数值微分计算方法实验

1 问题

求解函数 f(x) 在 x_0 处的导数值:

$$f'(x_0) = \lim_{h \to 0} \frac{f(x_0 + h) - f(x_0)}{h}$$
 (1.1)

2 算法简介

2.1 向前差分

设 $f \in C^2$,则对问题有向前差分格式

$$f'(x_0) \approx \frac{f(x_0 + h) - f(x_0)}{h}$$
 (1.2)

由 Taylor 展开可知

$$\frac{f(x_0 + h) - f(x_0)}{h} - f'(x_0) = \frac{h}{2} f''(x_0) + O(h^2)$$
 (1.3)

理论上向前差分格式是一阶收敛的。

2.2 向后差分

设 $f \in \mathbb{C}^2$,则对问题有向后差分格式

$$f'(x_0) \approx \frac{f(x_0) - f(x_0 - h)}{h}$$
 (1.4)

由 Taylor 展开可知

$$\frac{f(x_0) - f(x_0 - h)}{h} - f'(x_0) = -\frac{h}{2}f''(x_0) + O(h^2)$$
 (1.5)

理论上向后差分格式是一阶收敛的。

2.3 中心差分

设 $f \in C^3$,则对问题有中心差分格式

$$f'(x_0) \approx \frac{f(x_0 + h) - f(x_0 - h)}{2h}$$
 (1.6)

由 Taylor 展开可知

$$\frac{f(x_0+h)-f(x_0-h)}{2h}-f'(x_0)=O(h^2)$$
 (1.7)

理论上中心差分格式是二阶收敛的。

2.4 Richardson 外推与中心差分结合

利用低阶格式,经过简单的变换可以得到高阶求解数值微分的格式:

当f的光滑性足够高时,由 Taylor 展开可知

$$\begin{cases} f(x_0 + h) = f(x_0) + hf'(x_0) + \frac{h^2}{2} f''(x_0) + \frac{h^3}{6} f'''(x_0) + \frac{h^4}{24} f^{(4)}(x_0) + \dots \\ f(x_0 - h) = f(x_0) - hf'(x_0) + \frac{h^2}{2} f''(x_0) - \frac{h^3}{6} f'''(x_0) + \frac{h^4}{24} f^{(4)}(x_0) - \dots \end{cases}$$
(1.8)

于是对中心差分格式的误差可以精确表示为

$$e_h^{(0)} = \frac{f(x_0 + h) - f(x_0 - h)}{2h} - f'(x_0) = c_1 h^2 + c_2 h^4 + c_3 h^6 + \dots$$
 (1.9)

$$e_{\frac{h}{2}}^{(0)} = \frac{f(x_0 + \frac{h}{2}) - f(x_0 - \frac{h}{2})}{h} - f'(x_0) = c_1(\frac{h}{2})^2 + c_2(\frac{h}{2})^4 + c_3(\frac{h}{2})^6 + \dots$$
 (1.10)

将上面两式结合可以得到

$$e_h^{(1)} = e_h^{(0)} - 4e_{h/2}^{(0)} = c_2 h^4 + c_3 h^6 + \dots = O(h^4)$$
(1.11)

由此可见每经过一层 Richardson 外推理论上可将差分格式的精度提高二阶。

这样可以得到改进的数值微分格式:

$$\begin{cases}
f'(x_0) = D_k(h) + O(h^{2k+2}) = D_{k-1}(h) + \frac{D_{k-1}(h) - D_{k-1}(2h)}{4^k - 1} + O(h^{2k+2}) \\
D_0(h) = \frac{f(x_0 + h) - f(x_0 - h)}{2h}
\end{cases} (1.12)$$

当光滑性足够好时, Richardson 外推迭代理论上可以达到任意精度。

2.5 隐式方法

给定 $f'(x_0)$ 、 $f'(x_n)$, 利用三次样条插值的思想可得到 f'(x) 的近似。

若令 $m_i = f'(x_i)$,由 Taylor展开式变换后有

$$m_{i} = \frac{f(x_{i+1}) - f(x_{i-1})}{2h} - \frac{h^{2}}{6} f'''(x_{i}) + O(h^{4})$$
(1.13)

由 Taylor 展开可知,对足够光滑的函数 g 有

$$\begin{cases} g(x+h) = g(x) + hg'(x) + \frac{h^2}{2}g''(x) + \frac{h^3}{6}g'''(x) + O(h^4) \\ g(x-h) = g(x) - hg'(x) + \frac{h^2}{2}g''(x) - \frac{h^3}{6}g'''(x) + O(h^4) \end{cases}$$
(1.14)

由(1.14)容易得到 g 的二阶导数中心差分为

$$g''(x) = \frac{g(x+h) - 2g(x) + g(x-h)}{h^2} + O(h^2)$$
 (1.15)

令 g = f', 在 x_i 处有 f "的近似:

$$f'''(x_i) = \frac{m_{i+1} - 2m_i + m_{i-1}}{h^2} + O(h^2)$$
 (1.16)

由(1.13)和(1.16)得到 $f'(x_i)$ 的隐式表达式:

$$m_{i} = \frac{f(x_{i+1}) - f(x_{i-1})}{2h} - \frac{h^{2}}{6} \frac{m_{i+1} - 2m_{i} + m_{i-1}}{h^{2}} + O(h^{4})$$
(1.17)

当取 $m_i \approx m_i = \frac{f(x_{i+1}) - f(x_{i-1})}{2h} - \frac{h^2}{6} \frac{m_{i+1} - 2m_i + m_{i-1}}{h^2}$ 时,由(1.17)显见得理论上隐式方法的误

差为四阶。

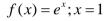
经整理后,(1.17)可转化为如下求解线性方程组的问题

$$\frac{1}{6} \begin{pmatrix} 4 & 1 & & & \\ 1 & 4 & \ddots & & \\ & \ddots & \ddots & \ddots & \\ & & \ddots & 4 & 1 \\ & & & 1 & 4 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} m_1 \\ m_2 \\ \vdots \\ m_{n-2} \\ m_{n-1} \end{pmatrix} = \frac{1}{2h} \begin{pmatrix} f(x_2) - f(x_0) \\ f(x_3) - f(x_1) \\ \vdots \\ f(x_{n-1}) - f(x_{n-3}) \\ f(x_n) - f(x_{n-2}) \end{pmatrix} - \frac{1}{6} \begin{pmatrix} m_0 \\ 0 \\ \vdots \\ 0 \\ m_n \end{pmatrix}$$
(1.18)

此方程组的系数矩阵总为三对角矩阵,利用追赶法可以在O(n)时间内求得方程组唯一解。

3 数值实验

3.1 算例 1



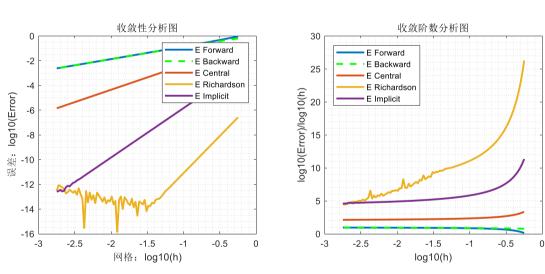


图 1

图 1 是五种方法在没有测量误差的前提下得出的。从左图可知五种方法的收敛性都是满足的,随着网格尺度 h 的减小,误差逐渐减小,呈现出了明显的正相关。右图是对左图的一个简单的变换,从右图可知向前差分、向后差分都是一阶收敛的,中心差分是二阶收敛的,隐式方法是四阶收敛的,进行两次外推的 Richardson 方法约为六至八阶收敛的。

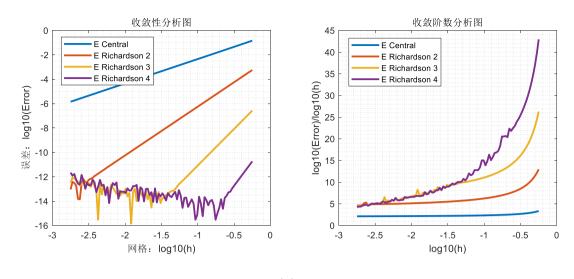


图 2

图 2 是在没有测量误差的前提下,使用 Richardson 方法进行若干次外推和中心差分格式得出的。从图中可知 Richardson 外推每进行一次迭代收敛阶大约上升两阶,同时可以观察到相同的初始网格尺度h下 Richardson 方法外推层数越多越快达到机器精度,收敛曲线呈锯齿状,表明此时舍入误差的影响已经不能再忽略。

3.2 算例 2

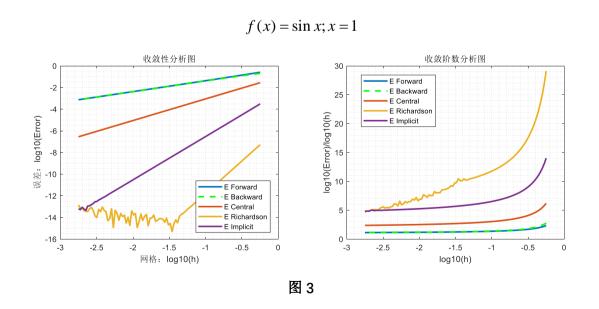
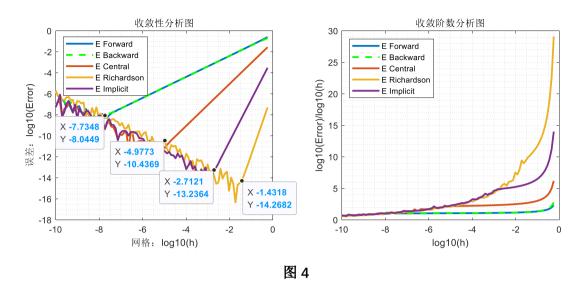


图 3 是五种方法在没有测量误差的前提下得出的 m,与算例 1 中相比较得到的结论是相同

的。在将网格进一步加密以后,得到如下的图 4:

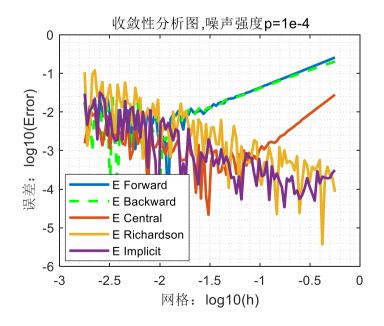


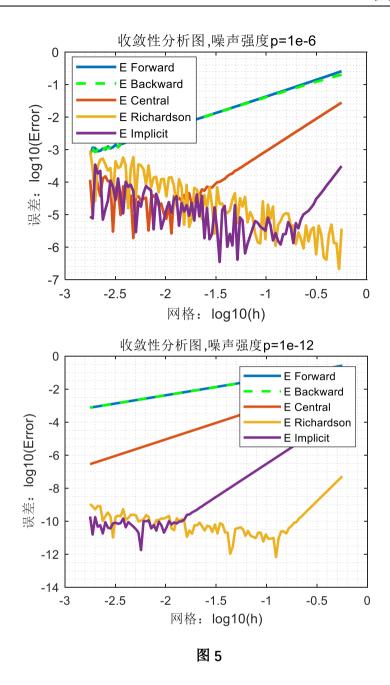
从图 4 可知,随着网格的加密,受舍入误差的影响逐渐明显,最终所有方法都在某一点后 不再继续收敛。

3.3 算例 3

$$f(x) = \sin x; x = 1$$

图5是五种方法在存在测量误差的前提下得出的,其中所加的测量误差是由白噪声模拟的。





从图 5 可见,在存在噪声时,随着网格的加密,所有方法都会表现出不适定性,而且随着噪声强度 p 的加大,对网格尺度 h 的要求会越来越大。

4 总结

五种计算方法在以上三个算例中的表现与课上的理论结果基本相符,其中向前差分、向后差分是一阶收敛的,中心差分是二阶收敛的,Richardson 外推与中心差分结合后是 2k+2 阶收

敛的,其中 k 是迭代次数,而隐式方法是四阶收敛的。

在对数值微分不适定性的观察中,舍入误差的影响随着网格尺寸h的减小逐渐明显,出现明显的锯齿状曲线先后顺序为: Richardson 外推、隐式方法、中心差分、向前/后差分; 噪声的影响随着噪声强度的增大而增大,往往在一个加上一个非常小的噪声后,结果就会变得非常糟糕; 在相同噪声强度下,影响随着网格尺寸h的减小逐渐明显,出现明显的锯齿状曲线先后顺序为: Richardson 外推、隐式方法、中心差分、向前/后差分。

从我个人的理解中,认为舍入误差和噪声对结果的影响在计算的初始阶段有着相似的特性,都是给精确值加上了一个小的误差 δ ,由课上对向前差分的分析:

$$\stackrel{\text{u}}{=} |f^{\delta}(x) - f(x)| \leq \delta$$
时,

$$\begin{split} & \left| \frac{f^{\delta}(x_{0} + h) - f^{\delta}(x_{0})}{h} - f'(x_{0}) \right| \\ & = \left| \frac{f^{\delta}(x_{0} + h) - f^{\delta}(x_{0})}{h} - \frac{f(x_{0} + h) - f(x_{0})}{h} + \frac{f(x_{0} + h) - f(x_{0})}{h} - f'(x_{0}) \right| \\ & \leq ch + \frac{2\delta}{h} \end{split}$$

以及同理对中心差分的分析:

$$\left| \frac{f^{\delta}(x_{0} + h) - f^{\delta}(x_{0} - h)}{2h} - f'(x_{0}) \right|$$

$$= \left| \frac{f^{\delta}(x_{0} + h) - f^{\delta}(x_{0} - h)}{2h} - \frac{f(x_{0} + h) - f(x_{0} - h)}{2h} + \frac{f(x_{0} + h) - f(x_{0} - h)}{2h} - f'(x_{0}) \right|$$

$$\leq ch^{2} + \frac{\delta}{h}$$

故可知在存在一个小的误差 δ 时,向前、向后、中心差分格式的网格尺度都不能无限小,在达到某个值后继续减小误差反而会增大,由于 Richardson 外推在第一层使用了中心差分,且在迭代中要不断将网格继续剖分,同时还有外推累积的误差,故 Richardson 外推法也会在网格尺度减小到某个值后误差会增大,不再继续收敛,而且这种现象出现的比前面几种低阶格

式更早。

对于隐式方法,虽然对于整体不便于分析,但类比前面几种计算方法,误差估计式

$$\left| f'(x_0) - f'(x_0) \right| \le O(h^n + \frac{\delta}{h}); n > 1$$

中 $O(\frac{\delta}{h})$ 总来自于f 在各点的误差除以网格尺度h,而 $O(h^n)$ 则主要是截断 Taylor 展式高阶项带来的,于是由隐式方法的表达式

$$m_{i} = \frac{f(x_{i+1}) - f(x_{i-1})}{2h} - \frac{h^{2}}{6} \frac{m_{i+1} - 2m_{i} + m_{i-1}}{h^{2}} + O(h^{4})$$

可知隐式方法应该也具有不适定性,即在有一个小误差存在时,网格尺度不能无限小,在达到 某个值后继续减小误差反而会增大。

以上的分析与实验结论也基本相符。

此外在 $f(x) = \sin x$; $x = k\pi$ 处的实验还观察到了在有对称性的点处,因为 Taylor 展开式中一 些项被消去而具有比其他点处高得多的收敛阶。

5 疑问

- (1) 虽然对不适定性的分析与实验结果基本符合,但对于相同条件下减小网格尺度不适定性现象出现的顺序只对 Richardson 外推早于其他方法做出了合理的解释,尤其是中心差分的 $O(\frac{\delta}{h})$ 项与向前、向后差分的 $O(\frac{\delta}{h})$ 项有相同的阶,但中心差分的不适定性表现总是出现得比向前、向后差分早,与分析不太符合。
- (2) 课上介绍的理论中隐式方法与三次样条插值有紧密的联系,而文献中介绍的三次样 条插值的误差从节点到远离节点处的传播是衰减的,具有数值稳定性,但实验中隐 式方法的表现却仍然是不适定的。