

# Parametri plazme i kolektivne interakcije u plazmi

# Sastav plazme

- **Kako smo definisali plazmu?**
  - Sistem sastavljen od naelektrisanih (ili delom neutralnih i delom naelektrisanih, jonizovanih) čestica, ali pod uslovom da fizičkim ponašanjem tog sistema dominira kolektivna interakcija uslovljena elektromagnetnim poljem koje potiče od svih prisutnih naelektrisanih čestica zajedno
- Na prvom mestu potrebno je na određeni način precizirati sastav plazme, tj. navesti sve vrste čestica koje se u njoj pojavlj:  $A$ ,  $e^-$ ,  $A^+$ ,  $A^{++}$ ,  $A^*$ ,  $(A^+)^*$ ,  $A_2$
- Pojedine vrste čestica koje ulaze u sastav plazme zovu se njene **komponente** ili **konstituyente**.

# Kvantitativni parametri plazme

- koncentracija,  $n_\alpha$
- temperatura,  $T_\alpha$
- naelektrisanje,  $e_\alpha$
- masa,  $m_\alpha$

Ako je  $n_\alpha$  broj čestica vrste  $\alpha$  po jedinici zapremine, onda je  $\sum_\alpha n_\alpha$  ukupan broj čestica po jedinici zapremine (sumiranje se vrši po svim vrstama čestica). Ako jedinica zapremine sadrži  $n_\alpha$  čestica uočene vrste, onda jednoj čestici te vrste stoji u srednjem na raspolaganju zapremina  $n_\alpha^{-1}$ , pa ako tu zapreminu zamislimo kao minijaturnu kocku, dužina ivice te kocke,  $d_\alpha = n_\alpha^{-1/3}$ , biće istovremeno i srdenje rastojanje između čestica vrste  $\alpha$ .

Slično tome,  $d = n^{-1/3} = \left( \sum_\alpha n_\alpha \right)^{-1/3}$  predstavljaće srednje rastojanje između bilo koje dve čestice plazme

# Temperatura, $T_\alpha$

- Temperatura  $T_\alpha$  svih komponenata jedne plazme ne moraju biti nužno jednake.
- **Termodinamički ravnotežna plazma** – ako su sve temperature jednake i ako ne postoje nikakvi gradijenti temperatura i koncentracija.
- **Izotermna plazma** – ako sve temperature  $T_\alpha$  međusobno u jednake u svakoj tački oblasti koju zauzima plazma, ali postoje gradijenti temperature (tj. razlike temperaturi od tačke do tačke).
- **Neizotermna plazma** – ako su temperature pojedinih komponenata različite čak i u istoj tački.
- **Niskotemperaturna** ( $\leq 10^5$  K, 10 eV) (jonosfera, munja, severna svetlost)
- **Visokotemperaturna plazma** ( $> 10^6$  K, 100 eV) (stelarna plazma)

# Odnos plazme prema okolini

- Odnos plazme prema okolini određen je u prvom redu *karakterističnim dimenzijama oblasti* koju ona zauzima (ako je sfrena plazma to je onda poluprečnik sfere, u slučaju cilindrične geometrija to je poluprečnik osnove, dok za sloj plazme karakterističnu dužinu predstavlja debljina sloja).
- Karakterističnu dužinu oblasti koju zauzima plazma obeležavamo sa  $D$ .
- Za odnos plazme prema okolini važna su i *spoljašnja polja* (električno, magnetno, gravitaciono).

# Kolektivne interakcije u plazmi

- Koja je osnovna razlika između neutralnog gasa i gasne plazme?
- Šta je kolektivna interakcija?
- Kolektivna interakcija kod plazme je prouzrokovana Kulon-ovim (Coulomb) silama
- Uporediti zavisnost Kulon-ovog i Van der Vals-ovog (Van der Waals) potencijala od rastojanja.

# Makroskopska kvazineutralnost

- Jedna najupadljivija posledica postojanja kolektivne interakcije prouzrokovane elektromagnetnim silama je tendencija plazme ka električnoj neutralnosti, tj. stanju u kome je zapreminska gustina naelektrisanja jednaka nuli.
- Kad se ispoljava ova tendencija? (Odgovor: kad se razmatraju dovoljno velike zapremine plazme i dovoljno veliki intervali vremena).
- Ovakva tendencija plazme se označava kao makroskopska kvazineutralnost.
- Šta treba podrazumevati pod “dovoljno velikom” zapreminom i pod “dovoljno velikim” intervalom vremena?

## Objašnjenje za ovakvo ponašanje plazme

- Lokalno nastajanje viška pozitivnog ili negativnog naelektrisanja, do koga bi moglo doći usled termalnog kretanja u plazmi, praćeno je uspostavljanjem veoma intenzivnih električnih polja, i ova polja sputavaju skoro svako kretanje koje bi imalo kao rezultat dalje povećanje prostornog naelektrisanja.



# Jedan primer

- *Posmatrajmo plazmu koja se sastoji od elektrona i samo jedne vrste pozitivno naelektrisanih jona, i neka su koncentracija ovih čestica  $10^{19}$  čestica po  $m^3$ . Neka je temperatura plazme  $\sim 70000K$ , što odgovara srednjoj energiji termalnog kretanja od  $\sim 6$  eV po čestici. Uočimo u toj plazmi sferu radijusa 1 cm i izračunajmo koliki bi se potencijal uspostavio na njenoj površini ako bi se desilo da, zbog termalnog kretanja, iz nje itađe samo 0.1 % prisutnih elektrona.*
- *Uputstvo: koristiti formulu za potencijal na površini sfere*

# Rešenje

- R-poluprečnik sfere, Q je ukupno naelektrisane sfere
- $e = +1.6 \times 10^{-19} \text{ C}$

$$\varphi = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{e(n_i - n_e) \frac{4}{3}\pi R^3}{R} = \frac{R^2}{3\epsilon_0} e \Delta n \approx 6000 \text{ V}$$

- Da bi savladali ovaj potencijal, elektroni bi morali imati energiju od oko 6 keV, što je oko hiljadu puta više od energije termalnog kretanja koju oni zapravo imaju pri navedenoj temperaturi.
- U sferi radijusa 1 cm ne može, dakle, razlika između broja pozitivnih jona i broja elektrona dostići 0.1 %; pod datim uslovima ona može biti najviše 0.0001% jer će već tada, pri srednjoj energiji od 6 eV, uspostavljeni potencijal zakočiti svako dalje izlaženje elektrona iz uočene sfere.
- Ponavljanjem gornjeg računa lako možemo naći da bi, u posmatranoj plazmi, iz sfere 0.1 mm mogao izaći 1 % od ukupnog broja elektrona, a iz sfere 0.01 mm bi mogli izaći svi elektroni, pošto bi se na površini sfere u oba slučaja uspostavio potencijal od 6 V.

# Makroskopska elektroneutralnost

- Prethodni primer ilustruje tendenciju plazme ka makroskopskoj elektroneutralnosti, kao i okolnost da se ova tendencija sve manje ispoljava ukoliko se posmatraju manje zapremine.
- Uslov makroskopske elektroneutralnosti možemo napisati kao

$$\sum_{\alpha} e_{\alpha} n_{\alpha} = 0$$

(vodeći računa o činjenici da je on zadovoljen samo ako se posmatraju dovoljno velike zapremine (ukoliko je posmatrana zapremina veoma mala, mogućnost razdvajanja pozitivnih i negativnih naelektrisanja postaje veća).

# Debaj-ev (Debye) radijus plazme

- Da bismo utvrdili šta ovde treba podrazumevati pod izrazima “dovoljno velika” i “veoma mala”, posmarajmo plazmu koja ima  $n$  elektrona (i isto toliko pozitivnih jona) po jedinici zapremine. Pretpostavimo da je ova plazma izotermna i da je njena temperatura  $T$ , tako da je srednja energija termalnog kretanja  $kT$  po čestici.
- Zadatak: *Izračunati maksimalni radijus  $R_D$  sfere iz koje bi mogli izaći svi elektroni zahvaljujući energiji termalnog kretanja, sve dok ih uspostavljeni potencijal u tome ne spreči.*

# Rešenje

$$e\varphi(R_D) = kT$$

$$\varphi(R_D) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{en \frac{4}{3} \pi R_D^3}{R_D} = \frac{1}{3\epsilon_0} enR_D^2$$

$$R_D = \sqrt{3} \sqrt{\frac{\epsilon_0 kT}{e^2 n}} \cong \sqrt{\frac{\epsilon_0 kT}{e^2 n}}$$

$$r_D = \sqrt{\frac{\epsilon_0 kT}{e^2 n}}$$

## Šta predstavlja Debaj-ev radijus plazme?

- Debaj-ev radijus plazme daje red veličine one sfere (tzv. Debaj-eve sfere) iz koje bi usled termalnog kretanja mogle izaći sve čestice jednog znaka naelektrisanja pri datoj koncentraciji  $n$  i datoj temperaturi  $T$  plazme.
- O elektroneutralnosti plazme može se, dakle, govoriti jedino ako se imaju u vidu zapremine čije su linearne dimenzije znatno veće od Debaj-evog radijusa te plazme.

# Za domaći

**Zadatak:** Proceniti numeričku vrednost za Debye-ov radijus za plazmu kod koje je  $n \sim 10^{19}$  čestica po  $m^3$  i  $T \sim 4 \cdot 10^7$  K. Uporediti vrednost Debaj-evog radijusa sa srednjim rastojanjem među česticama plazme. Proceniti broj elektrona u Debaj-evoj sferi.

**Pitanje:** Zašto vrednost za Debye-ev radijus raste sa temperaturom, a opada sa porastom koncentracije plazme?

## Korisne formule za račun

- $\lambda_D = 69 (T/n)^{1/2}$  (jedinica za  $\lambda_D$  je metar, temperatura T je u stepenima K).
- $\lambda_D = 7430 (kT/n)^{1/2}$  (jedinica za  $\lambda_D$  je metar, energija termalnog kretanja kT je u eV).
- Broj čestica u “Debaj-evoj sferi”:

$$N_D = n \frac{4}{3} \pi \lambda_D^3 = 1.38 \cdot 10^6 T^{3/2} / n^{1/2}$$



# Efektivni Debaj-ev radijus

- U slučajevima znatnijeg odstupanja od termodinamičke ravnoteže potrebno je razlikovati Debaj-ev radijus za svaku vrstu čestica ponaosob:

$$r_{D\alpha} = \sqrt{\frac{\varepsilon_0 k T_\alpha}{e_\alpha^2 n_\alpha}} \quad r_{D\alpha} = \sqrt{\frac{\varepsilon_0 \bar{W}_\alpha}{e_\alpha^2 n_\alpha}}$$

- U takvim slučajevima se uvodi efektivni Debaj-ev radijus plazme kao celine i on se nalazi na osnovu relacije

$$r_D = \left( \sum_\alpha \frac{1}{r_{D\alpha}^2} \right)^{-1/2}$$

# Plazmene oscilacije

- Šta se dešava na mestu lokalnog narušavanja elektroneutralnosti plazme?
- Pretpostavimo da je iz jedne male sfere (čiji je radijus ipak znatno veći od efektivnog Debye-ovog radijusa posmatrane plazme) izašao izvestan broj elektrona, zahvaljujući haotičnosti termalnog kretanja.

# Objašnjenje

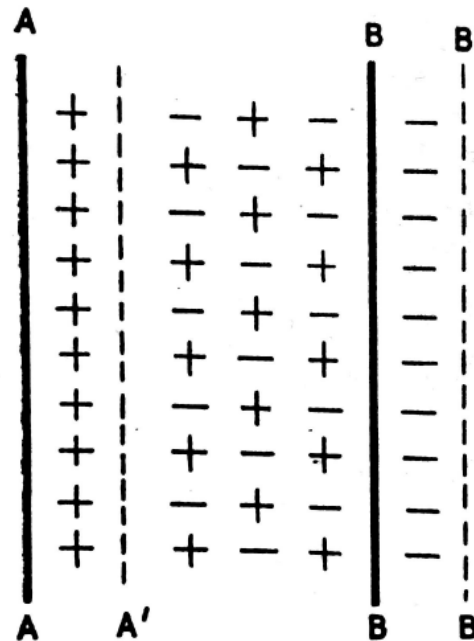
- U unutrašnjosti sfere postoji, dakle, pozitivno prostorno naelektrisanje.
- Usled veoma jakog elektrostatičkog polja koje se javlja u tom slučaju u blizini sfere, izašli elektroni će se zaustaviti i počće se vraćati.
- U momentu dolaska na površinu sfere njihova  $E_k$  im neće dozvoliti da se tu zaustave, već će nastaviti kretanje ka njenom centru, oko koga će se ubrzo formirati oblast sa viškom negativnog prostornog naelektrisanja.
- Elektrostatičke sile koje će se pri tom javiti, odbijaće elektrone iz sfere napolje.
- Ceo proces se periodički ponavlja.

# Elektronske plazmene oscilacije

- Zaključak: u plazmi, na mestu lokalnog narušavanja elektroneutralnosti plazme, se razvijaju tipične elektrostatičke oscilacije (oscilacije gustine prostornog naelektrisanja i električnog polja određenog ovom gustinom), koje se preciznije nazivaju elektronske plazmene oscilacije.
- *Kako izračunati frekvenciju ovih oscilacija?*

# Elektronska plazmena frekvencija

- Posmatrajmo sloj plazme između dve dosta bliske ravni, AA i BB. Pretpostavimo, radi jednostavnosti, da su elektroni u masi krenuli nadesno i obrazovali tanak sloj sa negativnim prostornim naelektrisanjem BBB'B' debljine  $x$ . S druge strane uočenog sloja se, onda, obrazovao sloj AAA'A' iste debljine, ali sa pozitivnim naelektrisanjem. Ceo uočeni sloj se ponaša kao jedan pločasti kondenzator.



# Model pločastog kondenzatora

- Polje između “ploča”:  $E = \sigma/\varepsilon_0$
- Površinska gustina naelektrisanja:  $\sigma = en_e x$
- Jednačina kretanja elektrona:

$$m_e \ddot{x} = -eE = -\frac{1}{\varepsilon_0} e^2 n_e x \quad \ddot{x} + \frac{e^2 n_e}{\varepsilon_0 m_e} x = 0$$

- Ova dif. jednačina opisuje harmonijsko oscilovanje sa frekvencijom

$$\omega_{pe} = \sqrt{\frac{e^2 n_e}{\varepsilon_0 m_e}}$$

- Dobijena elektronska plazmena frekvencija zavisi, kao što se vidi, samo od koncentracije elektrona.
- Kod većine lab. plazmi ova frekvencija se nalazi u intervalu od nekoliko stotina megaherca do nekoliko teraherca.

# Analiza

- I za ostale naelektrisane vrste čestica plazme mogu se uvesti analogne frekvencije, tzv. jonske plazmene frekvencije

$$\omega_{p\alpha} = \sqrt{\frac{e_{\alpha}^2 n_{\alpha}}{\epsilon_0 m_{\alpha}}}$$

- Koje plazmene frekvencije su niže, jonske ili elektronske?
- Plazmene frekvencije zavise samo od koncentracija odgovarajućih vrsta čestica u plazmi, a ne zavise od njihovih temperatura: to je i shvatljivo, jer se te frekvencije mogu shvatiti kao merilo brzine reagovanja plazme na sopstveno mikroskopsko elektromagnetno polje, nastalo zbog fluktuacija u termalnom kretanju njenih čestica, a to polje je određeno u prvom redu gustinama naelektrisanja pojedinih komponenata.

# Zaključak

- Razdvajanje pozitivnih i negativnih naelektrisanja u plazmi nisu potpuno nemoguća, čak i kad se radi o zapreminima većim od “Debye-ove sfere”, ali su ta razdvajanja veoma kratkotrajna. Vreme njihovog trajanja je vrlo približno jednako periodu elektronskih plazmenih oscilacija, a ovaj iznosi oko  $10^{-9}$  s. Prema tome makroskopska kvazineutralnost plazme će se moći ispoljiti u vremenskim intervalima znatno većim od spomenutog perioda.
- Veza između Debye-ovog radijusa i plazmene frekvence:

$$v_{T\alpha} = \omega_{pe} \cdot r_{D\alpha}$$

- Termalna brzina pojedinih vrsta čestica  $v_{T\alpha} = \sqrt{\frac{k T_{\alpha}}{m_{\alpha}}} \equiv \sqrt{\frac{\bar{W}_{\alpha}}{m_{\alpha}}}$