

X1-181 (2024/07/03)

امواج مغناطی - هیدر - دینامیکی

mamwad@mailaps.org

محمد خرمی

حرکت یک شاره ی رسانا در حضور یک میدان مغناطیسی ی بیرونی بررسی میشود. برای نوسانها ی کوچک حل تعادل، روابط پاشندگی به دست میآیند.

1 معادلات میدان

معادلات مکسول [1] برای میدان الکترومغناطیسی را میشود در مثلن [2] یافت. میدانها ی مغناطیسی و الکتریکی را با، به ترتیب، B و E ؛ مشتق گیری نسبت به r (مکان) را با ∂ ؛ و مشتق گیری نسبت به t (زمان) را با ∂_0 نشان میدهم. معادلات بدون - چشمه ی مکسول [1] چنین ند.

$$0 = \partial \cdot B. \quad (1)$$

$$0 = \partial \times E + \partial_0 B. \quad (2)$$

چگالی ی گردش مغناطیسی و چگالی ی شار الکتریکی را با ، به ترتیب، H و D ؛ و چگالی ی جریان الکتریکی و چگالی ی بار الکتریکی را با ، به ترتیب، J و J^0 نشان میدهم. معادلات با-چشمه ی مکسول [1] چنین نند.

$$J = \partial \times H - \partial_0 D. \quad (3)$$

$$J^0 = \partial \cdot D. \quad (4)$$

یک نتیجه ی (3) و (4)، معادله ی پیوستگی ی جریان الکتریکی ست:

$$0 = \partial_0 J^0 + \partial \cdot J. \quad (5)$$

معادلات مکسول [1]، همراه با روابط ساختاری که H و D را به B و E مربوط میکنند، میدان الکترومغناطیسی را بر حسب چشمه (چگالی ی جریان الکتریکی و چگالی ی بار الکتریکی) تعیین میکنند. البته معادلات مکسول [1] مستقل-از-هم نیستند. از (2) و (3)، به ترتیب، نتیجه میشود.

$$0 = \partial_0 (\partial \cdot B). \quad (6)$$

$$\partial \cdot J = -\partial_0 (\partial \cdot D). \quad (7)$$

از ترکیب (5) با این هم نتیجه میشود

$$0 = \partial_0 (J^0 - \partial \cdot D). \quad (8)$$

معادلات (6) و (8) دقیقن هم ان معادلات (1) و (4) نیستند، مشتق زمانی ی (1) و (4) اند: (2) و (3) بخش نا ثابت (وابسته-به-زمان)، به ترتیب، (1) و (4) را میدهند.

2 معادلات شاره

چگالی-ی-جرم شاره را با ρ ، و سرعت شاره را v نشان میدهم. معادله ی پیوستگی چنین است.

$$0 = \partial_0 \rho + \partial \cdot (\rho v). \quad (9)$$

چگالی ی نیرو را با f نشان می‌دهم. معادله ی نیرو (قانون دوم نیوٹن [3]) چنین است.

$$f = \rho (\partial_0 v + v \cdot \partial v). \quad (10)$$

معادلات (9) و (10)، چگالی-ی-جرم و سرعت را بر حسب نیرو تعیین میکنند. در یک شاره ی رسانا، f مجموع f_1 (ناشی از فشار)، f_2 (ناشی از گرانیوی)، و f_3 (ناشی از الکترومغناطیس) است:

$$f = f_1 + f_2 + f_3. \quad (11)$$

$$f_1 = -\partial P. \quad (12)$$

$$f_2 = \eta \left[(\partial \cdot \partial) v + \frac{\partial (\partial \cdot v)}{3} \right]. \quad (13)$$

$$f_3 = J^0 E + J \times B. \quad (14)$$

P فشار و η ضریب-گرانیوی است. اینها را میشود در مثلن [4] یافت.

3 میدان و شاره

روابط (2) و (3) و (9) و (10)، شامل میدانها و چگالیها ی الکترومغناطیسی، چشمها ی الکترومغناطیسی (بار و جریان)، و نیز چگالی-ی-جرم، سرعت، و فشارند. چگالی ی بار الکتریکی را میشود از رابطه ی (4) بر حسب چگالی ی شار الکتریکی نوشت. رابطه ی (14)، با استفاده از (3) و (4) چنین میشود.

$$f_3 = (\partial \cdot D) E + (\partial \times H - \partial_0 D) \times B. \quad (15)$$

به این ترتیب 3 معادله ی (2) و (3) و (9) و (10) برای 8 متغیر میمانند: میدانها و چگالیها ی الکترومغناطیسی (4 تا)، چگالی ی جریان الکتریکی، چگالی-ی-جرم، سرعت، و فشار. روابط ساختاری 2 معادله میدهند که چگالی-ی-گردش مغناطیسی و چگالی-ی-شار الکتریکی را به میدان الکترومغناطیسی مربوط میکنند. معادله ی اهم [5] چگالی-ی-جرم را بر حسب میدان الکترومغناطیسی میدهد. معادله ی حالت هم یک رابطه بین فشار و چگالی-ی-جرم است. رُ-رابطه ی اخیر چنین ند.

$$J = \sigma (E + v \times B). \quad (16)$$

$$s^2 = \frac{dP}{d\rho}. \quad (17)$$

σ رسانندگی ی شاره، و s سرعتِ صُت در شاره (ی بی-بار) است. با اینها میشود J و P را هم حذف کرد: (3) و (12)، به ترتیب، چنین میشوند.

$$0 = \partial \times H - \partial_0 D - \sigma (E + v \times B). \quad (18)$$

$$f_1 = -s^2 \partial \rho. \quad (19)$$

و (10) میشود

$$0 = \rho (\partial_0 v + v \cdot \partial v) + s^2 \partial \rho - \eta \left[(\partial \cdot \partial) v + \frac{\partial (\partial \cdot v)}{3} \right] - [(\partial \cdot D) E + (\partial \times H - \partial_0 D) \times B]. \quad (20)$$

معادلات (2) و (9) و (18) و (20) مانده اند، همراه با 2 رابطه ی ساختاری. اینها شامل میدانها و چگالیها ی الکترومغناطیسی (4 تا)، چگالی-ی-جرم، و سرعت اند.

4 معادلات خطی-شده، و موج تخت

برای \mathfrak{X} این نهاده را به کار میبرم.

$$\mathfrak{X}(t, r) = \mathfrak{X}_0 + \tilde{\mathfrak{X}} \exp(-i\omega t + i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}). \quad (21)$$

\mathfrak{X}_0 مقدارِ مختل-نشده ی \mathfrak{X} ، و $\tilde{\mathfrak{X}}$ دامنه ی انحرافِ \mathfrak{X} از \mathfrak{X}_0 است. انحرافِ \mathfrak{X} از \mathfrak{X}_0 یک موج تخت است، که بسامد- زاویئی ی ω و بردار- موجِ \mathbf{k} است. تنها- کمیتها ی متغیر در طرفِ راست t و r اند، و ω و \mathbf{k} برای همه ی کمیتها یکسانند. البته نهاده ی (21) فقط برای معادلات خطی-شده-نسبت به انحراف معتبر است.

دیده میشود

$$(\partial_0 \mathfrak{X})(t, r) = -i\omega \tilde{\mathfrak{X}} \exp(-i\omega t + i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}). \quad (22)$$

$$(\partial \mathfrak{X})(t, r) = i\mathbf{k} \tilde{\mathfrak{X}} \exp(-i\omega t + i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}). \quad (23)$$

حالت ی را بررسی میکنم که شارهِ ی مختل- نشده ساکن است:

$$\mathbf{v}_o = 0. \quad (24)$$

برای معادلاتِ ساختاری هم این شکلِ ساده را به کار میبرم.

$$\mu \mathbf{H} = \mathbf{B}. \quad (25)$$

$$\mathbf{D} = \varepsilon \mathbf{E}. \quad (26)$$

خطی- شده ی روابطِ (2) و (9) و (18) و (20)، به ترتیب، چنین میشود.

$$0 = i \mathbf{k} \times \tilde{\mathbf{E}} - i \omega \tilde{\mathbf{B}}. \quad (27)$$

$$0 = -i \omega \tilde{\rho} + i \rho_o \mathbf{k} \cdot \tilde{\mathbf{v}}. \quad (28)$$

$$0 = i \mu^{-1} \mathbf{k} \times \tilde{\mathbf{B}} - (\sigma - i \varepsilon \omega) \tilde{\mathbf{E}} - \sigma \tilde{\mathbf{v}} \times \mathbf{B}_o. \quad (29)$$

$$0 = -i \rho_o \omega \tilde{\mathbf{v}} + i s^2 \mathbf{k} \tilde{\rho} + \eta \left[(\mathbf{k} \cdot \mathbf{k}) \tilde{\mathbf{v}} + \frac{\mathbf{k} (\mathbf{k} \cdot \tilde{\mathbf{v}})}{3} \right] - i (\mu^{-1} \mathbf{k} \times \tilde{\mathbf{B}} + \varepsilon \omega \tilde{\mathbf{E}}) \times \mathbf{B}_o. \quad (30)$$

از (27) نتیجه میشود

$$\tilde{\mathbf{B}} = \frac{\mathbf{k} \times \tilde{\mathbf{E}}}{\omega}. \quad (31)$$

این را در (29) میگذارم:

$$0 = (1 + i \xi a^{-2} \omega O) \tilde{\mathbf{E}} + \tilde{\mathbf{v}} \times \mathbf{B}_o. \quad (32)$$

که

$$O \mathbf{x} = \mathbf{x} - \hat{\mathbf{k}} (\hat{\mathbf{k}} \cdot \mathbf{x}) - c^{-2} a^2 \mathbf{x}. \quad (33)$$

$$\xi = (\mu \sigma)^{-1}. \quad (34)$$

$$c = (\mu \varepsilon)^{-1/2}. \quad (35)$$

$$a = \omega (\mathbf{k} \cdot \mathbf{k})^{-1/2}. \quad (36)$$

پس،

$$\tilde{\mathbf{E}} = -(1 + i\xi a^{-2} \omega \mathbf{O})^{-1} (\tilde{\mathbf{v}} \times \mathbf{B}_0). \quad (37)$$

$$\mathbf{k} \times \tilde{\mathbf{B}} + \mu \varepsilon \omega \tilde{\mathbf{E}} = a^{-2} \omega \mathbf{O} (1 + i\xi a^{-2} \omega \mathbf{O})^{-1} (\tilde{\mathbf{v}} \times \mathbf{B}_0). \quad (38)$$

با استفاده از (28) هم،

$$\tilde{\rho} = \frac{\rho_0 \mathbf{k} \cdot \tilde{\mathbf{v}}}{\omega}. \quad (39)$$

روابط (38) و (39) را در (30) میگذاریم:

$$0 = \rho_0 \left[\omega \tilde{\mathbf{v}} - \frac{s^2 \mathbf{k} (\mathbf{k} \cdot \tilde{\mathbf{v}})}{\omega} \right] + i\eta \left[(\mathbf{k} \cdot \mathbf{k}) \tilde{\mathbf{v}} + \frac{\mathbf{k} (\mathbf{k} \cdot \tilde{\mathbf{v}})}{3} \right] + \mu^{-1} a^{-2} \omega [\mathbf{O} (1 + i\xi a^{-2} \omega \mathbf{O})^{-1} (\tilde{\mathbf{v}} \times \mathbf{B}_0)] \times \mathbf{B}_0. \quad (40)$$

پارامترها ν (گرانروی سینماتیکی) و \mathbf{b} (سرعت آلون [5]) را چنین تعریف میکنند.

$$\nu = \frac{\eta}{\rho}. \quad (41)$$

$$\mathbf{b} = \frac{\mathbf{B}_0}{\sqrt{\rho \mu}}. \quad (42)$$

معادله (40) چنین میشود.

$$0 = \mathbf{M} \tilde{\mathbf{v}}. \quad (43)$$

که

$$\mathbf{M} \mathfrak{X} = \mathfrak{X} - s^2 a^{-2} \hat{\mathbf{k}} (\hat{\mathbf{k}} \cdot \mathfrak{X}) + i\nu a^{-2} \omega \left[\mathfrak{X} + \frac{\hat{\mathbf{k}} (\hat{\mathbf{k}} \cdot \mathfrak{X})}{3} \right] + b^2 a^{-2} \hat{\mathbf{b}} \times [\mathbf{O} (1 + i\xi a^{-2} \omega \mathbf{O})^{-1} (\hat{\mathbf{b}} \times \mathfrak{X})]. \quad (44)$$

5 پاشندگی

بردارهای e_{\parallel} و e_{\perp} را، به ترتیب، موازی با و عمود بر \hat{k} میگیریم. از (33) دیده میشود

$$\lambda_{\parallel} e_{\parallel} = O(1 + i\xi a^{-2} \omega O)^{-1} e_{\parallel}. \quad (45)$$

$$\lambda_{\perp} e_{\perp} = O(1 + i\xi a^{-2} \omega O)^{-1} e_{\perp}. \quad (46)$$

که،

$$\lambda_{\parallel} = -\frac{c^{-2} b^2}{1 - i\xi c^{-2} \omega}. \quad (47)$$

$$\lambda_{\perp} = \frac{b^2 a^{-2} (1 - c^{-2} a^2)}{1 + i\xi a^{-2} \omega (1 - c^{-2} a^2)}. \quad (48)$$

بردار \hat{u} یکه \hat{u} در صفحه \hat{k} و \hat{b} ، و عمود بر \hat{k} است:

$$\hat{b} = \hat{k} \cos \theta + \hat{u} \sin \theta. \quad (49)$$

$$\cos \theta = \hat{k} \cdot \hat{b}. \quad (50)$$

از (44) تا (48) نتیجه میشود

$$M \hat{k} = M^1_1 \hat{k} + M^2_1 \hat{u}. \quad (51)$$

$$M \hat{u} = M^1_2 \hat{k} + M^2_2 \hat{u}. \quad (52)$$

$$M (\hat{k} \times \hat{u}) = M^3_3 (\hat{k} \times \hat{u}). \quad (53)$$

که،

$$M^1_1 = 1 - s^2 a^{-2} + i \frac{4\nu a^{-2} \omega}{3} - \lambda_{\perp} \sin^2 \theta. \quad (54)$$

$$M^2_1 = \lambda_{\perp} (\cos \theta) (\sin \theta). \quad (55)$$

$$M^1_2 = \lambda_{\perp} (\cos \theta) (\sin \theta). \quad (56)$$

$$M^2_2 = 1 + i\nu a^{-2} \omega - \lambda_{\perp} \cos^2 \theta. \quad (57)$$

$$M^3_3 = 1 + i\nu a^{-2} \omega - \lambda_{\parallel} \sin^2 \theta - \lambda_{\perp} \cos^2 \theta. \quad (58)$$

برای (43) دُسته جواب هست. یک ی این که \tilde{v} در صفحه ی شامل k و b است:

$$\tilde{v} \in \text{span}(k, b). \quad (59)$$

$$0 = M^1_1 M^2_2 - M^2_1 M^1_2. \quad (60)$$

رابطه ی اخیر یک معادله برای a (سرعت فاز) است. به ازای هر جواب آن برای a ، راستای \tilde{v} از (43) به دست میآید. رابطه ی (60) چنین میشود.

$$0 = \Upsilon_{\parallel} \Upsilon_{\perp} - \lambda_{\perp} (\Upsilon_{\parallel} \cos^2 \theta + \Upsilon_{\perp} \sin^2 \theta). \quad (61)$$

که،

$$\Upsilon_{\parallel} = 1 - s^2 a^{-2} + i \frac{4\nu a^{-2} \omega}{3}. \quad (62)$$

$$\Upsilon_{\perp} = 1 + i\nu a^{-2} \omega. \quad (63)$$

یک جواب دیگر هم این است که \tilde{v} بر k و b عمود است:

$$\tilde{v} \parallel (k \times b). \quad (64)$$

$$0 = M^3_3. \quad (65)$$

و رابطه ی اخیر میشود

$$0 = \Upsilon_{\perp} - \lambda_{\parallel} \sin^2 \theta - \lambda_{\perp} \cos^2 \theta. \quad (66)$$

5.1 سرعت نور زیاد است

در روابط پاشندگی سه سرعت معلوم ظاهر میشود: s و c و b ، و البته یک سرعت (a) که قرار است از معادلات به دست آید. معمولن c (سرعت نور در پلاسما) خیلی بیش از سرعتها ی دیگر است. پس یک تقریب خوب این است که از نسبت سرعتها ی دیگر به سرعت نور در پلاسما چشم پوشیده شود.

با این تقریب،

$$\lambda_{\parallel} = 0. \quad (67)$$

$$\lambda_{\perp} = \frac{b^2 a^{-2}}{1 + i \xi a^{-2} \omega}. \quad (68)$$

$$M^3_3 = 1 + i \nu a^{-2} \omega - \lambda_{\perp} \cos^2 \theta. \quad (69)$$

6 پلاسما ی آرمانی

(بینهایت-نبودن) رسانندگی، و (صفر-نبودن) گرانروی عالمها ی اتلاف در پلاسما یند. در پلاسما ی آرمانی اینها نیستند: رسانندگی بینهایت و گرانروی صفر است. در این حالت،

$$\xi = 0. \quad (70)$$

$$\nu = 0. \quad (71)$$

به این ترتیب،

$$\lambda_{\parallel} = -c^{-2} b^2. \quad (72)$$

$$\lambda_{\perp} = b^2 (a^{-2} - c^{-2}). \quad (73)$$

$$\Upsilon_{\parallel} = 1 - s^2 a^{-2}. \quad (74)$$

$$\Upsilon_{\perp} = 1. \quad (75)$$

و رابطه ی (60)، یا (61)، میشود

$$0 = (1 - s^2 a^{-2}) - b^2 (a^{-2} - c^{-2}) [(1 - s^2 a^{-2}) \cos^2 \theta + \sin^2 \theta]. \quad (76)$$

این یک معادله ی درجه-ی-دُ برا ی a^2 است. جوابها ی ش چنین میشوند.

$$(a^2)_{1,2} = \frac{g^2 \pm \sqrt{g^4 - 4(1 + c^{-2} b^2) b^2 s^2 \cos^2 \theta}}{2(1 + c^{-2} b^2)}. \quad (77)$$

که،

$$g = \sqrt{b^2 + s^2 + c^{-2} b^2 s^2 \cos^2 \theta}. \quad (78)$$

رابطه ی (66) هم میشود

$$0 = 1 + c^{-2} b^2 - b^2 a^{-2} \cos^2 \theta. \quad (79)$$

که یک جواب دیگر برای a^2 میدهد:

$$(a^2)_3 = \frac{b^2 \cos^2 \theta}{1 + b^2 c^{-2}}. \quad (80)$$

یک حالت خاص این است که k با b موازی است:

$$\sin \theta = 0 \Rightarrow$$

$$(a^2)_1 = s^2. \quad (81)$$

$$(a^2)_{2,3} = \frac{b^2}{1 + c^{-2} b^2}. \quad (82)$$

یک حالت خاص هم این است که k بر b عمود است:

$$\cos \theta = 0 \Rightarrow$$

$$(a^2)_1 = \frac{b^2 + s^2}{1 + c^{-2} b^2}. \quad (83)$$

$$(a^2)_{2,3} = 0. \quad (84)$$

6.1 سرعت نور زیاد است

وقت ی اتلاف نیست و سرعت نور در پلاسما هم از بقیه ی سرعتها خیل ی بیشتر است، روابط سادتر

میشوند. در این حالت، از c^{-2} چشم میپوشم:

$$g = \sqrt{b^2 + s^2}. \quad (85)$$

و روابط (77) و (80) چنین میشوند.

$$(a^2)_{1,2} = \frac{b^2 + s^2 \pm \sqrt{(b^2 + s^2)^2 - 4b^2 s^2 \cos^2 \theta}}{2}. \quad (86)$$

$$(a^2)_3 = b^2 \cos^2 \theta. \quad (87)$$

یک حالت خاص این است که k با b موازی است:

$$\sin \theta = 0 \Rightarrow$$

$$(a^2)_1 = s^2. \quad (88)$$

$$(a^2)_{2,3} = b^2. \quad (89)$$

یک حالت خاص هم این است که k بر b عمود است:

$$\cos \theta = 0 \Rightarrow$$

$$(a^2)_1 = b^2 + s^2. \quad (90)$$

$$(a^2)_{2,3} = 0. \quad (91)$$

7 پانوشتها

- [1] Maxwell
- [2] John David Jackson; "Classical electrodynamics" 3rd edition (John Wiley & Sons, 1998)
- [3] Newton
- [4] T. E. Faber; "Fluid dynamics for physicists" (Cambridge University Press, 1995)
- [5] Alfvén