第6回1-(3)

佐々木良輔

問題:

$$\begin{cases} (\Delta \phi - \epsilon \mu \partial_t^2 \phi) + \partial_t (\operatorname{div} \mathbf{A} + \epsilon \mu \partial_t \phi) = -\frac{\rho}{\epsilon} \\ (\Delta \mathbf{A} - \epsilon \mu \partial_t^2 \mathbf{A}) + \operatorname{grad}(\operatorname{div} \mathbf{A} + \epsilon \mu \partial_t \phi) = -\mu \mathbf{i} \end{cases}$$
(2)

$$\phi_L = \phi + \partial_t u_L, \quad \mathbf{A}_L = \mathbf{A} - \text{grad } u_L$$

式 (2) が上のゲージ変換において u_L が適当な関係式を満たすとき以下のように書き換わることを示せ.

$$\begin{cases} \Delta \phi_L - \epsilon \mu \partial_t^2 \phi_L = -\frac{\rho}{\epsilon} \\ \Delta \mathbf{A}_L - \epsilon \mu \partial_t^2 \mathbf{A}_L = -\mu \mathbf{i} \end{cases}$$
 (3)

解答:

式(2)にゲージ変換を適用すると

$$\begin{cases} (\Delta \phi_L - \epsilon \mu \partial_t^2 \phi_L) + \partial_t (\operatorname{div} \mathbf{A}_L + \epsilon \mu \partial_t \phi_L) = -\frac{\rho}{\epsilon} \\ (\Delta \mathbf{A}_L - \epsilon \mu \partial_t^2 \mathbf{A}_L) + \operatorname{grad} (\operatorname{div} \mathbf{A}_L + \epsilon \mu \partial_t \phi_L) = -\mu \mathbf{i} \end{cases}$$

このとき

$$\operatorname{div} \mathbf{A}_L + \epsilon \mu \partial_t \phi_L = 0 \tag{1'}$$

ならば式 (3) となる. 式 (1') に ϕ_L , A_L を代入すると.

$$\operatorname{div} \mathbf{A} - \operatorname{div} \operatorname{grad} u_L + \epsilon \mu \partial_t (\phi + \partial_t u_L) = 0$$

 $\operatorname{div} \operatorname{grad} = \Delta$ より u_L に関する項を左辺に揃えると

$$(\Delta - \epsilon \mu \partial_t^2) u_L = \operatorname{div} \mathbf{A} + \epsilon \mu \partial_t \phi \tag{2'}$$

よって式 (1') を満たす u_L が存在し、それが式 (2') から求まることがわかる. したがって式 (2') のもとで式 (2) は式 (3) のように書き換わる. このゲージ変換を Lorentz ゲージと呼ぶ.

ただし Lorentz ゲージは以下を満たす χ について自由度が残っている.

$$(\Delta - \epsilon \mu \partial_t^2) \chi = 0 \tag{3'}$$

実際に式(2')と辺々足すことで

$$(\Delta - \epsilon \mu \partial_t^2)(u_L + \chi) = \operatorname{div} \mathbf{A} + \epsilon \mu \partial_t \phi$$

となり $u_L + \chi$ という変換のもとで式 (3) が得られることがわかる.