

Über die mittlere mittlere Breite zufallsartig gestalteter Polygone.

Autor(en): **Hadwiger, H.**

Objektyp: **Article**

Zeitschrift: **Commentarii Mathematici Helvetici**

Band (Jahr): **11 (1938-1939)**

PDF erstellt am: **05.08.2024**

Persistenter Link: <https://doi.org/10.5169/seals-11892>

Nutzungsbedingungen

Die ETH-Bibliothek ist Anbieterin der digitalisierten Zeitschriften. Sie besitzt keine Urheberrechte an den Inhalten der Zeitschriften. Die Rechte liegen in der Regel bei den Herausgebern.

Die auf der Plattform e-periodica veröffentlichten Dokumente stehen für nicht-kommerzielle Zwecke in Lehre und Forschung sowie für die private Nutzung frei zur Verfügung. Einzelne Dateien oder Ausdrucke aus diesem Angebot können zusammen mit diesen Nutzungsbedingungen und den korrekten Herkunftsbezeichnungen weitergegeben werden.

Das Veröffentlichen von Bildern in Print- und Online-Publikationen ist nur mit vorheriger Genehmigung der Rechteinhaber erlaubt. Die systematische Speicherung von Teilen des elektronischen Angebots auf anderen Servern bedarf ebenfalls des schriftlichen Einverständnisses der Rechteinhaber.

Haftungsausschluss

Alle Angaben erfolgen ohne Gewähr für Vollständigkeit oder Richtigkeit. Es wird keine Haftung übernommen für Schäden durch die Verwendung von Informationen aus diesem Online-Angebot oder durch das Fehlen von Informationen. Dies gilt auch für Inhalte Dritter, die über dieses Angebot zugänglich sind.

Über die mittlere mittlere Breite zufallsartig gestalteter Polygone¹⁾

Von H. HADWIGER, Bern

1. Es bezeichne A die Gesamtheit aller Einheitsvektoren \mathbf{a} , $|\mathbf{a}| = 1$, die im dreidimensionalen Vektorraum im Ursprung beginnen. Als *Vektordichte* $\dot{\mathbf{a}}$ wählen wir die zweidimensionale Punktdichte auf der Einheitskugel, auf der alle Endpunkte der Vektoren von A liegen. Mit N beliebig aus A herausgegriffenen Vektoren $\mathbf{a}_1, \mathbf{a}_2, \dots, \mathbf{a}_N$ bilden wir ein im Ursprung beginnendes *Polygon* $P_N: \mathbf{a}_1 + \mathbf{a}_2 + \dots + \mathbf{a}_N$.

Ist $F\{P_N\}$ eine Funktion dieses Polygons, so soll das Integral

$$\bar{F} = \left(\frac{1}{4\pi}\right)^N \int F\{P_N\} \dot{\mathbf{a}}_1 \dots \dot{\mathbf{a}}_N \quad (1)$$

Mittelwert der Funktion F heißen. Dabei soll bei der Integration jeder Seitenvektor \mathbf{a}_ν unabhängig den ganzen Vorrat A durchlaufen. Die Existenz des Integrals in (1) wird vorausgesetzt.

Ist \mathbf{e} ein Einheitsvektor, so versteht man unter der *Stützfunktion* $p(\mathbf{e})$ des Polygons P_N die nicht negative Zahl

$$p = \text{Max} \{0, (\mathbf{e} \mathbf{a}_1), (\mathbf{e} \mathbf{a}_1) + (\mathbf{e} \mathbf{a}_2), \dots, (\mathbf{e} \mathbf{a}_1) + (\mathbf{e} \mathbf{a}_2) + \dots + (\mathbf{e} \mathbf{a}_N)\} . \quad (2)$$

Es ist der Abstand des Ursprungs von der *Stützebene* von P_N deren Normalvektor \mathbf{e} ist. (Der Normalvektor einer Ebene zeigt in den den Ursprung nicht enthaltenden Halbraum.)

Die Summe

$$B(\mathbf{e}) = p(\mathbf{e}) + p(-\mathbf{e})$$

nennen wir die *Breite* von P_N in der Richtung \mathbf{e} .

¹⁾ Die Anregung zu der in dieser Note behandelten Fragestellung verdanke ich Herrn *R. Signer* in Bern, der mich in freundlicher Weise darüber orientierte, wie man in der Kolloidchemie auf derartige Probleme stößt, falls man versucht das Verhalten sogenannter fadenförmiger Moleküle in Lösungen nach rein mathematisch-statistischen Gesichtspunkten zu begründen. So bestimmte *W. Kuhn* (Über die Gestalt fadenförmiger Moleküle in Lösungen, *Kolloid-Zeitschrift* 68, 1934) die mittlere Distanz von Anfangs- und Endpunkt. Mit Hilfe der mittleren mittleren Breite der zufallsartig gestalteten Polygone, deren Berechnung hier durchgeführt werden soll, kann die mittlere Raumerfüllung solcher Fadenmoleküle abgeschätzt werden.

Als *mittlere Breite* bezeichnet man den Integralwert

$$\bar{B} = \frac{1}{4\pi} \int B(\mathbf{e}) \dot{\mathbf{e}} = \frac{2}{4\pi} \int p(\mathbf{e}) \dot{\mathbf{e}}, \quad (3)$$

wo das Integral über die Endpunktseinkugeln von \mathbf{e} , kurz über alle \mathbf{e} , zu erstrecken ist. In dieser Note soll nun der Mittelwert \bar{B}_N der Polygonfunktion $F\{P_N\} = \bar{B}$ berechnet werden. Wir nennen \bar{B}_N die *mittlere mittlere Breite* des zufallsartig gestalteten Polygons.

Es ist also nach Definition (1) das folgende Integral zu ermitteln:

$$\bar{B}_N = 2 \left(\frac{1}{4\pi} \right)^{N+1} \int \left\{ \int p(\mathbf{e}) \dot{\mathbf{e}} \right\} \dot{\mathbf{a}}_1 \dots \dot{\mathbf{a}}_N. \quad (4)$$

Vertauschen wir noch die Integrationsreihenfolge und beachten, daß der Wert

$$\int p(\mathbf{e}) \dot{\mathbf{a}}_1 \dots \dot{\mathbf{a}}_N$$

als Funktion von \mathbf{e} wegen der allseitigen Symmetrie eine Konstante ist, so folgt

$$\bar{B}_N = 2 \left(\frac{1}{4\pi} \right)^N \int p(\mathbf{e}) \dot{\mathbf{a}}_1 \dots \dot{\mathbf{a}}_N. \quad (5)$$

2. Wir führen nun eine Hilfsfunktion ein, die die Anzahldichte von Polygonen P_N bezeichnet, deren normale Projektionspolygone auf einer festen Geraden der Richtung \mathbf{e} gewissen Bedingungen genügen. Es sei $x > 0$, $\alpha > 0$, $\alpha > x$ und

$$F_N[x, \alpha] dx = \left(\frac{1}{4\pi} \right)^N \int \dot{\mathbf{a}}_1 \dots \dot{\mathbf{a}}_N \quad (6)$$

integriert über alle Polygone P_N für die

$$x < (\mathbf{a}_1 \mathbf{e}) + (\mathbf{a}_2 \mathbf{e}) + \dots + (\mathbf{a}_N \mathbf{e}) \leq x + dx \quad (a)$$

$$\text{Max} \{(\mathbf{a}_1 \mathbf{e}), (\mathbf{a}_1 \mathbf{e}) + (\mathbf{a}_2 \mathbf{e}), \dots, (\mathbf{a}_1 \mathbf{e}) + \dots + (\mathbf{a}_N \mathbf{e})\} \leq \alpha \quad (b)$$

ausfällt. Das Integral in (6) kann nun wie folgt zerlegt werden:

$$F_N[x, \alpha] dx = \left(\frac{1}{4\pi} \right)^N \int_{x-1}^{\text{Min}\{x+1, \alpha\}} \frac{1}{d\xi} \left\{ \int \dot{\mathbf{a}}_1 \dots \dot{\mathbf{a}}_{N-1} \int \dot{\mathbf{a}}_N \right\} d\xi, \quad (N \geq 2)$$

wo das Integral

$$\int \dot{a}_1 \dots \dot{a}_{N-1}$$

über alle Polygone P_{N-1} zu erstrecken ist, für die

$$\xi < (a_1 e) + \dots + (a_{N-1} e) \leq \xi + d\xi \quad (\text{a})$$

$$\text{Max} \{ (a_1 e), (a_1 e) + (a_2 e), \dots, (a_1 e) + \dots + (a_{N-1} e) \} \leq \alpha \quad (\text{b})$$

und das Integral

$$\int \dot{a}_N$$

über alle a_N für die

$$x - \xi < (a_N e) \leq x - \xi + dx$$

gilt, so daß

$$\int \dot{a}_N = 2\pi dx$$

ist.

Hieraus ergibt sich die Funktionalrekursion

$$F_N[x, \alpha] = \frac{1}{2} \int_{x-1}^{\text{Min}\{x+1, \alpha\}} F_{N-1}[\xi, \alpha] d\xi,$$

oder

$$F_N[x, \alpha] = \frac{1}{2} \int_{x-1}^{x+1} F_{N-1}[\xi, \alpha] K[\xi, \alpha] d\xi, \quad (N \geq 2) \quad (7)$$

wo

$$K[\xi, \alpha] = \begin{cases} 1 & \xi \leq \alpha \\ 0 & \xi > \alpha \end{cases}$$

ist. Nach Definition (6) wird

$$F_1[x, \alpha] dx = \frac{1}{4\pi} \int \dot{a}_1$$

integriert über alle Vektoren a_1 für die

$$x < (a_1 e) \leq x + dx \quad (\text{a})$$

$$(a_1 e) \leq \alpha \quad (\text{b})$$

ist. Das auftretende Integral ist gleich der Mantelfläche einer Zone der Dicke dx der Einheitskugel, wenn $-1 \leq x < \text{Min}\{\alpha, 1\}$ und 0 wenn $x < -1$ oder $x \geq \text{Min}\{\alpha, 1\}$ ist. Es wird demnach

$$F_1[x, \alpha] = \begin{cases} 0 & x < -1 \\ \frac{1}{2} & -1 \leq x < \text{Min}\{\alpha, 1\} \\ 0 & \text{Min}\{\alpha, 1\} \leq x \end{cases} \quad (8)$$

Unter Verwendung von (7) und (8) können nun die Hilfsfunktionen $F_N[x, \alpha]$ rekursiv berechnet werden.

N	$2^N (N - 1)! F_N[x, \alpha]$	x	α
1	0	$-\infty < x < -1$	$0 \leq \alpha < 1$
	1	$-1 \leq x < \alpha$	
	0	$-\infty < x < -1$	$1 \leq \alpha < \infty$
	1 0	$-1 \leq x < 1$ $1 \leq x < \alpha$	
2	0	$-\infty < x < -2$	$0 \leq \alpha < 1$
	$2 + x$	$-2 \leq x < \alpha - 1$	
	$1 + \alpha$	$\alpha - 1 \leq x < 0$	
	$1 + \alpha - x$	$0 \leq x < \alpha$	
	0	$-\infty < x < -2$	$1 \leq \alpha < 2$
	$2 + x$ $2 - x$	$-2 \leq x < 0$ $0 \leq x < \alpha$	
0	$-\infty < x < -2$	$2 \leq \alpha < \infty$	
$2 + x$	$-2 \leq x < 0$		
$2 - x$	$0 \leq x < 2$		
0	$2 \leq x < \alpha$		
3	0	$-\infty < x < -3$	$0 \leq \alpha < 1$
	$9 + 6x + x^2$	$-3 \leq x < \alpha - 2$	
	$5 + 4\alpha - \alpha^2 + 2\alpha x + 2x$	$\alpha - 2 \leq x < -1$	
	$3 + 4\alpha - \alpha^2 + 2\alpha x - 2x - 2x^2$	$-1 \leq x < \alpha - 1$	
	$2 + 4\alpha - 2x - x^2$	$\alpha - 1 \leq x < \alpha$	
	0	$-\infty < x < -3$	$1 \leq \alpha < 2$
	$9 + 6x + x^2$	$-3 \leq x < -1$	
	$6 - 2x^2$	$-1 \leq x < \alpha - 1$	
	$3 + 4\alpha - \alpha^2 - 2x - x^2$	$\alpha - 1 \leq x < 1$	
	$5 + 4\alpha - \alpha^2 - 6x + x^2$	$1 \leq x < \alpha$	
	0	$-\infty < x < -3$	$2 \leq \alpha < 3$
	$9 + 6x + x^2$	$-3 \leq x < -1$	
	$6 - 2x^2$	$-1 \leq x < 1$	
	$9 - 6x + x^2$	$1 \leq x < \alpha$	
	0	$-\infty < x < -3$	
	$9 + 6x + x^2$	$-3 \leq x < -1$	
$6 - 2x^2$	$-1 \leq x < 1$		
$9 - 6x + x^2$	$1 \leq x < 3$		
0	$3 \leq x < \alpha$		

Es bezeichne nun weiter

$$f_N(\alpha) = \left(\frac{1}{4\pi}\right)^N \int \dot{a}_1 \dots \dot{a}_N \quad (\alpha > 0) \quad (9)$$

integriert über alle Polygone für die

$$\text{Max} \{(\mathbf{a}_1 \mathbf{e}), (\mathbf{a}_1 \mathbf{e}) + (\mathbf{a}_2 \mathbf{e}), \dots (\mathbf{a}_1 \mathbf{e}) + (\mathbf{a}_2 \mathbf{e}) + \dots + (\mathbf{a}_N \mathbf{e})\} \leq \alpha$$

ist. Ein Vergleich mit (6) lehrt, daß

$$f_N(\alpha) = \int_{-\infty}^{\alpha} F_N[x, \alpha] dx \quad (10)$$

sein wird. Die neue Hilfszahl $f_N(\alpha)$ läßt sich als *geometrische Wahrscheinlichkeit* deuten, dafür daß das zufallsartig gestaltete Polygon P_N ganz in dem vorgegebenen Halbraum liegt, der den Ursprung enthält und von der auf \mathbf{e} normalen Ebene im Abstand α vom Ursprung begrenzt ist.

Beachtet man, daß die Integration in (9) über alle Polygone erstreckt wird, deren Stützfunktion $p(\mathbf{e})$ die Ungleichung

$$p(\mathbf{e}) \leq \alpha \quad (11)$$

erfüllen, so kann nun der Mittelwert in (5) durch die Hilfsfunktion (9) dargestellt werden. Offenbar gilt

$$\overline{B}_N = 2 \int_0^{\infty} \alpha f'_N(\alpha) d\alpha \quad (12)$$

Wegen $f'_N(\alpha) = 0$ für $\alpha > N$ ist nach einer geläufigen Umformung

$$\overline{B}_N = 2 \left\{ N - \int_0^N f_N(\alpha) d\alpha \right\} \quad (13)$$

Aus den weiter unten mitgeteilten ersten Hilfsfunktionen rechnet man nach Definiton (10) aus:

$$f_1(\alpha) = \begin{cases} \frac{1 + \alpha}{2} & (0 \leq \alpha < 1) \\ 1 & (1 \leq \alpha < \infty) \end{cases}$$

$$f_2(\alpha) = \begin{cases} \frac{3 + 4\alpha}{8} & (0 \leq \alpha < 1) \\ \frac{4 + 4\alpha - \alpha^2}{8} & (1 \leq \alpha < 2) \\ 1 & (2 \leq \alpha < \infty) \end{cases}$$

$$f_3(\alpha) = \begin{cases} \frac{15 + 21\alpha + 3\alpha^2 - \alpha^3}{48} & (0 \leq \alpha < 1) \\ \frac{17 + 27\alpha - 6\alpha^2}{48} & (1 \leq \alpha < 2) \\ \frac{21 + 27\alpha - 9\alpha^2 + \alpha^3}{48} & (2 \leq \alpha < 3) \\ 1 & (3 \leq \alpha < \infty) \end{cases}$$

Für die ersten drei mittleren Breiten gewinnt man hieraus die Werte

$$\begin{aligned} \bar{B}_1 &= \frac{1}{2} = 0,500\dots \\ \bar{B}_2 &= \frac{5}{6} = 0,833\dots \\ \bar{B}_3 &= \frac{53}{48} = 1,104\dots \end{aligned} \tag{14}$$

3. Die maximale mittlere Breite des Polygons P_N ist $\frac{N}{2}$, die dann auftritt, wenn das Polygon ganz gestreckt ist. In der Folge leiten wir für die mittlere mittlere Breite die asymptotische Formel her

$$\bar{B}_N = O(\sqrt{N}) . \tag{15}$$

Diese zeigt, daß die zufallsartige Gestaltung im Mittel eine „Knäuelung“ des Polygons erzeugt, indem seine Breiten gegen seine Gesamtlängen N klein werden.

Zunächst müssen wir das asymptotische Verhalten der Hilfsfunktionen $F_N[x, \alpha]$ studieren.

Da $K[x, \infty] = 1$ ist, gelten für die Funktionen $F_N[x, \infty]$ nach (7) die Rekursionen

$$F_N[x, \infty] = \frac{1}{2} \int_{x-1}^{x+1} F_{N-1}[\xi, \infty] d\xi, \quad (N \geq 2) \quad (16)$$

oder als *Faltungsintegral* geschrieben.

$$F_N[x, \infty] = \int_{-\infty}^{\infty} F_{N-1}[\xi, \infty] \Phi(x - \xi) d\xi, \quad (17)$$

wo

$$\Phi(\xi) = \begin{cases} 0 & (-\infty < \xi < -1) \\ \frac{1}{2} & (-1 \leq \xi < 1) \\ 0 & (1 \leq \xi < \infty) \end{cases}$$

und

$$F_1[\xi, \infty] = \begin{cases} 0 & (-\infty < \xi < -1) \\ \frac{1}{2} & (-1 \leq \xi < 1) \\ 0 & (1 \leq \xi < \infty) \end{cases}$$

ist. Aus (17) folgt dann

$$\begin{aligned} F_N[x, \infty] &= 0 \quad \text{für} \quad |x| > N \\ F_N[x, \infty] &= F_N[-x, \infty]. \end{aligned} \quad (18)$$

Unterwerfen wir die in der Faltungsrelation (17) auftretenden Funktionen der *Fourierschen Transformation*

$$\begin{aligned} \mathfrak{F}\{F_N, x\} &= \int_{-\infty}^{\infty} F_N[\xi, \infty] \cos x\xi d\xi, \\ \mathfrak{F}\{\Phi, x\} &= \int_{-\infty}^{\infty} \Phi(\xi) \cos x\xi d\xi, \end{aligned}$$

wobei noch (18) berücksichtigt wird, so gilt nach dem bekannten *Faltungssatz*²⁾:

$$\mathfrak{F}\{F_N, x\} = \mathfrak{F}\{F_{N-1}, x\} \cdot \mathfrak{F}\{\Phi, x\},$$

und da $F_1 = \Phi$ ist, wird

$$\mathfrak{F}\{F_N, x\} = (\mathfrak{F}\{\Phi, x\})^N.$$

²⁾ Vgl. etwa *G. Doetsch, Theorie und Anwendung der Laplace-Transformation*, Berlin, J. Springer, 1937, S. 162.

Nun ist aber

$$\mathfrak{F} \{ \Phi, x \} = \frac{1}{2} \int_{-1}^1 \cos x \xi d\xi = \frac{\sin x}{x},$$

so daß

$$\mathfrak{F} \{ F_N, x \} = \left(\frac{\sin x}{x} \right)^N$$

folgt. Nach der Umkehrungsformel der Fourierschen Transformation ist

$$F_N [x, \infty] = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \left(\frac{\sin \xi}{\xi} \right)^N \cos x \xi d\xi. \quad (19)$$

Für das hier auftretende Integral kann der asymptotische Wert für große N nach *G. Pólya*³⁾ u. a. angegeben werden. Es resultiert dann

$$F_N [x, \infty] \sim \sqrt{\frac{3}{2\pi N}} e^{-\frac{3x^2}{2N}}. \quad (20)$$

Projiziert man das Polygon P_N auf die Gerade g der Richtung e so kann $F_N [x, \infty]$ interpretiert werden als Wahrscheinlichkeitsdichte für die x -Koordinate des Endpunktes des linearen Polygons auf g . Die asymptotische Formel (20) kann nun dahin gedeutet werden, daß bei großem N die Position des Endpunktes auf g dem gleichen Wahrscheinlichkeitsgesetze unterliegt, wie die Endlage eines auf g linear diffundierenden Partikels nach Ablauf der Zeit N , der sich zur Zeit $t = 0$ im Punkte $x = 0$ befand, wenn als linearer Diffusionskoeffizient

$$D = \frac{1}{6} \quad (21)$$

angenommen wird. Ausgehend von dieser Deutung identifizieren wir die Wahrscheinlichkeitsdichte

$$F_N [x, \alpha]$$

mit der Positionsdichte des gleichen Partikels wie oben, dessen Diffusionsbewegung auf g aber noch der Zusatzbedingung unterworfen ist, daß der Partikel ausscheidet, falls er die Grenzkoordinate $x = \alpha$ überschreitet. Diese Ausscheidebedingung entspricht genau der Vorschrift, wonach bei der Integration in (6) nur diejenigen Polygone zugelassen werden, deren

³⁾ *G. Pólya*, Berechnung eines bestimmten Integrals, *Math. Ann.* 74 (1913), S. 204—212.

Projektionspolygone auf g ganz auf einer Seite des Grenzpunktes $x = \alpha$ liegen.

Nach einem geläufigen Ansatz erhalten wir demnach

$$F_N[x, \alpha] \sim \sqrt{\frac{3}{2\pi N}} \left\{ e^{-\frac{3x^2}{2N}} - e^{-\frac{3(2\alpha-x)^2}{2N}} \right\}. \quad (22)$$

Für

$$f_N(\alpha) = \int_{-\infty}^{\alpha} F_N[x, \alpha] dx$$

erreicht man nach einigen Umformungen

$$f_N(\alpha) \sim \frac{2}{\sqrt{N}} \int_0^{\alpha \sqrt{\frac{3}{2N}}} e^{-u^2} du,$$

und hieraus für die mittlere mittlere Breite

$$\bar{B}_N = 2 \int_0^{\infty} \alpha f'_N(\alpha) d\alpha$$

den asymptotischen Ausdruck

$$\bar{B}_N \sim \sqrt{\frac{8N}{3\pi}} = 0,9213 \sqrt{N}. \quad (23)$$

(Eingegangen den 16. Februar 1939.)