquidistante Argumenter. 1922	1.10
4. BRØNSTED, J. N.: The Principle of the Specific Interaction of Ions. 1921	1.15
5. PEDERSEN, P. O.: En Metode til Bestemmelse af den effektive Modstand i højfrekvente Svingningskredse. 1922.....	0.70
6. PRYTZ, K.: Millimètre étallonné par des interférences. 1922 ..	0.75
7. PEDERSEN, P. O.: On the Lichtenberg Figures. Part II. 1. The distribution of the velocity in positive and negative figures. 2. The use of Lichtenberg figures for the measurement of very short intervals of time. With two plates. 1922	2.15
8. BØGGILD, O. B.: Re-Examination of some Zeolites (Okenite, Ptilolite, etc.). 1922	1.40
9. WIEDEMANN, E. und FRANK, J.: Über die Konstruktion der Schattenlinien auf horizontalen Sonnenuhren von Tâbit ben Qurra. 1922	0.75
10. PEDERSEN, P. O.: Om elektriske Gnister. I. Gnistforsinkelse. Med 2 Tavler. 1922	3.25

5. BIND (KR. 13,10):

	Kr. Ø.
1. NIELSEN, NIELS: Recherches sur les Équations de Lagrange. 1923	3.20
2. KAMPÉ DE FÉRIET, J.: Sur une formule d'addition des Polynomes d'Hermite. 1923	0.50
3. HANSEN, H. M., TAKAMINE, T., and WERNER, SVEN: On the Effect of Magnetic and Electric Fields on the Mercury Spectrum. With two plates and figures in the text. 1923	2.25
4. NIELSEN, NIELS: Recherches sur certaines Équations de Lagrange de formes spéciales. 1923.....	3.00
5. NIELSEN, NIELS: Sur le genre de certaines Équations de Lagrange. 1923.....	2.25

	Kr. Ø.
6. KLOOSTERMAN, H. D.: Ein Satz über Potenzreihen unendlich vieler Variablen mit Anwendung auf Dirichletsche Reihen. 1923.	1.00
7. NIELSEN, NIELS: Notes supplémentaires sur les Équations de Lagrange. 1923.	0.75
8. HANSEN, H. M. and WERNER, S.: The Optical Spectrum of Hafnium. 1923.	0.60
9. GJALDBÆK, J. K.: Über das Potential zwischen der 0.1 n und 3.5 n Kalomelektrode. 1924.	0.60
10. HARTMANN, JUL.: Undersøgelser over Gnisten ved en Kvægsølvstraalekommutator. 1924.	1.25
11. BJERRUM, NIELS, UNMACK, AUGUSTA und ZECHMEISTER, LÁSZLÓ: Die Dissoziationskonstante von Methylalkohol. 1924.	1.10
12. NIELSEN, JAKOB: Die Gruppe der dreidimensionalen Gittertransformationen. 1924.	1.00

6. BIND:

	Kr. Ø.
1. NIELSEN, NIELS: Sur l'opération itérative des Équations de Lagrange. 1924.	3.10
2. UREY, H. C.: On the Effect of perturbing Electric Fields on the Zeeman Effect of the Hydrogen Spectrum. 1924.	0.65
3. BØGGILD, O. B.: On the Labradorization of the Feldspars. 1924.	3.00
4. PEDERSEN, P. O.: Om elektriske Gnister. II. Eksperimentelle Undersøgelser over Gnistforsinkelse og Gnistdannelse. 1924.	4.30
5. JUEL, C.: Über Flächen von Maximalindex. 1924.	1.25
6. NIELSEN, NIELS: Sur une Équations de Lagrange. 1924.	1.25