

L^AT_EX 動作確認用ファイル

大矢 隼士

2019 年 2 月 8 日

目 次

第 1 章	VSCode と WSL で \LaTeX	2
1.1	WSL を使う利点	2
1.2	WSL 設定	2
1.2.1	WSL のインストール	2
1.2.2	Linux のインストール	2
1.2.3	\LaTeX のインストール	3
1.3	VSCode の設定	3
第 2 章	数式テスト	4

第1章 VSCodeとWSLでL^AT_EX

1.1 WSLを使う利点

1. Windows の開発環境・アプリを利用できる
SourceTree とか ATOK とかその他諸々
2. Windows の弱点である CUI 環境をカバーできる
3. 管理が楽ちん
こんな感じ 1.1 でできる [1][2]

Listing 1.1: コマンド

```
$ sudo apt update  
$ sudo apt upgrade
```

1.2 WSL 設定

1.2.1 WSL のインストール

PowerShell を管理者権限で起動し, 下記を入力する.

Listing 1.2: PowerShell

```
PS> Enable-WindowsOptionalFeature -Online -FeatureName Microsoft-Windows  
-Subsystem-Linux
```

1.2.2 Linux のインストール

Ubuntu とか WLinux とかを Microsoft Store からインストールする.

1.2.3 \LaTeX のインストール

Linux(今回は Debian 系) の初期設定を終わらせ、下記を入力する.

Listing 1.3: Linux のターミナル

```
$ sudo apt update
$ sudo apt upgrade
$ sudo apt install textlive-full
```

1.3 VSCode の設定

1. VSCode をダウンロードする [4]
2. Shift + Ctrl + x で表示された検索窓を利用し
LaTeX WorkShop をインストール
3. ~/AppData/Roaming/Code/User/settings.json を置き換える [5]

これでこのソースファイルがコンパイルできるはず.

第2章 数式テスト

を行うため自身の卒業論文 [3] を引用する.
 相対論的な粒子のエネルギーを E , 運動量を p , 光速を c , 質量を m とすると

$$E^2 = c^2 p^2 + m^2 c^4 \quad (2.0.1)$$

が成り立つ. 時空は $(1+n)$ 次元のユークリッド空間 $\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$ とし, 時間変数を t , 空間変数を x , とする. 対応原理により (1.1) は

$$E \rightarrow i\hbar\partial_t, \quad p \rightarrow -i\hbar\nabla \quad (2.0.2)$$

とすると, $\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$ 上の波動関数を Ψ は, Klein-Gordon 方程式

$$-\hbar^2\partial_t^2\Psi = -c^2\hbar^2\Delta\Psi + m^2c^4\Psi \quad (2.0.3)$$

に従う. 非線形 Klein-Gordon 方程式は, V を場のポテンシャルエネルギー密度とすると, $V'(|\Psi|^2)\Psi$ の項を加えることにより

$$\frac{\hbar^2}{2mc^2}\partial_t^2\Psi - \frac{\hbar^2}{2m}\Delta\Psi + \frac{mc^2}{2}\Psi + V'(|\Psi|^2)\Psi = 0 \quad (2.0.4)$$

の形をとる. mc^2t と \hbar は同じ作用量 (エネルギーと時間の積) の次元 $[mc^2t] = [\hbar] = [action]$ を持つので位相変調を施した波動関数

$$\psi(x, t) = \Psi(x, t) \exp(imc^2t/\hbar) \quad (2.0.5)$$

を考える. 因子 $\exp(imc^2t/\hbar)$ は位相変調を表す. (2.0.4) に (2.0.5) を代入すると

$$\begin{aligned} \frac{\hbar^2}{2mc^2}(\partial_t^2\psi) \exp(-\frac{imc^2t}{\hbar}) - i\hbar(\partial_t\psi) \exp(-\frac{imc^2t}{\hbar}) - \frac{mc^2}{2}\psi \exp(-\frac{imc^2t}{\hbar}) \\ - \frac{\hbar^2}{2m}\Delta\psi \exp(-\frac{imc^2t}{\hbar}) + \frac{mc^2}{2}\psi \exp(-\frac{imc^2t}{\hbar}) \\ + V'(|\psi|^2)\psi \exp(-\frac{imc^2t}{\hbar}) = 0. \end{aligned} \quad (2.0.6)$$

以上により (2.0.6) から $\exp(-\frac{imc^2t}{\hbar})$ を落とすと ψ は位相変調された非線形 Klein-Gordon 方程式

$$i\hbar\partial_t\psi + \frac{\hbar^2}{2m}\Delta\psi - V'(|\psi|^2)\psi = \frac{\hbar^2}{2mc^2}\partial_t^2\psi \quad (2.0.7)$$

を満たすことがわかる.

参考文献

- [1] https://qiita.com/ta_b0_/items/2619d5927492edbb5b03
- [2] <https://qiita.com/ayihis@github/items/c779e4ab5cd7580f1f87>
- [3] H. Ohya, Derivation of the incompressible Euler equation from the Klein-Gordon equation in the singular limit, 2010, graduation thesis.
- [4] <https://code.visualstudio.com/>
- [5] <https://qiita.com/ryoi084/items/967315f3ad6a20734ffd>