



ΠΑΝΕΠΙΣΤΗΜΙΟ
ΠΑΤΡΩΝ
UNIVERSITY OF PATRAS

ΑΝΟΙΚΤΑ ακαδημαϊκά
μαθήματα ΠΠ

Κλασική Ηλεκτροδυναμική

Ενότητα 12: Συνάρτηση Green από ιδιοσυναρτήσεις

Ανδρέας Τερζής
Σχολή Θετικών Επιστημών
Τμήμα Φυσικής

Σκοποί ενότητας

- Σκοπός της ενότητας είναι να μελετήσει την συνάρτηση Green από ιδιοσυναρτήσεις και να δώσει μια εφαρμογή με μεικτές συνοριακές συνθήκες (συνδυασμό Dirichlet και Neumann).

Περιεχόμενα ενότητας

- Η Green από ιδιοσυναρτήσεις
- Εφαρμογή με μεικτές συνοριακές συνθήκες

Green σε κυλινδρικές συντεταγμένες- Σύντομη σκιαγράφιση

- Θα αναφέρουμε αρχικά λίγα λόγια για την συνάρτηση Green σε κυλινδρικές συντεταγμένες.
- Θυμίζουμε ότι για να προσδιορίσουμε την Green σε σφαιρικές συντεταγμένες, θα έπρεπε αρχικά να προσδιορίσουμε ποιο είναι το ανάπτυγμα του δυναμικού μοναδιαίου φορτίου στις σφαιρικές.
- Η ίδια φιλοσοφία ακολουθείται και στις κυλινδρικές, δηλαδή το ανάπτυγμα του δυναμικού του μοναδιαίου φορτίου σε κυλινδρικές συντεταγμένες, παίζει ρόλο στον προσδιορισμό της Green.
- Αφετηρία είναι η εξίσωση

$$\nabla_x^2 G(\mathbf{x}, \mathbf{x}') = -\frac{4\pi}{\rho} \delta(\rho - \rho') \delta(\varphi - \varphi') \delta(z - z').$$

Όπως βλέπουμε, η συνάρτηση δέλτα έχει εκφραστεί σε κυλινδρικές συντεταγμένες.



Γενική μορφή Green σε κυλινδρικές

- Οι συναρτήσεις δέλτα των φ, z μπορούν να εκφραστούν συναρτήσει ορθοκανονικών συναρτήσεων:

$$\delta(z - z') = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{ik(z-z')} = \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} dk \cos[k(z - z')],$$

$$\delta(\varphi - \varphi') = \frac{1}{2\pi} \sum_{m=-\infty}^{\infty} e^{im(\varphi-\varphi')}.$$

- Άρα το γενικό ανάπτυγμα της συνάρτησης Green είναι

$$G(\mathbf{x}, \mathbf{x}') = \frac{1}{2\pi^2} \sum_{m=-\infty}^{\infty} \int_0^{\infty} dk e^{im(\varphi-\varphi')} \cos[k(z - z')] g_m(\rho, \rho')$$

- Αντικαθιστούμε αυτήν την έκφραση της Green στην εξίσωση Poisson και βρίσκουμε μια εξίσωση που πρέπει να ικανοποιεί η $g_m(\rho, \rho')$. Η μεθοδολογία είναι παρόμοια με αυτήν των σφαιρικών συντεταγμένων.



Η έννοια της ιδιοσυνάρτησης

- Η χρήση των ιδιοσυναρτήσεων κάποιου προβλήματος είναι μια εναλλακτική τεχνική για να προσδιορίσουμε την συνάρτηση Green.
- Θα ορίσουμε τι εννοούμε με την έννοια ιδιοσυνάρτηση. Έστω η διαφορική ελλειπτική εξίσωση της μορφής

$$\nabla^2 \psi(\mathbf{x}) + [f(\mathbf{x}) + \lambda] \psi(\mathbf{x}) = 0.$$

- Αν οι συναρτήσεις $\psi(\mathbf{x})$ επιβάλλεται να ικανοποιούν συγκεκριμένες συνοριακές συνθήκες στην επιφάνεια S ή στον όγκο V , γενικά δεν θα είναι πεπερασμένες και συνεχείς παρά μόνο για ορισμένες τιμές του λ .
- Αυτές οι τιμές του λ συμβολίζονται με λ_n και ονομάζονται ιδιοτιμές. Οι αντίστοιχες συναρτήσεις $\psi_n(\mathbf{x})$ καλούνται ιδιοσυναρτήσεις. Η εξίσωση ιδιοτιμών είναι λοιπόν,

$$\nabla^2 \psi_n(\mathbf{x}) + [f(\mathbf{x}) + \lambda_n] \psi_n(\mathbf{x}) = 0.$$



Διαδικασία

- Να σημειώσουμε ότι οι ιδιοκαταστάσεις είναι ορθογώνιες, δηλ. $\int \psi_m^*(x)\psi_n(x)d^3x = \delta_{mn}$. Οι ιδιοσυναρτήσεις θεωρούνται κανονικοποιημένες.
- Το φάσμα των ιδιοσυναρτήσεων μπορεί να είναι συνεχές, διακριτό ή και τα δύο.
- Έστω ότι θέλουμε να βρούμε την συνάρτηση Green για την εξίσωση
$$\nabla_x^2 G(\mathbf{x}, \mathbf{x}') + [f(\mathbf{x}) + \lambda]G(\mathbf{x}, \mathbf{x}') = -4\pi\delta(\mathbf{x} - \mathbf{x}')$$
- Εδώ λ δεν είναι οι ιδιοτιμές λ_n .



Ανάπτυγμα Green

- Θεωρούμε ότι η συνάρτηση Green μπορεί να έχει ένα ανάπτυγμα σε ιδιοσυναρτήσεις της μορφής

$$G(\mathbf{x}, \mathbf{x}') = \sum_n a_n(\mathbf{x}') \psi_n(\mathbf{x})$$

- Αντικαθιστώντας την συνάρτηση Green στην διαφορική έχουμε:

$$\nabla_{\mathbf{x}}^2 \sum_n a_n(\mathbf{x}') \psi_n(\mathbf{x}) + [f(\mathbf{x}) + \lambda] \sum_n a_n(\mathbf{x}') \psi_n(\mathbf{x}) = -4\pi\delta(\mathbf{x} - \mathbf{x}') \Rightarrow$$

$$\sum_n a_n(\mathbf{x}') \nabla_{\mathbf{x}}^2 \psi_n(\mathbf{x}) + [f(\mathbf{x}) + \lambda] \sum_n a_n(\mathbf{x}') \psi_n(\mathbf{x}) = -4\pi\delta(\mathbf{x} - \mathbf{x}').$$

- Είχαμε πει ότι ισχύει $\nabla^2 \psi_n(\mathbf{x}) + [f(\mathbf{x}) + \lambda_n] \psi_n(\mathbf{x}) = 0 \Rightarrow$
 $\nabla^2 \psi_n(\mathbf{x}) = -[f(\mathbf{x}) + \lambda_n] \psi_n(\mathbf{x})$



Οι συντελεστές α_n

- Άρα

$$\sum_n a_n(x')[-[f(x) + \lambda_n]\psi_n(x)] + [f(x) + \lambda] \sum_n a_n(x')\psi_n(x) = -4\pi\delta(x - x').$$

- Ολοκληρώνοντας και τα δύο μέλη και πολλαπλασιάζοντας με $\psi_m^*(x')$ για να εκμεταλλευτούμε την ορθοκανονικότητα βρίσκουμε ότι $\alpha_n(x') = 4\pi \frac{\psi_n^*(x')}{\lambda_n - \lambda}$.
- Επομένως το ανάπτυγμα Green σε ιδιοσυναρτήσεις είναι $G(x, x') = 4\pi \sum_n \frac{\psi_n^*(x')\psi_n(x)}{\lambda_n - \lambda}$.
- Για συνεχές φάσμα αντικαθιστούμε το άθροισμα με ολοκλήρωμα.
- Στην ηλεκτροστατική θεωρούμε ότι $f(x) = \lambda = 0$.



Η κυματική εξίσωση

- Η κυματική εξίσωση $(\nabla^2 + k^2)\psi_{\mathbf{k}}(\mathbf{x}) = 0$ είναι μια υποπερίπτωση της εξίσωσης ιδιοτιμών (διαφάνεια 6).
- Οι ιδιοτιμές στο συνεχές είναι k^2 και ιδιοσυναρτήσεις $\psi_{\mathbf{k}}(\mathbf{x}) = \frac{1}{(2\pi)^{\frac{3}{2}}} e^{i\mathbf{k}\cdot\mathbf{x}}$.
- Η σχέση νορμαλισμού των ιδιοσυναρτήσεων είναι $\int \psi_{\mathbf{k}'}^*(\mathbf{x})\psi_{\mathbf{k}}(\mathbf{x})d^3x = \delta(\mathbf{k} - \mathbf{k}')$
- Τότε θα έχουμε ότι $\frac{1}{|\mathbf{x}-\mathbf{x}'|} = \frac{1}{2\pi^2} \int d^3k \frac{e^{i\mathbf{k}\cdot(\mathbf{x}-\mathbf{x}')}}{k^2}$.



Εφαρμογή 1

- Θέλουμε να εξάγουμε την συνάρτηση Green για πρόβλημα Dirichlet σε ορθογώνιο κουτί, που ορίζεται από έξι επίπεδα, $x = y = z = 0, x = a, y = b, z = c$.
- Το ανάπτυγμα θα γίνει συναρτήσεσι των ιδιοσυναρτήσεων της κυματικής εξίσωσης:

$$(\nabla^2 + k_{lmn}^2)\psi_{lmn}(x, y, z) = 0.$$

- Με εφαρμογή των συνοριακών συνθηκών, βρίσκουμε ότι οι ιδιοσυναρτήσεις είναι

$$\psi_{lmn}(x, y, z) = \sqrt{\frac{8}{abc}} \sin\left(\frac{l\pi x}{a}\right) \sin\left(\frac{m\pi y}{b}\right) \sin\left(\frac{n\pi z}{c}\right) \text{ και}$$
$$k_{lmn}^2 = \pi^2 \left(\frac{l^2}{a^2} + \frac{m^2}{b^2} + \frac{n^2}{c^2} \right).$$



Ανάπτυγμα Green

- Το ανάπτυγμα Green είναι επομένως

$G(x, x')$

$$= \frac{32}{\pi abc} \sum_{l,m,n=1}^{\infty} \frac{\sin\left(\frac{l\pi x}{a}\right) \sin\left(\frac{l\pi x'}{a}\right) \sin\left(\frac{m\pi y}{b}\right) \sin\left(\frac{m\pi y'}{b}\right) \sin\left(\frac{n\pi z}{c}\right) \sin\left(\frac{n\pi z'}{c}\right)}{\left(\frac{l^2}{a^2} + \frac{m^2}{b^2} + \frac{n^2}{c^2}\right)}$$



Μεικτές συνοριακές συνθήκες- Παράδειγμα

- Με τον όρο «μεικτές συνοριακές συνθήκες» εννοούμε ότι σ' ένα μέρος του συνόρου έχουμε Dirichlet συνοριακές συνθήκες (γνωρίζουμε το δυναμικό) και στο υπόλοιπο Neumann (γνωρίζουμε την κάθετη παράγωγο του δυναμικού).
- Θεωρούμε το εξής παράδειγμα: Ένα μη πεπερασμένο, αγωγίμο επίπεδο έχει μια κυκλική οπή ακτίνας a στο εσωτερικό του. Το αγωγίμο επίπεδο μπορούμε να θεωρήσουμε ότι είναι το επίπεδο $x - y$ με την αρχή των αξόνων να βρίσκεται στο κέντρο της οπής.
- Υπάρχει ένα ομογενές ηλεκτρικό πεδίο $\vec{E} = E_1 \hat{z}$ στην κάτω μεριά της επιφάνειας και $\vec{E} = E_0 \hat{z}$ στην πάνω. Τα πεδία έχουν φορά προς τον αρνητικό άξονα z .
- Αφού το επίπεδο είναι αγωγίμο, το δυναμικό θα είναι σταθερό για $\rho > a$ ($\Phi = \text{const}$). Αφού δεν υπάρχει πυκνότητα φορτίου στο εσωτερικό της οπής η συνιστώσα \vec{E}_z θα είναι συνεχής. Άρα έχουμε Dirichlet συνθήκες στο επίπεδο και Neumann στην οπή.



Το δυναμικό $\Phi^{(1)}(\mathbf{x})$

- Μπορούμε να γράψουμε το δυναμικό ως

$$\Phi(x, y, z) = \begin{cases} E_0 z + \Phi^{(1)}(\mathbf{x}), & z > 0 \\ E_1 z + \Phi^{(1)}(\mathbf{x}), & z < 0 \end{cases}$$

όπου $\Phi^{(1)}(\mathbf{x})$ είναι το δυναμικό που παράγεται από την κατανομή φορτίου

στο επίπεδο. (Χωρίς την οπή το δυναμικό θα είναι $\Phi(x, y, z) = \begin{cases} E_0 z, & z > 0 \\ E_1 z, & z < 0 \end{cases}$.

Τώρα που υπάρχει και η οπή στην περιοχή της το δυναμικό αλλάζει. Το $\Phi^{(1)}(\mathbf{x})$ λειτουργεί ως διόρθωση πρώτης τάξης).

- Θα εκφράσουμε το δυναμικό $\Phi^{(1)}(\mathbf{x})$ συναρτήσει της (άγνωστης) επιφανειακής πυκνότητας του επιπέδου. Η κατανομή φορτίου είναι πάνω στον άξονα z προκειμένου να μπορούν να παραχθούν τα ομογενή πεδία E_0, E_1 .

- Άρα
$$\Phi^{(1)}(\mathbf{x}) = \int \frac{\sigma^{(1)}(x', y') dx' dy'}{[(x-x')^2 + (y-y')^2 + z^2]^{\frac{1}{2}}}$$



Η συνοριακή συνθήκη για την παράγωγο

- Παρατηρούμε ότι η συνάρτηση $\Phi^{(1)}(x)$ είναι άρτια ως προς z . Επομένως η παράγωγος $\frac{\partial \Phi^{(1)}}{\partial z}$ είναι μια περιττή συνάρτηση.

- Για την συνοριακή συνθήκη στο $z = 0$ θα ισχύει:

$$E_0 + \left. \frac{\partial \Phi^{(1)}}{\partial z} \right|_{0^+} = E_1 + \left. \frac{\partial \Phi^{(1)}}{\partial z} \right|_{0^-}$$

- Επειδή η παράγωγος είναι περιττή,

$$\left. \frac{\partial \Phi^{(1)}}{\partial z} \right|_{0^+} = - \left. \frac{\partial \Phi^{(1)}}{\partial z} \right|_{0^-}.$$

- Αντικαθιστώντας παραπάνω προκύπτει ότι $\left. \frac{\partial \Phi^{(1)}}{\partial z} \right|_{0^+} = \frac{1}{2} (E_1 - E_0)$.



Γενική μορφή της λύσης

- Μπορούμε να επιλέξουμε το δυναμικό έτσι ώστε να είναι $\Phi^{(1)}(\rho, \varphi, z = 0) = 0$, για $\rho > \alpha$. (Είναι σαν να ορίζουμε το σημείο αναφοράς). Αυτή είναι η συνθήκη Dirichlet του προβλήματός μας.
- Η συνθήκη Neumann είναι $\left. \frac{\partial \Phi^{(1)}}{\partial z} \right|_{0^+} = \frac{1}{2}(E_1 - E_0)$ για $0 \leq \rho \leq \alpha$.
- Θα αναφέρουμε τώρα την γενική μορφή της λύσης του προβλήματος λαμβάνοντας υπ' όψη τα εξείς:
 1. $\Phi^{(1)} \rightarrow 0$, όταν $z \rightarrow \pm\infty$.
 2. Το δυναμικό πρέπει να είναι πεπερασμένο για $\rho = 0, \rho \rightarrow \infty$.
 3. Το πρόβλημα έχει αζιμουθιακή συμμετρία, δηλ. το δυναμικό δεν εξαρτάται από την γωνία φ .
- Άρα $\Phi^{(1)} = \int_0^\infty dk A(k) J_0(k\rho) e^{-k|z|}$.



Πώς συνεχίζουμε την μελέτη

- Από τις συνοριακές συνθήκες που εξάγαμε (για $z = 0$) έχουμε ότι

$$\int_0^{\infty} dk A(k) J_0(k\rho) = 0, \rho > a \text{ και}$$

$$\int_0^{\infty} -k A(k) J_0(k\rho) dk = \frac{1}{2} (E_1 - E_0).$$

- Το πρόβλημα ανάγεται τώρα στον προσδιορισμό των συντελεστών $A(k)$.



Τέλος Ενότητας

Χρηματοδότηση

- Το παρόν εκπαιδευτικό υλικό έχει αναπτυχθεί στο πλαίσιο του εκπαιδευτικού έργου του διδάσκοντα.
- Το έργο «**Ανοικτά Ακαδημαϊκά Μαθήματα στο Πανεπιστήμιο Αθηνών**» έχει χρηματοδοτήσει μόνο την αναδιαμόρφωση του εκπαιδευτικού υλικού.
- Το έργο υλοποιείται στο πλαίσιο του Επιχειρησιακού Προγράμματος «Εκπαίδευση και Δια Βίου Μάθηση» και συγχρηματοδοτείται από την Ευρωπαϊκή Ένωση (Ευρωπαϊκό Κοινωνικό Ταμείο) και από εθνικούς πόρους.



Σημείωμα Αναφοράς

Copyright Πανεπιστήμιο Πατρών, **Ανδρέας Τερζής**. Ανδρέας Τερζής «**Κλασική Ηλεκτροδυναμική. Συνάρτηση Green από ιδιοσυναρτήσεις**». Έκδοση: **1.0**.

Πάτρα **2015**. Διαθέσιμο από τη δικτυακή διεύθυνση:

<https://eclass.upatras.gr/courses/PHY1958/>



Σημείωμα Αδειοδότησης

Το παρόν υλικό διατίθεται με τους όρους της άδειας χρήσης Creative Commons Αναφορά, Μη Εμπορική Χρήση Παρόμοια Διανομή 4.0 [1] ή μεταγενέστερη, Διεθνής Έκδοση. Εξαιρούνται τα αυτοτελή έργα τρίτων π.χ. φωτογραφίες, διαγράμματα κ.λ.π., τα οποία εμπεριέχονται σε αυτό και τα οποία αναφέρονται μαζί με τους όρους χρήσης τους στο «Σημείωμα Χρήσης Έργων Τρίτων».



[1] <http://creativecommons.org/licenses/by-nc-sa/4.0/>

Ως **Μη Εμπορική** ορίζεται η χρήση:

- που δεν περιλαμβάνει άμεσο ή έμμεσο οικονομικό όφελος από την χρήση του έργου, για το διανομέα του έργου και αδειοδόχο
- που δεν περιλαμβάνει οικονομική συναλλαγή ως προϋπόθεση για τη χρήση ή πρόσβαση στο έργο
- που δεν προσπορίζει στο διανομέα του έργου και αδειοδόχο έμμεσο οικονομικό όφελος (π.χ. διαφημίσεις) από την προβολή του έργου σε διαδικτυακό τόπο

Ο δικαιούχος μπορεί να παρέχει στον αδειοδόχο ξεχωριστή άδεια να χρησιμοποιεί το έργο για εμπορική χρήση, εφόσον αυτό του ζητηθεί.