

Μαγνητικός πυρηνικός συντονισμός και έφαρμογή αύτοῦ εἰς τὴν Ὀργανικὴν Χημείαν*

*Υπὸ ΣΤΕΦΑΝΟΥ Α. ΚΩΝΣΤΑ**

Ἡ πλήρης θεωρητική ἐπεξεργασία καὶ ἔξήγησις τῆς ἀπὸ δεκαπενταετίας γνωστῆς μεθόδου, είναι ἀποκλειστικῶς ἔργον τοῦ Φυσικοῦ, ἐνῷ ἡ γνῶσις τῆς ἀρχῆς τοῦ μαγνητικοῦ πυρηνικοῦ συντονισμοῦ είναι ἀπαραίτητος καὶ διὰ τὸν Χημικόν, ὁ δποῖος κάνει χρῆσιν αὐτοῦ. Μὲ τὴν βοήθειαν τοῦ πιπτ δύνανται νὰ λυθοῦν προβλήματα συντάξεως, κατανομῆς ἡλεκτρονίων εἰς τὸ μόριον, χημικῆς κινητικῆς, ὡς καὶ πλήθος ἀλλών τῶν δποίων διάριθμὸς συνεχῶς αὔξενει δσον ἡ μέθοδος διαδίδεται. Σημαντικὸν ρόλον, δύναται νὰ παιέῃ ἡ μέθοδος καὶ εἰς τὴν χημικὴν βιομηχανίαν.

Τὸ σημερινὸν στάδιον ἔξελίξεως τῆς Χημείας, τόσον τῆς καθαρῶς ἔρευνητικῆς δσον καὶ τῆς ἔφηρμοσμένης, χαρακτηρίζεται ἀπὸ μίαν δλονέν εύρυνομένην χρησιμοποίησιν φυσικῶν μεθόδων. Πρὸ ἀρκετῶν ἥδη δεκαετηρίδων εἶχε παρατηρηθῆ δτι τὸ φάσμα ἀπορροφήσεως εἰς τὸ δρατὸν καὶ ὑπεριώδες είναι χαρακτηριστικὸν δι' ἔκαστην ἔνωσιν. Τὸ ἀργότερον μελετηθέντα φάσματα εἰς τὴν ὑπέρυθρον περιοχὴν ἀπεδείχθησαν ἀκόμη πολυτιμότεροι βοηθοὶ διὰ τὴν διευκρίνησιν τῆς χημικῆς συντάξεως. Ἐκτεταμένης ἐπίσης ἔφαρμογῆς τυγχάνουν σήμερον καὶ τὰ ἡλεκτρονικὰ φάσματα κατὰ Ramam.

Τὴν τελευταίαν, ἵσως δὲ καὶ σημαντικωτέραν ἔξελιξιν εἰς τὴν χρησιμοποίησιν φυσικῶν μεθόδων διὰ τὴν διευκρίνησιν τῆς χημικῆς συντάξεως ἀποτελεῖ ὁ μαγνητικὸς πυρηνικὸς συντονισμός, διεθνῶς γνωστὸς διὰ τῆς συντμήσεως ππτ (nuclear magnetic resonance).

Ἀρχὴ τῆς μεθόδου

Τὴν δυνατότητα ἐκμεταλλεύσεως τοῦ μαγνητικοῦ συντονισμοῦ τῶν πυρήνων διὰ τὴν λύσιν προβλημάτων κατασκευῆς τῶν μορίων προεῖπεν τὸ 1936 ὁ Gorter (1). Μόνον ὅμως μετὰ 10 ἔτη δύο ἐπιστήμονες, οἱ Purcell (2) καὶ Bloch (3) ἀνεκάλυ-

ψαν ἔκαστος διαφορετικὴν μέθοδον ἔφαρμογῆς τῆς θεωρίας τοῦ Gorter καὶ ἐμοιράσθησαν τὸ βραβεῖον Nobel τοῦ 1952.¹ Εκ τῶν δύο αὐτῶν μεθόδων εύρυτέραν ἔφαρμογήν σήμερον εύρισκει ἡ ὑπὸ τοῦ Bloch προταθεῖσα.

Πρὶν προχωρήσωμεν εἰς τὴν ἀνάπτυξιν τῆς μεθόδου τοῦ Bloch, καλὸν είναι νὰ ἐπαναλάβωμεν ἐν συντομίᾳ ὡρισμένας ἐκ τῶν βασικῶν ἰδιοτήτων τοῦ πυρῆνος.

Ἄως γνωστὸν πολλοὶ πυρῆνες παρουσιάζουν μαγνητικάς ἰδιότητας, δύνανται δηλαδὴ νὰ θεωρηθοῦν ὡς μαγνήται πολὺ μικρῶν διαστάσεων, ἀντιδρῶντες ἀναλόγως ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν ἔξωτερικοῦ μαγνητικοῦ πεδίου. Τῆς ἰδιότητος αὐτῆς γίνεται χρῆσις διὰ τὴν λῆψιν τῶν πιπτ φασμάτων.

Κατὰ τοῦτα, ὅπως τὰ ἡλεκτρόνια, οὕτω καὶ οἱ πυρῆνες χαρακτηρίζονται ἀπὸ κβαντικοὺς ἀριθμούς στροφορμῆς (σπίν) I καὶ ἀπὸ μαγνητικὴν ροπὴν μ (4). Βάσει τῶν σταθερῶν αὐτῶν δυνάμεθα νὰ κατατάξωμεν τοὺς πυρῆνας εἰς τρεῖς κατηγορίας.

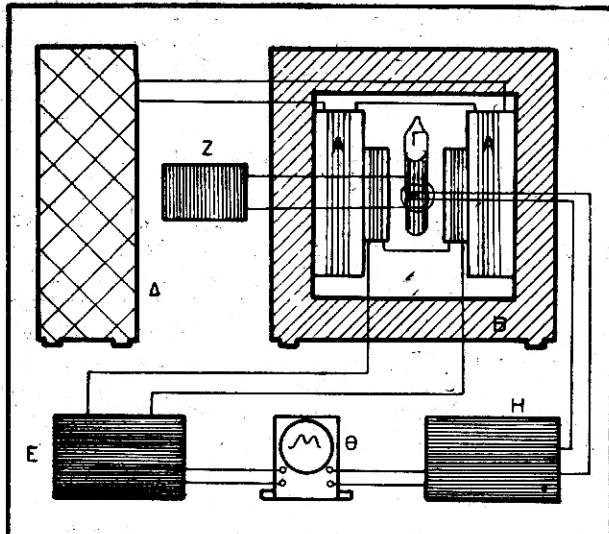
α) Πυρῆνες μὲ σπίν=0. Οὕτωι παρουσιάζουν μίαν σφαιρικῶς συμμετρικὴν κατανομὴν τοῦ φορτίου καὶ δὲν περιστρέφονται, ἔχουν δὲ I=0 καὶ μ=0. Εἰς αὐτὴν τὴν ὁμάδαν ἀνήκουν τὰ 60%, περίπου ἐκ τῶν 280 σταθερῶν πυρήνων, ἥτοι ὅλοι οἱ πυρῆνες μὲ ἄρτιον ἀριθμὸν πρωτονίων καὶ ἄρτιον ἀριθμὸν νετρονίων (α, α -πυρῆνες) μὲ σημαντικωτέρους ἐκπροσώπους τοὺς πυρῆνας ^{12}C καὶ ^{16}O . Πυρῆνες μὲ μ=0 δὲν μετέχουν εἰς τὰ φάσματα ππτ.

* Ομιλία διθεῖσα εἰς Σεμινάριον τοῦ 'Ινστιτούτου 'Οργανικῆς Χημείας τοῦ Πολυτεχνείου τοῦ Μονάχου.

** Παρούσα διεύθυνσις: Organisch-Chemisches Institut, Technische Hochschule, München, Deutschland.

γειαν και έκτελει τήν μετάπτωσιν ύπό διληγ γωνίαν ή και «άντιπαραλλήλως». Δεύτερον, μέρος τῶν πυρήνων έκτελει μίαν τοιαύτην μεταπτωτικήν κίνησιν ωστε ό αξων τοῦ κώνου δὲν ἔχει πλέον τήν συμπίπτουσαν μὲ τήν φοράν τοῦ πεδίου Η θέσιν ΟΓ, διλλά έκτελει και αὐτὸς μεταπτωτικήν κίνησιν διαγράφων κώνον μὲ γενέτειραν τήν ΟΓ'. Συνεπείᾳ τῆς νέας θέσεως ΟΓ' τοῦ ἀξονος παρουσιάζεται συνιστώσα αὐτοῦ ἐπὶ τοῦ καθέτου ἐπὶ τὸ πεδίον Η ἐπιπέδου, ή ΟΓ'', στρεφομένη περὶ τὸ Ο, ήτοι ἐν στρεφόμενον μαγνητικὸν πεδίον ἐπὶ τοῦ ἐπιπέδου ΨΟΖ. Έδαν ἐπὶ τοῦ ἀξονος Ψ φέρομεν πηνίον (δέκτην), ἐπὶ τούτου ἐπάγεται ἡ λεκτρεγερτικὴ δύναμις μάνον ἐκ τοῦ στρεφομένου μαγνητικοῦ πεδίου. Αύτη ή ΗΕΔ ἐνισχυομένη καταγράφεται δι' εἰδικοῦ δργάνου ως συνάρτησις τῆς ἐντάσεως τοῦ πεδίου Η διὰ σταθερὰν ν' τοῦ Ηεν ή ἀντιστρόφως διὰ σταθερὰν ἐντασιν τοῦ Η ως συνάρτησις τῆς μεταβαλλομένης συχνότητος ν' τοῦ Ηεν. Αἱ περισσότεραι σήμερον ἐν χρήσει συσκευαὶ πιμπ λειτουργοῦν ύπό σταθερὰν συχνότητα τοῦ ἐναλλασσομένου μαγνητικοῦ πεδίου.

Τὴν ἐν γενικαῖς γραμμαῖς διάσταξιν μιᾶς τοιαύτης συσκευῆς ἀποτελεῖ τὸ σχῆμα 3. Εἰς τὴν εἰκονιζομένην συσκευὴν τὸ σταθερὸν μαγνητικὸν πε-



Σχ. 3. Συσκευὴ λήψεως πιμπ - φάσματος κατὰ Bloch.
Α: Πόλοι ή λεκτρομαγνήτου. Β: Οπλισμὸς ή λεκτρομαγνήτου.
Γ: Εξεταζομένη οδοία. Δ: Γεννήτρια συνεχοῦς ρεύματος.
Ε: Παροχὴ συνθῆκως μεταβαλλομένου ρεύματος. Ζ: Γεννήτρια ἐναλλασσομένου ρεύματος. Η: Δέκτης και ἐνισχυτής τοῦ σήματος συντονισμοῦ. Θ: Οργανον καταστροφῆς.

δίον Η παράγεται ἀπὸ ήλεκτρομαγνήτην. Συχνὰ ἀντ' αὐτοῦ, δι' ἐντάσεις μέχρι 10.000 gauss, γίνεται χρήσις μονίμου μαγνήτου.

Τὸ ὑψος τοῦ κόστους μιᾶς φαινομενικῶς ἀπλῆς τοιαύτης συσκευῆς δινέρχεται σήμερον περίπου εἰς 1.200.000 δραχμάς, δύναται δὲ νὰ δικαιολογηθῇ ἐν ληφθῇ υπ' ὅψιν ή ἀπαιτουμένη ἔξαιρετικὴ ἀκρίβεια κατὰ τὴν λειτουργίαν. Οὔτω π.χ. ή ἐντασις

Η τοῦ μαγνητικοῦ πεδίου, ή διποία εἶναι τῆς τάξεως 10^4 gauss, πρέπει, τούλαχιστον εἰς τὸν χώρον 1 cm³ ὅπου εύρισκεται ή σύσια, νὰ παρουσιάζῃ διμοιογένειαν τῆς τάξεως 10^{-4} gauss. Ἀντιστοίχως θὰ πρέπει φυσικὰ ή συχνότης ν' τοῦ ἐναλλασσομένου μαγνητικοῦ πεδίου νὰ παρουσιάζῃ ἀκρίβειαν τῆς τάξεως $\frac{v}{10^{-8}} \text{ sec}^{-1}$.

Οἱ ὀπορροφήσαντες ἐνέργειαν πυρῆνες και μεταπέσαντες εἰς κατάστασιν ὑψηλοτέρας ἐνέργειας, σὺν τῷ χρόνῳ ἐπανέρχονται εἰς τὴν προτέραν τῶν κατάστασιν. Οὔτω κατὰ τὴν διάρκειαν τοῦ συντονισμοῦ δημιουργεῖται μία δυναμικὴ ίσορροπία μεταξύ πτωχῶν και πλουσίων εἰς ἐνέργειαν πυρήνων, ἐνῷ μετὰ τὸ πέρας τοῦ συντονισμοῦ οἱ πυρῆνες «ήρεμοῦ» ἀποκαθισταμένης τῆς πρὸ τοῦ συντονισμοῦ σχέσεως μεταξύ αὐτῶν. Οἱ πυρῆνες μεταδίδουν τὴν ἐνέργειαν τὴν διποίαν προσέλαθον διὰ μηχανισμοῦ τελείως διαφόρου, φυσικά, τῶν ἡλεκτρονίων, ἐφ' ὅσον αἱ συγκρούσεις μεταξύ των δὲν εἶναι δυναταί. Ή διερεύ-

Πίνακας 1: Δίδονται ὀρισμέναι σταθεραί, σχέσιν ἔχουσαι μὲ τὰ πιμπ - φάσματα τῶν σημαντικῶν διὰ τὴν ὁργανικὴν χημείαν πυρήνων.

Ισότοπον	Συχνότης εἰς τὴν φύσιν %	Σπίν	Μαγνητικὴ φορη με τὸ μονάδας με	Συχνότης συντονισμοῦ ἐντὸς πεδίου ἐντάσεως $H=10^4$ gauss εἰς 10^6 sec ⁻¹
H	99,98	1/2	2,79277	42,57
D	1,56.10 ⁻²	1	0,85741	6,535
¹⁰ B	18,83	3	1,801	4,578
¹¹ B	81,17	5/2	2,689	13,67
¹² C	98,9	0	0	—
¹³ C	1,1	1/2	0,7023	10,71
¹⁴ N	99,62	1	0,4037	3,077
¹⁵ N	0,38	1/2	-0,2831	4,316
¹⁶ O	99,757	0	0	—
¹⁷ O	0,039	5/2	-1,893	5,772
¹⁸ O	0,204	0	0	—
¹⁹ F	100	1/2	2,628	40,07
²³ Na	100	3/2	2,217	11,267
²⁷ Al	100	5/2	3,641	11,10
²⁸ Si	92,28	0	0	—
²⁹ Si	4,67	1/2	-0,5549	8,460
³⁰ Si	3,05	0	0	—
³¹ P	100	1/2	1,131	17,24
³² S	95,06	0	0	—
³³ S	0,74	3/2	0,6429	3,267
³⁴ S	4,18	0	0	—
³⁵ Cl	75,4	3/2	0,8210	4,173
³⁷ Cl	24,6	3/2	0,6835	3,474
³⁹ K	93,3	3/2	0,3910	1,987
⁴⁰ K	0,011	4	-1,296	2,470
⁴¹ K	6,7	3/2	-0,2145	1,090
⁷⁹ Br	50,5	3/2	2,106	10,70
⁸¹ Br	49,5	3/2	2,269	11,53
¹²⁷ J	100	5/2	2,809	8,565

ησις τοῦ φαινομένου δὲν θὰ μᾶς ἀπασχολήσῃ. Πρέπει δημως νὰ σημειωθῇ ὅτι ὅσον μεγαλύτερος ὁ χρόνος τῆς ἀναρρώσεως (relaxation) τῶν πυρήνων, τόσον εύρυτεραι και ἀσφέστεραι αἱ κορυφαὶ τοῦ φάσματος. Οἱ χρόνοι ἀναρρώσεως εἶναι μεγάλοι εἰς

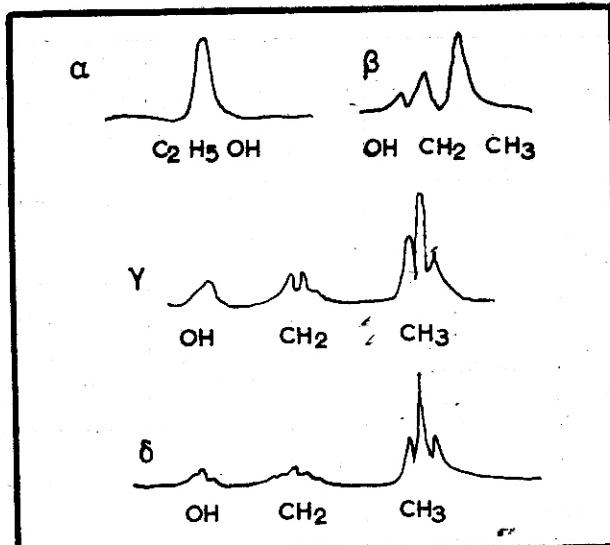
τὰ στερεὰ σώματα καὶ τὰ πιπτόρρευστα ὑγρά καὶ μικροὶ εἰς τὰ λεπτόρρευστα ὑγρά ἡ διαλύματα καὶ τὰ ἀέρια. Ὡς ἐκ τούτου εἶναι προτιμότερον τὰ πιπτόρρευστα τῶν στερεῶν οὐσιῶν νὰ λαμβάνωνται ἀφοῦ αὔται διαλυθοῦν εἰς κατάλληλον διαλυτικὸν μέσον.

Εἰς τὸν παρατιθέμενον πίνακα 1 δίδονται ὥρισμέναι σταθεραὶ διαφόρων πυρήνων, ἔχόντων σημασίαν κυρίως διὰ τὰ πιπτόρρευστα διαλυτικῶν ἔνωσεων (7).

Ἐκ τοῦ πίνακος ἐμφαίνεται ὅτι αἱ συχνότητες συντονισμοῦ τῶν πυρήνων κεῖνται, ἐντὸς πεδίου ἔντασεως 10.000 gauss, μεταξὺ 3 καὶ 40 megahertz, εἰς συχνότητας δηλαδὴ αἱ ὁποῖαι εὐκόλως ἐπιτυγχάνονται πειραματικῶς.

Χημικὴ μετατόπισις

Τὸ διπλούστερον πιπτόρρευστο τῆς αιθανόλης παριστᾶ τὸ σχῆμα 4α, δῆποι ὁι πυρῆνες 11 δίδουν μίαν κορυφὴν συντονισμοῦ. Ἐάν αὐξήσωμεν τὴν εύαισθησίαν τῆς συσκευῆς τὸ φάσμα λαμβάνει τὴν μορφὴν 4β. Περιλαμβάνει δηλαδὴ τρεῖς κορυ-



Σχ. 4. πιπτόρρευστα τῆς αιθανόλης ληφθέντα ὑπὸ διαφόρους συνθήκας.

φάς μὲ σχέσιν ἐμβαδοῦ 3 : 2 : 1, προερχομένας ἐκ τῶν 3 ὑδρογόνων τῆς μεθυλικῆς, τῶν 2 τῆς μεθυλενικῆς καὶ τοῦ ἐνὸς τῆς ὑδροξυλικῆς ὄμάδος ἀντιστοίχως. Ἡ ὑπαρξία τριῶν κορυφῶν δεικνύει ἔξαρτησιν τῆς ἔντασεως τοῦ πεδίου εἰς τὴν ὁποίαν ἐπέρχεται ὁ συντονισμὸς ἐκ τοῦ περιβάλλοντος εἰς τὸ ὁποῖον εύρισκεται ὁ πυρήνης. Τὸ φαινόμενον δινομάζεται χημικὴ μετατόπιση (chemical shift, chemische Verschiebung), συμβολίζεται διὰ τοῦ δ καὶ δρίζεται ἐκ τοῦ τύπου $\delta = \frac{H_E - H_A}{H_A}$. 10⁶ ἔνθα H_E ἡ ἔντασις τοῦ πεδίου ὃπου παρουσιάζει συντονισμὸν ὁ πυρήνης εἰς τὴν ὑπὸ μελέτην οὐσίαν καὶ H_A ἡ ἔντασις ὃπου παρουσιάζει συντονισμὸν ὁ αὐτὸς πυρήνης εἰς μίαν

οὐσίαν ἀναφορᾶς. Τὸ πηλίκον² πολλαπλασιάζεται ἐπὶ 10⁶ ὡστε νὰ εύρισκωνται τιμαὶ τάξεως μονάδος.

‘Ως οὐσίαι ἀναφορᾶς ἐκλέγονται ἕκεῖναι αἱ ὁποῖαι παρουσιάζουν μίαν μόνον κορυφὴν συντονισμοῦ. Ούτω π.χ. διὰ πιπτόρρευστα πυρήνων ^1H χρησιμοποιοῦνται συνήθως αἱ ἔνώσεις H_2O , C_6H_6 καὶ κυκλοεξάνιον, εἰς τὰς ὁποῖας δῆλα τὰ ἀτομὰ ὑδρογόνου εύρισκονται εἰς τὸ αὐτὸν περιβάλλον. Αἱ οὐσίαι ἀναφορᾶς χρησιμοποιοῦνται ὡς διαλυτικὰ μέσα ἡ προστίθενται εἰς μικρὰ ποσά εἰς τὴν ὑπὸ διερεύνησιν οὐσίαν.

Κατὰ τὸν ἀνωτέρω τύπον τὸ δ λαμβάνει τιμὴν θετικὴν ὅταν οἱ πυρῆνες τῆς μελετωμένης οὐσίας παρουσιάζουν συντονισμὸν εἰς Ισχυροτέραν ἔντασιν πεδίου ἀπὸ τοὺς πυρῆνας τῆς οὐσίας ἀναφορᾶς, δηλαδὴ ὅταν τὸ περιβάλλον τῶν πυρήνων τῆς ἔξταζομένης οὐσίας ἀσκεῖ ρόλον μαγνητικῆς θωρακίσεως. Ἀντιστρόφως ὅταν τὸ δ είναι ἀρνητικὸν ἡ μαγνητικὴ θωράκισις θὰ είναι μεγαλυτέρα διὰ τοὺς πυρῆνας τῆς οὐσίας ἀναφορᾶς.

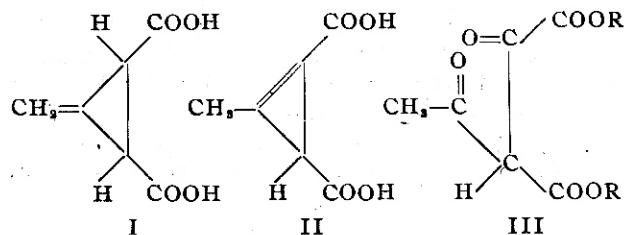
Τοιοῦτον ρόλον μαγνητικοῦ θωρακοῦ ἀσκοῦν κυρίως τὰ περιβάλλοντα τοὺς πυρῆνας ἡλεκτρόνια. Θὰ ἔπειτε κατὰ συνέπειαν νὰ ἀναμένεται μία ἔξαρτησις τῆς χημικῆς μετατόπισεως ἐκ τῆς ἡλεκτραρνητικότητος τοῦ ἐτέρου μετέχοντος εἰς τὸν χημικὸν δεσμὸν ἀτόμου καὶ ἐν γένει τοῦ ἀμέσου περιβάλλοντος. Τοῦτο δῆμος δὲν είναι ἀπόλυτον. Ούτω, εἰς μὲν τὰ ὑδραλογόνα αὐξανομένου τοῦ ιοντικοῦ χαρακτῆρος κατὰ τὴν σειρὰν H_J , HBr , HCl , HF , ἥτοι ἐλαττούμενης τῆς πυκνότητος τοῦ περὶ τὸ ὑδρογόνον ἡλεκτρόνικοῦ νέφους, ἐλαττοῦται καὶ ἡ τιμὴ τοῦ δ (6), ἀντιθέτως δὲ εἰς τὴν περίπτωσιν τῶν ἔνωσεων CH_4 , NH_3 καὶ H_2O παρὰ τὰς σημαντικὰς διαφορὰς εἰς τὴν πολικότητα τοῦ δεσμοῦ αἱ τιμαὶ τοῦ δ διὰ τὸ ὑδρογόνον ἐλαχίστας ἀπ' ἀλλήλων διαφορὰς παρουσιάζουν (7), ἐνῷ εἰς τὰ ὑδρίδια τῶν μετάλλων τῆς δευτέρας ὄμάδος αὐξανομένης τῆς ἡλεκτραρνητικότητος τοῦ μετάλλου μετατοπίζεται ὁ συντονισμὸς πρὸς μεγαλυτέρας, ἀντί μικροτέρων, ἐντάσεις τοῦ μαγνητικοῦ πεδίου. Ἀντιθέτως παρετηρήθη σαφής ἀλληλεξάρτησις ἡλεκτραρνητικότητος καὶ τιμῆς δ εἰς περίπτωσεis κατὰ τὰς ὁποῖας τὸ ὑπὸ μελέτην ἀτομὸν εύρισκεται πάντοτε συνδεδεμένον πρὸς μεγαλυτέρας, ἀντί μικροτέρων, συγκεντρώσεως ἡλεκτρονίων εἰς τὴν μεθυλικὴν ὄμάδα αὐξάνει καὶ ἡ τιμὴ τοῦ δ τῶν πυρήνων ^1H , κατὰ τὴν σειρὰν $-\text{NO}_2$, $-\text{F}$, $-\text{O} > \text{C}=\text{O}$, $-\text{OC}_6\text{H}_5$, $-\text{OH}$, $-\text{Cl}$, $-\text{Br}$, $-\text{C}_6\text{H}_5$, $-\text{J}$, $-\text{COOH}$, $-\text{C}\equiv\text{C}$.

‘Ανάλογα ἀποτελέσματα εὗρεν δ Gutowsky μετὰ τῶν συνεργατῶν του (9) κατὰ τὸν προσδιορισμὸν τῆς τιμῆς τοῦ δ ὑδρογόνων ὑδροξυλικῶν διαδόων, δῆποι αὐξανομένης τῆς πολικότητος τοῦ δεσμοῦ $\text{O}-\text{H}$ ἐλαττοῦται τὸ δ. Ούτω, μὲν ἔνωσιν ἀναφορᾶς τὸ ὅδωρ, εύρεθησαν αἱ ἔξτης τιμαὶ τοῦ δ. α) ROH $\delta = -0,1$ β) ArOH $\delta = -22,3$ γ) RCOOH

$\delta = -26.1 \text{ δ}$) $\text{C}_6\text{H}_5\text{SO}_3\text{OH} \delta = -26.5$. Ο Gutowsky (10) έμελέτησεν έπιστης εἰς τὸ φθοροβενζόλιον μὲ τὴν βοήθειαν τῶν πιπτ-φασμάτων, τὴν σχέσιν μεταξὺ μαγνητικῆς ἐντάσεως συντονισμοῦ τοῦ ^{19}F καὶ τοῦ εἰδους καὶ τῆς θέσεως τῶν ὑποκαταστάτων τοῦ πυρήνος. Οὕτω ἀνεῦρεν ὅτι ὑποκαταστάται α' τάξεως οἱ ὄποιοι αὐξάνουν τὴν πυκνότητα ἡλεκτρονίων εἰς ὄρθο—καὶ παρα—θέσιν, ὅταν εύρισκωνται εἰς ὄρθο—ή παρα—θέσιν ὡς πρὸς τὸ ^{19}F αὐξάνουν τὴν τιμὴν τοῦ δ . 'Υποκαταστάται β' τάξεως εἰς ὄρθο—καὶ παρα—θέσιν ἐλαττώνουν τὴν τιμὴν τοῦ δ ἐνῷ ὑποκαταστάται ἀμφοτέρων τῶν τάξεων εἰς μετα—θέσιν ἐλαχίστην ἐπίδρασιν παρουσιάζουν.

Συχνότερον ὅμως διὰ τὴν λύσιν προβλημάτων μοριακῆς συγκροτήσεως μὲ τὴν βοήθειαν τῆς χημικῆς μετατοπίσεως ἀντὶ τῆς κατανομῆς τῶν ἡλεκτρονίων μελετᾶται ή σχετική κατανομὴ τῶν μελετώμενων πυρήνων εἰς χημικῶς ισοτίμους θέσεις.

Ἐνδιαφέρον παράδειγμα διὰ τὴν περίπτωσιν ταύτην ἀποτελεῖ ή διευκρίνησις τῆς χημικῆς συντάξεως τοῦ δέξιος τοῦ Feist. Τὸ δέξιον αὐτὸν ἡδύνατο νὰ ἀντιστοιχῇ εἰς ἓνα ἐκ τῶν συντακτικῶν τύπων I καὶ II.

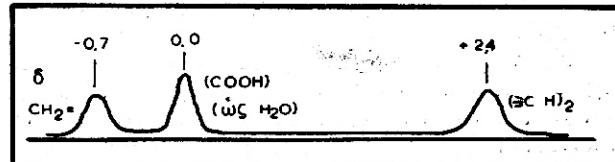


Ο Thorpe (11) ἔθεωρησε τὸν τύπον II ὡς ὄρθον διότι ἐκ τῶν προϊόντων δειχιδώσεως τοῦ διεστέρου τοῦ δέξιος μὲ O, ἀπεμόνωσεν δεξαλοακετοξίκον διαιθυλεστέρα III ὁχι ὅμως φορμαλδεΰδην. Τὴν σύνταξιν διευκρίνησε πλήρως ὁ Ettlinger μετὰ τῶν συνεργατῶν του (12), ὁ ὄποιος μὲ τὴν βοήθειαν τῶν πιπτ-φασμάτων ἀνεῦρεν ὅτι ὁ σωστὸς τύπος ήτο δ I μὲ τὸν ὄποιον συνεφάνει καὶ τὸ φάσμα ὀικτίνων Röntgen, ἐνῷ ἐκ τοῦ φάσματος ὑπερύθρων ὀικτίνων οὐδὲν ἡδύνατο νὰ λεχθῇ μετὰ βεβαιότητος.

Πρὸς λῆψιν τοῦ πιπτ-φάσματος διελύθη τὸ εἰς συνήθη θερμοκρασίαν στερεὸν δέξιον, εἰς διάλυμα δευτεροξείδιον τοῦ νατρίου (NaOD) εἰς βαρὺ ὕδωρ (D_2O). Κατ' αὐτὸν τὸν τρόπον δὲν παρεμβάλλεται εἰς τὸ φάσμα τὸ διαλυτικὸν μέσον διότι ἡ περιοχὴ συντονισμοῦ τοῦ δευτέρου ἀπέχει σημαντικά ἀπὸ τὴν τοῦ ^1H (βλέπε Πίνακα 1), ἐνῷ ἐκ τῆς ἔξουδετερώσεως τοῦ δέξιος παρήχθη μικρὰ ποσότης H_2O καὶ HDO , εἰς τρόπον ὡστε νὰ προκύψῃ κορυφὴ ἀπορροφήσεως τοῦ ὕδατος ὀικιβῶς ἀντιστοιχος εἰς ἔμβαδὸν πρὸς τὰς καρβοξυλικὰς ὁμάδας. Τὸ πιπτ-φάσμα εἶχε τὴν κατωτέρω μορφὴν (Σχ. 5).

Ἐκ τῶν κορυφῶν συντονισμοῦ, ὡς προκύπτει ἐκ τῶν τιμῶν δ, ἡ πρώτη προέρχεται ἀπὸ μεθυλενικῆν διμάδα, ἡ δευτέρα ἀντιστοιχεῖ εἰς ὕδωρ καὶ ἡ τρίτη εἰς τριτοταγή μεθινικήν διμάδα. Έκ τοῦ γεγονότος διότι καὶ αἱ τρεῖς κορυφαὶ ἔχουν πρακτικῶς

ἴσα ἔμβαδὰ προκύπτει ὅτι ἑκάστη ἀντιστοιχεῖ εἰς 2 ἀτομα ὑδρογόνου, ἥτοι τὸ φάσμα ἀντιστοιχεῖ εἰς ἔνωσιν τοῦ τύπου I. Έὰν δὲ ἔνωσις εἴχε τὸν τύπον II τότε πλὴν τῆς ἀπορροφήσεως τοῦ ὕδατος



Σχ. 5. πιπτ-φάσμα τοῦ δέξιος τοῦ Feist.

θὰ ἔπειπε ἐπίστης νὰ ἀναμένωνται δύο κορυφαί, ἀντιστοιχοῦσαι διμῶς εἰς τὰ 3 ὑδρογόνα τῆς μεθυλομάδος καὶ τὸ ἐν τριτοταγές, ἥτοι μὲ σχέσιν ἔμβαδοῦ 3:1. Καθίσταται οὕτω σαφές ὅτι τὸ δέξιον τοῦ Feist δὲν εἶναι δυνατὸν νὰ ἔχῃ τὸν τύπον II.

· Άλληλεπίδρασις τῶν σπίν.

Ἐὰν χρησιμοποιηθοῦν συσκευαὶ ηὐξημένης εύαισθησίας τὰ πιπτ-φάσματα 4β καὶ 5 καθίστανται πολυπλοκώτερα διότι αἱ κορυφαὶ ἀναλύονται εἰς περισσότερας ὡς π.χ. εἰς τὸ 4δ, καὶ οὕτω λαμβάνονται τὰ γνωστὰ ὡς φάσματα ὑπερλεπτῆς ὑφῆς.

Τὸ σχῆμα 4δ παριστᾶ ἐν τοιοῦτον φάσματα τῆς αἰθανόλης. Συγκρίνοντες πρὸς τὸ σχῆμα 4β παρατηροῦμεν εἰς τὴν θέσιν ἑκάστης τῶν τριῶν κορυφῶν αὐτοῦ νὰ ἐμφανίζωνται περισσότεραι. Έὰν μεταβάλλωμεν τὴν ἔντασιν τοῦ πεδίου H θὰ μεταβληθοῦν καὶ αἱ μεταξὺ τῶν κορυφῶν τοῦ σχῆμα 4β ἀποστάσεις ἐνῷ αἱ μεταξὺ τῶν ἔξι ὑπερλεπτῆς ὑφῆς κορυφῶν ἀποστάσεις τοῦ 4δ θὰ παραμείνουν σταθεραί (13). Έκ τοῦ γεγονότος αὐτοῦ ἀποδεικνύεται ὅτι τὸ αἵτιον τῆς διασπάσεως τῶν κορυφῶν πρέπει νὰ ἀναζητηθῇ εἰς τὸ ἐσωτερικὸν τῆς οὐσίας.

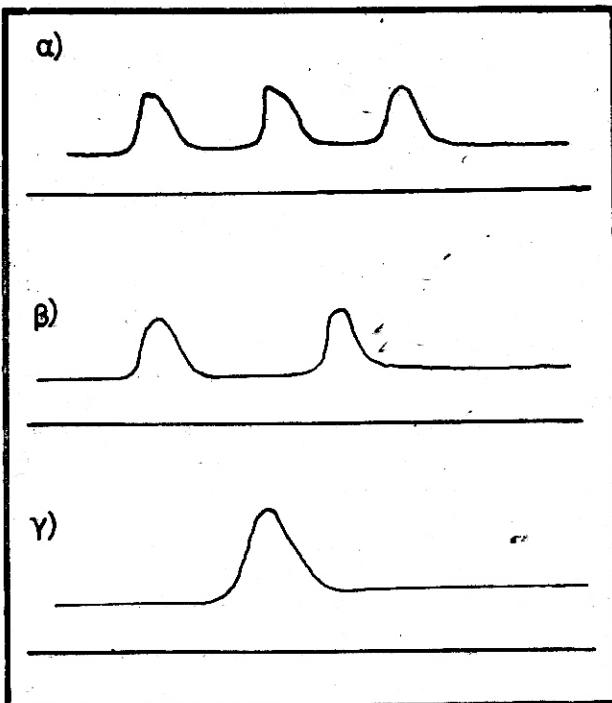
Τὸ φαινόμενον καλεῖται ἀλληλοεπίδρασις τῶν σπίν (spin - spin splitting, Spin - Spin - Wechselwirkung). Ἡ διάσπασις τῶν κορυφῶν ὀφείλεται εἰς τὸ γεγονός ὅτι ἑκάστος πυρήνη εύρισκεται ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν ὅχι μόνον τοῦ ἔξωτερικοῦ μαγνητικοῦ πεδίου ἀλλὰ καὶ τοῦ μαγνητικοῦ πεδίου ὃσων ἐκ τῶν γειτονικῶν πυρήνων παρουσιάζουν μαγνητικὴν ροπήν. Ο μηχανισμὸς τῆς ἀλληλεπιδράσεως εἶναι διάφορος διὰ τὰ στερεὰ σώματα, ὃπου αἱ ἀποστάσεις μεταξὺ τῶν πυρήνων παραμένουν σταθεραὶ παρὰ εἰς τὰ ὑγρά ὅπου, κατὰ τοὺς Ramsey καὶ Purcell (14), ἡ μαγνητικὴ σύζευξις λαμβάνει χώραν μόνον μεταξὺ πυρήνων τοῦ αὐτοῦ μορίου τῇ παρεμβάσει τῶν ἡλεκτρονίων σθένους.

Ἐντὸς μαγνητικοῦ πεδίου H ἔνας πυρήν A μὲ σπίν I εύρισκεται ἐν σχέσει πρὸς πυρήνα B , προσαστατολισμένος κατὰ $2I+1$ διαφόρους διευθύνσεις, εἰς τὰς διπολαὶς ἀντιστοιχοῦν $2I+1$ πρόσθετα μαγνητικὰ πεδία διὰ τὸν B . Ταῦτα δύνανται νὰ είναι εἴτε παράλληλα πρὸς τὸ πεδίον H διπότε αὐξάνουν τὴν ἔντασιν τοῦ ἐπίδρων πεδίου, εἴτε ἀντιπαράλληλα διπότε ἐλαττώνουν ταύτην. Κατὰ συνέπειαν διασπᾶται ἡ κορυφὴ συντονισμοῦ τοῦ

Β είς $2I+1$ κορυφάς μὲ μίαν στατιστικήν κατανομήν ἐμβαδῶν. Ή ἔντασις τῶν προσθέτων αὐτῶν μαγνητικῶν πεδίων είναι τῆς τάξεως $0,1-0,01$ gauss εἰς περιπτώσεις ἀπ' ἐύθειας μεταξύ των ἡνωμένων ἀτόμων καὶ περίπου 10 φοράς μικροτέρα δταν παρεμβάλλεται τρίτον ἀτομον μεταξύ τῶν δύο.

Ώς παράδειγμα ἀναφέρομεν τὴν περίπτωσιν τῆς ὑγρᾶς ἀπολύτως καθαρᾶς ἀμμωνίας. Τὸ ^{14}N ἔχει $I=1$ καὶ κατὰ συνέπειαν τὸ πιπτ-φάσμα τῶν πρωτονίων τῆς $^{14}\text{N}^1\text{H}_3$ ἀντὶ μίας κορυφῆς παρουσιάζει τρεῖς ἔντασεως (15) (Σχ. 6α). Τὸ ^{15}N ἔχει $I=\frac{1}{2}$ καὶ ὡς ἐκ τούτου ἡ $^{15}\text{N}^1\text{H}_3$ δίδει πιπτ-φάσμα μὲ δύο κορυφὰς συντονισμοῦ (16). (Σχ. 6β).

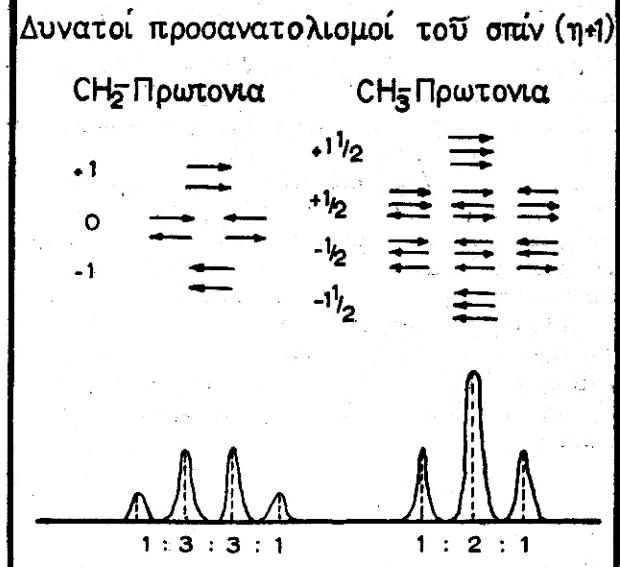
Ώς ἡδη ἀνεφέρθη τὸ σχῆμα 4δ παριστᾶ τὸ φάσμα χημικῶς καθαρᾶς αἰθανόλης (17). Ή ἔξιγγησις τοῦ φάσματος στηρίζεται ἐπὶ τοῦ ἔξης συλλογισμοῦ: α) Οἱ πυρῆνες ^{13}C καὶ ^{16}O ἔχουν $m=0$ καὶ δὲν ἐπηρεάζουν τὸ φάσμα. Ή διάσπασις τῶν κορυφῶν προέρχεται λοιπὸν μόνον ἐκ τῆς ἀλληλεπιδράσεως τῶν πρωτονίων. β) Ἀλληλεπιδράσις τῶν σπίν μεταξύ ὁμοίων πυρήνων εὑρισκομένων εἰς τὸ



Σχ. 6. πιπτ-φάσματα.
α) χημικῶς καθαρᾶς ἀμμωνίας $^{14}\text{N}^1\text{H}_3$
β) " " " " $^{15}\text{N}^1\text{H}_3$
γ) ἀμμωνίας περιεχούσης 7χρονος ἡγρασίας

μόριον εἰς ἀπολύτως ισοδυνάμους θέσεις δὲν λαμβάνει χώραν. (Τὸ γεγονός τοῦτο δὲν ἔχει μέχρι σήμερον ἐπαρκῶς ἔξηγηθῆ). γ) Ή μαγνητική σύζευξις πυρήνων μεταξύ τῶν ὄποιων παρεμβάλλονται πλέον τῶν 2 ἀτομα είναι ἀμελητέα. Δὲν λαμβάνει δηλαδὴ χώραν πρακτικῶς ἀλληλεπιδράσις τῶν σπίν

μεταξύ τῶν πρωτονίων τῆς μεθυλικῆς καὶ τῆς ὑδροξυλικῆς ὁμάδος. Κατὰ συνέπειαν ἡ διάσπασις τῶν κορυφῶν ἐκάστης ὁμάδος δύναται νὰ ἀποδοθῇ μόνον εἰς τὴν ἐπίδρασιν τῶν πυρήνων ^1H τῶν ἀμμασῶν γειτονικῶν πρὸς αὐτὴν ὁμάδων. Τὸ σχῆμα 7 παριστᾶ ἀναλυτικῶς τοὺς δυνατοὺς συνδυασμοὺς



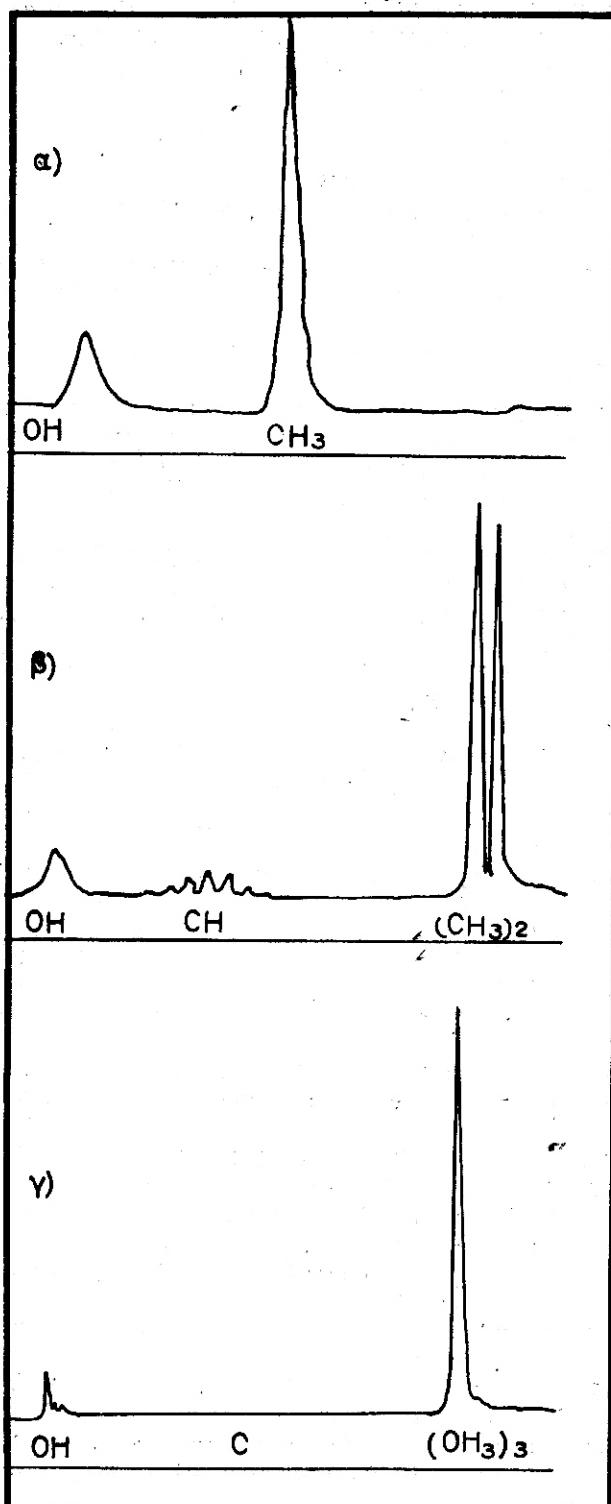
Σχ. 7. ἔξιγγησις τοῦ πιπτ-φάσματος τῆς χημικῶς καθαρᾶς αἰθανόλης βάσει τοῦ προσανατολισμοῦ τῶν σπίν τῶν πρωτονίων.

τῶν σπίν τῶν πρωτονίων τῆς μεθυλικῆς καὶ μεθυλενικῆς ὁμάδος. Παρατηρεῖται δτι τὰ σπίν τῶν πρωτονίων τῆς μεθυλικῆς ὁμάδος δύνανται νὰ συνδυασθοῦν κατὰ 4 τρόπους μὲ δλικὸν σπίν $+\frac{3}{2}, +\frac{1}{2}, -\frac{1}{2}$

καὶ $-\frac{3}{2}$ εἰς στατιστικὴν ἀναλογίαν $1:3:3:1$ ἀντιστοίχως. Διὰ τὰ πρωτόνια τῆς μεθυλενικῆς ὁμάδος προσφέρονται 3 δυνατότητες συνδυασμοῦ μὲ δλικὸν σπίν $+1, 0$ καὶ -1 καὶ σχέσιν $1:2:1$, ἐνῷ διὰ τὸ ὑδροξυλίον μὲ ἐν μόνον ὑδρογόνον ὑφίστανται 2 δυνατότητες προσανατολισμοῦ μὲ σπίν $+\frac{1}{2}$ καὶ $-\frac{1}{2}$ καὶ σχέσιν $1:1$. Ἐκ τούτου αἱ κορυφαὶ συντονισμοῦ τῶν ^1H τῆς μεθυλομάδος καὶ τοῦ ὑδροξυλίου, ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν τῶν ^1H τῆς μεθυλενομάδος διασπῶνται εἰς τετράδα κορυφῶν μὲ σχέσιν $1:3:3:1$. Αὗται θὰ ἐπρεπε πάλιν ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν τοῦ ὑδροξυλίου νὰ διασπῶνται ἐκ νέου εἰς δυάδας μὲ σχέσιν $1:1$, λόγῳ ὅμως τῆς πολικότητος τοῦ πρεμβαλομένου οἱ διάσπασις αὐτὴ δύναται νὰ παρατηρηθῇ μόνον μὲ ἔξαιρετικῶς εὔαισθήτους συσκευάς.

Τὰ ἡδη ἀναφερθέντα πιπτ-φάσματα $^{14}\text{N}^1\text{H}_3$, ($\Sigma\chi.$ 6α), $^{15}\text{N}^1\text{H}_3$, ($\Sigma\chi.$ 6β) καὶ αἰθανόλης ($\Sigma\chi.$

4δ) έπιτυγχάνονται μόνον όταν αἱ ἐνώσεις είναι τελείως ἀπηλλαγμέναι ὑγρασίας. Ἰχνη ὄδατος καταλύουν μίαν ταχυτάτην ἀναλλαγήν τῶν πρωτονίων



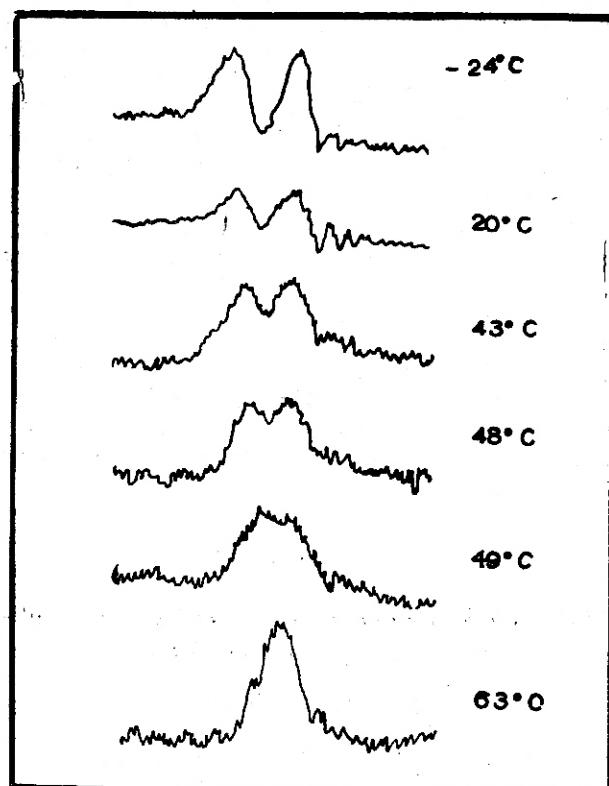
Σχ. 3. ππτ - φάσματα.

α) μεθανόλης, β) λισοπρεπανόλης, γ) τριτογονούς βουτανόλης παρουσίᾳ ἵχνων ὑγρασίας.

τῆς ἀμιδωνίας ή τῆς ὄδροξυλικῆς ὄμάδος. Τὸ γεγονός αὐτὸ ἔχει ὡς συνέπειαν εἰς μὲν τὴν ἀμμωνίαν νὰ προκύπτῃ φάσμα μὲ μίαν μόνον κορυφὴν (Σχ. 6γ), εἰς δὲ τὴν αἴθανόλην ἢ κορυφὴ τοῦ ὄδροξυλίου νὰ μὴ διασπᾶται εἰς τριάδα καὶ νὰ ἔξαφανίζεται πλήρως ἢ ἐπίδρασις τοῦ ὄδροξυλικοῦ πρωτονίου ἐπὶ τῆς μεθυλενομάδος καὶ τὸ φάσμα λαμβάνει τὴν μορφὴν τοῦ σχήματος 4γ.

Τὸ φαινόμενον τοῦτο δύναται νὰ διαστυπωθῇ γενικώτερον ὡς ἔχῆς (18). Μία, συνεπείᾳ ὠρισμένης αἵτιας, διευρυνθεῖσα ἢ διασπασθεῖσα εἰς περισσότερας κορυφὴ συντονισμοῦ, λαμβάνει μορφὴν λεπτῆς κορυφῆς όταν τὸ αἵτιον τῆς μεταβολῆς κατὰ τὸ χρονικὸν διάστημα τοῦ συντονισμοῦ μεταβάλλει συχνὰ κατάστασιν.

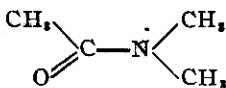
Τὸ γεγονός αὐτὸ καθιστᾶ δυνατήν τὴν διὰ τῆς ππτ - φάσματογραφίας μελέτην χημικῶν φαινομένων. Οὕτω οἱ Jarret, Sadler καὶ Shoorley (19) ἐμελέτησαν τὴν ἴσορροπίαν μεταξὺ κετονικῆς καὶ ἐνδολικῆς μορφῆς τῶν β-δικετονῶν. Μεγαλύτερον ἐνδιαφέρον παρουσιάζει ἢ ὑπὸ τοῦ Gutowsky (20) μελετηθεῖσα περίπτωσις τοῦ N-διμεθυλοακεταμιδίου. Εἰς τὸ σχῆμα 9 παρίστανται τὰ ππτ - φάσματα τῆς ἐνώ-



Σχ. 9. ππτ - φάσματα τῶν ἀμιδικῶν - CH₃ - πρωτονίων τοῦ διμεθυλοακεταμιδίου εἰς διαφόρους θερμοκρασίας.

σεως εἰς διαφόρους θερμοκρασίας. Παρατηρεῖται ὅτι ἐνῶ εἰς 63°C αἱ ἡνωμέναι μὲ τὸ ἄζωτον μεθυλομάδες δίδουν μίαν κορυφὴν συντονισμοῦ, εἰς -24°C προκύπτουν 2 σαφῶς διακρινόμεναι κορυφαί.

Τοῦτο σημαίνει ότι ή ταχύτης περιστροφῆς περὶ τὸν ἀμιδικὸν δεσμὸν



εἰς χαμηλὴν θερμοκρασίαν εἶναι μικρά, σταθεροποιουμένης σχετικῶς τῆς ἐπιπέδου διατάξεως ὅπότε αἱ μεθυλομάδες παύουν πλέον νὰ εἶναι ίσοτιμοι, διακρινόμεναι εἰς cis καὶ trans ἐν σχέσει πρὸς τὸ μεθύλιον τοῦ ἀκετυλίου.

Τὰ διαφερόντα παραδείγματα εἶναι ἀντιπροσωπευτικὰ τῶν ἔφαρμογῶν τὰς ὅποιας συναντᾶ στήμερον ὁ μαγνητικὸς πυρηνικὸς συντονισμός. Εἰς τὰς ὑπαρχούσας ἐργασίας προστίθενται μὲ ταχύτατον ρυθμὸν νέα, ἐφ' ὅσον μάλιστα δλούνεν περιστότερα ἐρευνητικὰ ἐργαστήρια ἐφοδιάζονται μὲ τοιαύτας συσκευάς.

Ἄλλα ὁ ἐργαστηριακὸς χημικὸς δὲν εἶναι ὁ μόνος ποὺ ὀφελεῖται ἀπὸ τὸν πμτ. Ἡ μέθοδος ἡρχίσεν ἢδη νὰ χρησιμοποιεῖται εἰς τὴν τεχνικήν, ὡς χαρακτηριστικὸν δὲ παράδειγμα διαφέρεται ἡ ἔφαρμογή της εἰς τὴν βιομηχανίαν τῶν πετρελαίων διὰ τὴν μελέτην τῆς συστάσεως μιγμάτων, χαρακτηρισμὸν πολυπλόκων ὑδρογονανθράκων καὶ τὸν προσδιορισμὸν τῆς εἰς ὑδρογόνον περιεκτικότητος τῶν ἀποσταγμάτων (22). Οὕτω, ὁ μαγνητικὸς πυρηνικὸς συντονισμός, προὶὸν καθαρῶς θεωρητικῶν σκέψεων καὶ μαθηματικῶν ὑπολογισμῶν, ἀποδεικνύεται πολύτιμος βοηθός καὶ ἐκτὸς τοῦ ἐρευνητικοῦ ἐργαστηρίου.

Κυριώτερον ἐμπόδιον διὰ τὴν εὔρυτέραν διάδοσιν τῆς μεθόδου ἀποτελεῖ τὸ ὑψηλὸν κόστος τῆς συσκευῆς. Οὕτω εἰς τὴν Εὐρώπην ὑπάρχουν ἀκόμη ἐλάχισται συσκευαὶ ἀνήκουσσαι ὡς ἐπὶ τὸ πλεῖστον, εἰς βιομηχανίας. Παρὰ τὸ γεγονὸς αὐτό, εἶναι βέβαιον ὅτι ὁ ἀριθμὸς τῶν συσκεύῶν ταχέως θὰ αὔξηθῇ διότι εἶναι ἀναμφισβήτητον ὅτι ἡ χρῆσις τοῦ πμτ θὰ δώσῃ τὴν λύσιν πολλῶν προβλημάτων, τόσον εἰς τὸ ἐρευνητικὸν ἐργαστήριον ὅσον καὶ εἰς τὸ ἐργοστάσιον.

S U M M A R Y

The nuclear magnetic resonance and its applications in Organic Chemistry

By STEFANOS KONSTAS

This paper gives a simple and nonmathematical outline of the theory of nmr.

After a short description of apparatus, follows a variety of applications to structural, analytical and kinetic research in organic chemistry.

ΓΕΝΙΚΗ ΒΙΒΛΙΟΓΡΑΦΙΑ

- a. Roberts J. D.: *Nuclear Magnetic Resonance* McGraw Hill, New York (1959).
- b. Staab H. A.: *Einführung in die Theoretische Organische Chemie*, Verlag Chemie, Weinheim (1959).
- c. Haussler K. H.: *Ang. Chemie* 68, 729 (1956).
- d. Labhart H.: *Experientia* 14, 41 (1958).

ΕΙΔΙΚΗ ΒΙΒΛΙΟΓΡΑΦΙΑ

1. Gorter C.: *Physica* 3, 995 (1936).
2. Purcell E. M., Torrey H. C., Pound R. V.: *Physic. Rev.* 69, 37 (1946).
3. Bloch F., Hansen W. W., Packard M.: *Physic. Rev.* 69, 127 (1946). *Ibid.* 70, 460 (1946). *Ibid.* 118, 431 (1953).
4. Αλεξόπουλος Κ.: 'Ατομικὴ καὶ Πυρηνικὴ Φυσική, Αθῆναι, (1956).
5. Pake G. E.: εἰς Solid State Physics τῶν Seitz καὶ Turnbull Τόμος 2, Academic Press, New York (1956).
6. Gutowsky H. S., Hoffman C. J.: *J. Chem. Phys.* 19, 1259 (1951). Meyer L. H., Gutowsky H. S.: *J. Phys. Chem.* 57, 481 (1953).
7. Schneider W. G., Pernstein H. J., Pople J. A.: *J. Chem. Phys.* 28, 601 (1958).
8. Allred A. L., Rochow E. G.: *J. Am. Chem. Soc.* 79, 5361 (1957).
9. Meyer L. H., Saska A., Gutowsky H. S.: *J. Am. Chem. Soc.* 75, 4567 (1953).
10. Gutowsky H. S., McCall, D. W., McGarvey B. B. Meyer L. H.: *J. Chem. Phys.* 19, 1328 (1951). *J. Am. Chem. Soc.* 74, 4809 (1952).
11. Goss F. R., Ingold C. K., Thorpe J. F.: *J. Chem. Soc.* 123, 327 (1923).
12. Ettlinger M. G., Kennedy F.: *Chemistry and Industry* 1956, 166.
13. Gutowsky H. S., McCall D. W.: *Physic. Rev.* 82, 748 (1951). Gutowsky H. S., McCall D. W., Slichter C. P.: *Ibid.* 84, 589 (1952).
14. Ramsey N. F., Purcell E. M.: *Physic. Rev.* 85, 148 (1952).
15. Ogg R. A.: *J. Chem. Phys.* 22, 560 (1954).
16. Ogg R. A., Ray J. D.: *J. Chem. Phys.* 26, 1515 (1957).
17. Arnold I. T.: *Physic. Rev.* 102, 136 (1956).
18. Bloembergen N., Purcell E. M., Pound R. V. *Physic. Rev.* 73, 679 (1948). Gutowsky H. S., Saika H.: *J. Chem. Phys.* 21, 1688 (1953).
19. Jarret H. S., Sadler M. S., Shoolery J. N.: *J. Chem. Phys.* 21, 2092 (1953).
20. Gutowsky H. S., Holm C. H.: *J. Chem. Phys.* 25, 1228 (1956).
21. Gutowsky H. S., McCall D. W., Slichter C. P.: *J. Chem. Phys.* 21, 279 (1953).
22. Williams R. W.: *Molecular Spectroscopy*, τῶν E. Thornton καὶ H. W. Thompson σελ. 26-46 Pergamon Press, (1959).

β) Πυρήνες μὲ σπίν = $\frac{1}{2}$. Καὶ οἱ πυρῆνες τῆς ὁμάδος αὐτῆς παρουσιάζουν σφαιρικὴν κατανομὴν τοῦ φορτίου, μὲ τὴν διαφορὰν ὅτι στρέφονται περὶ ἀξόνα τῆς σφαιράς καὶ ἔχουν $I = \frac{1}{2}$, καὶ $\mu \neq 0$. Ἐνταῦθα ἀνήκει μέρος τῶν πυρήνων μὲ ἀρτιού ἀριθμὸν πρωτονίων καὶ περιττὸν ἀριθμὸν νετρονίων ἢ ἀντιστρόφως (α, π -πυρῆνες καὶ π, α -πυρῆνες) ὡς οἱ ${}^1\text{H}$, ${}^{13}\text{C}$, ${}^{15}\text{N}$, ${}^{19}\text{F}$ καὶ ${}^{31}\text{P}$. Οἱ πυρῆνες αὐτοὶ δίδουν τὰ σαφέστερα φάσματα *ημιγ.*

γ) Πυρῆνες μὲ σπίν $> \frac{1}{2}$. Εἰς τὴν περίπτωσιν αὐτὴν ἥ κατανομὴ τοῦ φορτίου παρουσιάζει τὸ σχῆμα ἐλλειψοειδοῦς ἐκ περιστροφῆς στρεφομένου περὶ τὸν κύριον ἀξόνα αὐτοῦ. Οἱ πυρῆνες αὐτοὶ ἔχουν $|I| > \frac{1}{2}$, καὶ $\mu \neq 0$. Ἐνταῦθα ἀνήκουν οἱ ὑπόλοιποι α, π - καὶ π, α -πυρῆνες καθὼς καὶ ὅπαντες οἱ π, π -πυρῆνες ὡς οἱ ${}^1\text{H}$, ${}^{14}\text{N}$, ${}^{16}\text{O}$, ${}^{32}\text{S}$ καὶ ${}^{36}\text{Cl}$. Τὰ *ημι* φάσματα τῶν πυρήνων τῆς γ' κατηγορίας παρουσιάζουν χαρακτηριστικὰς ἀνωμαλίας καὶ τυχάνουν γενικῶς μικρᾶς ἐφαρμογῆς.

Ἡ ἀρχὴ ἐπὶ τῆς ὁποίας στηρίζεται ἡ μέθοδος τοῦ Bloch εἶναι ἥ ἀκόλουθος:

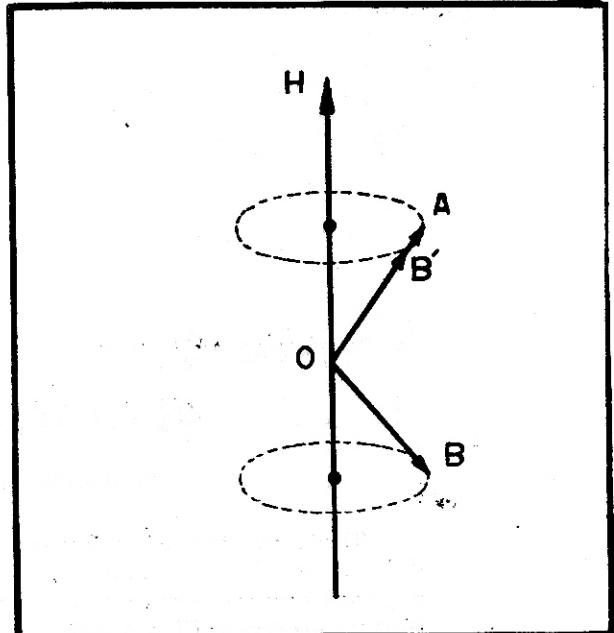
Εἰς μίαν οὐσίαν οἱ στοιχειώδεις πυρηνικοὶ μαγνῆται εἶναι στατιστικῶς κατανεμημένοι πρὸς ὄλας τὰς διευθύνσεις. Ἐὰν ὅμως φέρωμεν τὴν οὐσίαν ἐντὸς σταθεροῦ μαγνητικοῦ πεδίου H , ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν τούτου λαμβάνουν οἱ παρουσιάζοντες μαγνητικὴν ροπὴν $\mu \neq 0$ πυρῆνες ὡρισμένους προσανατολισμούς. Ἐὰν δηλαδὴ τὸ σπίν αὐτῶν εἴναι I προσανατολίζονται πρὸς $2I + 1$ διευθύνσεις ἐν σχέσει πρὸς τὴν φορὰν τοῦ πεδίου, ἐκτελοῦντες ὡς στροβόι μὲ στροφορμὴν I μετάπτωσιν κατὰ Larimore (4) μὲ γωνιακὴν ταχύτητα $\omega = \frac{\mu H}{I}$. Ἡ κατανομὴ ὅμως εἶναι τοιαύτη ὡστε οἱ πυρῆνες οἱ ἐκτελοῦντες «παραλλήλως» πρὸς τὴν φορὰν τοῦ πεδίου μετάπτωσιν, εἶναι κατά τι περισσότεροι τῶν «ἀντιπαραλλήλων» καὶ ἥ οὐσία μακροσκοπικῶς παρουσιάζει μαγνητικὰς ἰδιότητας.

Ἄως ἀποδεικνύεται ἐκ τῆς ἔξισώσεως τοῦ Boltzmann ἥ περίσσεια αὐτῇ τῶν «παραλλήλων» πυρήνων ἔναντι τῶν «ἀντιπαραλλήλων» εἶναι τόσον μικρὰ ὡστε π.χ. εἰς πεδίον ἐντάσεως 10.000 gauss εἰς συνήθη θερμοκρασίαν, ἐπὶ 1.000.000, «ἀντιπαραλλήλων» πυρήνων ἀντιστοιχοῦν 1.000.001 «παραλλήλων» πρὸς τὸ πεδίον κινούμενοι.

Θεωρήσωμεν ὃς ἀπλοῦν παράδειγμα τοὺς πυρῆνας ${}^1\text{H}$, οἱ ὁποῖοι ἔχουν $I = \frac{1}{2}$ καὶ ἐκτελοῦν, κατὰ τὰ ἀνωτέρω, μετάπτωσιν ἐπὶ $2 \cdot \frac{1}{2} + 1 = 2$ διευθύνσεων (Σχ. 1). Ἐὰν τὰ δύο ἀνύσματα OA καὶ OB ἦσαν ἵσα θὰ ἀνηροῦντο ἀμοιβαίως τὰ λαμβάνοντα χώραν φαινόμενα. Ἄως ἐλέχθῃ ὅμως τὸ ἀνυσματικό OA εἶναι μεγαλύτερον τοῦ OB κατὰ τὸ $B'A$. Ἡ διαφορὰ αὐτῇ τῶν ἀνυσμάτων $B'A$ δίδει τὰ *ημι* φάσματα.

Θεωρήσωμεν τοὺς ἐν περισσείᾳ «παραλλήλους» πυρῆνας, οἱ δόποι οι κινοῦνται μεταπτωτικῶς ἐπὶ τῆς ἐπιφανείας κώνου μὲ ἀξόνα συμπίπτοντα μὲ τὴν φορὰν τοῦ πεδίου H (Σχ. 2). Ἐὰν καθέτως πρὸς τὸ

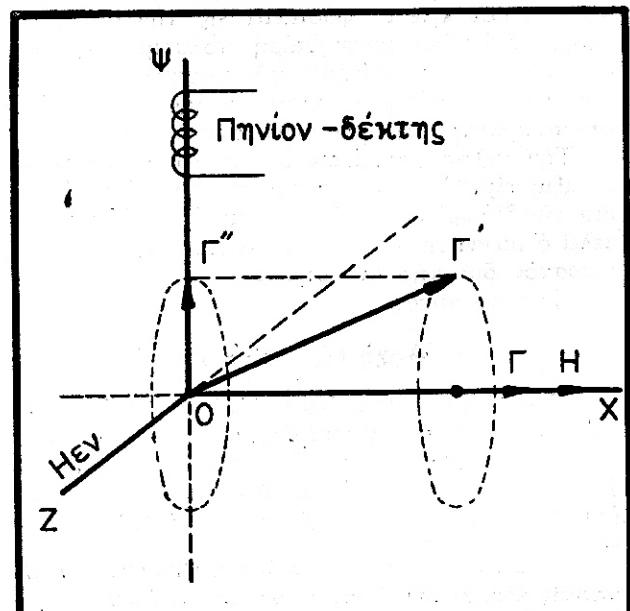
σταθερὸν πεδίον H ἐπιδράση ἐναλλασσόμενον μαγνητικὸν πεδίον H_{ev} συχνότητος v θὰ παρατηρήσωμεν τὰ ἔξης: Τὸ πεδίον H_{ev} ἐφ' ὅσον ἥ v είναι



Σχ. 1. Προσανατολισμὸς πυρήνων ἔχόντων σπίν $I = \frac{1}{2}$ ἐντὸς μαγνητικοῦ πεδίου ἐντάσεως H .

διάσφορος τῆς συχνότητος μεταπτώσεως τῶν πυρήνων v , δέην φέρει ἀποτέλεσμα. Ἐὰν ὅμως μεταβάλωμεν τὴν συχνότητα v τοῦ H_{ev} ἥ τὴν ἔντασιν τοῦ σταθεροῦ πεδίου H καὶ δι' αὐτῆς τὴν v ὡστε νὰ συμπέσουν αἱ δύο συχνότητες, θὰ λάβουν χώραν τὰ ἔξης φαινόμενα:

Πρῶτον, μέρος τῶν πυρήνων ἀπορροφᾷ ἐνέρ-



Σχ. 2. Συμπεριφορά τῶν πυρήνων κατὰ τὸν συγνοισμόν.