

РІВНЯННЯ ЕЛЕКТРОМАГНІТНИХ НЕЛІНІЙНИХ ПРОЦЕСІВ ДЕФОРМУВАННЯ

Лавінський Д. В., Морачковський О.К.

Національний технічний університет

«Харківський політехнічний інститут», м. Харків

Електромагнітні процеси при відсутності вільних зарядів описуються наступною системою фундаментальних рівнянь Максвелла:

$$\operatorname{rot} \vec{H} = \varepsilon_c \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} + \vec{j}, \quad \operatorname{rot} \vec{E} = -\mu_c \frac{\partial \vec{H}}{\partial t}, \quad \operatorname{div} \vec{H} = 0, \quad \operatorname{div} \vec{E} = 0, \quad (1)$$

де \vec{j} , \vec{E} , \vec{H} – густина струму, напруженості електричного й магнітного полів у матеріальній області, μ_c, ε_c – магнітна й електрична проникність. Зневажаючи конвекційними струмами, рівняння (1) можна доповнити матеріальними співвідношеннями:

$$\vec{D} = \varepsilon_c \vec{E}, \quad \vec{B} = \mu_c \vec{H}, \quad \vec{j} = \gamma_c \vec{E} + \gamma_c [\dot{\vec{u}} \times \vec{B}], \quad (2)$$

де \vec{D} , \vec{B} – вектори індукції електричного й магнітного полів у матеріальній області, γ_c – питома електрична провідність матеріалу матеріальній області.

Повна система рівнянь щодо компонентів тензорів напружень, деформацій і вектора переміщень, при заданих об'ємних і поверхневих силах, запишеться в наступному виді: рівнянь рівноваги - $\sigma_{ij,j} + f_i = 0$, $x_1, x_2, x_3 \in V$, де σ_{ij} – компоненти тензора напружень, f_i – компоненти вектора об'ємних пондеромоторних сил Лоренца, вектор яких у цьому випадку може бути обчислений: $\vec{F}_b(x_i) = \mu_c [\vec{j} \times \vec{H}]$; геометричних співвідношень Коші для малих деформацій - $\varepsilon_{ij} = 1/2(u_{j,i} + u_{i,j})$, де ε_{ij} – компоненти тензора деформацій, u_i – компоненти вектора переміщень; фізичні співвідношення

$$\varepsilon_{ij} = A_{ijkl} \sigma_{kl} + \alpha_{ij} \Delta T, \quad (3)$$

де ε_{ij} , σ_{kl} – компоненти тензорів деформацій і напружень, A_{ijkl} – компоненти тензора, прийнятого для опису властивостей матеріалу, α_{ij} – компоненти тензора властивостей температурного розширення матеріалу. У межах лінійної пружності матеріалу, співвідношення (8) відповідають узагальненому закону Гука. Для ізотропного матеріалу: $A_{ijkl} = \frac{1}{E} [(1+\nu)\delta_{ik}\delta_{jl} - \nu\delta_{ij}\delta_{kl}]$, де E , ν – модуль пружності й коефіцієнт Пуассона. Рівняння стану для випадків складних законів навантаження визначаються законами пластичного течії або рівняннями Прандтля-Рейса, а залежність між інтенсивностями напружень і деформацій приймається у вигляді $\sigma_i = H(\int d\varepsilon_i^p, T)$. Ці рівняння в прирощеннях пластичних деформацій і напружень представляються у вигляді:

$$d(\varepsilon_{ij})_p = \frac{1}{2G} \left[d\sigma_{ij} - \delta_{ij} \frac{3\nu}{1+\nu} d\sigma_0 \right] + \sqrt{\frac{3}{2} d(\varepsilon_{ij})_p d(\varepsilon_{ij})_p} \cdot \frac{(\sigma_{ij} - \delta_{ij} \sigma_0)}{\sigma_i}, \quad (4)$$

де $\sigma_0 = 1/3 \sigma_{kl} \delta_{kl}$, $\varepsilon_0 = 1/3 \varepsilon_{kl} \delta_{kl}$ – середні напруження й деформації.