École Supérieure d'Électricité

# électromagnétisme

G. Fournet

Préface de A.Blanc-Lapierre



0441 F2

## 8063515

École Supérieure d'Électricité

## ÉLECTROMAGNÉTISME

à partir des équations locales

par

## G. FOURNET

Professeur à l'Université Pierre et Marie Curie (Paris VI) et à l'Ecole Supérieure de Physique et Chimie

Préface de A. BLANC-LAPIER RE



E8063515



**MASSON** 

Paris New York Barcelone Milan 1979

Tous droits de traduction, d'adaptation et de reproduction par tous procédés réservés pour tous pays.

La loi du 11 mars 1957 n'autorisant, aux termes des alinéas 2 et 3 de l'article 41, d'une part, que les «copies ou reproductions strictement réservées à l'usage privé du copiste et non destinées à une utilisation collective» et, d'autre part, que les analyses et les courtes citations dans un but d'exemple et d'illustration, « toute représentation ou reproduction intégrale, ou partielle, faite sans le consentement de l'auteur ou de ses ayants droit ou ayants cause, est illicite » (alinéa 1er de l'article 40).

Cette représentation ou reproduction, par quelque procédé que ce soit, constituerait donc une contrefaçon sanctionnée par les articles 425 et suivants du Code pénal.

© MASSON, Paris, 1979. ISBN: 2-225 47058-8

Imprimé en Hongrie

MASSON S.A.
MASSON PUBLISHING U.S.A. Inc.
TORAY-MASSON S.A.
MASSON ITALIA EDITORI S.P.A.

120 Bd Saint-Germain, 75 280 Paris Cedex 06 14 East 60th Street, New York, N.Y. 10 022 Balmes 151, Barcelona 8 Via Giovanni Pascoli 55, 20 133 Milano

## **PRÉFACE**

L'ouvrage du Professeur Gérard Fournet « L'ÉLECTROMAGNÉTISME A PARTIR DES ÉQUATIONS LOCALES » est le second volume à paraître dans la collection — patronnée par l'Ecole Supérieure d'Electricité — d'ouvrages rédigés par des enseignants ou des chercheurs de cette Ecole et consacrés aux développements et aux applications de l'Electricité dans le sens le plus large du terme, c'est-à-dire en englobant l'Electronique, l'Informatique, l'Automatique.... Le premier ouvrage paru dans cette collection a été le résultat d'un travail collectif sur les Antennes, publié sous la direction d'Elie Roubine, Professeur à l'Université Pierre et Marie Curie et à l'Ecole Supérieure d'Electricité, avec la collaboration de MM. J. Ch. Bolomey, S. Drabowitch et C. Ancona.

Gérard Fournet enseigne l'Electromagnétisme à l'Ecole Supérieure d'Electricité depuis 1961. Il est Professeur à l'Université Pierre et Marie Curie et à l'Ecole Supérieure de Physique et Chimie Industrielles de la Ville de Paris. Il est également responsable de l'option « Electronique des Matériaux » au sein du Diplôme d'Etudes Approfondies « Sciences des Matériaux » organisé en commun par les Universités de Paris VI, Paris VII, Paris XI et Paris XIII, par l'Ecole Supérieure de Physique et Chimie Industrielles de la ville de Paris et par l'Ecole Supérieure d'Electricité. De plus, G. Fournet est Directeur Scientifique du Laboratoire de Génie Electrique de Paris où ses travaux de recherche, qui vont de l'aspect le plus fondamental jusqu'aux applications, portent essentiellement sur l'Electrotechnique, les supraconducteurs et les semiconducteurs.

En écrivant cet ouvrage sur un sujet qu'il a, lui-même, fait progresser, l'auteur met à la disposition du lecteur sa grande expérience dans les domaines de l'enseignement, de la recherche et des applications.

L'exposé de l'électromagnétisme est fait à partir des équations locales générales (équations de Maxwell et une relation énergétique concernant le vecteur de Poynting). Cette façon de faire donne à l'ensemble une grande consistance logique et, à ma connaissance, c'est le premier exposé systématique complètement construit sur ces bases. On sent, d'autre part, toujours présents un grand souci de rigueur et le désir de bien dégager le sens physique des grandeurs introduites et des calculs effectués sur elles.

Enfin, on notera un effort important de l'auteur pour rendre l'ouvrage accessible à l'ensemble de lecteurs le plus large possible. Ceci est, en particulier, très sensible dans l'attitude adoptée vis-à-vis des notations tensorielles : de ce point de vue, ce livre peut tout aussi bien satisfaire le lecteur soucieux de comprendre à fond les phénomènes et ayant toujours à l'esprit l'aspect tensoriel des grandeurs si important pour la présentation relativiste de l'électromagnétisme, le

lecteur désirant simplement retenir les aspects intrinsèques des grandeurs physiques liés à la distinction entre vecteurs polaires et vecteurs axiaux et, enfin, celui qui cherche une expression ou l'explication simple d'un phénomène électromagnétique.

Je suis convaincu que cet ouvrage rendra de grands services à de nombreux lecteurs et je tiens à remercier G. Fournet pour l'effort important qu'il s'est imposé en rédigeant ce livre qui prolongera efficacement l'excellent enseignement qu'il dispense depuis une quinzaine d'années aux élèves de l'Ecole Supérieure d'Electricité.

A. BLANC-LAPIERRE
Membre de l'Académie des Sciences
Professeur à l'Université de Paris Sud
Directeur Général de l'Ecole Supérieure
d'Electricité

## **AVANT-PROPOS**

Il existe déjà un grand nombre de livres d'Electromagnétisme et un nouvel ouvrage dans ce domaine ne peut présenter un réel intérêt que s'il apporte quelque chose de nouveau à un public bien défini. Nous pensons à ce sujet que notre ouvrage qui, d'une part, est destiné aux élèves soit de deuxième cycle des Universités, soit des Ecoles d'ingénieurs et qui, d'autre part, peut servir de base aux non-spécialistes, se signale par les points suivants :

a) L'exposé est entrepris en admettant au départ la validité d'équations locales macroscopiques générales (équations de Maxwell, définition des échanges d'énergie effectués sous forme électromagnétique par le flux du vecteur de Poynting) ; il suffit alors d'ajouter les lois particulières propres à la matière étudiée (exemple non limitatif de ces lois :  $\vec{D} = \varepsilon \vec{E}$ ,  $\vec{B} = \vec{B}(\vec{H})$ ,  $\vec{J} = \gamma \vec{E}$ ) pour pouvoir établir toutes les expressions électromagnétiques régissant cette matière. L'introduction de la relation énergétique liée au vecteur de Poynting permet d'effectuer, pour la première fois à notre connaissance, un exposé complet de l'Electromagnétisme à partir de lois purement locales. Le grand avantage de ce choix est que la validité de chaque raisonnement et le domaine d'application de chaque expression sont parfaitement déterminés puisqu'on connaît toutes les hypothèses qu'il a fallu effectuer au sujet du comportement de la matière pour les établir.

Ajoutons encore que, étant donné le développement de l'Electricité en premier cycle ou dans les classes de préparation aux grandes écoles, nous croyons qu'il est nécessaire d'adopter notre plan d'exposition ou un plan voisin pour maintenir et développer l'intérêt des élèves pour l'Electromagnétisme au niveau du deuxième cycle ou des écoles d'ingénieurs.

b) Nous avons consacré quelques développements aux notions de variance tensorielle dont on connait l'importance en physique : l'utilisation des tenseurs est indispensable pour comprendre l'électromagnétisme relativiste (c'est-à-dire l'électromagnétisme). En considérant que les règles tensorielles n'autorisent que quelques types de relations différentielles entre les grandeurs physiques, nous avons même pu « presque démontrer » a priori les équations de Maxwell et en tout cas montrer que ces équations étaient les premières (c'est-à-dire les plus simples) à considérer pour tenter de décrire les phénomènes électromagnétiques. Par ailleurs, on sait depuis longtemps que des considérations ten-

sorielles démontrent définitivement (!) que  $\breve{B}$  et  $\breve{H}$  par exemple ne peuvent être confondus.

En étant réaliste, nous avons rédigé notre livre de façon qu'il puisse être lu simultanément par trois catégories de lecteurs : le lecteur ayant fait l'effort d'acquérir quelques notions sur les tenseurs et pouvant ainsi atteindre une compréhension synthétique des phénomènes électromagnétiques, le lecteur ne désirant prendre en compte que la distinction entre les vecteurs polaires et les « vecteurs axiaux », ce qui permet encore de bien saisir une partie de la réalité physique, le lecteur négligeant toutes ces précautions et soucieux avant tout de prévoir le fonctionnement d'un dispositif.

- c) Il existe deux présentations possibles de l'Electromagnétisme de la matière. Dans la première, on considère d'abord les grandeurs électriques microscopiques (« champs à petite échelle ») définies en principe à une échelle subatomique : dans ce cas la « matière » paraît être constituée de particules situées dans le vide, ce qui entraîne des simplifications, mais il reste ensuite à calculer des moyennes pour obtenir les grandeurs macroscopiques observables. L'autre présentation consiste à considérer directement les grandeurs macroscopiques. Nous avons adopté ce dernier point de vue dans les cinq premières parties de l'ouvrage en réservant toutefois sa dernière partie au « microélectromagnétisme ». Si, de façon générale, le rapprochement des deux points de vue entraîne toujours de fructueuses comparaisons, il faut absolument pouvoir passer d'une présentation à l'autre pour comprendre l'état supraconducteur de la matière pour lequel la distinction entre, d'une part, les grandeurs macroscopiques  $\vec{B}$  et  $\vec{H}$  et, d'autre part, le champ magnétique « à petite échelle »  $\vec{h}$  est essentielle. Nous avons ainsi pu terminer notre livre par une introduction à la physique des supraconducteurs.
- d) Nous avons pris beaucoup de soin pour essayer de présenter des raisonnements rigoureux; nous avons été ainsi conduits à revoir toutes les démonstrations traditionnelles et par conséquent toutes les erreurs ou fautes qui restent dans notre livre sont personnelles et non dues à nos prédécesseurs. Par ailleurs nous avons toujours cherché à obtenir des expressions dont la signification soit intrinsèque, c'est-à-dire indépendante de toute convention de signe ou de système.
- e) Dans un domaine aussi traditionnel que l'Electromagnétisme, il semble difficile d'obtenir des résultats fondamentalement nouveaux. Notons cependant que le plan adopté nous a obligé à élaborer de nouvelles démonstrations. Par ailleurs la définition des flux d'induction magnétique au travers d'un circuit réel, c'est-à-dire non filiforme, est très simple quand on part, comme dans cet ouvrage, de considérations énergétiques alors que ce peut être un exercice périlleux et en tout cas difficile par d'autres méthodes. Sur d'autres points nous pensons avoir approfondi ou étendu les résultats classiques : la quasi démonstration des équations de Maxwell, l'examen de la question de l'existence ou de la non existence des phénomènes superficiels (densités superficielles de charge,

de courant), les groupements de condensateurs (où les résultats habituels sont faux en principe mais numériquement quasi exacts), l'expression de l'inductance propre d'un tore à section circulaire (où nous avons retrouvé par des méthodes un peu plus élaborées identiquement l'expression classique obtenue par des considérations très approchées) etc...

L'étendue de l'ouvrage a été limité afin de correspondre à environ 50-60 heures de cours appuyées sur 40 heures de travaux dirigés. Nous avons choisi d'exposer les phénomènes de base en nous limitant à ce qui peut être enseigné sans faire appel à la mécanique quantique. Pour les différentes applications nous nous sommes bornés à montrer comment les relations générales les gouvernent sans entrer dans des détails technologiques ou dans la description de méthodes de calculs.

Pour consulter facilement notre livre le lecteur doit savoir que dans chacune des six grandes parties:

- chaque chapitre est repéré par une lettre majuscule (Ex. C)
- chaque section d'un chapitre, par un chiffre romain (Ex. IV)
- chaque paragraphe (§) d'une section par une lettre minuscule (Ex. a). Les différentes expressions sont numérotées de (l) à (n) pour chaque chapitre; la citation d'une expression étant indiquée par son rang (r) pour une expression du même chapitre et par [(r) p. 98] pour une expression d'un autre chapitre et se trouvant page 98. Dans l'ensemble de l'ouvrage les figures sont numérotées de l à 155 et les tableau de I à XVII.

Il m'est agréable de terminer en remerciant toutes les personnes qui m'ont aidé ou permis de rédiger ce livre; M. A. BLANC—LAPIERRE qui a bien voulu rédiger la préface, M. A. GUINIER qui m'a initié à l'enseignement de l'Electromagnétisme dans le cadre de l'ancien Certificat d'Electricité Générale, M. P. OLMER qui m'a confié l'enseignement correspondant à l'Ecole Supérieure d'Electricité. Je dois beaucoup aux discussion que j'ai eues soit avec des chercheurs du L.G.E.P. (MM. BAIXERAS, BARTHELEMY, CHABRERIE, DUPART,...) soit avec les diverses personnes qui depuis 16 ans ont été chargées des travaux dirigés sur mon cours à l'E.S.E. et je veux citer plus spécialement MM. BERGER, BOLOMEY, COAT et LECUILLER. Je remercie enfin pour la part qu'ils ont prise soit à la conception, soit à la réalisation des figures Mme Bizi, MM. BODIN, CARISTAN ainsi que Mme LE BAUZEC qui a eu le mérite de toujours réussir à interpréter mes manuscrits.

## 



| Avant-Propos  | XV                         |
|---|----------------------------|
| Première Partie. — Lois générales   | 1                          |
| A. — Présentation générale  | 1                          |
| I. — Lois locales et lois globales II. — Densités microscopiques et macroscopiques  | 1                          |
| B. — Enoncé des lois locales macroscopiques   | 2                          |
| I. — Equations de Maxwell macroscopiques II. — Relations liées à l'état de la matière III. — Relation énergétique   | 2<br>5<br>6                |
| C. — Vecteurs polaires et vecteurs axiaux   | 7                          |
| I. — Définitions  | 7                          |
| II. — Produit vectoriel $\vec{c}$ de deux vecteurs polaires $\vec{a}$ et $\vec{b}$  | 8<br>11                    |
| D. — Tenseurs   | 12                         |
| I. — Introduction   | 12                         |
| <ul> <li>II. — Système d'axes rectilignes en géométrie affine</li></ul>   | 14                         |
| III. — Système d'axes curvilignes en géométrie affine   | 18                         |
| IV. — Système d'axes curvilignes quelconques en géométrie métrique Définition des $g_{ik}$ formant le tenseur métrique fondamental (23). Propriétés et rôles des $g_{ik}$ (24).                     | . 23                       |
| V. — Système d'axes curvilignes orthogonaux en géométrie métrique VI. — L'aspect tensoriel des grandeurs électriques (espace à trois dimensions) VII. — Peut-on démontrer les équations de Maxwell? | 27<br>29<br>31<br>35<br>39 |
| E. — Produit de vecteurs  | 40                         |
| I. — Produit scalaire   | 41                         |

| II. — Flux d'un vecteur   | 42                               |
|---|----------------------------------|
| III. — Produit vectoriel  | 44                               |
| de deux vecteurs axiaux (46).  IV. — Nature vectorielle d'un rotationnel  | 46                               |
| F. — Théorèmes généraux  I. — Théorème de Gauss  II. — La notion de flux d'induction magnétique au travers d'un contour  III. — La circulation du champ électrique  IV. — La circulation du champ magnétique  V. — Grandeurs intervenant dans les théorèmes généraux  | 47<br>47<br>47<br>48<br>49<br>49 |
| G. — Relations de passage d'un milieu à un autre  I. — Déplacement électrique  II. — Induction magnétique  III. — Champ électrique  IV. — Champ magnétique  V. — Grandeurs intervenant dans les relations générales de passage  | 49<br>50<br>51<br>51<br>52<br>53 |
| H. — Thermodynamique, énergies, forces  I. — Les principes et leurs conséquences  II. — L'énergie et les potentiels thermodynamiques  III. — Forces   | 55<br>55<br>57<br>58             |
| DEUXIÈME PARTIE. — Electrostatique  A. — Généralités  I. — Définition du domaine  II. — Relations générales  III. — Notion de potentiel électrique  IV. — Energies  Energie libre (64). Energie électrique de Gibbs (65).   | 61<br>61<br>61<br>62<br>64       |
| V. — Programme de travail  B. — Electrostatique du vide  I. — Equations de Laplace et Poisson  II. — Unicité de la solution  III. — Déplacement, champ et potentiel électriques  Cas d'une charge isolée (68). Ensemble de charges (71). Répartition continue d'une densité de charge (72). Quelques exemples (73). | 65<br>66<br>66<br>66<br>68       |
| IV. — Energie libre $\mathscr{F}_e$   |                                  |
| V. — Forces   | 81                               |
| <ul> <li>VI. — Dipôles</li></ul>  |                                  |
| C. — Conducteurs en équilibre dans le vide  | 93<br>93                         |
| I. — Cadre de l'exposé et définitions   | 93                               |

|                                    | riétés des conducteurs en équilibre (aspect macroscopique)   | 93  |
|------------------------------------|--|-----|
|                                    | riétés des conducteurs en équilibre (indications sur l'aspect micro-                                   |     |
| Ţ                                  | que)   |     |
| IV. — Influe<br>A<br>I             | ence électrique $(\varrho_v = 0)$  | 98  |
| V. — Méth<br>T<br>d<br>F<br>d<br>d | odes de calcul   |     |
| I<br>la<br>C                       | lensateurs   |     |
| VII. — Energ                       | gie électrostatique ( $\varrho_v = 0$ )  | 143 |
| E                                  | es entre conducteurs   | 144 |
| D. — Diélectriqu                   | ues et conducteurs   | 148 |
| P<br>la                            | isation des diélectriques  | 148 |
| C                                  | p et déplacement   | 154 |
| C<br>P<br>(1<br>is                 | ition de passage d'un milieu à un autre  | 157 |
| et des<br>C<br>ti<br>p<br>d        | rtition des grandeurs électriques entre des conducteurs en équilibre s' diélectriques idéaux isotropes | 160 |
| C<br>d<br>u                        | ie électrostatique   | 168 |
| D<br>is                            | s dans les diélectriques   | 174 |

| de Maxwell dans un fluide diélectrique idéal (183). Contribution électrostatique aux contraintes élastiques dans un solide (185). Résultante des forces électrostatiques agissant sur un morceau de diélectrique solide (185).  |                   |
|---|-------------------|
| VII. — Machines électrostatiques  | 187               |
| E. — Le courant électrique  | 189               |
| I. — Densité de courant   |                   |
| II. — Loi d'Ohm en absence d'induction magnétique   | 190               |
| III. — Distribution de courant et de potentiel dans un conducteur obéissant à la loi Ohm et traversé par un courant stationnaire  |                   |
| Troisième Partie. — Magnétostatique   |                   |
| A. — Généralités  | 201               |
| I. — Définition du domaine  II. — Relations générales et théorème d'Ampère  III. — Lignes de courant, tubes de courant, éléments de courant  IV. — La notion de potentiel vecteur  V. — Energie  Energie libre (205). Energie magnétique de Gibbs (207).  | 203<br>204        |
| R — Magnétostatique du vide   | 208               |
| I. — Le potentiel vecteur $\vec{A}$   | 208               |
| II. — L'induction magnétique $B$  | 213               |
| <ul> <li>III. — Le champ (ou excitation) magnétique H.</li> <li>IV. — Le potentiel magnétique V.</li> <li>V. — Exemples de calcul de champ magnétique</li> <li>Utilisation de la loi de Biot et Savart (219). Utilisation du potentiel magnétique (220). Utilisation du théorème d'Ampère (225).</li> </ul> | 214<br>214<br>219 |
| VI. — Les masses magnétiques  |                   |
| VII. — Energies magnétiques   | •                 |
| VIII. — Forces magnétiques  | -                 |
| C. — Circuits électriques dans le vide  | . 240             |
| I. — Cadre de l'exposé et définitions II. — Flux d'induction au travers d'un circuit électrique   |                   |
|   |                   |

| IV. — Inductance mutuelle  | 243<br>s |
|--|----------|
| <ul> <li>V. — Inductance propre         Définition (248). Etude de l'inductance propre (248. Calcul des inductances propres (249).     </li> </ul>   | 248      |
| VI. — Les expressions des différents types de flux   | 255      |
| VII. — Energie d'un ensemble de circuits   |          |
| VIII. — Détermination des forces agissant sur les circuits   | 256<br>t |
| IX. — Forces agissant sur les particules d'un conducteur soumis à un champ magnétique  | . 262    |
| D. — Matières aimantées et conducteurs   | 267      |
| I. — Aimantation de la matière   | 267      |
| L'intensité d'aimantation $M$ (267). Aspect tensoriel (268). Programme de travail (269).   |          |
| <ul> <li>II. — Présentation de l'aimantation de la matière au moyen des courants fictifs ampériens.</li> <li>Les densités de courants fictifs J<sub>a</sub> et J<sub>sa</sub> (269). Induction magnétique (273). Champ (ou excitation) magnétique (274). Cas des substances magnétiques idéales isotropes (275). Cas général des substances magnétiques idéales (276). Relations locales pour les principaux milieux (277).</li> </ul> | 269      |
| (277).  III. — Passage d'un milieu à l'autre   |          |
| IV. — Présentation de l'aimantation de la matière au moyen des masses magnétiques fictives   | 280      |
| <ul> <li>V. — Relations entre les représentations du magnétisme et celles de l'électrostatique.</li> <li>Différence entre les deux représentations de la matière aimantée (283).</li> <li>Analogie entre la magnétostatique et l'électrostatique (285). Exemples d'application des deux représentations (286).</li> </ul>  | 283      |
| VI. — Equilibre des substances aimantées idéales isotropes   | •        |
| VII. — Energie magnétostatique   | S        |
| VIII. — Forces dans les substances magnétiques   | •        |
| IX. — Substances ferromagnétiques  | t        |

| QUATRIÈME PARTIE — Etats quasi stationnaires  | 305                             |
|---|---------------------------------|
| A. — Définition   | 305                             |
| D Relations générales   | 300                             |
| C. — La loi de Faraday  | 307                             |
| I. — Enoncé   |                                 |
| III. — Démonstration de la loi de Faraday   | 307                             |
| CINQUIÈME PARTIE — Les phénomènes variables en fonction du temps—Propagation  | 314                             |
| A. — Les équations de base  | 314                             |
| I. — Equations de Maxwell   | J                               |
| III. — Equation régissant le champ magnétique $H$ IV. — Les potentiels $\vec{A}$ , $V$ et les transformations de jauge  V. — Equation régissant le potentiel vecteur $\vec{A}$ VI. — Equation régissant le potentiel scalaire $V$ VII. — Echanges d'énergie  VIII. — Introduction de la notion d'une vitesse de propagation dans le vide  IX. — Simplification d'écriture des équations dans le cas du vide | 316<br>317<br>317<br>318<br>319 |
| B. — Détermination des potentiels dans le cas des substances idéales isotropes uniformes  | 320                             |
| I. — Phénomènes indépendants du temps   | 320                             |
| retardés  III. — Justification des expressions des potentiels retardés.   | 321                             |
| C. — Electromagnétisme relativiste  | 327                             |
| Drécentation succincte de la relativité restreinte  | 341                             |
| Postulats de la relativité restreinte (327). Transformation de Lorentz (328). Critique de la notion de simultanéité (329). Critique de la notior de longueur (329). Critique de la notion d'invariant (330). Formes tensorielles (330). Application aux grandeurs mécaniques (331).   | z<br>n<br>s                     |
| II. — Application de la relativité à l'électromagnétisme du vide  |                                 |
| D. — Phénomènes de propagation par onde plane   | . 341                           |
| I. — Propagation par onde plane   | . 341                           |
| II — Propagation par onde plane électromagnétique dans un milieu uniform idéal isotrope isolant   | . 344<br>>-<br>>t               |
| intrinsèque des phénomènes (349). Considérations énergétiques (351)   | ).<br>ie                        |
| <ul> <li>III. — Propagation par onde plane électromagnétique dans un milieu uniform idéal isotrope et résistant.</li> <li>Equations générales (351). Comportement du champ électrique (352 Comportement du champ magnétique (353). Considérations énergé tiques (354). Aspect intrinsèque (355). Cas où γ/ωε est grand devar l'unité (357). Cas où γ/ωε est petit devant l'unité (358).</li> </ul>          | . 331<br>).<br>é-<br>nt         |
| IV. — Constitution du rayonnement lumineux  | . 335                           |
| E. — Courants de Foucault et chauffage par induction  | . 359                           |
| I. — Présentation physique des phénomènes   | . 360                           |
| II. — Etude d'une plaque d'épaisseur infinie  | ).<br>)).                       |

| III. — Etude d'une plaque d'épaisseur constante finie   | . 364            |
|---|------------------|
| IV. — Etude d'un barreau cylindrique  | i.               |
| F. — Effet de peau  | . 374            |
| I. — Description physique du phénomène  | . 374            |
| II. — Effet de peau au voisinage d'une surface plane d'un conducteur de grandépaisseur  | . 375            |
| III. — Effet de peau dans une plaque d'épaisseur constante finie  | 381              |
| IV. — Effet de peau dans un fil à section circulaire  | 384              |
| G. — Transmission d'une onde électromagnétique d'un milieu à un autre   | 387              |
| I. — Définition du problème   |                  |
| II. — Aspect géométrique des ondes-réponse  | s<br>-<br>t<br>t |
| III. — Energétique des ondes-réponse<br>Résultats généraux (399). Transmission de l'énergie d'un milieu isolan<br>à un autre milieu isolant (403). Transmission de l'énergie d'un milieu<br>isolant à un milieu bon conducteur (406). Energie transmise d'un milieu<br>isolant à un milieu bon conducteur (409). Densité superficielle de<br>courant dans les bons conducteurs (410). | t<br>1<br>1      |
| IV. — Bons conducteurs et conducteurs parfaits.<br>Définitions (412). Champ électrique (413). Champ magnétique (414)<br>Echanges énergétiques (414). Méthode de résolution d'un problème<br>(414).  |                  |
| H. — Propagation guidée   | 415              |
| I. — Introduction   | 415              |
| II. — Lame d'ondes  | 415              |
| III. — Guide d'ondes à section rectangulaire  |                  |
| IV. — Guide d'ondes à section circulaire<br>Introduction (425). Onde magnétiquement transversale (426). Onde<br>électriquement transversale (428). Résolution d'un problème donné<br>(428).   | :                |
| <ul> <li>V. — Guide d'ondes à section quelconque</li></ul>  |                  |
| VI. — Câble coaxial   |                  |

| VII. — Lignes de transmission   | 436 |
|---|-----|
| VIII. — Prise en compte de conducteurs réels  | 445 |
| IX. — Cavités   | 445 |
| I. — Phénomènes d'émission  | 446 |
| I. — Présentation   |     |
| II. — Dipôle oscillant  |     |
| III. — Les potentiels $V$ et $\vec{A}$  | 447 |
| IV. — Calculs des différents champs   | 449 |
| Le champ électrique $\vec{E}$ (449). L'induction magnétique $\vec{B}$ (450).  |     |
| <ul> <li>V. — Cas où les distances entre la source et le point d'observation sont faibles devant la longueur d'onde</li></ul> | 451 |
| devant la longueur d'onde   | 451 |
| VII. — Echanges d'énergie   |     |
| VIII. — Antennes  |     |
| Sixième Partie — Electromagnétisme microscopique  | 455 |
| A. — Présentation et définition de l'échelle microscopique  | 455 |
| B. — Les équations de Maxwell à l'échelle microscopique   | 456 |
| I. — Enoncé des lois microscopiques   |     |
| II. — Calcul et propriétés des moyennes des grandeurs microscopiques  | 456 |
| III. — Liens entre les grandeurs microscopiques et les grandeurs macroscopiques   |     |
| IV. — Comparaison entre ces grandeurs   | 459 |
| V. — Conditions de correspondance   |     |
| VI. — Energies  |     |
| VII. — Choix du système de représentation   |     |
| C. — Application aux supraconducteurs   | 462 |
| I. — Rappel des faits expérimentaux relatifs au plomb   |     |
| <ul> <li>II. — Un aperçu théorique</li></ul>  |     |
| BIBLIOGRAPHIE   | 471 |
| ATREV   | 473 |

## PREMIÈRE PARTIE

## LOIS GÉNÉRALES

## A. — PRÉSENTATION GÉNÉRALE

#### I. - LOIS LOCALES ET LOIS GLOBALES

Le but de l'électromagnétisme est de rechercher les lois qui régissent les phénomènes électriques au sens large du terme; ces lois peuvent avoir, soit un aspect global et intégral: l'intensité du courant qui parcourt tel circuit est égal à ..., soit un aspect local: la densité de courant en un point M de tel milieu s'obtient à partir de la valeur du champ électrique en ce point au moyen de .... Les lois globales sont celles qui, d'une part, intéressent l'utilisateur d'un dispositif et qui, d'autre part, peuvent être directement établies par l'expérience, mais par contre seule la connaissance des lois locales permet de comprendre et de prévoir dans tous les cas le fonctionnement et les propriétés d'un ensemble. C'est pour cela que dans cet ouvrage nous avons choisi de baser l'exposé sur l'utilisation exclusive de lois locales.

#### II. — DENSITÉS MICROSCOPIQUES ET MACROSCOPIQUES

Les lois locales sont obligatoirement liées à des densités volumiques : par exemple les phénomènes électrostatiques sont régis par la densité volumique de charge électrique  $\varrho$ . La définition de cette densité  $\varrho$  exige beaucoup de soins. Sans prendre de précaution, la densité de charge  $\varrho(M)$  en un point M est « définie » par la limite de  $\frac{dQ}{dv}$ , dQ étant la quantité de charge électrique contenue dans le volume dv, quand la surface qui limite ce volume tend vers le point M. Cette « définition » est ambiguë et, lorsqu'elle est prise au sens strict mathématique, entraîne un grand nombre de complications souvent inutiles. Considérons, à titre d'exemple, un solide métallique ; dans les exposés élémentaires, on indique que dans ce type de conducteur  $\varrho$  est nul; il est facile de s'opposer à cette proposition quand on sait que le solide considéré peut être décrit comme un ensemble d'ions positifs entre lesquels se trouvent des électrons négatifs, les distances mutuelles entre les ions les plus proches étant de l'ordre de 3 Å; quand le point M est à l'extérieur des ions positifs et si le volume dv est négligeable devant (3 Å)<sup>3</sup>,  $\varrho(M)$  est négatif; sous la même condition pour dv, q est positif en d'autres points. Le paramètre essentiel dans la détermination de  $\varrho$  est donc l'ordre de grandeur de dv: