

$$\begin{aligned} f(x) - f(x_0) &= \int_{x_0}^x \{ f^{(1)}(x_0) + \int_{x_0}^{x_1} f^{(2)}(x_2) dx_2 \} dx_1 \\ &= f^{(1)}(x_0) (x - x_0) \\ &\quad + \int_{x_0}^x dx_1 \int_{x_0}^{x_1} f^{(2)}(x_2) dx_2 \end{aligned}$$

上式經整理後即為

$$f(x) = f(x_0) + f^{(1)}(x_0) \frac{(x-x_0)}{1!} + R_1 \quad (3.1)$$

其中

$$R_1 = \int_{x_0}^x dx_1 \int_{x_0}^{x_1} f^{(2)}(x_2) dx_2 \quad (3.2)$$

再將(2.3)式代入(3.2)式，即得

$$\begin{aligned} R_1 &= \int_{x_0}^x dx_1 \int_{x_0}^{x_1} \{ f^{(2)}(x_0) \\ &\quad + \int_{x_0}^{x_2} f^{(3)}(x_3) dx_3 \} dx_2 \\ &= f^{(2)}(x_0) \int_{x_0}^x dx_1 \int_{x_0}^{x_1} dx_2 \\ &\quad + \int_{x_0}^x dx_1 \int_{x_0}^{x_1} dx_2 \int_{x_0}^{x_2} f^{(3)}(x_3) dx_3 \end{aligned}$$

因上式中

$$\begin{aligned} \int_{x_0}^x dx_1 \int_{x_0}^{x_1} dx_2 &= \int_{x_0}^x (x_1 - x_0) dx_1 \\ &= \frac{(x-x_0)^2}{2!} \end{aligned}$$

代入 R_1 ，則(3.1)式即可改寫為

$$\begin{aligned} f(x) &= f(x_0) + f^{(1)}(x_0) \frac{(x-x_0)}{1!} \\ &\quad + f^{(2)}(x_0) \frac{(x-x_0)^2}{2!} + R_2 \end{aligned} \quad (4.1)$$

上式中

$$R_2 = \int_{x_0}^x dx_1 \int_{x_0}^{x_1} dx_2 \int_{x_0}^{x_2} f^{(3)}(x_3) dx_3 \quad (4.2)$$

依照上述作法，再用迭代法繼續往下作，並可利用數學歸納法證明

$$\begin{aligned} \int_{x_0}^x dx_1 \int_{x_0}^{x_1} dx_2 \int_{x_0}^{x_2} dx_3 \cdots \int_{x_0}^{x_{n-1}} dx_n \\ = \frac{(x-x_0)^n}{n!} \end{aligned} \quad (5)$$

即可得 $f(x)$ 對 $(x-x_0)$ 之 n 階展開式

$$\begin{aligned} f(x) &= f(x_0) + f^{(1)}(x_0) \frac{(x-x_0)}{1!} \\ &\quad + f^{(2)}(x_0) \frac{(x-x_0)^2}{2!} + \cdots \\ &\quad + f^{(n)}(x_0) \frac{(x-x_0)^n}{n!} + R_n \end{aligned} \quad (6.1)$$

上式中之餘式

$$\begin{aligned} R_n &= \int_{x_0}^x dx_1 \int_{x_0}^{x_1} dx_2 \int_{x_0}^{x_2} dx_3 \cdots \\ &\quad \cdots \int_{x_0}^{x_n} f^{(n+1)}(x_{n+1}) dx_{n+1} \end{aligned} \quad (6.2)$$

因 $f^{(n+1)}(x_{n+1})$ 在 x_0 與 x 之間為一連續函數，設 μ_{n+1} 及 M_{n+1} 分別為 $f^{(n+1)}(x_{n+1})$ 在 $[x_0, x]$ 區間內之最小及最大值，則

$$\begin{aligned} \mu_{n+1} \leq f^{(n+1)}(x_{n+1}) \leq M_{n+1}, \\ x_{n+1} \in [x_0, x] \end{aligned} \quad (7)$$

即

$$\begin{aligned} \int_{x_0}^{x_n} \mu_{n+1} dx_{n+1} &\leq \int_{x_0}^{x_n} f^{(n+1)}(x_{n+1}) dx_{n+1} \\ &\leq \int_{x_0}^{x_n} M_{n+1} dx_{n+1} \end{aligned}$$

亦即

$$\begin{aligned} \mu_{n+1} \frac{(x-x_0)^{n+1}}{(n+1)!} &\leq R_n \\ &\leq M_{n+1} \frac{(x-x_0)^{n+1}}{(n+1)!} \end{aligned} \quad (8)$$

$$\text{令 } \lambda_{n+1} \equiv \frac{(n+1)!}{(x-x_0)^{n+1}} \cdot R_n \quad (9)$$

$$\text{則 } \mu_{n+1} \leq \lambda_{n+1} \leq M_{n+1} \quad (10)$$

由連續函數的中間值定理可知，在 $[x_0, x]$ 之間必有一數 ξ_{n+1} 存在，使

$$f^{(n+1)}(\xi_{n+1}) = \lambda_{n+1} \quad (11)$$

亦即使

$$R_n = \frac{f^{(n+1)}(\xi_{n+1})}{(n+1)!} (x-x_0)^{n+1} \quad (12)$$

故定理得證。

從以上的推導過程中我們可以看出，泰勒定理其實就是微積分基本定理的自然延伸，第 (2.1) 式可以被詮釋為：函數 $f(x)$ 在 x 點的數值可以由它在 x_0 點的數值以及它在 $[x_0, x]$ 之間各點的一階導函數之值求出，而在此區間內任一點 x_1 的一階導函數值又可以由 $f^{(1)}(x_0)$ 及此函數在 $[x_0, x_1]$ 區間內的二階導函數之值求得，以此類推。這種想法正符合“迭代法”的基本精神，它在解很多物理問題中，尤其是量子力學中隨時間變化的微擾問題 (time-dependent perturbation)，常被用到，著名的戴森展開式 (Dyson's Expansion) 亦就是利用這種迭代法推導而得的 (註二)。

附 註

註一：泰勒定理中的餘式有所謂的積分型式及微分型式，微分型式又可分為 Lagrange 型，Cauchy 型，Schlömilch 型等，皆源自不同的推導方法，可以參閱：

1. 孫光遠、孫叔平合撰，“微積分學”第 134 頁 (商務印書館發行)。
2. 陳卓編著，“簡明微積分”第 82 及 92 頁 (經世書局印行，民國 69 年 4 月)。
3. 楊維哲著“微積分”，第 265 頁 (三民書局印行，民國 73 年 10 月)。

4. Sherwood and Taylor 合撰，“Calculus”，P. 390, 395, 397，(Prentice Hall, Inc 1954, 3rd Ed)。

5. A. Friedman 撰，“Advanced Calculus” P101, 135. (Holt, Rinehart & Winston, Inc 1971 版，台北美亞書局 1974 年翻影版)。

6. L. Feigenbaum 撰“Happy Tercentenary, Brook Taylor”，載於 The Mathematical Intelligencer, Vol 8, P.53 (1986), Springer-Verlag 出版。

註二：可參閱

1. F. J. Dyson, “Physical Review” Vol 75, P. 486 (1949)。
2. A. S. Davydov 著“Quantum Mechanics” Chap X. (Addison, Wesley 出版，台北豪華書局民國 71 年 9 月翻版)。
3. Fetter and Walecka 合著，“Quantum Theory of Many-Particle Systems” P.54 (McGraw-Hill Book Co. 1971)。

誌 謝

本文內容曾就正於賴東昇、吳式玉、張海潮諸位先生，並承曹亮吉先生提供參考資料，特此誌謝。

～本文作者任教於台灣大學物理系～