



كلية العلوم

القسم : الفيزياء

السنة : الرابعة

المادة : فيزياء البلازما

المحاضرة : الثانية/نظري/ كتابة

{{ مكتبة A to Z }}

مكتبة A to Z : Facebook Group

كلية العلوم ، كلية الصيدلة ، الهندسة التقنية

يمكنكم طلب المحاضرات برسالة نصية (SMS) أو عبر (What's app-Telegram) على الرقم 0931497960

الدكتور:



القسم: فيزياء

السنة: الرابعة

المادة: بلازما

المحاضرة:

(2)

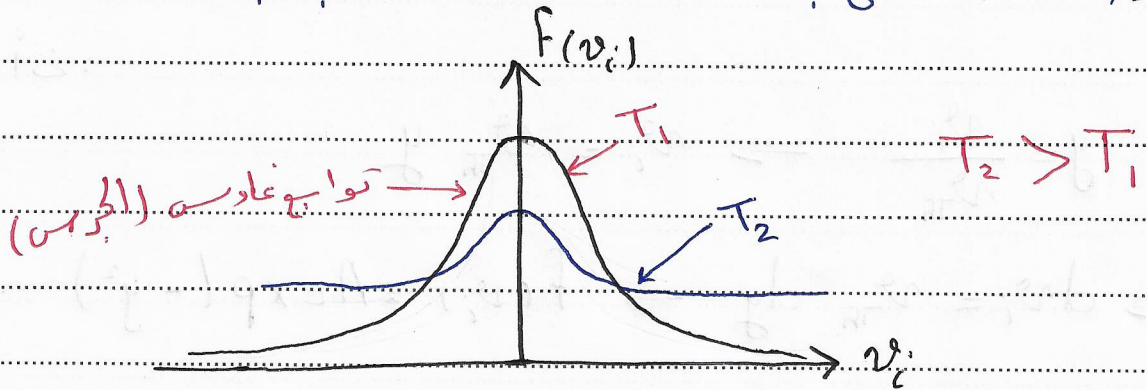
التاريخ: / /

A to Z Library for university services

plasma Temperature

٢١ درجة حرارة البلازما:

يُوصف عنده التوزيع بواسطة المعامل T ندعوه بدرجة الحرارة



يمكن حساب الطاقة الحركية الوسطى من العلاقة:

$$E_{av} = \frac{\int_{-\infty}^{\infty} \left(\frac{1}{2} m v_i^2 \right) f(v_i) dv_i}{\int_{-\infty}^{\infty} f(v_i) dv_i} \quad \dots (3)$$

تعرف السرعة الحرارية للإلكترونات كما يلي:

$$\frac{1}{2} m v_{Th}^2 = k T$$

بالتالي :

$$\Rightarrow f(v_i) = A \exp \left(- \frac{\frac{1}{2} m v_i^2}{\frac{1}{2} m v_{Th}^2} \right)$$

$$= A \exp \left(- \frac{v_i^2}{v_{Th}^2} \right) \dots (4)$$

بفرض أنه :

$$y = \frac{v_i}{v_{Th}} \Rightarrow v_i = v_{Th} y$$

$$\Rightarrow dv_i = v_{Th} dy \Rightarrow f(v_i) = A \exp(-y^2) \dots (5)$$

بالتعويض بالمعادلة (3) :

$$E_{ave} = \frac{\int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{2} m v_{Th}^2 y^2 A \exp(-y^2) v_{Th} dy}{\int_{-\infty}^{\infty} A \exp(-y^2) v_{Th} dy}$$

$$= \frac{\frac{1}{2} m A v_{Th}^2}{A v_{Th}} \frac{\int_{-\infty}^{\infty} y^2 e^{-y^2} dy}{\int_{-\infty}^{\infty} e^{-y^2} dy} \dots (6)$$

تكامل بسط الكسر بطريقة الجزئية :

$$\left[\int u dv = [uv] - \int v du \right]$$

$$\Rightarrow \int_{-\infty}^{\infty} y^2 e^{-y^2} dy = \int_{-\infty}^{\infty} y e^{-y^2} y dy$$

$$= \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} \underbrace{y}_u \underbrace{e^{-y^2} dy^2}_{dv}$$

$$= \frac{1}{2} \left\{ \left[-\frac{1}{2} y e^{-y^2} \right]_{-\infty}^{\infty} - \int_{-\infty}^{\infty} -e^{-y^2} dy \right\}$$

$$= \frac{1}{2} \left\{ -\frac{1}{2} \frac{y}{e^{+y^2}} \Big|_{-\infty}^{\infty} + \int_{-\infty}^{\infty} e^{-y^2} dy \right\}$$

$\underbrace{\hspace{10em}}_{0=}$

$$= \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-y^2} dy \dots (7)$$

بتعريف (7) و (6)

$$\Rightarrow E_{av} = \frac{1}{4} m v_{rms}^2 = \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{2} m v_{rms}^2 \dots (8)$$

وحسب تعريف السرعة الحرارية :

$$\frac{1}{2} m v_{th}^2 = k T$$

$$\Rightarrow E_{av} = \frac{1}{2} k T \quad \dots (9)$$

وهو متوسط الطاقة الحركية في بعد واحد ويمكن تعميم الدراسة السابقة على الحركة في ثلاثة أبعاد حيث يتم الحصول على أن متوسط الطاقة الحركية

$$E_{av} = \frac{3}{2} k T$$

ملاحظات :

II طالما أن لكل من E و T يعتمد أحدهما على الآخر و k ثابت فيمكن إعطاء

درجة حرارة واحدة الطاقة

فلو وضع مثلاً إلكترونين لوحيين وطبق عليه فرق جهد مقداره 1eV كم ستكون درجة حرارة ؟

$$kT = 1\text{eV}$$

لدينا

$$\Rightarrow T = \frac{1\text{eV}}{k} = \frac{1.6 \times 10^{-19} \text{ J}}{1.38 \times 10^{-23} \frac{\text{J}}{\text{K}}} \approx 11600 \text{ K}^\circ$$

سؤال : احسب سرعة الإلكترون في درجة حرارة تساوي 1000°C ؟

سؤال: عل أن البلازما هي المادة الوحيدة التي تحتوي على عدة درجات حرارة

بنفس الوقت؟

الجواب: لأن كل من الأيونات والإلكترونات في درجات حرارة مختلفة T_e, T_i

(بسبب فرق الكتلة حيث أن كتلة الإلكترون أقل بكثير من كتلة الأيون)

وبالتالي له القدرة على الحركة. أسرع بالتالي درجة الحرارة أكبر من درجة حرارة

الأيونات.)

وكذلك عند تطبيق حمل مغناطيسي على البلازما فإنه يكون للإلكترونات المتحركة

بحركة موازية للمجال والإلكترونات المتحركة بحركة معاكسة للمجال درجات

حرارة مختلفة.

وكذلك للأيونات أي بعجده T_{e1} و T_{e2} وكذلك T_{i1} و T_{i2} للأيونات

وبالتالي فإن احتمالية التصادم في البلازما بين الإلكترونات والأيونات قليلة

جداً أقل من احتمالية التصادم بين الإلكترونات نفسها أو بين الأيونات

نفسها وهذا ما يؤدي إلى أن كل من الإلكترونات والأيونات في أيدي نظام

توزيع خاص به عند التوازن الحراري (الترموديناميكي).

غلاف ديبي (نصف قطر ديبي λ_D) Debye shielding

تعتبر من الميزات الأساسية للبلازما هو قدرتها على إلغاء أي جهد كهربائي

يطبق عليها وتصر في منطقة صغيرة تسمى غلاف ديبي أو كرة ديبي

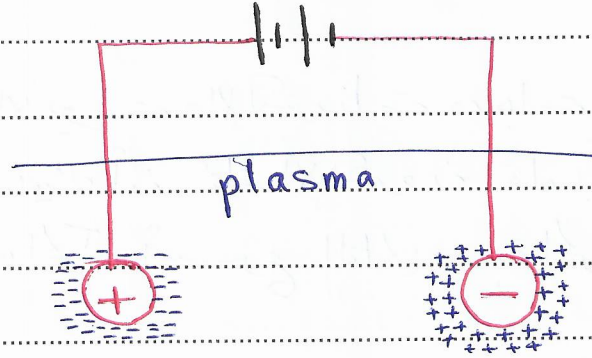
يمكن تعريف غلاف ديبي أو نصف قطر ديبي بأنه معدل المسافة التي

يقع فيها تأثير المجال الكهربائي لجسيم مشحون

فبعد تطبيق مجال كهربائي من خلال إمرار تيار كهربائي داخل البلازما وذلك

بإدخال كرتين مشحونتين إحداهما موجبة والأخرى سالبة موصولتين

بطارية كما هو الشكل



حيث أن كلا من الشحنتين ستجذب الشحنتان المعاكسة لها مكونة سحابة من الأيونات الموجبة فيط إلكتر السالبة وسحابة من الإلكترونات فيط إلكتر الموجبة وسوف تشكل طبقة عازلة حول الشحنتين بحيث تبقى البلازما بمأمن من تأثير الجهد الكهربائي بين الكرتين
لنحسب بشكل تقريبي مسألة غود ديبي
لذلك نفرض وجود بلازما مقباسة أو متعائلة مع الإلكترونات بدرجة حرارة T_e وكثافة أيونات n_i وكثافة إلكترونات n_e بعد أن تتوازن البلازما بوجود شحنة الاختيار (الشحنتان المخلطة) يعطيهما بواسطة معادلة بواسون

$$\nabla^2 \phi = -\frac{\rho}{\epsilon_0} = -\frac{e}{\epsilon_0} (n_i - n_e(x)) \quad (1)$$

ويعطى تابع توزيع الإلكترونات التي لم تدخل غلاف ديبي بالعلاقة

$$f(v) = A \exp\left(-\frac{\frac{1}{2} m v^2}{kT}\right)$$

ووجود المجال الكهربائي (الكمون الكهربائي ϕ) لأي نقطة ضمن الغلاف فسوف يضاف للإلكترونات طاقة إضافية (طاقة موضعية) وأن مقدار الطاقة المضافة للإلكترونات ضمن غلاف ذي باري $q\phi$ ويعطى تابع التوزيع للإلكترونات التي تدخل الغلاف بالصيغة:

يعتبر العلاقة بالموضع

$$f(v) = A \exp \left(\frac{-\left(\frac{1}{2} m v^2 + q \phi\right)}{k T} \right) \quad \dots (2)$$

بالتكامل بالنسبة لـ v يمكن إيجاد عدد الإلكترونات في حالة الموضع

(الإلكترونات الموضعية) $n_e(x)$ موضع $q = -e$

$$\Rightarrow n_e = A \int_{-\infty}^{\infty} \exp \left[\left(-\frac{1}{2} m v^2 + e \phi \right) / k T \right] dv$$

$$= A e^{e \phi(x) / k T} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{1}{2} m v^2 / k T} dv =$$

n_i

$$\Rightarrow n_e = n_i e^{e \phi(x) / k T}$$

بمعرفة العلاقة (1)

$$\nabla^2 \phi = -\frac{e}{\epsilon_0} \left(n_i - n_i e^{e \phi / k T} \right)$$

بشر الكلاسيكي وفق سلسلة تايلور والاكتفاء حتى الحد
الخطي لـ ϕ (لأن $1 \ll \frac{e\phi}{kT}$ السبب الكهون يتناقص مع
زيادة x)

$$\Rightarrow \nabla^2 \phi = -\frac{e}{\epsilon_0} \left[n_i - n_i \left(1 + \frac{e\phi}{kT} \right) \right]$$

$$\nabla^2 \phi = n_i \frac{e^2 \phi}{\epsilon_0 kT}$$

نفرض أن الثوابت متساوية إلى

$$\lambda_D^2 = \frac{\epsilon_0 kT}{e^2 n_e}$$

وبالتالي فإن $\lambda_D = \left(\frac{\epsilon_0 kT}{e^2 n_e} \right)^{\frac{1}{2}}$

يسمى نصف قطر ديبي وداعية قياس هذا المقدار المتر
أثبت ذلك

وهذه العلاقة معطاة بالجملة الدولية SI
وتعطى بالجملة الغسية (CGS) بـ

$$\lambda_D = \left(\frac{k T_e}{4\pi e^2 n_e} \right)^{\frac{1}{2}}$$

$$\lambda_D = \left[\frac{\frac{J}{k} \cdot k}{c^2 \bar{m}^3} \right]^{\frac{1}{2}}$$

$$J = N \cdot m$$

$$F = \frac{q_1 q_2}{r^2}$$

$$\Rightarrow N = \frac{c^2 r^2}{m^2}$$

$$\Rightarrow c^2 = N \cdot m^2$$

$$= \left[\frac{N \cdot m}{N m^2 \bar{m}^3} \right]^{\frac{1}{2}}$$

$$= \left[m^2 \right]^{\frac{1}{2}} = m$$

وهو المطلوب

انتهت المحاضرة

