

提供：



株式会社 オプティカルソリューションズ

〒101-0032

東京都千代田区岩本町 2-16-2 (Fビル 6階)

TEL : 03-5833-1332 FAX : 03-3865-3318

<http://www.osc-japan.com/>

e-mail: info@osc-japan.com

光学設計ノーツ 52 (ver.1.0)

最適化とは、ニュートン - ラフソン法の応用について

株式会社タイコ
牛山善太

光学設計における最適化について前回から触れさせて戴いているが、今回は勾配法より効率の良い、ニュートン - ラフソン (Newton-Raphson) 法 (あるいは単にニュートン法とも呼ばれる) について解説させていただきたい。関数化された対象を扱う場合の最適化手法としては大変重要なものであるが、この関数化の部分、この手法をレンズ設計に持ち込むためのネックとなる。しかし、後述させていただくことになる減衰最小二乗法などの構造もそこから理解しやすくなる。

1. 1次元の場合のニュートン - ラフソン法の応用

関数 $f(x)$ が、1回微分 $f'(x)$ のみならず2回微分 $f''(x)$ が可能なものである場合、前回の勾配法よりも効率の良い最適化手法としてニュートン - ラフソン法を応用したものがある。

点 x_0 近傍の点 $x_0 + \Delta x$ では、以下如くにのテーラー展開が可能である。

$$f(x_0 + \Delta x) = f(x_0) + f'(x_0)\Delta x + \frac{1}{2}f''(x_0)\Delta x^2 + \frac{1}{3!}f'''(x_0)\Delta x^3 + \dots \quad (1)$$

x は微小量であるので、(1)式の x の3次以上の項を無視して(1)式の2次までの項をとった関数の最大値を考えると、(1)式を x で微分して、その値が0となる $f(x_0 + \Delta x)$ の極値を探すと、

$$f'(x_0) + f''(x_0)\Delta x = 0 \quad (2)$$

の解、

$$\Delta x = -\frac{f'(x_0)}{f''(x_0)} \quad (3)$$

を得ればよい。従って x 座標としては

$$x = x_0 - \frac{f'(x_0)}{f''(x_0)} \quad (4)$$

として、新たな地点が得られる。この座標を新たな x_0 として(3)式をまた、計算し、新たな x を得る。これを繰り返していくと、 x_0 と x の間に大きな差がなくなる。そこが収束点となる。

2 . n次元の場合ニュートン - ラフソン法の応用

1次元から n 次元になっても基本的な考え方は同じであるが、手法としては当然、複雑になるので以下に説明させていただく。今度は初期点を、

$$(x_{01}, x_{02}, \dots, x_{0n})$$

として、そして、その近傍の点、

$$(x_{01} + \Delta x_1, x_{02} + \Delta x_2, \dots, x_{0n} + \Delta x_n)$$

を考えると、(1)式と同様に、

$$\begin{aligned} & f(x_{01} + \Delta x_1, x_{02} + \Delta x_2, \dots, x_{0n} + \Delta x_n) \\ &= f_0 + \sum_{i=1}^n \frac{\partial f(x_{01}, \dots, x_{0n})}{\partial x_i} \Delta x_i \end{aligned}$$

$$+ \frac{1}{2} \left(\frac{\partial^2}{\partial x_1^2} \Delta x_1^2 + \frac{\partial^2}{\partial x_1 \partial x_2} \Delta x_1 \Delta x_2 + \cdots + \frac{\partial^2}{\partial x_n^2} \Delta x_n^2 \right) f_0 \quad (5)$$

上式の右辺第 3 項は以下の様に見える。

$$\frac{1}{2} \left(\frac{\partial}{\partial x_1} \Delta x_1 + \frac{\partial}{\partial x_2} \Delta x_2 + \cdots + \frac{\partial}{\partial x_n} \Delta x_n \right)^2 f_0$$

ここでは、

$$f_0 = f(x_{01}, x_{02}, \cdots, x_{0n}) \quad (6)$$

と表した。従って、 x_i で偏微分すれば (5) 式の x_i がかかっていない項は消えて、

$$\begin{aligned} \frac{\partial f_0}{\partial x_i} + \frac{1}{2} \left[\left(\frac{2\partial^2}{\partial x_i \partial x_1} \Delta x_i \Delta x_1 + \cdots + \frac{\partial^2}{\partial x_i^2} \Delta x_i^2 + \cdots + \frac{2\partial^2}{\partial x_i \partial x_n} \Delta x_i \Delta x_n \right) \right]' f_0 \\ = \frac{\partial f_0}{\partial x_i} + \left[\left(\frac{\partial^2}{\partial x_i \partial x_1} \Delta x_1 + \cdots + \frac{\partial^2}{\partial x_i^2} \Delta x_i + \cdots + \frac{\partial^2}{\partial x_i \partial x_n} \Delta x_n \right) \right] f_0 \quad (7) \end{aligned}$$

従って、それぞれの i について、

$$\frac{\partial f_0}{\partial x_i} + \sum_{k=1}^n \frac{\partial^2 f_0}{\partial x_i \partial x_k} \Delta x_k = 0 \quad (8)$$

の時、極値をとる。

ところで、以下の様なヘッセ行列 (Hessian matrix) と呼ばれるものがある。

$$H(f) = \begin{bmatrix} \frac{\partial^2 f}{\partial x_1^2} & \frac{\partial^2 f}{\partial x_1 \partial x_2} & \cdots & \frac{\partial^2 f}{\partial x_1 \partial x_n} \\ \frac{\partial^2 f}{\partial x_2 \partial x_1} & \frac{\partial^2 f}{\partial x_2^2} & \cdots & \frac{\partial^2 f}{\partial x_2 \partial x_n} \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ \frac{\partial^2 f}{\partial x_n \partial x_1} & \frac{\partial^2 f}{\partial x_n \partial x_2} & \cdots & \frac{\partial^2 f}{\partial x_n^2} \end{bmatrix} \quad (9)$$

これを利用して、(5)式の極値を得るための x_i についての総ての解は、行列を用いて、

$$\begin{aligned} \nabla \mathbf{f}_0 + \mathbf{H}_0 \Delta \mathbf{x} &= 0 \\ \Delta \mathbf{x} &= -\mathbf{H}_0^{-1} \nabla \mathbf{f}_0 \end{aligned} \quad (10)$$

と表現できる。従って、新しい x の組は

$$\mathbf{x} = \mathbf{x}_0 - \mathbf{H}_0^{-1} \nabla \mathbf{f}_0 \quad (11)$$

として、繰り返し計算により得られる。
因みに、

$$\nabla \mathbf{f}_0 = \begin{pmatrix} \frac{\partial f_0}{\partial x_1} \\ \vdots \\ \frac{\partial f_0}{\partial x_n} \end{pmatrix} \quad (12)$$

$$\Delta \mathbf{x} = \begin{pmatrix} \Delta x_1 \\ \vdots \\ \Delta x_n \end{pmatrix} \quad (13)$$

であり、

$$\mathbf{H}_0 = H(f_0)$$

である ((9)式参照)。 (11)式を解くためには、右辺における逆行列計算が必要になるが、

$$\mathbf{H}_0 \Delta \mathbf{x} = -\nabla \mathbf{f}_0 \quad (14)$$

として、連立方程式を解くと考えても良い。

ニュートン-ラフソン法は収束も非常に早く、原理的にも理解しやすく有用な手法であるが、エンジニアリング的な分野では、繰り返し実行されなければならない、ヘッセ行列の計算、つまり2次微分の計算に困難が発生する。この困難を克服するために、ヘッセ行列の代わりに2次微分を必要としない適当な行列 \mathbf{B} を用いて、(14)式を

$$\mathbf{B}_0 \Delta \mathbf{x} = -\nabla \mathbf{f}_0 \quad (15)$$

として、解を得ようというのが、準ニュートン法である。ここで、表記を、繰り返し計算の k 回目の値と、 $k+1$ 回目の値というように、繰り返し回数をを用いたものに切り替えて、

$$\Delta \mathbf{x}_{k+1} = \mathbf{x}_{k+1} - \mathbf{x}_k \quad (16)$$

$$\mathbf{y}_k = \nabla \mathbf{f}_{k+1} - \nabla \mathbf{f}_k \quad (17)$$

とした時、代替え、近似行列 \mathbf{B} は、

$$\mathbf{B}_{k+1} = \mathbf{B}_k - \frac{\mathbf{B}_k \Delta \mathbf{x}_k (\Delta \mathbf{x}_{k+1})^T \mathbf{B}_k}{(\Delta \mathbf{x}_{k+1})^T \mathbf{B}_k \Delta \mathbf{x}_{k+1}} + \frac{\mathbf{y}_k (\mathbf{y}_k)^T}{\mathbf{y}_k^T \Delta \mathbf{x}_{k+1}} \quad (18)$$

として得られる (DFP (Davidson-Fletcher-Powell) 法)。右肩の T は転置ベクトルを表す。また、これとは別に、

$$\mathbf{B}_{k+1} = \mathbf{B}_k + \left(\frac{1 + (\Delta \mathbf{x}_{k+1})^T \mathbf{B}_k \Delta \mathbf{x}_{k+1}}{(\Delta \mathbf{x}_{k+1})^T \mathbf{y}_k} \right) \frac{\mathbf{y}_k (\mathbf{y}_k)^T}{\mathbf{y}_k^T \Delta \mathbf{x}_{k+1}} - \frac{\mathbf{y}_k (\Delta \mathbf{x}_{k+1})^T \mathbf{B}_k + \mathbf{B}_k \Delta \mathbf{x}_k \mathbf{y}_k^T}{(\Delta \mathbf{x}_{k+1})^T \mathbf{y}_k} \quad (19)$$

とする手法もある (BFGS (Broyden-Fletcher-Goldfarb-Shanno) 法)。

3 . 参考文献

- 1) 大野豊、磯田和男監修：数値計算ハンドブック(オーム社、東京、1996)
- 2) 金谷健一：これなら分かる最適化数学(共立出版、東京、2008)
- 3) 今野浩、山下浩：非線形計画法(日科技連、東京、1978)
- 4) 牛山善太、草川徹：シミュレーション光学(東海大学出版会、東京、2003)