

AUSGEWÄHLTE SPLINEFUNKTIONEN

L. G. Iliev

Zusammenfassung. Es werden Spline von Laguer'schen ganzen Funktionen betrachtet.

1. Es seien $x_0 < x_1 < \dots < x_s$ und y_k , $k=0, 1, 2, \dots, s$, reelle Zahlen, $y_0 < y_1 > y_2 < y_3 > \dots$

1.1. Falls $F(x) = \frac{1}{2a} x^2 = \frac{a}{2} \left(\frac{x}{a}\right)^2$, betrachten wir die Menge der Parabeln $y = \eta + \frac{1}{2a} (x - \xi)^2$, wo $a \neq 0$, ξ und η reelle Parameter sind.

Weiter sei ($a_1 > 0$)

$$(1.1) \quad y = \eta_k + \frac{1}{2a_k} (x - \xi_k)^2, \quad x_{k-1} < \xi_k < x_k, \quad k=1, 2, \dots, s-1,$$

eine Parabel aus dieser Menge durch die Punkte (x_{k-1}, y_{k-1}) und (x_k, y_k)
Gesucht sei die Parabel

$$(1.2) \quad y = \eta_{k+1} + \frac{1}{2a_{k+1}} (x - \xi_{k+1})^2, \quad x_k < \xi_{k+1} < x_{k+1},$$

welche durch die Punkte (x_k, y_k) , (x_{k+1}, y_{k+1}) geht und die Parabel (1.1) im Punkt (x_k, y_k) tangiert.

Die Bedingungen, welche die Parameter a_{k+1} , ξ_{k+1} und η_{k+1} bestimmen sind:

$$(1.3) \quad \begin{aligned} y_k &= \eta_{k+1} + \frac{1}{2a_{k+1}} (x_k - \xi_{k+1})^2, \\ y_{k+1} &= \eta_{k+1} + \frac{1}{2a_{k+1}} (x_{k+1} - \xi_{k+1})^2, \end{aligned}$$

$$\frac{x_k - \xi_{k+1}}{a_{k+1}} = \frac{x_k - \xi_k}{a_k} \quad \square$$

Aus der letzten Gleichung von (1.3) folgt, daß $\text{sign } a_{k+1} = -\text{sign } a_k$.
Die Gleichungen (1.3) bestimmen eindeutig die Unbekannten.

Die Funktion

$$(1.4) \quad F_s^{(2)} = \eta_k + \frac{1}{2a_k} (x - \xi_k)^2, \quad x_{k-1} \leq x \leq x_k, \quad k = 1, 2, \dots, s,$$

ist ein quadratischer Spline im Sinne, daß im jeden Intervall $[x_{k-1}, x_k]$ $k = 1, 2, \dots, s$, $\frac{d^2}{dx^2} F_s^{(2)}(x) = \frac{1}{a_k}$ ist.

1.2. Es sei \mathcal{L} ein elastischer, schwerer, biegsamer und nicht dehnbarer Faden. Mit $\mathcal{E} \geq 0$ bezeichnen wir dessen Elastizitätskoeffizient und mit $P \geq 0$ dessen Gewicht. Gilt $\mathcal{E} \gg P$, werden wir $\mathcal{E} = 1$ und $P = 0$ annehmen. In diesem Fall hat der Spline (1.4) bei gewissen Bedingungen und Vermutungen eine mechanische Deutung.

Es sei aber beim Faden $\mathcal{E} = 0$ und $P = 1$. Dann, wenn an beiden Enden aufgehängt, nimmt er die Form einer Kettenlinie an.

Diese Bemerkung gibt Anlaß, analog wie im Fall 1.1. die Funktion $\Phi(x) = a \operatorname{ch} \frac{x}{a}$ zu betrachten, wo $a \neq 0$ eine reelle Zahl und damit auch die Menge der Kettenlinien $y = \eta + a \operatorname{ch} \frac{x - \xi}{a} - a$, wo $a \neq 0$, ξ und η reelle Parameter sind.

Falls ($a_1 > 0$)

$$(1.1') \quad y = y_k + a_k \operatorname{ch} \frac{x - \xi_k}{a_k} - a_k, \quad x_{k-1} < \xi_k < x_k, \quad k = 1, 2, \dots, s-1,$$

eine Kettenlinie aus dieser Menge ist, die durch die Punkte (x_{k-1}, y_{k-1}) und (x_k, y_k) geht suchen wir die Kettenlinie

$$(1.2') \quad y = \eta_{k+1} + a_{k+1} \operatorname{ch} \frac{x - \xi_{k+1}}{a_{k+1}} - a_{k+1}, \quad x_k < \xi_{k+1} < x_{k+1},$$

die durch (x_k, y_k) , (x_{k+1}, y_{k+1}) geht und die Kettenlinie (1.1') im Punkte (x_k, y_k) tangiert.

Wir erhalten die Bedingungen

$$(1.3') \quad \begin{aligned} y_k &= \eta_{k+1} + a_{k+1} \operatorname{ch} \frac{x_k - \xi_{k+1}}{a_{k+1}} - a_{k+1}, \\ y_{k+1} &= \eta_{k+1} + a_{k+1} \operatorname{ch} \frac{x_{k+1} - \xi_{k+1}}{a_{k+1}} - a_{k+1}, \\ \operatorname{sh} \frac{x_k - \xi_{k+1}}{a_{k+1}} &= \operatorname{sh} \frac{x_k - \xi_k}{a_k}. \end{aligned}$$

Aus der letzten Gleichung folgt $\frac{x_k - \xi_{k+1}}{a_{k+1}} = \frac{x_k - \xi_k}{a_k}$. In diesem Fall folgt aus den Eigenschaften der Funktion $\operatorname{sh} \frac{x}{a}$, daß das Gleichungssystem (1.3') eine eindeutige Lösung hat. Außerdem gilt $\operatorname{sign} a_{k+1} = -\operatorname{sign} a_k$.

Setzen wir

$$(1.4') \quad S_s^0(x) = \eta_k + a_k \operatorname{ch} \frac{x - \xi_k}{a_k} - a_k, \quad x_{k-1} \leq x \leq x_k, \quad k = 1, 2, \dots, s.$$

Wegen der letzten Gleichung in (1.3') hat die Funktion $S_s^0(x)$ eine stetige Ableitung:

$$(1.5) \quad \frac{dS_s^0(x)}{dx} = \operatorname{sh} \frac{x - \xi_k}{a_k}, \quad x_k \leq x \leq x_{k+1}, \quad k=0, 1, 2, \dots, s-1,$$

überall im Intervall (x_0, x_s) .

$S_s^0(x)$ ist eine Splinefunktion, die man durch wiederholte Integration der in $M_k(x_k, y_k)$, $k=1, 2, \dots, s-1$, unstetigen Funktion

$$(1.6) \quad \bar{S}_s(x) = -\frac{1}{a_k} \operatorname{ch} \frac{x - \xi_k}{a_k}, \quad x_{k-1} \leq x < x_k, \quad k=1, 2, \dots, s,$$

erhalten.

Führen wir in den Intervallen (x_{k-1}, x_k) und (x_k, x_{k+1}) entgegengesetzte, aber der x -Achse senkrechte Gravitationsfelder ein, so kann auch $S_s^0(x)$ mechanisch gedeutet werden.

2. Bezeichnen wir mit L die Klasse der ganzen Funktionen, welche Polynome mit nur reellen Nullstellen sind, oder in jedem endlichen Bereich, Grenzen solcher Polynome sind. L' sei die Untermenge der geraden Funktionen in L .

Die Funktionenmenge $f(z) = \varphi(iz)$, wo $\varphi(z) \in L'$ bezeichnen wir mit \bar{L} . Man kann annehmen, daß die Funktionen der Klasse \bar{L} nur reelle Koeffizienten haben. Die Nullstellen der Funktionen $f(z) \in \bar{L}$ liegen auf der imaginären Achse.

2.1. Wenn D der Differentialoperator bedeutet und $f(z) \in \bar{L}$, so sind

$$(2.1) \quad P_n(z) = P_n(z, f) = f(D)z^n, \quad n=0, 1, 2, \dots,$$

die Jensen'schen Polynome der Funktion $f(z)$. Die Nullstellen dieser Polynome liegen auch auf der imaginären Achse. Aus (2.1) folgt

$$(2.2) \quad P'_n(z) = nP_{n-1}(z), \quad n=1, 2, \dots$$

Falls $f(z) \in \bar{L}$, $f(0) > 0$, betrachten wir für reelle x die Funktion $R_n(x) = aP_n\left(\frac{x}{a}\right)$ und die Menge der Kurven $y = \eta + aP_n\left(\frac{x - \xi}{a}\right) - aP_n(0)$, wo a, ξ, η reelle Zahlen sind, $n=2m$ ($m=0, 1, 2, \dots$) fest.

Unter den Bezeichnungen von Punkt 1., falls $(a_1 > 0)$

$$(2.3) \quad y = \eta_k + a_k P_n\left(\frac{x - \xi_k}{a_k}\right) - a_k P_n(0), \quad x_{k-1} < \xi_k < x_k,$$

eine Kurve aus dieser Menge ist, welche durch die Punkte (x_{k-1}, y_{k-1}) und (x_k, y_k) geht, suchen wir die Kurve

$$(2.4) \quad y = \eta_{k+1} + a_{k+1} P_n\left(\frac{x - \xi_{k+1}}{a_{k+1}}\right) - a_{k+1} P_n(0), \quad x_k < \xi_{k+1} < x_{k+1},$$

welche durch (x_k, y_k) , (x_{k+1}, y_{k+1}) läuft und die Kurve (2.3) im Punkt (x_k, y_k) tangiert.

Man erhält die Bedingungen

$$(2.5) \quad \begin{aligned} y_k &= \eta_{k+1} + a_{k+1} P_n \left(\frac{x_n - \xi_{k+1}}{a_{k+1}} \right) - a_{k+1} P_n(0), \\ y_{k+1} &= \eta_{k+1} + a_{k+1} P_n \left(\frac{x_{k+1} - \xi_{k+1}}{a_{k+1}} \right) - a_{k+1} P_n(0), \\ P_n' \left(\frac{x_k - \xi_{k+1}}{a_{k+1}} \right) &= P_n' \left(\frac{x_k - \xi_k}{a_k} \right). \end{aligned}$$

Aus der letzten Gleichung und der Eigenschaft von $P_n(z)$ folgt, daß $\frac{x_k - \xi_{k+1}}{a_{k+1}} = \frac{x_k - \xi_k}{a_k}$. Aus den Eigenschaften von $P_n(z)$ folgt, daß das System (2.5) eine einzige Lösung hat und $\text{sign } a_{k+1} = -\text{sign } a_k$.

Man setzt

$$(2.6) \quad R_s^n(x) = \eta_k + a_k P_n \left(\frac{x - \xi_k}{a_k} \right) - a_k P_n(0), \quad x_{k-1} \leq x \leq x_k, \quad x = 1, 2, \dots, s.$$

Wegen der letzten Gleichung in (2.5) hat $R_s^n(x)$ eine stetige Ableitung

$$(2.7) \quad \frac{d}{dx} R_s^n(x) = P_n' \left(\frac{x - \xi_k}{a_k} \right) = n P_{n-1} \left(\frac{x - \xi_k}{a_k} \right), \quad x_{k-1} \leq x \leq x_k, \quad k = 1, 2, \dots, s,$$

in den Punkten (x_k, y_k) , d. h. im ganzen Intervall (x_0, x_s) .

Die Funktion $R_s^n(x)$ ist ein Spline, der nach zweifacher Integration der in den Punkten $M_k(x_k, y_k)$, $k = 1, 2, \dots, s-1$ un stetigen Funktion

$$(2.8) \quad R_s^{n*}(x) = \frac{n(n-1)}{a_k} P_{n-2} \left(\frac{x - \xi_k}{a_k} \right), \quad x_{k-1} \leq x \leq x_k, \quad k = 1, 2, \dots, s,$$

entsteht.

2.2. Es sei $f(z) \in \bar{L}$ und $P_n(z)$, $n = 0, 1, 2, \dots$, deren Jensen'sche Polynome (2.1). Man setze

$$(2.9) \quad Q_n(z) = z^n P_n \left(\frac{1}{z} \right), \quad n = 0, 1, 2, \dots$$

Die Nullstellen von $Q_n(z)$ liegen auf der imaginären Achse. Wie bekannt gilt in jedem endlichen Bereich der Ebene:

$$(2.10) \quad \lim_{n \rightarrow \infty} Q_n \left(\frac{z}{n} \right) = f(z).$$

Wegen der genannten Eigenschaften der Nullstellen von $Q_n(z)$ kann, wie vorher für jedes feste $n = 2m$ eine Funktion

$$(2.11) \quad S_s^n(f, x) = S_s^n(x) = \eta_k + b_k Q_n^* \left(\frac{x - \xi_k}{b_k} \right) - b_k Q_n^*(0),$$

$$x_{k-1} < \xi_k < x_k, \quad x_{k-1} \leq x \leq x_k, \quad k = 1, 2, \dots, s, \quad Q_n^*(x) = Q_n \left(\frac{z}{n} \right), \quad n = 1, 2, \dots,$$

gefunden werden, wo $\xi_k, \eta_k, b_k, k = 1, 2, \dots, s$, bestimmte reelle Zahlen sind und, daß $S_s^n(x)$ im ganzen Intervall (x_0, x_s) stetig differenzierbar ist.

Ähnlich, falls $f(z) \in \bar{L}$ können wir eine Funktion

$$(2.12) \quad S_s(x, f) = S_s(x) = \bar{\eta}_k + \bar{b}_k f\left(\frac{x - \bar{\xi}_k}{\bar{b}_k}\right) - \bar{b}_k f(0),$$

$$x_{k-1} < \bar{\xi}_k < x_k, \quad x_{k-1} \leq x \leq x_k, \quad k = 1, 2, \dots, s,$$

finden welche auch im ganzen Intervall stetig differenzierbar ist.

Für $f(z) = a \operatorname{ch} \frac{x}{a} \in \bar{L}$ bekommt man die Funktion $S_s\left(x, a \operatorname{ch} \frac{x}{a}\right) = S_s^0(x)$.

Sind $\bar{P}_n(z) = \bar{P}_n\left(z, a \operatorname{ch} \frac{z}{a}\right)$ die Jensen'schen Polynome von $a \operatorname{ch} \frac{z}{a}$ und $\bar{Q}_n(z) = z^n \bar{P}_n\left(\frac{1}{z}\right)$, $\bar{Q}_n^*(z) = \bar{Q}_n\left(\frac{z}{n}\right)$, $n = 1, 2, \dots$, finden wir die Funktion

$$(2.13) \quad \bar{S}_s^n(x) = \bar{S}_s^n\left(x, a \operatorname{ch} \frac{x}{a}\right) = \eta_k + b_k \bar{Q}_n^*\left(\frac{x - \xi_k}{b_k}\right) - b_k \bar{Q}_n^*(0),$$

$$x_{k-1} \leq x \leq x_k, \quad k = 1, 2, \dots, S, \quad n = 2m, \quad m = 0, 1, 2, \dots$$

In diesem Fall kann man die Frage nach der mechanischen Deutung von $\bar{S}_s^n(x)$ bei $\varepsilon > 0$ und $P > 0$ stellen, ähnlich dem Fall von $S_s^0(x)$ bei $\varepsilon = 0$ und $P = 1$.

3. Die ganzen Funktionen der Art

$$(3.1) \quad \int_{-\infty}^{\infty} F(t) e^{itz} dt,$$

mit nur reellen Nullstellen heißen Riemann'sche ganze Funktionen.

Falls $\varphi(z) \in L'$ und der Art (3.1) ist, so gilt $f(z) = \varphi(iz) \in \bar{L}$ und

$$(3.2) \quad f(z) = \int_0^{\infty} F(t) \operatorname{ch} tz dt.$$

Für die Jensen'schen Polynome von $f(z)$ erhält man

$$(3.3) \quad P_n(z) = P_n(z, f) = \int_{-\infty}^{\infty} F(t) (z+t)^n dt, \quad n = 0, 1, 2, \dots,$$

wo $F(t) = F(-t)$, $0 \leq t < \infty$.

Ähnlich gilt

$$(3.4) \quad Q_n(z) = z^n P_n\left(\frac{1}{z}\right) = \int_{-\infty}^{\infty} F(t) (1+tz)^n dt, \quad n = 0, 1, 2, \dots$$

Die Funktionen der Klasse \bar{L} , die der Art (3.2) sind, kann man z. B. in [1, 2, 3] finden.

Als klassisch gelten folgende Resultate von Pólya.

Ist $\psi(t) \geq 0$ wachsend und integrabel im Intervall $[0, 1]$, so gilt

$$(3.5) \quad \int_0^1 \psi(t) \operatorname{ch} tz dt \in \bar{L}.$$

Die Funktion

$$(3.6) \quad \int_0^1 (1-t^{2q})^p \operatorname{ch} tz \, dt \in \bar{L}$$

und auch

$$(3.7) \quad \int_0^\infty e^{-t^{2q}} \operatorname{ch} tz \, dt \in \bar{L},$$

falls q eine natürliche Zahl und $p > -1$ ist.

In [1] sind einige Methoden angegeben um Funktionen der Klasse L zu erhalten. Ein konkretes Resultat lautet folgendermaßen:

Es sei $x(t)$ ein gerades Polynom von t oder eine gerade ganze Funktion von t , so daß: $x(a)=0, a>0; x'(it) \in L$. Dann gilt, bei $\lambda > -1$

$$(3.8) \quad \int_0^a x^\lambda \operatorname{ch} tz \, dt \in \bar{L}.$$

Aus (3.8) erhält man für $x=1-t^{2q}$ den Fall (3.6).

Alle diese Beispiele zeigen, daß die Klasse L viele klassische Funktionen erhält. Die auf diese Weise erhaltenen Splines $S_s^n(x, f), R_s^n(x, f)$ und $S_s(x, f)$ von $f(z) \in \bar{L}$ haben in einigen Fällen mechanische Deutung. Dies ist z. B. der Fall $f(z) = a \operatorname{ch} \frac{t}{a} \in \bar{L}$.

LITERATUR

1. Л. Илиев. Нули на цели функции. София, 1980.
2. G. Polya. Über die Nullstellen gewisser ganzen Funktionen. *Math. Z.*, 2, 1918, 352-383.
3. G. Polya. Über trigonometrische Integrale mit nur reellen Nullstellen. *J. reine und angew. Math.*, 158, 1927, 6-18.

Zentrum für Mathematik und Mechanik
1090 Sofia, Postfach 373 Bulgarien

Eingegangen am 5. Juni 1981