

Υπολογισμοί του ολοκληρώματος μονοπατιού του Feynman

Ν. Λυγερός

$$K(x, x'; t, t') = \int K(x, x''; t, t'') K(x'', x'; t'', t') dx''$$

$$K(x, x'; t, t') = \langle x | T(t, t') | x' \rangle$$

$$K(x, x'; t, t') = \int \langle x | T(t, t'') | x'' \rangle \langle x'' | T(t'', t') | x' \rangle dx''$$

$$\text{Διότι } T(t, t') = T(t, t'') T(t'', t')$$

Ο διαμερισμός του τμήματος $[t', t]$ σε N απειροελάχιστα τμήματα χρονικού μήκους ε οδηγεί στον τύπο

$$K(x, x'; t, t') = \int \dots \int K_{N-1} \dots dx_1 K(x, x_{N-1}; t, t - \varepsilon) \dots \\ K(x_2, x_1, t' + 2\varepsilon, t' + \varepsilon) K(x_1, x'; t' + \varepsilon, t')$$

Κατά προσέγγιση έχουμε

$$K(x_n, x_{n-1}; \varepsilon) = C(t_{n-1}, t_n) e^{\frac{i}{\hbar} S(x_n, x_{n-1}; t_n, t_{n-1})}$$

Ο πολλαπλασιασμός των N στοιχειωδών διαδοτών για ένα ειδικό μονοπάτι στον προηγούμενο ολοκλήρωμα μέσω των ορίων $\varepsilon \rightarrow 0$ και $N \rightarrow +\infty$, μας δείχνει με την προσθετική ιδιότητα της συνάρτησης δράσης ότι κάθε μονοπάτι έχει την εξής συμβολή

$$S[x(t)] \equiv \int_{t'}^t L(x(t''), \dot{x}(t''), t'') dt''$$

Η αντικατάσταση αυτών των αποτελεσμάτων στο αρχικό ολοκλήρωμα μας δίνει τον τύπο του ολοκλήρωμα μονοπατιού του Feynman.

$$\langle \overline{x}, \overline{t} | \overline{x'}, \overline{t}' \rangle = K(x, x'; t, t') = C \sum_{\substack{\text{όλα} \\ \text{τα} \\ \text{μονοπάτια}}} e^{\frac{i}{\hbar} S[x(t)]}$$

$$\langle \overline{x}, \overline{t} | \overline{x'}, \overline{t}' \rangle = C \int e^{\frac{i}{\hbar} S[x(t)]} D[x(t)]$$

Όπου $D[x(t)]$ είναι το διαφορικό του συναρτησιακού ολοκληρώματος.