

Μέθοδος WKB

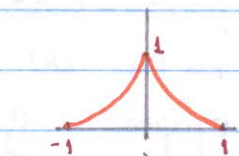
Χονδρικά έχουμε 2 ειδών φαινόμενα

1 Συγκεντρώσεις

Παράδειγμα: $\epsilon^2 y'' - y = 0$ $y(0) = 1$, $y(1) = 0$

Λύνεται εύκολα με το χέρι και η λύση είναι:

$$y_\epsilon(x) = \frac{e^{2/\epsilon} \left[e^{-x/\epsilon} - e^{x-2/\epsilon} \right]}{e^{2/\epsilon} - 1}$$



Με κατάλληλη κανονικοποίηση $\frac{y_\epsilon}{\epsilon} \rightarrow \delta_0(x)$ (Dirac)

2 Ταλαντώσεις

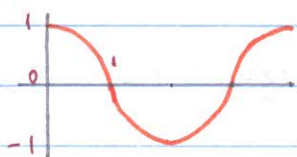
Παράδειγμα: $\epsilon^2 y'' + y = 0$ $y(0) = 1$, $y(1) = 0$

Λύνεται εύκολα και η λύση είναι

$$y_\epsilon(x) = \frac{\sin\left(\frac{1-x}{\epsilon}\right)}{\sin\left(\frac{1}{\epsilon}\right)}, \quad \epsilon \neq (n\pi)^{-1}$$

(γιατί η ομογενής έχει λύση)

$$\sin y_\epsilon \rightarrow y_n/\epsilon = n\pi \rightarrow y_n = n \cdot \epsilon\pi$$



Μείγμα Ταλαντώσεων - Συγκεντρώσεων

Παράδειγμα: (Εξίσωση Airy) $\epsilon^2 y'' - xy = 0$, $-1 \leq x \leq 1$

Όταν $x > 0$ συμπεριφέρεται σαν την $\epsilon^2 y'' + y = 0$

Όταν $x < 0$ συμπεριφέρεται σαν την $\epsilon^2 y'' - y = 0$

Η μέθοδος έχει εφαρμογή

1 = γραμμικός τελεστής 2^{ος} τάξης

- $\mathcal{L}y'' = \mathcal{L}y + \text{συνοριακές συνθήκες}$

$y = y(x)$ $\alpha \leq x \leq \beta$

Μας ενδιαφέρει ένα

πρόβλημα ιδιοτήτων.

Παράδειγμα: $-y'' = \lambda y$
 $y(0) = y(\pi) = 0$

Για $\lambda \gg 1 \rightarrow \epsilon = 1/\lambda$

και γράφω το πρόβλημα $-\frac{1}{\epsilon} y'' = y$

Μετασχηματισμός Liouville

Παράδειγμα: Εξίσωση Schrödinger $\epsilon^2 y'' = Q(x)y$ $Q(x) \neq 0$

Μας ενδιαφέρει $0 < \epsilon \ll 1$

Με τα παραδείγματα που είδαμε να μας δίνουν την ιδέα, ψάχνουμε λύση της μορφής $y(x) = \exp\{S(x)/\epsilon\}$, όπου $S(x)$ υπό προσδιορισμό

Σκεφτόμαστε το $\frac{1}{\epsilon} S(x)$ σαν ανάπτυξη συνόλων του ϵ

$\frac{1}{\epsilon} S(x) = \frac{1}{\epsilon} \sum_{n=0}^{\infty} \epsilon^n S_n(x) = \frac{1}{\epsilon} (S_0(x) + \epsilon S_1(x) + \dots)$ (κοιτάω δίχως όρους)

$y' = \exp\{S(x)/\epsilon\} \cdot S'(x)/\epsilon$

$y'' = \exp\{S(x)/\epsilon\} \cdot (S'(x)/\epsilon)^2 + \exp\{S(x)/\epsilon\} \cdot S''(x)/\epsilon = \exp\left\{\frac{1}{\epsilon} \sum_{n=0}^{\infty} \epsilon^n S_n\right\} \left[\frac{1}{\epsilon} \sum_{n=0}^{\infty} \epsilon^n S_n'' + \frac{1}{\epsilon^2} \left(\sum_{n=0}^{\infty} \epsilon^n S_n' \right)^2 \right]$

$\frac{1}{\epsilon} (S_0'(x) + \epsilon S_1'(x) + \dots)^2 = (2\epsilon S_0' S_1' + (S_0')^2 + \epsilon^2 (S_1')^2 + \dots) / \epsilon = \frac{2}{\epsilon} S_0' S_1' + \frac{1}{\epsilon^2} S_0'^2 + \dots$

Τα βάζω στην εξίσωση και έχω

$\frac{\epsilon^2}{\epsilon^2} (S_0')^2 + \frac{2\epsilon^2}{\epsilon} S_0' S_1' + \frac{\epsilon^2}{\epsilon} S_0'' + \dots = Q(x)$ Αν πάρω $\delta \sim \epsilon$ συγγραφή \Rightarrow

$(S_0')^2 + 2\epsilon S_0' S_1' + \epsilon S_0'' = Q(x)$

1) $S_0'(x) = \sqrt{Q(x)}$ \leftarrow εξίσωση της εικόνας $|\nabla S|^2 = 1$

2) $2 S_0'(x) S_1'(x) + S_0''(x) = 0$ \leftarrow εξίσωση μεταφοράς

1) $\rightarrow S_0(x) = \pm \int_x \sqrt{Q(t)} dt$

2) $\rightarrow S_1' = -\frac{1}{2} \frac{S_0''}{S_0'} \Rightarrow S_1 = -\frac{1}{2} \ln S_0' = -\frac{1}{2} \ln(\sqrt{Q(x)}) = -\frac{1}{4} \ln(Q(x))$

και άρα

$y_{\text{πρωτ}} = C_1 Q^{-1/4}(x) \exp\left\{\frac{1}{\epsilon} \int_x \sqrt{Q(t)} dt\right\} + C_2 Q^{-1/4}(x) \exp\left\{-\frac{1}{\epsilon} \int_x \sqrt{Q(t)} dt\right\}$

C_1, C_2 σταθερές

Εφαρμογές: $\epsilon^2 y'' + y = 0$ $\epsilon \rightarrow 0$ $y(0) = 0, y(1) = 1, Q(x) = -1$

$S_0(x) = \pm i x, S_1(x) = 0 \rightarrow y = \exp\{\pm i x / \epsilon\}$

Το οποίο είναι μαθηματική λύση $y_{\text{πρωτ}} = C_1 \sin \frac{x}{\epsilon} + C_2 \sim x/\epsilon$