

גלים ואופטיקה

פרק 7 - חברות גלים ונפיצה (דיספרזיה)

תוכן העניינים

1	גלים דועכים ותדריות סף
2	יחס נפיצה כללי ומהירות החבורה
4	מקרים מיוחדים
6	תרגילים נוספים
8	התרחבות בזמן של פולס

גלים דועכים ותדריות סף

רקע

במקרים מסוימים יחס הנפיצה יכול לייצר מספר גל מורכב עבור תדריות מסוימות. במקרים אלו נקבל גל דועך בתווך. קבוע הדעיכה הוא החלק המdomה של מספר הגל.

שאלות

1) גל דועך בפלסמה

गלים אלקטו מגנטיים בפלסמה מקיימים את יחס הדיספרסיה

$$\text{הבא : } \omega^2 = \omega_p^2 + c^2 k^2, \text{ כאשר } \omega_p \text{ ו- } c \text{ קבועים, מעוררים גל}$$

$$\text{בתדריות : } \omega_0 = \frac{1}{2} \omega_p.$$

רשמו ביטוי לפונקציית הגל, מהו קבוע הדעיכה?

תשובות סופיות

$$\cdot \frac{\sqrt{3}\omega_p}{2c} \psi(x,t) = A e^{-\frac{\sqrt{3}\omega_p}{2c}x} e^{-i\frac{1}{2}\omega_p t} \quad (1)$$

יחס נפיצה כללי ו מהירות החבורה

רקע

יצוג פונקציית הגל באמצעות פורייה :

$$\psi(x,t) = \int_{-\infty}^{\infty} A(k) e^{i(kx - \omega(k)t)} dx$$

כאשר :

$$A(k) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \psi(x,0) e^{-ikx} dx$$

מהירות הפaza :

$$v_\varphi(k) = \frac{\omega}{k}$$

מהירות החבורה :

$$v_g(k) = \frac{\partial \omega}{\partial k}$$

שאלות

1) מיתר מתכתי

יחס הנפיצה שמתאר תנודות של מיתר מתכתי ממשי הקשור בשני קצוותיו

$$\omega^2 = \left(\frac{T}{\rho} \right) k^2 (1 + \epsilon L^2 k^2)$$

כאשר T המתיחות, ρ צפיפות המסה ליחידת אורך, $1 << \epsilon$ פרמטר חסר ייחidot המיציג את קשיות המיתר ו- L אורך המיתר.

א. חשבו את מהירות הפaza ומהירות החבורה.

ב. הסבירו מדוע מספרי הגל ואורכי הגל זהים לאלו המתוקבים אם המיתר היה אידיאלי.

ג. רשמו את התדריות העצמיות כתלות ב- a ושאר הנתונים בבעיה.

ד. הראו שבגבול $\infty \rightarrow n$ התדריות פרופרופציזוניות L^{-2} והשו למיתר אידיאלי.

ה. נגדיר את התחום האידיאלי של מיתר על פי $1 << \epsilon L^2 k^2$.

כמה אופני תנודה נמצאים בתחום האידיאלי במיתר שבו $L=1.2m$ ו- $\epsilon = 2 \cdot 10^{-5}$.

2) הוכחת נוסחה נוספת ל מהירות החבורה

$$\cdot v_g(k) = k \frac{\partial v_\varphi}{\partial k} + v_\varphi \quad \text{הראו שnitnu לרשום את מהירות החבורה בטור :}$$

3) חילוץ משווה מתוך יחס נפיצה

גlimים אלקטרו מגנטים בפלסמה מקיימים את יחס הדיספרסיה הבא :

$$\omega^2 = \omega_p^2 + c^2 k^2 \quad \text{כasher } \omega_p \text{ ו- } c \text{ קבועים.}$$

א. רשמו את משווהת הגlimים המתאים ליחס הדיספרסיה הניל.

ב. מצאו את מהירות הפאזה ומהירות החבורה ובדקו מה קורה בגבול

$$\text{של : } ck > \omega_p$$

תשובות סופיות

$$v_g = \frac{1}{2\omega} \left(\frac{T}{\rho} (2k + 4\varepsilon L^2 k^3) \right), \quad v_\varphi = \sqrt{\left(\frac{T}{\rho} \right) \left(1 + \varepsilon L^2 k^2 \right)} \quad \text{א.}$$

ב. מספרי הגל ואורכי הגל מגיעים מהתנאי השפה ואיןם מושפעים מיחס הנפיצה.

$$f_n = \frac{1}{2\pi} \left(\left(\frac{T}{\rho} \right) \frac{\pi^2 n^2}{L^2} \left(1 + \varepsilon \pi^2 n^2 \right) \right) \frac{1}{2} \quad \text{ג.}$$

ד. הוכחה בסרטון.

$$n \approx 7$$

2) הוכחה בסרטון.

$$\frac{\partial^2 \psi}{\partial t^2} = -\omega_p^2 \psi + c^2 \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} \quad \text{א.}$$

$$v_g \chi v_\varphi \chi c \quad ch > \omega_p, \quad \text{בגבול, } v_g = \frac{c^2 k}{\omega}, \quad v_\varphi = \sqrt{\frac{\omega_p^2}{k^2} + c^2} \quad \text{ב.}$$

מרקם מיוחדים

רקב

מכניקת הקוונטיים:

פונקציית גל מתארת הסתברות למצוא חלקיק במקומות מסוימים.

$$\text{משוואת שרדינגר : } i\hbar \frac{\partial \psi}{\partial t} = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2}$$

התנוע של חלקיק : $\rho = \hbar k$

גלי מים:

יחס הדיספרסיה הכללי עבור גלים בנוזול

$$\omega^2 = \left[gk + \frac{\sigma}{\rho} k^3 \right] \tan h(kH)$$

σ – קבוע מתח הפנים, כוח ליחידת אורך או אנרגיה ליחידת שטח

H - עומק הנוזול

g - תאוצת הכבוד

c - צפיפות המסה ליחידת נפח

עבור גלים קצרים (גלי מתח פנים) : $m \ll \lambda_c \sim 2cm$

$$\omega = \sqrt{\frac{\sigma k^3}{\rho}}$$

עבור גלים ארוכים (גלי כבידה) אבל קצרים מעומק המים (או הנוזול) : $H \gg \lambda \gg \lambda_c$.

$$\omega = \sqrt{gk}$$

עבור גלים ארוכים וגדולים מעומק המים (או הנוזול) : $\lambda \gg H \gg \lambda_c$.

$$\omega = \sqrt{gH}k$$

שאלות

1) קירובים במים עמוקים

יחס הנפיצה של גלים על השפה של נוזל לא צמיג נתון בקירוב

$$\text{ע''י: } \omega^2 = \left[gk + \frac{\sigma}{\rho} k^3 \right] \tanh(kH) \quad \text{כאשר } g \text{ היא תאוצת הכבוד, } H \text{ גובה הנוזל,} \\ \sigma \text{ מתח הפנים ו- } \rho \text{ צפיפות הנוזל.}$$

במקרים בהם המים עמוקים ביחס לאורך הגל אז: $\tanh(kH) \approx 1$ ויחס הנפיצה

$$\text{ניתן בקירוב ע''י: } \omega^2 = gk + \frac{\sigma}{\rho} k^3.$$

א. הראו באופן כללי שבנקודות הקיצון של מהירות הפaza מתקובל שמהירות החבורה שווה למהירות הפaza.

ב. מהו אורץ הגל λ_c במקרה הנתון שבו מהירות הפaza שווה למהירות החבורה? ומהן המהירויות באורך גל זה?

$$\text{ג. הראו כי עבור גלי כבידה שבhone } \lambda_c >> \lambda \text{ מתקובל: } v_g = \frac{1}{2} v_\varphi.$$

$$\text{ד. הראו כי עבור גלי מתח פנים שבhone } \lambda_c << \lambda \text{ מתקובל: } v_g = \frac{3}{2} v_\varphi.$$

2) צונמי ליד טונגה

בינואר 2022 התפוצץ הר געש תת ימי כ-65 ק"מ מאיי טונגה שבאוקיינוס השקט. קוטר הר הגעש הוא כ-10 ק"מ והוא יצר גל באורך של כ-20 ק"מ. כמה זמן ייקח גל להגיע לאיים? וכמה זמן ייקח גל להגיע לחופי קליפורניה שנמצאים בערך 8,500 ק"מ מנקודות היוצרות הגל? הניחו כי עומק האוקיינוס הוא כ-4 ק"מ.

תשובות סופיות

$$v_g(\lambda_c) = \sqrt{2} \left(\frac{g\sigma}{\rho} \right), \quad \lambda_c = 2\pi \sqrt{\frac{\sigma}{g\rho}}. \quad \text{ב.}$$

ג. הוכחה בסרטון. ד. הוכחה בסרטון.

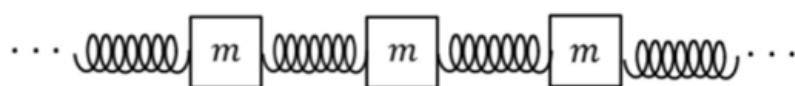
(2) כ-70 דקות לטונגה וכ-26 שעות לקליפורניה.

תרגילים נוספים

שאלות

1) גלי רוחב בשרשראת מסות בדידה

נתונה שרשרת של שרשרת מסות זהות m המחברות בקפיצים זהים בעלי קבוע k_0 . המסות נמצאות מרחקים זהים אחת מהשנייה ומרחקים אלו גדולים בהרבה מהאורך הרפוי של הקפץ ומתנודות המסות. מצאו את משווהת הגלים עבור גלי רוחב, כולם תנודות המסות הן בכיוון מאונך לקפיצים, ומצאו את יחס הדיספרסיה.



2) מודל לגבייש עם שכנים וחוקים

נתונה שרשרת חד ממזית של אוטומים זהים בעלי מסה m . בשינוי משקל המרחק בין זוג אוטומים הוא ℓ .

נתון שכל אוטום מחובר לשני שכניו הקרובים ביותר באמצעות קפיצים זהים בעלי קבוע קפץ k_0 ולשני שכניו הבאים בתור באמצעות קפיצים בעלי קבוע קפץ k_1 .

- מצאו את יחס הנפיצה של תוויך זה.
- מהי מהירות החבורה כתלות ב- k (מספר הגל)?

3) החזרה והעברה בתוויך עם נפיצה

מייתר בעל יחס נפיצה: $\omega = ck$ משתרע מ- $-\infty$ עד $x=0$. ב- $x=0$ המייתר מחובר למייתר אחר המשתרע עד $\infty = x$ ובו מתקיימת

$$\frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \psi}{\partial t^2} - \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + \frac{m^2 c^2}{\hbar^2} \psi = 0$$

(זהי משווהת קלין גורדון לחלקיק קוונטי ייחוסותי).

- מצאו את יחס הנפיצה במייתר הימני.

ב. גל הרמוני בתדריות ω ואmplיטודה A מתקדם מ- $-\infty$ למייתר הימני. מצאו את הביטויים עבור הגל המוחזר ועבור הגל העובר במקרים הבאים:

$$\omega > \frac{mc^2}{\hbar} \quad .i$$

$$\omega < \frac{mc^2}{\hbar} \quad .ii$$

$$g. \text{ חשבו את מקדמי ההחזרה וההעברה של ההספק : } R_p = \left\langle \frac{P_r}{P_i} \right\rangle$$

$$T_p = \left\langle \frac{P_t}{P_i} \right\rangle - 1 \quad \text{בשני המקרים שבסעיף הקודם.}$$

רמז : העזרו בשימור אנרגיה.

תשובות סופיות

$$\omega(k) = 2\omega_0 \sin\left(\frac{kl}{2}\right), \quad k(4_{n+1} - 24_n + 4_{n-1}) = m\ddot{\psi}_n \quad (1)$$

$$\omega_0^2 = \frac{k_0}{m}, \quad \omega_1^2 = \frac{k_1}{m}, \quad \omega^2(k) = 4\omega_1^2 \sin^2(kl) + 4\omega_0^2 \sin^2\left(\frac{kl}{2}\right). \quad (2)$$

$$b. \frac{1}{\omega}(2\omega_1^2 l \cdot \sin(2kl) + \omega_0^2 l \sin(kl))$$

$$\omega^2 = c^2 k^2 + \omega_s^2, \quad \omega_s^2 = \frac{m^2 c^4}{\hbar^2}. \quad (3)$$

$$\psi_t(x, t) = \frac{2}{1 + \sqrt{1 - \left(\frac{\omega_s}{\omega}\right)^2}} A e^{-i\left(\frac{\sqrt{\omega^2 - \omega_s^2}}{c}x - \omega t\right)}, \quad \psi_r(x, t) = \frac{1 - \sqrt{1 - \left(\frac{\omega_s}{\omega}\right)^2}}{1 + \sqrt{1 - \left(\frac{\omega_s}{\omega}\right)^2}} A e^{-i\frac{\omega}{c}(x+ct)}. \quad i. \quad (4)$$

$$\psi_t(x, t) = \frac{2A}{1 + i\sqrt{\left(\frac{\omega_s}{\omega}\right)^2 - 1}} e^{-\frac{\sqrt{\omega_s^2 - \omega^2}}{c}x} e^{-i\omega t}, \quad \psi_r(x, t) = \frac{1 - i\sqrt{\left(\frac{\omega_s}{\omega}\right)^2 - 1}}{1 + i\sqrt{\left(\frac{\omega_s}{\omega}\right)^2 - 1}} A e^{-i\frac{\omega}{c}(x+ct)}. \quad ii$$

$$T_p = 1 - \left(\frac{1 - \sqrt{1 - \left(\frac{\omega_s}{\omega}\right)^2}}{1 + \sqrt{1 - \left(\frac{\omega_s}{\omega}\right)^2}} \right)^2, \quad R_p = \left(\frac{1 - \sqrt{1 - \left(\frac{\omega_s}{\omega}\right)^2}}{1 + \sqrt{1 - \left(\frac{\omega_s}{\omega}\right)^2}} \right)^2. \quad i. \quad (5)$$

$$T_p = 0, \quad R_p = 1. \quad ii$$

התרחבות בזמן של פולס

רקע

הרווח כתלות בזמן של פונקציית גausיאן :
 $\sigma^2(t) = \frac{\sigma^4 + 4\beta^2 t^2}{\sigma^2}$
 כאשר σ היא הרוחב ההתחלתי ו-
 $\beta = \frac{1}{2} \frac{\partial^2 \omega}{\partial k^2} \Big|_{k_0}$

שאלות

1) פולס בסיבים אופטיים

נתבונן על הדיספרציה בסיבים אופטיים. משדרים פולס גausיאני בעל אורך זמן τ_0 לשיב באורך l .

מהירות החבורה בסיב היא : $(k_v)_g(k)$.

א. ההרחבה הזמנית של הפולס מוגדרת לפי :

מצאו נוסחה להרחבת הזמנית כתלות בפרמטרים : l , τ_0 , v_g ו- β

$$\text{השווה ל- } \frac{1}{2} \frac{\partial^2 \omega}{\partial k^2}.$$

הדרך : השתמשו בנוסחה של ההרחבה המרחבית :

ועברו לרוחב הזמן על ידי חלוקה ב מהירות החבורה.

ב. נתון ש מהירות הפזה עבר סיב ספציפי סיב אורך גל : $\lambda_0 = 1.55 \mu m$

היא : $(k_v)_\phi(k) \approx \frac{c}{n} \left(1 + \frac{k}{q} \right)$

הшибירה של הסיב ו- q פרמטר נוסף.

מהו משך רוחב הפולס שניtan לשדר כך שההרחבת שלו תהיה בגודל

$$\Delta \tau = \tau_0$$

ג. חשבו את $\Delta \tau$ כאשר :

$$n = 1.47, q = 4.35 \cdot 10^9 \cdot \frac{1}{m}, \lambda_0 = 1.55 \mu m, l = 75 km c = 3 \cdot 10^8 \frac{m}{sec}$$

מהי המגבלה על קצב השידור המירבי אם הדיספרציה היא הגורם המגביל?

2) יחס מדומה בגאוסיאן

בתווך כלשהו מתקיים יחס הנפיצה הבא : $\omega(k) = \alpha k - i\beta k^2$ כאשר α ו- β קבועים חיוביים נתונים.

- מצאו את מהירות הפזה ומהירות החבורה כתלות ב- k .
- רשמו ביטוי אינטגרלי כללי ל- $\psi(x,t)$ עבור פולס שנע בכיוון החיובי x .

$$\text{בהתנאי : } f(x) = \psi.$$

ג. מצאו את $\psi(x,0) = Ae^{-\frac{1}{2}(\frac{x}{\sigma})^2}$ עבור פונקציית גאוסיאן :

ד. מהו רוחבו ומרכזו של הגאוסיאן כתלות בזמן?

3) רוחב חבילה לאחר מרחק 3 סיגמה

גלים אלקטרו מגנטיים בפלסמה מקיימים את יחס הדיספרסיה הבא : $\omega^2 = \omega_p^2 + c^2 k^2$, כאשר ω_p ו- c קבועים.

מעוררים בפלסמה חבילת גלים גאוסיאנית ברוחב σ ותדירות מרכזית $\omega_0 > \omega_p$. מצאו את רוחב החבילה לאחר שהתקדמה מרחק 3σ .

תשובות סופיות

$$2.87 \cdot 10^{11} \text{ sec} \quad \tau_0 = \sqrt{\frac{2n^2 l}{c^2 q \left(1 + \frac{4\pi}{q\lambda_0}\right)^3}} \quad \Delta\tau = \frac{2\beta l}{\tau_0 v_g^3} \quad \text{א} \quad (1)$$

$$v_g(k) = \alpha - 2i\beta k, \quad v_\varphi(k) = \alpha - i\beta k \quad \text{ב} \quad (2)$$

$$F(k) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(x) e^{-ikx} dx, \quad \psi(x,t) = \int_{-\infty}^{\infty} F(k) e^{i(kx - (\alpha k - i\beta k^2)t)} dk \quad \text{ב}$$

$$\psi(x,t) = \frac{\sigma}{\sqrt{\sigma^2 + 2\beta t}} A e^{-\frac{1(x-\alpha t)^2}{2(\sigma^2 + 2\beta t)}} \quad \text{ג}$$

$$\mu = \alpha t, \quad \sigma = \sqrt{\sigma^2 + 2\beta t} \quad \text{ד}$$

$$\frac{qc^2 \omega_p^4}{\omega_0^4 (\omega_0^2 - \omega_p^2)} + \sigma^2 \quad (3)$$