大作业1

苏煜宸 2022013267

1 Q1

$1.1 \quad (1)$

考虑差分格式:

$$u_j^{n+1} = \sum_{k=-l}^{l} b_k u_{j+k}^n$$

对左边进行时间方向的泰勒展开:

$$u_j^{n+1} = u_j^n + \frac{\partial u}{\partial t} \Big|_{i}^n \Delta t + \frac{1}{2!} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} \Big|_{i}^n \Delta t^2 + \frac{1}{3!} \frac{\partial^3 u}{\partial t^3} \Big|_{i}^n \Delta t^3 + o(\Delta t^3)$$

对右边进行空间方向泰勒展开:

$$u_{j+k}^n = u_j^n + \frac{\partial u}{\partial x} \Big|_j^n (k\Delta x) + \frac{1}{2!} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \Big|_j^n (k\Delta x)^2 + \frac{1}{3!} \frac{\partial^3 u}{\partial x^3} \Big|_j^n (k\Delta x)^3 + o(\Delta x^3)$$

可以得到:

$$\sum_{k=-l}^{l} b_k u_{j+k}^n = u_j^n \sum_{k=-l} b_k + \frac{\partial u}{\partial x} \bigg|_j^n \Delta x \sum_{k=-l}^n b_k k + \frac{1}{2!} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \bigg|_j^n \Delta x^2 \sum_{k=-l}^n b_k k^2 + \frac{1}{3!} \frac{\partial^3 u}{\partial x^3} \bigg|_j^n \Delta x^3 \sum_{k=-l}^n b_k k^3 + o(\Delta x^3)$$

$$\sum_{k=-l}^{l} b_k u_{j+k}^n = \left(\sum b_k\right) u_j^n + \Delta x \left(\sum b_k k\right) \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\Delta x^2}{2!} \left(\sum b_k k^2\right) \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\Delta x^3}{3!} \left(\sum b_k k^3\right) \frac{\partial^3 u}{\partial x^3} + \cdots$$

差分算子为:

$$L_{\Delta}(u)_{j}^{n} = \frac{u_{j}^{n+1} - \sum_{k=-l}^{k=l} b_{k} u_{j+k}^{n}}{\Delta t} = \frac{1}{\Delta t} \left\{ u_{j}^{n} + \sum_{i=1}^{\infty} \frac{\Delta t^{i}}{i!} \frac{\partial^{i} u}{\partial t^{i}} \right|_{j}^{n} - (\sum b_{k}) u_{j}^{n} - \sum_{i=1}^{\infty} \frac{\Delta x^{i}}{i!} \left(\sum b_{k} k^{i} \right) \frac{\partial^{i} u}{\partial x^{i}} \right\}$$

由原始方程:

$$\frac{\partial u}{\partial t} + a \frac{\partial u}{\partial x} = 0$$

可得:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = -a\frac{\partial u}{\partial x}, \quad \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \quad \frac{\partial^3 u}{\partial t^3} = -a^3 \frac{\partial^3 u}{\partial x^3}$$

由此如下精度条件:

常数项(保持一致性):
$$\sum_{k=-l}^{l} b_k = 1$$

一阶精度条件:
$$\sum_{k=-l}^{l} b_k k = -\frac{a\Delta t}{\Delta x}$$

二阶精度条件:
$$\sum_{k=-l}^{l} b_k k^2 = a^2 \left(\frac{\Delta t}{\Delta x} \right)^2$$

由于此式共有 2l+1 个变量,该格式理论上最多可达 2l 阶时空精度。

1.2(2)

i. 设 u_i^n 随 i 单调递增,即

$$\forall j, u_{j+1}^n > u_j^n$$

又有 $b_k > 0, \forall k$

$$u_{j+1}^{n+1} - u_j^{n+1} = \sum_{k=-l}^{l} b_k u_{j+k+1}^n - \sum_{k=-l}^{l} b_k u_{j+k}^n$$
$$= \sum_{k=-l}^{l} b_k \left(u_{j+k+1}^n - u_{j+k}^n \right)$$
$$\ge 0$$

因此单调格式具有保单调特性。

ii. 由于 $b_k \ge 0$, ∀k 对于二阶精度条件

$$a^{2} \left(\frac{\Delta t}{\Delta x}\right)^{2} = \left(\sum_{k=-l}^{l} b_{k} k\right)^{2}$$

$$\leq \left(\sum_{k=-l}^{l} b_{k}\right) \left(\sum_{k=-l}^{l} b_{k} k^{2}\right)$$

$$= \sum_{k=-l}^{l} b_{k} k^{2}$$

等号成立的条件为 b_k 中只有一个非零项,而这是没有意义的,因此单调格式最多为一阶精度。对于迎风格式

$$u_j^{n+1} = u_j^n - a \frac{\Delta t}{\Delta x} (u_j^n - u_{j-1}^n)$$
$$u_j^{n+1} = (1 - \lambda)u_j^n + \lambda u_{j-1}^n$$

当 $0 \le \lambda \le 1$, 为单调格式。

2.1 (1)

$$\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{1}{\Delta x} \left[\left(-\frac{1}{2}\alpha - \frac{1}{2}\beta \right) f_{-3} + \left(2\alpha + 3\beta + \frac{1}{12} \right) f_{-2} \right]$$

$$+ \left(-\frac{5}{2}\alpha - \frac{15}{2}\beta - \frac{2}{3} \right) f_{-1} + 10\beta f_{0}$$

$$+ \left(\frac{5}{2}\alpha - \frac{15}{2}\beta + \frac{2}{3} \right) f_{1} + \left(-2\alpha + 3\beta - \frac{1}{12} \right) f_{2}$$

$$+ \left(\frac{1}{2}\alpha - \frac{1}{2}\beta \right) f_{3}$$

使用 Taylor 展开的方法确定差分近似的精度可以得到

$$\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{1}{\Delta x} \left[\left(\sum_{k=-3}^{3} b_k \right) u + \sum_{k=-3}^{3} b_k k \Delta x \frac{\partial u}{\partial x} + \sum_{i=2}^{\infty} \left\{ \sum_{k=-3}^{3} b_k k^i (\Delta x)^i \frac{\partial^i u}{\partial x^i} \right\} \right]$$

经计算可得, $\forall \alpha, \beta$,有 $\sum b_k = 0$, $\sum b_k k = 1$, $\sum b_k k^2 = 0$, $\sum b_k k^3 = 0$ 。

$$\sum b_k k^4 = 0$$

$$\sum b_k k^5 = 240\alpha - 4$$

$$\sum b_k k^6 = -360\beta$$

因此, $\forall \alpha, \beta$, 该格式为 4 阶精度, 若满足 $\alpha = \frac{1}{30}, \beta = 0$, 则该格式为 6 阶精度。

2.2(2)

把 $u(x,t)=A(t)e^{i\omega x},\ k=\omega h$ 在网格上的离散之代入导数的差分近似公式,可得

$$\frac{1}{h} \sum_{j=-3}^{3} b_{j} u(x+jh) = \frac{ik'}{h} u(x,t)$$

$$k' = Re(k') + iIm(k')$$

$$Re(k') = \sum_{j=-3}^{3} b_{j} sin(jk) = (\frac{4}{3} + 5\alpha) sink + (-\frac{1}{6} - 4\alpha) sin2k + \alpha sin3k$$

$$Im(k') = -\sum_{j=-3}^{3} b_{j} cos(jk) = \beta g(cos(k))$$

其中

$$g(x) = 4x^3 - 12x^2 + 12^x - 4$$

因此,修正波数 k' 的实部,即与色散有关的部分只与 α 有关,k' 的虚部,即表征差分近似的耗散特性的部分只与 β 有关,也即半离散格式的色散和耗散特性分别由 α,β 决定。

绘制不同 α 和 β 取值下修正波数 k' 与 k 的关系如图 ??所示。可以看到在 $\alpha = 0.046$ 附近时,色

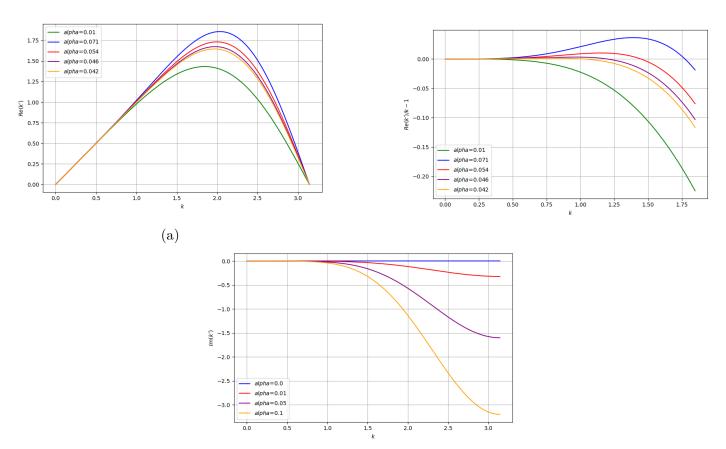


图 1: 波数 k' 与 k 的关系,(a) Re(k') 与 k 的关系,(b) Re(k')/k-1 与 k 的关系,(c) Im(k') 与 k 的关系

散最小。

2.3 (3)

根据

$$E = \frac{1}{e^{\nu \pi}} \int_{k=0}^{\pi} e^{\nu(\pi-k)} (Re(k') - k)^2 dk$$

估计色散参数 α 的最佳值。通常 $\nu=8\sim10$,我们取 6,7,8,9,10 分别进行计算,可以得到如图 **??**所 示结果。不同的 ν 所对应的最优 α 值都已经标注在图中。

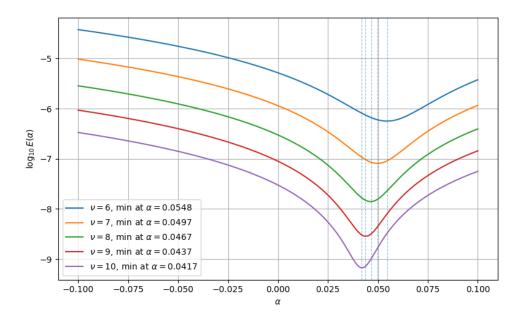


图 2: E 与 α 的关系

3 Q3

3.1 DRP

$$f_{\Delta}' = \frac{1}{\Delta x} \sum_{k=-l}^{l} a_k f_{j+k}$$

对于 l=3,有

$$a_0 = 0.0$$

 $a_1 = -a_{-1} = 0.79926643$
 $a_2 = -a_{-2} = -0.18941314$
 $a_3 = -a_{-3} = 0.02651995$

3.2 Modified DRP

$$\frac{\partial u}{\partial t} + c \frac{\partial u}{\partial x} = \bar{D}$$

$$f'_{\Delta}(x) = \frac{1}{\Delta x} \sum_{k=-l}^{l} a_k f_{j+k} + \frac{\nu_a}{(\Delta x)^2} \sum_{j=-3}^{3} c_j u_j$$

$$a_0 = 0.0$$

 $a_1 = -a_{-1} = 0.770882380518$
 $a_2 = -a_{-2} = -0.166705904415$
 $a_3 = -a_{-3} = 0.020843142770$
 $c_0 = 0.327698660846$
 $c_1 = c_{-1} = -0.235718815308$
 $c_2 = c_{-2} = 0.086150669577$
 $c_3 = c_{-3} = -0.014281184692$

3.3 MDCD

$$f'_{\Delta}(x) = \frac{1}{\Delta x} \left[\left(-\frac{1}{2} \gamma_{\text{disp}} - \frac{1}{2} \gamma_{\text{diss}} \right) f_{-3} + \left(2 \gamma_{\text{disp}} + 3 \gamma_{\text{diss}} + \frac{1}{12} \right) f_{-2} \right.$$

$$\left. + \left(-\frac{5}{2} \gamma_{\text{disp}} - \frac{15}{2} \gamma_{\text{diss}} - \frac{2}{3} \right) f_{-1} + 10 \gamma_{\text{diss}} f_{0} \right.$$

$$\left. + \left(\frac{5}{2} \gamma_{\text{disp}} - \frac{15}{2} \gamma_{\text{diss}} + \frac{2}{3} \right) f_{1} + \left(-2 \gamma_{\text{disp}} + 3 \gamma_{\text{diss}} - \frac{1}{12} \right) f_{2} \right.$$

$$\left. + \left(\frac{1}{2} \gamma_{\text{disp}} - \frac{1}{2} \gamma_{\text{diss}} \right) f_{3} \right]$$

在我们的实现中, $\gamma_{\rm disp}=0.0463783\,,~\gamma_{\rm diss}=0.001$

3.4 SA-DRP

SA-DRP 的实现完全参照文献三中的格式,在次不再多作叙述。

3.5 求解 wave packet

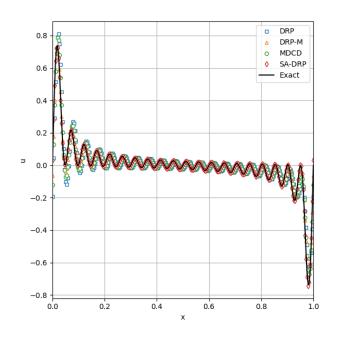
我们求解文献中 IIIA 的第二个例子,即

$$u_0(x) = \frac{1}{m} \sum_{i=1}^{m} \sin(2\pi lx)$$

其解析解为

$$u_0(x) = \frac{1}{m} \sum_{i=1}^{m} \sin(2\pi l(x-t))$$

我们根据论文中的参数,网格数设置为 N=256,CFL=0.3,m=20,计算至 t=10s,分别使用四种格式进行计算,得到的结果如图 **??**所示。



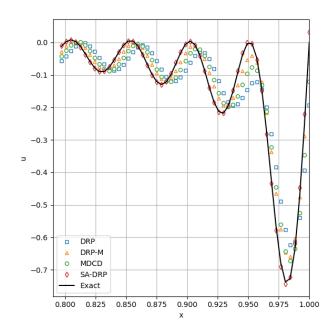


图 3: 四种格式的对比, (a) 求解结果, (b) 局部放大后的结果

我们得到的数值结果与原文高度一致:在传播了十个周期后,只有 SA-DRP 方法仍能准确捕捉解的相位,而其他格式均表现出不同程度的相位误差。值得注意的是,当 m=20 时,波包中的最大缩放波数约为 0.5。在该波数范围内,由~??可以看到,所有格式的色散误差都相对较小。然而,结果表明,即便色散误差很小,经过长时间传播后仍会积累,最终导致显著的相位偏移。由于 SA-DRP 方法在这一波数范围内几乎无色散误差,因此能够精准地保持波的相位,这也是其相较于其他传统格式的突出优势。此外,我们还对不同 m 值 (m=5,10,15) 下的情形进行了计算,并比较了 L1 范数误差。结果显示,对于 m=20,SA-DRP 的精度最优,与文献一致。但对于 m=5,10,15 的情况,在网格数不超过 $5*10^2$ 的范围内,SA-DRP 的收敛速度并未表现出明显优于其他格式的优势。这可能是因为在波数较小的频谱范围内,各格式的色散特性相近,导致误差表现趋于一致。

4 Q4

4.1 (1)

按题目要求令 CFL = 0.2, N = 256 进行计算,计算所的结果如图 ??所示,不同格式对应的误差如 1所示。可以观察到,SA-DRP 方法的误差明显小于其他格式。l = 64 时,波包中包含的高频分量较多,其最大缩放波数约为 1.5,已经进入具有显著色散误差的区域。尽管如此,SA-DRP 方法在该波数范围内仍表现出无耗散特性,因此能够有效地保持波的相位,其数值解与理论解之间的吻合程度依然较高。这进一步验证了 SA-DRP 在强色散环境下的稳定性与精度优势。

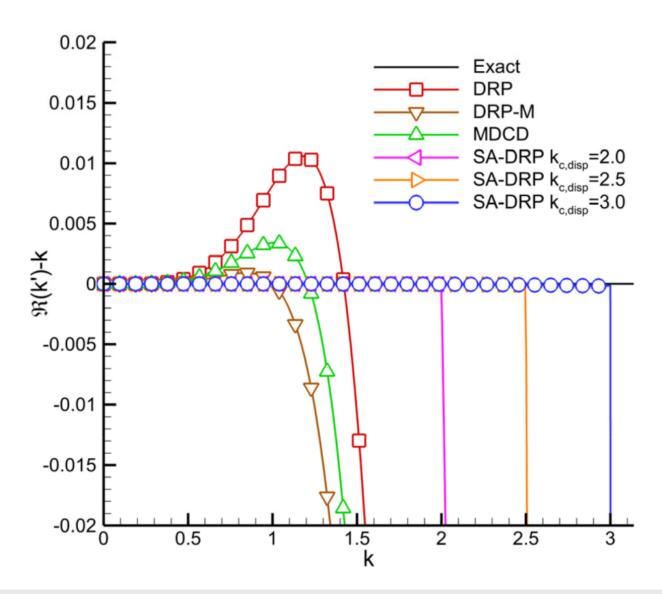


FIG. 6. Comparison between absolute dispersion errors for different schemes.

图 4: 各格式的色散特性, 引用自作业参考文献 3

表 1: L^1 Error of Each Scheme at $t=1.0,\,N=256$

DRP	DRP-M	MDCD	SA-DRP
7.085e-02	1.981e-02	3.531e-02	1.729e-02

4.2(2)

设置 N=54,128,256,512,1024, 并计算 $1-\Delta x$ 范数误差由前面证明的结论可得, 我们所使用的上述四种方法均为四阶精度收敛, 我们也在图中标注了四阶收敛和 5 阶收敛的参照线。可以看到, DRP,DRP-M、MDCD 均为正常的四阶精度收敛, 而 SA-DRP 的 L1 范数误差收敛速度是其它格式的

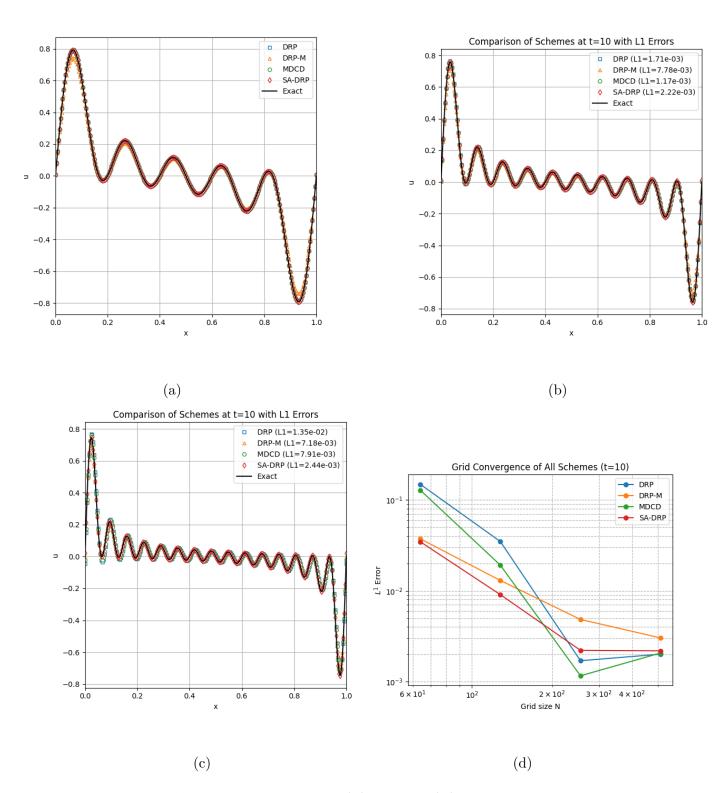


图 5: 不同 m 对应的计算结果及 L1 范数误差,(a) m=5, (b) m=10,(c) m=15,(d) m=10 时,对于的误差范数与 N 的关系

2 倍, 其收敛曲线接近五阶收敛。这是由于 SA-DRP 拥有极小的色散, 因此能极大的减小相位差, 尤其在波数很大的情况下, 能很好的追踪波的相位变化。

4.3 (3)

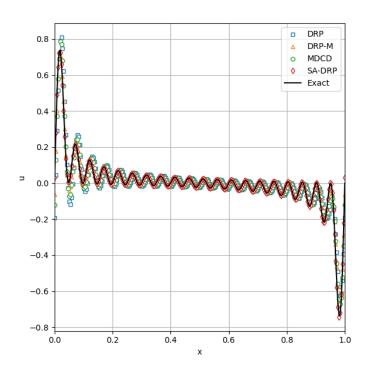


图 6: 求解结果

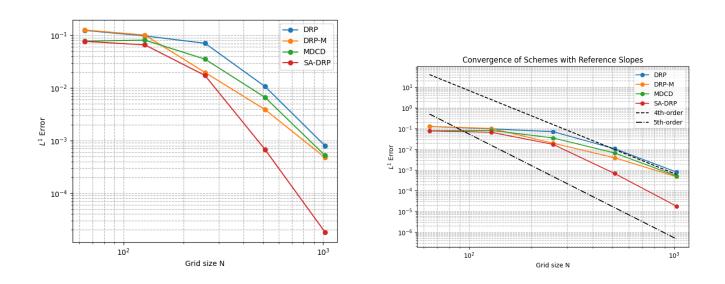


图 7: 精度评估,(a) 各个格式在不同网格数下的 L1 范数误差,(b) 添加 4 阶、5 阶收敛曲线后的示意图