

Μοριακό ιόν υδρογόνου

Υπολογισμός των ολοκληρωμάτων S, C και A

Όπως θά εξηγήσουμε άμέσως ή μέθοδος ύπολογισμού είναι ή ίδια και για τά τρία ολοκληρώματα, όποτε άρκει νά δούμε πώς εφαρμόζεται για ένα άπ' αυτά. Θεωρείστε, παραδείγματος χάρη, τό ολοκλήρωμα επικάλυψης

$$S = (\psi_1, \psi_2) = \frac{Z^3}{\pi} \int e^{-Z(r_1+r_2)} dV \quad (1)$$

τό όποιο, βέβαια, εκτείνεται σ' όλο τόν τριδιάστατο χώρο. Η βασική ιδέα του ύπολογισμού είναι νά χρησιμοποιήσουμε όχι τό καρτεσιανό σύστημα συντεταγμένων αλλά κάποιο άλλο πού νά παίρνει ύπ' όψη του τή «φυσική γεωμετρία» του προβλήματός μας. Δηλαδή τό γεγονός ότι οί έμφανιζόμενες συναρτήσεις εκφράζονται πολύ άπλά μέσω των άποστάσεων του έξεταζόμενου σημείου από δύο άλλα σταθερά σημεία. Δεδομένου μάλιστα ότι αυτές οί δύο άποστάσεις όρίζουν μονοσήμαντα τή θέση ενός σημείου πάνω σ' ένα επίπεδο, δέν έχομε παρά νά προσθέσουμε σ' αυτές και τή γωνία στροφής φ αυτού του επιπέδου γύρω από τόν άξονα z (σχήμα 22) για νά πάρομε τή νέα τριάδα συντεταγμένων $(u, v, w) \equiv (r_1, r_2, \varphi)$. Όμως αυτή ή εκλογή έχει ένα τεχνικό μειονέκτημα. Από τό τρίγωνο του σχήματος 22 βγαίνει άμέσως ότι τά r_1 και r_2 θά πρέπει νά ικανοποιούν τίσ γνωστές άνισότητες

$$|r_1 + r_2| \geq R \quad , \quad |r_1 - r_2| \leq R \quad (2)$$

οί όποιες σημαίνουν (μεταξύ άλλων) ότι τά διαστήματα μεταβολής των r_1 και r_2 δέν έχομε σταθερά άκρα. Αυτό είναι προφανώς ένα μειονέκτημα διότι αναμιγνύει τά όρια τής ολοκλήρωσης των δύο μεταβλητών. Τό τί πρέπει νά κάνομε είναι, μάλλον, φανερό. Αντί των r_1 και r_2 νά πάρομε σάν συντεταγμένες τό άθροισμα και τή διαφορά τους ή, άκόμα καλλίτερα, τούς άδιάστατους συνδυασμούς

$$\mu = \frac{r_1 + r_2}{R} \quad , \quad \nu = \frac{r_1 - r_2}{R} \quad (3)$$

για τούς όποιους τά διαστήματα μεταβολής είναι

$$1 \leq \mu < \infty \quad \text{και} \quad -1 \leq \nu \leq +1$$

Τό σύστημα συντεταγμένων πού θά χρησιμοποιήσουμε θά άποτελεΐται λοιπόν από τήν τριάδα των αριθμών μ, ν, φ όπου τό φ θά μεταβάλλεται στό διάστημα

$$0 \leq \varphi \leq 2\pi$$

Η μετατροπή των ολοκληρωμάτων θά γίνει βάσει του γνωστού τύπου

$$\int f dx dy dz = \int f |J|^{-1} d\mu d\nu d\varphi \quad (4)$$

όπου J ή 'Ιακωβιανή του μετασχηματισμού. Δηλαδή:

$$J = \frac{\partial(\mu, \nu, \varphi)}{\partial(x, y, z)} \equiv \det \begin{pmatrix} \frac{\partial\mu}{\partial x} & \frac{\partial\mu}{\partial y} & \frac{\partial\mu}{\partial z} \\ \frac{\partial\nu}{\partial x} & \frac{\partial\nu}{\partial y} & \frac{\partial\nu}{\partial z} \\ \frac{\partial\varphi}{\partial x} & \frac{\partial\varphi}{\partial y} & \frac{\partial\varphi}{\partial z} \end{pmatrix}$$

Δεδομένου ότι

$$r_1 = \sqrt{x^2 + y^2 + \left(z + \frac{R}{2}\right)^2}, \quad r_2 = \sqrt{x^2 + y^2 + \left(z - \frac{R}{2}\right)^2}, \quad \varphi = \tan^{-1} \frac{y}{x}$$

θα έχουμε

$$\frac{\partial\mu}{\partial x} = \frac{1}{R} \left(\frac{\partial r_1}{\partial x} + \frac{\partial r_2}{\partial x} \right) = \frac{1}{R} \left(\frac{x}{r_1} + \frac{x}{r_2} \right) = \frac{x(r_1 + r_2)}{R r_1 r_2} = \frac{\mu x}{r_1 r_2}$$

και έντελῶς ανάλογα

$$\frac{\partial\mu}{\partial y} = \frac{\mu y}{r_1 r_2}, \quad \frac{\partial\mu}{\partial z} = \frac{\mu z - \nu R/2}{r_1 r_2}$$

$$\frac{\partial\nu}{\partial x} = -\frac{\nu x}{r_1 r_2}, \quad \frac{\partial\nu}{\partial y} = -\frac{\nu y}{r_1 r_2}, \quad \frac{\partial\nu}{\partial z} = -\frac{\nu z - \mu R/2}{r_1 r_2}$$

$$\frac{\partial\varphi}{\partial x} = -\frac{y}{x^2 + y^2}, \quad \frac{\partial\varphi}{\partial y} = \frac{x}{x^2 + y^2}, \quad \frac{\partial\varphi}{\partial z} = 0$$

Έτσι θα έχουμε

$$J = \frac{1}{(r_1 r_2)^2} \det \begin{pmatrix} \mu x & \mu y & \mu z - \nu R/2 \\ -\nu x & -\nu y & -\nu z + \mu R/2 \\ -\frac{y}{x^2 + y^2} & \frac{x}{x^2 + y^2} & 0 \end{pmatrix}$$

και αναπτύσσοντας την όριζουσα ως προς την τρίτη γραμμή παίρνομε

$$J = - \frac{1}{(r_1 r_2)^2} \frac{R}{2} (\mu^2 - \nu^2)$$

πού λόγω της σχέσης $\mu^2 - \nu^2 = 4r_1 r_2 / R^2$ γράφεται τελικά σαν

$$J = - \frac{8}{R^3(\mu^2 - \nu^2)} \Rightarrow |J| = \frac{8}{R^3(\mu^2 - \nu^2)} \quad (5)$$

Ο τύπος μετασχηματισμού των ολοκληρωμάτων παίρνει λοιπόν τη μορφή

$$\int f dx dy dz = \frac{R^3}{8} \int f(\mu^2 - \nu^2) d\mu d\nu d\phi \quad (6)$$

Η καταλληλότητα του νέου συστήματος συντεταγμένων για τον υπολογισμό των ολοκληρωμάτων που μας ενδιαφέρουν είναι τώρα προφανής. Παραδείγματος χάρη για το ολοκλήρωμα (1) θάχομε

$$S = \frac{Z^3}{\pi} \int e^{-Z(r_1+r_2)} dx dy dz = \frac{Z^3}{\pi} \frac{R^3}{8} \int e^{-ZR\mu} (\mu^2 - \nu^2) d\mu d\nu d\phi$$

Η ολοκλήρωση ως προς ϕ δίνει άμέσως ένα παράγοντα 2π οπότε θάβαι

$$S = \frac{Z^3}{\pi} \cdot \frac{R^3}{8} \cdot 2\pi \cdot \int e^{-ZR\mu} (\mu^2 - \nu^2) d\mu d\nu = \frac{\rho^3}{4} I \quad (7)$$

όπου $\rho = ZR$ και I το ολοκλήρωμα

$$I = \int e^{-\rho\mu} (\mu^2 - \nu^2) d\mu d\nu$$

για το οποίο θάχομε διαδοχικά

$$\begin{aligned} I &= \int e^{-\rho\mu} \mu^2 d\mu d\nu - \int e^{-\rho\mu} \nu^2 d\mu d\nu \\ &= \left(\int_1^\infty e^{-\rho\mu} \mu^2 d\mu \right) \left(\int_{-1}^1 d\nu \right) - \left(\int_1^\infty e^{-\rho\mu} d\mu \right) \left(\int_{-1}^1 \nu^2 d\nu \right) \\ &= 2 \int_1^\infty \mu^2 e^{-\rho\mu} d\mu - \frac{2}{3} \int_1^\infty e^{-\rho\mu} d\mu \end{aligned} \quad (8)$$

Από τα δύο ολοκληρώματα ως προς μ άρκει νά υπολογίσουμε το δεύτερο, διότι το πρώτο προκύπτει απ' αυτό με διπλή παραγωγή ως προς την παράμετρο ρ . Είναι δηλαδή

$$\int_1^{\infty} \mu^2 e^{-\rho\mu} d\mu = \frac{d^2}{d\rho^2} \int_1^{\infty} e^{-\rho\mu} d\mu$$

Άλλά

$$\int_1^{\infty} e^{-\rho\mu} d\mu = -\frac{1}{\rho} e^{-\rho\mu} \Big|_1^{\infty} = \frac{1}{\rho} e^{-\rho} \quad (9)$$

καί επομένως

$$\int_1^{\infty} \mu^2 e^{-\rho\mu} d\mu = \left(\frac{1}{\rho} e^{-\rho}\right)'' = \frac{1}{\rho^3} (2 + 2\rho + \rho^2) e^{-\rho} \quad (10)$$

Βάσει τῶν (7), (8), (9) καί (10) θάναί λοιπόν

$$S = \frac{\rho^3}{4} \left\{ \frac{2}{\rho^3} (2 + 2\rho + \rho^2) e^{-\rho} - \frac{2}{3} \frac{1}{\rho} e^{-\rho} \right\}$$

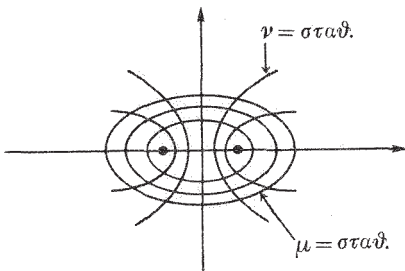
$$\Rightarrow S = \left(1 + \rho + \frac{1}{3} \rho^2\right) e^{-\rho}$$

Μέ τόν ἴδιο ἀκριβῶς τρόπο γίνεται καί ὁ ὑπολογισμός τῶν ὁλοκληρωμάτων C καί A, καί ὁδηγεῖ στά ἀποτελέσματα πού παραθέσαμε νωρίτερα.

Ἐς σημειώσομε, τελειώνοντας, ὅτι οἱ συντεταγμένες πού χρησιμοποιήσαμε προηγουμένως ἀποτελοῦν τό λεγόμενο *ἔλλειπτικό σύστημα συντεταγμένων*. Ἡ ὀνομασία ὀφείλεται στό γεγονός ὅτι οἱ χαρακτηριστικές του καμπύλες στό ἐπίπεδο

$$\mu = \frac{r_1 + r_2}{R} = \text{σταθ.} \quad \text{καί} \quad \nu = \frac{r_1 - r_2}{R} = \text{σταθ.}$$

εἶναι ἔλλειψεις καί ὑπερβολές ἀντίστοιχα, ὅπως στό σχῆμα 23. Ἐννοεῖται βέβαια ὅτι στόν ὑπολογισμό μας ἡ χρήση αὐτοῦ τοῦ συστήματος συντεταγμένων μᾶς ἐπιβλήθηκε ἐκ τῶν πραγμάτων καί καμμιά ἐκ τῶν προτέρων σχετική γνώση δέν ἦταν ἀναγκαία.



Σχῆμα 23