

第 1 問

表された図について、今回は 1 次元であるので、 $\vec{j} = j, \vec{n} = n$ とし、以下の式

$$\int_V \frac{\partial j}{\partial x} dV = \int_S j \cdot dS$$

が成り立つ。そして、与えられたガウスの定理の式より、 $\frac{\partial j}{\partial x}$ は、体積を囲む表面 dS を通過する電流密度 j に等しいと考えられていることがわかる。

また、電荷保存の法則より、 $\frac{\partial n}{\partial t} + \frac{\partial j}{\partial x} = 0$ であるので、ガウスの定理を考慮して電荷の保存則を変形することで、 $\frac{\partial j}{\partial x} = -\frac{\partial n}{\partial t}$ を得ることができる。

第 2 問

まず、電流密度 j は、 $j = n_0 \delta n v$ と表され、次に電流密度の空間変化を考えると、

$$\frac{\partial j}{\partial x} = \frac{\partial}{\partial x} (n_0 v + \delta n v) \text{ となり、右辺について積の微分法則を用いると、} \frac{\partial(\delta n v)}{\partial x} = v \frac{\partial \delta n}{\partial x} +$$

$$\delta n \frac{\partial v}{\partial x} \text{ であるので、右辺} = \left(n_0 \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial \delta n}{\partial x} + \delta n \frac{\partial v}{\partial x} \right) \text{ となる。また、} \frac{\partial j}{\partial x} = -\frac{\partial n}{\partial t} \text{ の右辺につい}$$

て定常状態の n_0 の部分を除くと、 $-\frac{\partial \delta n}{\partial t}$ となる。よって

$$\frac{\partial j}{\partial x} = \left(n_0 \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial \delta n}{\partial x} + \delta n \frac{\partial v}{\partial x} \right) = -\frac{\partial \delta n}{\partial t}$$

となり、 δn は空間依存性が無視できるとしているので、 $\frac{\partial j}{\partial x} = n_0 \frac{\partial v}{\partial x}$

$$\text{よって、} n_0 \frac{\partial v}{\partial x} = -\frac{\partial \delta n}{\partial t}$$

そして、空間変化と時間変化の整合性をとることで、

$$n_0 \frac{\partial v}{\partial x} = -\frac{\partial \delta n}{\partial x} \text{ が得られる。}$$

第3問

与えられた運動方程式を x について偏微分すると、

$$m \frac{\partial^2 v}{\partial x \partial t} = e \frac{\partial E}{\partial x} \text{ となる。}$$

ポアソン方程式 $\frac{\partial E}{\partial x} = 4\pi e \delta n$ を上式に代入すると、 $m \frac{\partial^2 v}{\partial x \partial t} = e \cdot 4\pi e \delta n$

連続の式 $n_0 \frac{\partial v}{\partial x} = -\frac{\partial \delta n}{\partial t}$ より、 $\frac{\partial v}{\partial x} = -\frac{1}{n_0} \frac{\partial \delta n}{\partial t}$

これを $m \frac{\partial^2 v}{\partial x \partial t} = e \cdot 4\pi e \delta n$ に代入し、 $m(-\frac{1}{n_0} \frac{\partial^2 \delta n}{\partial t^2}) = e \cdot 4\pi e \delta n$

これを变形し、 $\frac{\partial^2 \delta n}{\partial t^2} = -\frac{4\pi n_0 e^2 \delta n}{m}$

この方程式の解は、積分定数 A、B を用いて、 $\delta n(t) = Ae^{i\omega_q t} + Be^{-i\omega_q t}$ と表され、

$$\omega_q = \sqrt{\frac{4\pi n_0 e^2}{m}}$$

これでプラズマ周波数を求めることができた。